

СБОРНИК ЗАДАЧ ПО ОБЩЕМУ КУРСУ ФИЗИКИ

Часть 2. Электричество и магнетизм. Оптика

Вторая часть сборника включает в себя около 1300 задач различной степени трудности. Авторами почти всех задач являются преподаватели кафедры общей физики Московского физико-технического института. Эти задачи предлагались студентам на экзаменах, контрольных работах и студенческих физических олимпиадах. Книга содержит классический методический материал, необходимый в учебном процессе любого технического вуза. Около 10% задач приведены с решениями. В сборнике не отдано предпочтение какой-либо одной системе единиц, так как реально в различных областях науки и техники применяются единицы, наиболее адекватные рассматриваемому вопросу. Однако ответы и решения в этой части сборника приведены в гауссовой системе единиц. В приложении приведены таблицы перехода из гауссовой системы единиц в СИ и обратно.

Для студентов физических специальностей вузов, а также преподавателей физики высшей и средней школ.

Содержание

От составителей	4	
	Задачи	Ответы
ЭЛЕКТРИЧЕСТВО И МАГНЕТИЗМ		
§ 1 Электрический заряд и напряженность электрического поля. Диполь. Теорема Гаусса	8	216
§ 2. Потенциал. Метод электрических изображений	11	219
§ 3. Электрическое поле в веществе. Энергия электрического поля. Энергетический метод вычисления пондеромоторных сил	17	227
§ 4. Постоянный ток. Токи в неограниченной среде	28	232
§ 5. Магнитное поле. Закон Био—Савара—Лапласа. Теорема о циркуляции в вакууме. Индуктивность проводников. Теорема взаимности	34	236
§ 6. Магнитное поле в веществе. Векторы В и Н. Теорема о циркуляции в веществе. Сверхпроводники в магнитном поле	40	240
§ 7. Электромагнитная индукция. Энергия и силы в магнитном поле. Сохранение магнитного потока в сверхпроводящих контурах	48	245
§ 8. Движение заряженных частиц в электрическом и магнитном полях. ЭДС Холла. Движение тел при наличии пондеромоторных сил	62	251
§ 9. Переходные процессы в электрических цепях. Свободные колебания	77	260
§ 10. Вынужденные колебания. Резонанс. Метод комплексных амплитуд	87	264

§ 11. Элементы спектрального анализа. Автоколебания. Параметрический резонанс. Шумы	100	270
§ 12. Уравнения Максвелла. Электромагнитные волны. Волноводы и резонаторы. Плазма	109	274
ОПТИКА		
§ 1 Геометрическая оптика и элементы фотометрии	120	285
§ 2. Формулы Френеля. Световое давление	128	291
§ 3. Интерференция монохроматического света	132	298
§ 4. Интерференция квазимонохроматического света. Временная когерентность	138	302
§ 5. Протяженные источники света. Пространственная когерентность	142	305
§ 6. Дифракция Френеля. Зонные пластинки	148	309
§ 7. Дифракция Фраунгофера. Разрешающая способность оптических инструментов	156	315
§ 8. Спектральные приборы	166	326
§ 9. Элементы фурье-оптики и голографии	179	339
§ 10. Дисперсия света. Эффект Доплера в оптике	190	344
§ 11. Поляризованный свет. Элементы кристаллооптики и нелинейной оптики	198	352
Приложения		362

От составителей

Эта книга является второй частью Сборника задач по общему курсу физики. Первая часть Сборника, изданная в начале 1998 г., посвящена механике, термодинамике и молекулярной физике. Настоящая книга включает в себя два следующих раздела общего курса физики: электричество и магнетизм, оптику. Всего в этой части собрано около 1300 задач. Все задачи, авторами которых являются в основном преподаватели кафедры общей физики МФТИ, предлагались студентам Московского физико-технического института на семестровых контрольных работах, письменных экзаменах и физических олимпиадах. Задачник в известной мере подводит итог пятидесятилетней работы кафедры за все время существования МФТИ.

В сборник вошли самые разнообразные задачи всех уровней трудности — от простых до очень сложных. Специально и очень тщательно сформированы разделы сборника. Так, «Электричество и магнетизм» включает в себя 12 параграфов, а «Оптика» — 11 параграфов. Столь подробное и оригинальное разбиение произведено впервые и делает задачник удобным для работы как студентам, так и преподавателям.

Часть задач (около 10% в этой книге) приведены с решениями. Для удобства такие задачи помечены звездочкой. Значительное количество задач были составлены под влиянием реальных научных разработок преподавателей. Кроме того, сборник содержит и классический набор задач, носящих чисто методический характер, способный удовлетворить самые разнообразные запросы в практике преподавания — от технического вуза, где физика не является профилирующим предметом, до университета, готовящего физиков-профессионалов.

Большинство задач ориентировано на получение численного ответа, что само по себе важно как в плане формирования у студентов правильных представлений о масштабах изучаемых явлений, так и в плане механического запоминания физических констант и переводных коэффициентов. Особенно это актуально в разделе «Электричество и магнетизм». В настоящем сборнике хоть и не отдано предпочтение какой-либо одной системе единиц, тем не менее большая часть ответов и решений (исключение составляют задачи из теории электрических цепей) дается в гауссовой системе единиц

(СГСЭ), что принципиально отличает данное издание от большинства других.

В конце книги в «Приложениях» приведены таблицы переводных коэффициентов, и другие сведения о том, как формулу, записанную в гауссовой системе единиц перевести в СИ и наоборот, а также некоторые внесистемные единицы, представляющие интерес для данных разделов физики.

Так или иначе, сборник задач отражает точку зрения кафедры общей физики МФТИ на преподавание физики в высшей школе.

Часть задач второй книги уже были опубликована в ранее вышедших изданиях. Прежде всего это «Сборник задач по физике» С. М. Козела, Э. И. Рашбы и С. А. Славатинского (М.: Наука, 1987), а также «Общий курс физики» том III (электричество) и том IV (оптика) Д. В. Сивухина (М.: Наука, 1983, 1985 и др.), «Сборник задач по физике (электричество, оптика и атомная физика)» под ред. С. М. Козела (М.: МФТИ, 1983) и «Сборник задач по общему курсу физики» часть III — электричество и магнетизм, часть IV — оптика; под редакцией И. А. Яковлева и Д. В. Сивухина (М.: Наука, 1977).

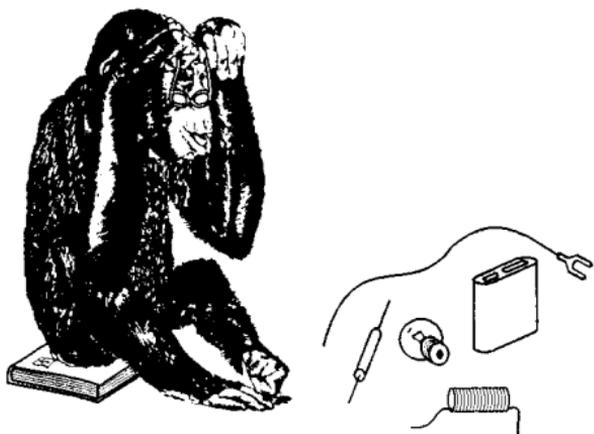
Над составлением задач трудился весь многочисленный коллектив кафедры общей физики МФТИ. Конечно, невозможно перечислить всех авторов сборника. И тем не менее приведем список достоверно известных авторов задач в этой части сборника: *В. Г. Аверин, В. В. Анисимов, Ю. В. Афанасьев, Г. С. Баронов, В. Е. Белонучкин, С. В. Бирюков, М. Д. Галанин, А. Д. Гладун, Л. Л. Гольдин, Д. Б. Диатроптов, А. С. Дьяков, Д. А. Заикин, В. Г. Зацепин, Ф. Ф. Игошин, С. П. Капица, К. В. Караджев, А. С. Кингсеп, А. П. Кирьянов, С. Л. Кленов, С. М. Козел, Ю. И. Колесов, П. Ф. Коротков, В. П. Корявов, К. А. Котельников, М. Г. Кремлев, Е. П. Кузнецов, С. Д. Кузьмичев, В. Г. Лейман, В. Н. Листвин, Г. Р. Локшин, Л. Б. Луганский, Е. З. Мейлихов, Л. А. Микаэлян, Ю. А. Михайлов, В. В. Можаяев, Е. Н. Морозов, В. Г. Никольский, В. А. Овчинкин, В. В. Огороков, А. Я. Паршин, В. А. Петухов, Э. В. Прут, В. В. Пырков, А. О. Раевский, Е. Г. Рудашевский, Э. Н. Свириденков, М. В. Свиридов, Д. В. Сивухин, Г. В. Склизков, С. А. Славатинский, А. В. Степанов, О. А. Судаков, П. А. Тодуа, В. Н. Топников, Е. И. Тукиш, А. В. Францессон, Э. М. Хохлов, А. А. Шеронов.*

Особо следует отметить огромный редакторский труд комиссий, готовивших задачи данных разделов курса физики к письменным экзаменам и олимпиадам. В разные годы это были Д. В. Сивухин, М. Д. Галанин, А. Д. Гладун, Л. Л. Гольдин, Д. Б. Диатроптов, Д. А. Заикин, В. Г. Лейман, Г. Р. Локшин, Л. А. Микаэлян, А. Я. Паршин, А. В. Степанов, А. В. Францессон, А. С. Кингсеп, М. Г. Кремлев, Е. З. Мейлихов, В. А. Овчинкин, Э. В. Прут, Э. Н. Свириденков, Г. В. Склизков, О. А. Судаков и другие. В течение многих лет возглавлял и по сей день возглавляет работу комиссий профессор С. М. Козел.

Техническую и организационную работу комиссий многие годы выполняли старшие преподаватели кафедры Л. П. Баканина, Г. Е. Иванникова, Г. А. Никитаева, а также Н. С. Берюлева, М. А. Тулайкова, Н. И. Петеримова и другие.

Большую техническую помощь в подготовке этой части сборника к изданию оказала Г. Е. Иванникова, за что составители выражают ей свою признательность.

Составители сборника с благодарностью примут все замечания, которые неизбежно возникнут у читателей, и советы по его улучшению.



Задачи

§ 1. Электрический заряд и напряженность электрического поля. Диполь. Теорема Гаусса

1.1. Вычислить отношение силы электрического отталкивания F_e двух протонов к силе их гравитационного притяжения F_g . Выполнить тот же расчет для электронов.

1.2. В вершинах квадрата со стороной a находятся одинаковые одноименные заряды, равные q . Какой заряд Q противоположного знака необходимо поместить в центре квадрата, чтобы результирующая сила, действующая на каждый заряд, была равна нулю?

1.3. Вычислить напряженность электрического поля точечного диполя с дипольным моментом \mathbf{p} . Расстояние до диполя $r \gg l$, где l — расстояние между зарядами.

1.4. Найти уравнение силовых линий электрического поля точечного диполя в полярной системе координат.

1.5. Вывести выражение для энергии диполя во внешнем электрическом поле напряженностью \mathbf{E} . Рассмотреть случаи:

- а) жесткого диполя с дипольным моментом \mathbf{p} ;
- б) упругого диполя с поляризуемостью α ($\mathbf{p}_e = \alpha \mathbf{E}$ в СГСЭ).

1.6. Электрический квадруполь состоит из двух положительных и двух отрицательных одинаковых по величине точечных зарядов q ,

расположенных в вершинах квадрата со стороной a , как показано на рис. 1. Найти электрическое поле такого квадруполя в точке A , находящейся на расстоянии $r \gg a$ от его центра O , если линия OA параллельна одной из сторон квадрата.

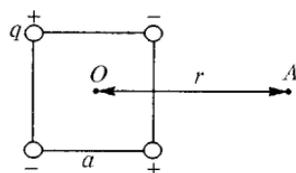


Рис. 1

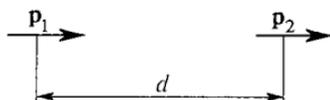


Рис. 2

1.7. Найти силу взаимодействия F между точечным зарядом q и точечным диполем, если расстояние между зарядом и диполем равно d , а дипольный момент \mathbf{p} направлен вдоль соединяющей их прямой.

1.8. Возможны ли круговые движения с постоянной скоростью точечного электрического заряда вокруг неподвижного точечного электрического диполя?

1.9. Найти силу взаимодействия F двух точечных диполей, если их дипольные моменты \mathbf{p}_1 и \mathbf{p}_2 направлены вдоль соединяющей их прямой, а расстояние между диполями равно d (рис. 2).

1.10. Диск радиусом R заряжен равномерно с поверхностной плотностью σ . Определить напряженность поля E в точке, находящейся на расстоянии d от диска, на перпендикуляре, проходящем через центр диска.

1.11. Из трех concentрических бесконечно тонких металлических сфер с радиусами $R_1 < R_2 < R_3$ крайние заземлены, а средней сфере сообщен электрический заряд Q . Найти напряженность электрического поля во всех точках пространства. Сферы находятся в вакууме.

1.12.* В равномерно заряженной сфере вырезано малое отверстие. Какова напряженность поля в центре отверстия?

1.13. Две бесконечные плоскопараллельные металлические пластинки помещены в вакууме параллельно друг другу (рис. 3). Полный заряд на единицу площади (т. е. сумма зарядов на обеих поверхностях пластинки) равен q_1 для первой пластинки и q_2 — для второй. Определить поверхностные плотности электрических зарядов на пластинках, а также напряженность электрического поля между ними и во внешнем пространстве.

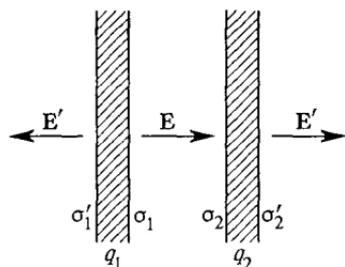


Рис. 3

1.14. Два длинных провода, расположенных параллельно на расстоянии d друг от друга, равномерно заряжены разноименными зарядами с линейной плотностью $+\kappa$ и $-\kappa$. Определить напряженность поля E на расстоянии h от плоскости, в которой лежат провода, в точке, лежащей в плоскости симметрии.

Указание. Пользуясь теоремой Гаусса, найти напряженность поля, создаваемого каждым из проводов, а затем геометрическую сумму этих полей.

1.15. Определить напряженность поля E внутри и вне безграничного плоского слоя толщиной d , в котором равномерно распределен положительный заряд с объемной плотностью ρ .

Указание. Воспользоваться симметрией системы зарядов и применить теорему Гаусса.

1.16. В безграничном плоском слое толщиной $2d$ объемная плотность заряда ρ изменяется по закону $\rho = \rho_0 x/d$ ($-d \leq x \leq d$), где x — ось, перпендикулярная плоскости слоя. В слое имеется тонкий канал вдоль оси x , в котором помещен точечный диполь с массой m и дипольным моментом p . Вычислить период малых продольных колебаний диполя.

1.17. В модели атома Томсона предполагалось, что положительный заряд e распределен внутри шара радиусом $R = 10^{-8}$ см. Как должна зависеть от радиуса плотность положительного заряда, чтобы электрон (точечная частица с зарядом $-e$), помещенный внутри шара, совершал гармонические колебания? Заряды механически друг на друга не действуют. Магнитным полем движущегося заряда пренебречь. Найти частоту колебаний электрона.

1.18. Один из опытов Кулона, с помощью которого он убедился, что сила притяжения между двумя разноименными точечными зарядами обратно пропорциональна квадрату расстояния между ними, состоял в следующем. В окрестности маленького заряженного шарика подвешивалась на нити небольшая горизонтальная шеллаковая стрелка, на одном конце которой был прикреплен небольшой электрически заряженный кружок из золотой фольги. Измерялся период малых колебаний стрелки T в зависимости от ее расстояния d до заряженного шарика. Предполагая справедливым закон Кулона, найти зависимость периода колебаний стрелки от указанного расстояния и от других параметров системы. Длина стрелки l очень мала по сравнению с расстоянием d .

1.19: Пользуясь теоремой Гаусса в дифференциальной форме, вычислить напряженность электрического поля равномерно заряженных 1) шара радиусом R и 2) бесконечной пластины толщиной $2h$. Объемная плотность электричества в обоих случаях равна ρ .

1.20. Подсчитать среднюю объемную плотность ρ электрических зарядов в атмосфере, если известно, что напряженность электрического поля на поверхности Земли равна 100 В/м , а на высоте $h = 1,5 \text{ км}$ эта напряженность падает до 25 В/м .

1.21. С какой объемной плотностью $\rho(r)$ следует распределить электрический заряд в шаре, чтобы поле E_0 внутри него было направлено вдоль радиуса и всюду имело одинаковую величину?

1.22. В шаре, равномерно заряженном электричеством с объемной плотностью ρ , сделана сферическая полость, центр которой O' смещен относительно центра шара O на расстояние r . Определить электрическое поле внутри полости.

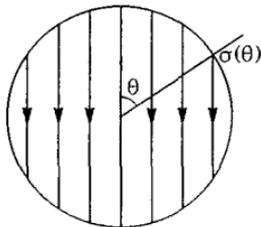


Рис. 4

Указание. Заполнить мысленно полость электричествами противоположных знаков с плотностями $+\rho$ и $-\rho$. Тогда поле в полости можно рассматривать как суперпозицию полей двух равномерно и противоположно заряженных шаров.

1.23. С какой поверхностной плотностью $\sigma(\theta)$ следует распределить заряд по поверхности сферы радиусом R (рис. 4), чтобы поле внутри нее было однородным и равным E_0 ? Каково при этом будет электрическое поле вне сферы?

1.24. Длинная медная проволока помещена в однородное электрическое поле E_0 , перпендикулярное оси проволоки. Найти распределение поверхностных зарядов на проволоке $\sigma(\theta)$.

1.25. В однородное электрическое поле E_0 вносится незаряженный проводящий шар. Указать на его поверхности точки, в которых:
а) поле по абсолютной величине остается прежним;
б) поле по абсолютной величине удваивается.

1.26. Во внешнее однородное электрическое поле E (рис. 5) внесен металлический шарик. Как в результате этого изменится

напряженность электрического поля вблизи поверхности шарика в точках A и B , C и D ?

1.27. Металлическая незаряженная сфера радиусом R вносится в однородное электрическое поле E_0 . Найти точки пространства, в которых а) поле стало равно $2E_0$; б) поле стало равно $E_0/3$.

1.28. На внутренней поверхности одной из пластин плоского заряженного конденсатора имеется полусферический бугорок. Вдали от бугорка электрическое поле в конденсаторе равно E_0 . Используя принцип суперпозиции полей, найти поле на вершине и у основания бугорка. Будет ли происходить разряд с бугорка радиусом 1 мкм , если $E_0 = 1 \text{ кВ/см}$, а пробивная напряженность в воздухе 30 кВ/см ?

1.29. Найти величину и направление силы взаимодействия между двумя незаряженными проводящими сферами радиусом a , помещенными в однородное электрическое поле E_0 , направленное параллельно линии, соединяющей центры сфер. Расстояние между центрами сфер $r \gg a$.

1.30. Найти величину и направление силы взаимодействия между двумя незаряженными проводящими сферами радиусом a , находящимися в однородном электрическом поле E_0 , направленном перпендикулярно линии, соединяющей центры сфер. Расстояние между центрами сфер $r \gg a$.

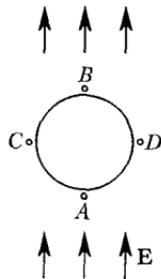


Рис. 5

§ 2. Потенциал. Метод электрических изображений

2.1. Две одинаковые и одинаково заряженные капли несжимаемой проводящей жидкости находятся на большом (бесконечном) расстоянии друг от друга. Заряд, радиус и масса каждой капли равны соответственно q , r и m . Какую минимальную скорость v вдоль прямой, соединяющей их центры, надо сообщить каждой капле, чтобы они стали двигаться навстречу друг другу и при столкновении соединились в одну каплю? Поверхностное натяжение и колебания формы капли не учитывать.

2.2. Заряженный проводник находится внутри замкнутой металлической оболочки. 1) Изменится ли электрическое поле внутри оболочки, если извне поднести к ней еще один заряженный проводник? 2) Будет ли изменяться поле внутри и вне оболочки, если перемещать внутренний проводник?

2.3. Металлически шар радиусом R_1 , несущий заряд Q , окружен расположенным концентрически полым металлическим незаряженным шаром с внутренним радиусом R_2 и внешним R_3 . Построить графики зависимости напряженности поля E от расстояния r до центра шаров. Найти потенциалы шаров, если в бесконечности потенциал равен нулю. Изменятся ли потенциалы шаров, если внешний шар заземлить?

2.4. Три концентрические тонкие металлические сферы радиусами $R_1 < R_2 < R_3$, находящиеся в вакууме, заряжены соответственно

зарядами Q_1 , Q_2 , Q_3 . В некоторой точке A между первой и второй сферами измеряют потенциал. Найти изменение потенциала в этой точке, если вторую и третью сферы замкнуть между собой.

2.5. Вычислить распределение потенциала в плоском конденсаторе толщиной d , если одна обкладка заземлена, другая находится при потенциале φ_0 , а в пространстве между ними распределен заряд с постоянной объемной плотностью ρ .

2.6.* В пространстве между пластинами плоского конденсатора имеется однородный поток электронов, который создает равномерный объемный заряд. Расстояние между пластинами равно d . Потенциал одной из пластин равен φ_0 . При каком значении объемной плотности заряда ρ потенциал и напряженность поля у другой пластины равны нулю?

2.7.* Внутренняя обкладка цилиндрического конденсатора радиусом R_2 имеет потенциал φ_0 . Внешняя обкладка радиусом R_1 заземлена. Между обкладками конденсатора имеется заряд с постоянной объемной плотностью ρ . Найти распределение потенциала φ между обкладками конденсатора.

2.8. Оценить разность потенциалов V между головной и хвостовой частями стального ядра бронебойного снаряда, возникающую вследствие его торможения в преграде. Принять, что ядро длиной $L = 25$ см потеряло скорость, пробив броню толщиной $H = 5$ см. Скорость снаряда в момент соприкосновения с броней $v_0 = 1000$ м/с.

2.9. Для инъекции в термоядерную установку используется цилиндрический пучок дейтронов с энергией $W = 500$ кэВ. Диаметр пучка $D = 1$ см. Найти напряженность E электрического поля на поверхности пучка и разность потенциалов V между границей пучка и его центром, если ток в пучке составляет $\mathcal{I} = 1$ А и равномерно распределен по его сечению.

2.10. На расстоянии h от проводящей бесконечной плоскости находится точечный заряд $+q$. Определить напряженность поля E в точке A (рис. 6), отстоящей от плоскости и от заряда на расстояние h .

2.11. Найти поверхностную плотность зарядов, индуцированных зарядом q на поверхности бесконечной металлической плоскости. Заряд находится на расстоянии R от плоскости.

2.12. Точечные заряды Q_1 и Q_2 находятся на расстоянии R друг от друга. Определить величины и направления сил, которые будут действовать на эти заряды после того, как посередине между ними будет введена бесконечная металлическая пластина толщиной $R/2$.

2.13. На двух нитях AB и $A'B'$ на одинаковой высоте подвешены шарики, связанные между собой нитью BB' длиной l (рис. 7). На шарики нанесены одинаковые заряды Q . Под шариками на расстоянии h расположена горизонтальная заземленная металлическая плита, размеры которой велики по сравнению с l и h . Считая, что радиус шариков мал по сравнению с l и h , определить натяжения горизонтальной и вертикальных нитей.

2.14. Найти силу, действующую на точечный заряд q , помещенный на биссектрисе прямого двугранного угла между двумя

проводящими плоскостями (рис. 8). Расстояние между зарядом q и вершиной двугранного угла O равно d .

2.15. Найти силу притяжения точечного электрического диполя с дипольным моментом $p = 4 \cdot 10^{-10}$ Кл·см к бесконечной металлической пластине, ближайшая точка которой находится от диполя на

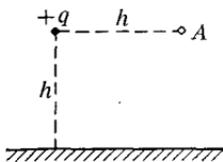


Рис. 6

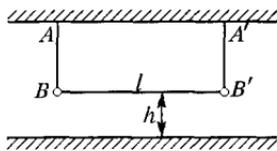


Рис. 7

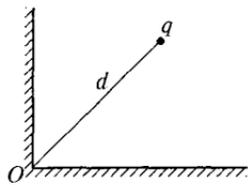


Рис. 8

расстоянии $L_0 = 1$ см. Ось диполя перпендикулярна к пластине. Определить также работу, которую надо затратить, чтобы отодвинуть диполь от поверхности пластины с расстояния $L_0 = 1$ см до расстояния $L = 2$ см.

2.16. Две взаимно перпендикулярные проводящие плоскости образуют двугранный угол. На биссектрисе этого угла на расстоянии a от вершины помещен электрический диполь с моментом p . Ось диполя направлена к вершине угла. Найти силу, действующую на диполь.

2.17. Над горизонтальным листом металла вертикально расположен равномерно заряженный тонкий стержень длиной $l = 1$ см с полным зарядом $Q = 10^{-8}$ Кл. Нижняя точка стержня удалена от листа на расстояние $H = 1$ см. Найти плотность σ индуцированного заряда в точке, расположенной на поверхности листа непосредственно под стержнем.

2.18. На высоте $H = 1$ см над плоскостью горизонтально лежащего металлического листа расположен равномерно заряженный диск радиусом $R = 1$ см с полным зарядом $Q = 10^{-9}$ Кл. Плоскость диска параллельна плоскости листа. Найти плотность σ индуцированного заряда в точке, расположенной на поверхности листа непосредственно под центром диска.

2.19. Два равноименных точечных заряда, отношение величин которых равно n , расположены на расстоянии d друг от друга. Доказать, что поверхность нулевого потенциала есть сферическая поверхность. Определить радиус R этой сферы и расстояние H от ее центра до меньшего заряда.

2.20. Определить силу притяжения между точечным зарядом q и металлическим шаром (рис. 9). Заряд находится на расстоянии d от центра шара. Рассмотреть два случая:

1) шар заземлен; 2) шар изолирован, а полный заряд его равен нулю.

2.21. В условиях предыдущей задачи найти работу A , которую надо затратить, чтобы точечный заряд q удалить в бесконечность.

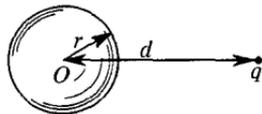


Рис. 9

2.22. Внутри сферической незаряженной проводящей оболочки в точке A , на расстоянии $OA = d$ от ее центра, помещен точечный заряд q (рис. 10). Радиус внутренней поверхности оболочки r , а внешней R . Найти: 1) поверхностную плотность индуцированных электрических зарядов на внешней поверхности оболочки; 2) потенциал оболочки, принимая за ноль потенциал бесконечно удаленной точки; 3) поверхностную плотность индуцированных зарядов в точках B и C внутренней поверхности оболочки.

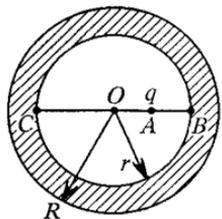


Рис. 10

2.23* Металлический шар радиусом R имеет заряд Q . Точечный заряд q помещен на расстоянии d от центра шара (рис. 11). Найти потенциал шара φ .

2.24* На бесконечной плоской поверхности проводника AB имеется сферический бугор CMD , центр O которого лежит в той же плоскости (рис. 12). На оси симметрии системы вне проводника расположен точечный заряд q . Найти электрическое поле во всем пространстве.

2.25. Полый шар радиусом R имеет заряд Q ; в шаре имеется малое отверстие. Как будет меняться потенциал шара, если точечный заряд q перемещать из бесконечности через это отверстие внутрь шара?

2.26. Точечный заряд q находится на расстоянии d от центра незаряженного проводящего шара радиусом r . Какой заряд протечет по проводнику, если заземлить шар?

2.27. В поле точечного заряда q внесли проводящую сферу радиусом r (рис. 13). Во сколько раз изменилась при этом напряженность поля в точках A и B , если расстояние между центром сферы и зарядом $R = 10r$? Рассмотреть два случая: 1) сфера заземлена; 2) сфера не заземлена.

2.28. На расстоянии $2R$ от центра заземленной металлической сферы радиусом R расположен диполь с моментом p , причем ось

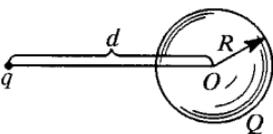


Рис. 11

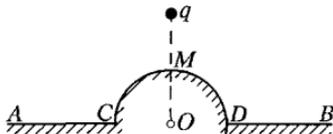


Рис. 12

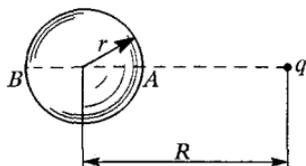


Рис. 13

диполя лежит на прямой, проходящей через центр сферы. Считая диполь точечным, определить, какой системе зарядов-образов эквивалентна сфера. Найти силу взаимодействия между диполем и сферой.

2.29. Два одинаковых по абсолютной величине точечных заряда q и $-q$ расположены на расстоянии $2a$ друг от друга. Посередине между ними расположена незаряженная проводящая сфера радиусом R . Полагая $a \gg R$, определить, какой системе зарядов-образов

эквивалентна сфера. Найти изменение силы, действующей на каждый заряд, обусловленное взаимодействием со сферой.

2.30. Точечный заряд q помещен на расстоянии $R/2$ от центра полой тонкостенной металлической изолированной сферы радиусом R . Заряд сферы равен Q . Определить силу, действующую на заряд q , а также поверхностную плотность зарядов на внутренней и внешней поверхностях сферы в точках, ближайших к этому заряду.

2.31. Точечный заряд q помещен на расстоянии $R/2$ от центра полой тонкостенной металлической сферы радиусом R , на которой размещен заряд $-2q$. Определить поверхностную плотность зарядов на внутренней и внешней поверхностях сферы в точках, наиболее удаленных от этого заряда. Как изменится результат, если сферу заземлить?

2.32*. На расстоянии $a = 10R$ от незаряженной проводящей сферы радиусом R расположен точечный электрический диполь с моментом \mathbf{p} , причем ось диполя перпендикулярна прямой, соединяющей центр сферы с серединой оси диполя (рис. 14). Найти силу взаимодействия F между диполем и сферой.

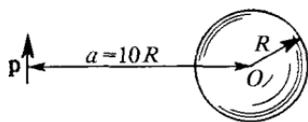


Рис. 14

2.33. В центре проводящей сферы радиусом R находится точечный электрический диполь с моментом \mathbf{p} (рис. 15). Определить напряженность поля в точках A и B на внутренней поверхности сферы.

2.34. Внутри проводящей полой сферы радиусом R на расстоянии $a = R/2$ от центра помещен точечный диполь с дипольным

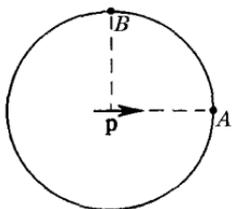


Рис. 15

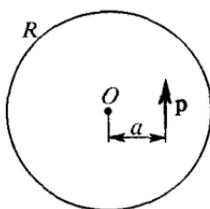


Рис. 16

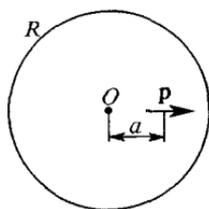


Рис. 17

моментом \mathbf{p} , ориентированным перпендикулярно радиусу (рис. 16). Найти величину и направление силы, действующей на диполь.

2.35. Внутри проводящей полой сферы радиусом R на расстоянии $a = R/2$ от центра помещен точечный диполь с дипольным моментом \mathbf{p} , ориентированным по радиусу (рис. 17). Найти величину и направление силы, действующей на диполь.

2.36. Как меняется с расстоянием d сила взаимодействия F между двумя маленькими металлическими шариками, из которых один заряжен, а другой не заряжен?

2.37. Небольшой незаряженный металлический шарик может свободно перемещаться вдоль оси тонкого однородно заряженного кольца радиусом R . Найти равновесные положения шарика и рассмотреть их устойчивость по отношению к осевым смещениям.

2.38. Заземленный металлический шар радиусом R лежит на тонком равномерно заряженном диэлектрическом диске того же радиуса. Найти заряд шара, если заряд диска равен Q .

2.39. Заземленная проводящая плоскость имеет выпуклость в форме полусферы с радиусом R . Центр сферы лежит на плоскости (рис. 18). На оси симметрии системы на расстоянии $2R$ от плоскости находится точечный заряд q . Найти силу, действующую на заряд.

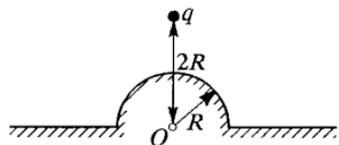


Рис. 18

2.40. Точечный заряд Q помещен на расстоянии R от центра металлического шара радиусом $r > R/2$. Шару сообщен заряд $-Q$. Найти силу взаимодействия между шаром и точечным зарядом.

2.41* Точечный заряд q находится на расстоянии d от центра заряженного проводящего шара радиусом R . Каков заряд шара, если известно, что сила взаимодействия между зарядами равна нулю?

2.42* Заземленный шар радиусом R находится вблизи точечного заряда q . Расстояние между центром шара и зарядом равно d . Определить максимальную и минимальную поверхностные плотности наведенного на шаре заряда.

2.43. Потенциал металлического шара радиусом R медленно повышается. На тонкой непроводящей нити длиной L к шару подвешен нейтральный металлический шарик радиусом r и массой m . При каком потенциале φ шарик будет притянут шаром R ? Считать, что $R \gg r$ и $L \gg r$. Вычислить φ , если $R = L = 10$ см, $m = 10^{-3}$ г, $r = 1$ см.

2.44. Металлический шар радиусом R несет заряд Q . На расстоянии L от его поверхности расположен незаряженный металлический шарик массой m и радиусом r . Шарик сообщают начальную скорость v_0 в направлении от центра шара. Найти минимальное значение скорости, при которой шарик может удалиться на бесконечность. Считать $R \gg r$, $L \gg r$. Вычислить v_0 , если $Q = 10^{-6}$ Кл, $L = R = 100$ м, $r = 1$ см, $m = 10^{-3}$ г.

2.45. Длинная тонкая проволочка расположена параллельно оси длинного металлического цилиндра радиусом r на расстоянии $R > r$ от его оси. Вдали от краев на единицу длины приходится заряд χ на проволочке и $-\chi$ на цилиндре. Найти силу взаимодействия между проводниками, приходящуюся на единицу длины.

2.46* Три одинаковых изолированных металлических шарика расположены в вершинах равностороннего треугольника. Проволочкой, подключенной к удаленному заряженному проводнику, потенциал которого неизвестен, но поддерживается постоянным, по очереди касаются каждого из шаров. Заряды на первых двух шарах оказались после этого равными q_1 и q_2 . Найти заряд q_3 на третьем шаре.

2.47* Параллельные длинные однородные пластины AB и CD (рис. 19) сделаны из материала, плохо проводящего электричество (например, из дерева). Боковые края их B и D накоротко соединены хорошим проводником (например, металлом), а между краями A и

С поддерживается постоянное напряжение V . Найти напряженность электрического поля и форму электрических силовых линий между пластинами, пренебрегая краевыми эффектами. Расстояние между пластинами равно d , а ширина каждой из них $AB = CD = h$.

2.48. Найти, какую максимальную разность потенциалов можно поддерживать между проводами бесконечной двухпроводной линии, если напряженность пробоя воздуха $E_{\max} = 30$ кВ/см, диаметр проводов $d = 1$ см, а расстояние между проводами $b = 5$ м.

2.49. Между заземленными пластинами (посередине) плоского конденсатора помещен заряд q (рис. 20). Определить плотность зарядов, наведенных в точках A и A' . Краевыми эффектами пренебречь.

2.50* На высоте H над поверхностью бесконечной металлической пластины находится точечный заряд. Одна из силовых линий этого заряда оканчивается на поверхности пластины на расстоянии $H\sqrt{3}$ от точки, над которой находится заряд. Определить, под каким углом к горизонту эта силовая линия выходит из заряда.

2.51. На длинном тонком заряженном проводе, расположенном параллельно горизонтальной металлической плоскости на высоте H от нее, сидят два комара, умеющих летать только вдоль силовых

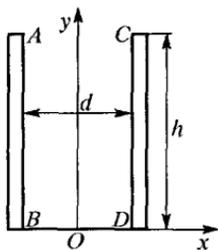


Рис. 19

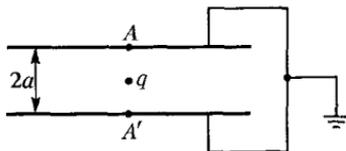


Рис. 20

линий электрического поля. На каком расстоянии друг от друга они приземлятся, если оба стартуют из одной точки горизонтально в направлениях, противоположных друг другу?

§ 3. Электрическое поле в веществе.

Энергия электрического поля.

Энергетический метод вычисления пондеромоторных сил

3.1. На сколько отличается от единицы диэлектрическая постоянная ϵ «идеального газа», состоящего из большого количества проводящих шариков радиусом r . Плотность (концентрация) шариков n мала, так что $r^3 n \ll 1$.

3.2. Для газообразного аргона при нормальных условиях $\epsilon - 1 = 6 \cdot 10^{-4}$. Пользуясь этим, вычислить смещение «центра масс» электронной оболочки атома аргона относительно ядра в статическом электрическом поле с напряженностью $E = 300$ В/см. Атомный

номер аргона $z = 18$. (В отсутствие внешнего поля электроны распределены вокруг ядра сферически симметрично.)

3.3. Плотность электронного облака в атоме водорода описывается функцией $\rho(r) = -\frac{e}{\pi a^3} \exp\left(-\frac{2r}{a}\right)$, где $a = 0,53 \cdot 10^{-8}$ см — радиус первой боровской орбиты. Вычислить коэффициент поляризуемости β атома в слабом внешнем электрическом поле, пренебрегая деформацией электронного облака.

3.4. Оценить коэффициент поляризуемости β атома водорода в слабом внешнем поле, предполагая, что электронное облако сосредоточено внутри сферы радиусом a , где $a = 0,53 \cdot 10^{-8}$ см (радиус первой боровской орбиты) и имеет постоянную плотность. Деформацией электронного облака пренебречь.

3.5. Диэлектрик с жесткими диполями (дипольный момент молекулы \mathbf{d}_0 , момент инерции J) помещен в постоянное электрическое поле \mathbf{E}_0 , превосходящее по величине поле насыщения. Перпендикулярно к \mathbf{E}_0 действует переменное поле \mathbf{E} , причем $E = E_a \sin \omega t$, $E \ll E_0$. Определить резонансную частоту. Тепловым движением пренебречь.

3.6. Идеальный газ, поляризуемость молекул которого $\beta = 10^{-24}$ см³, находится в большом сосуде при температуре $T = 300$ К. В сосуде имеется плоский конденсатор с напряженностью поля $E = 100$ ед. СГСЭ. Используя распределение Больцмана, найти относительную разность концентрации молекул $\Delta n/n_0$ в конденсаторе и вне его. Силу тяжести не учитывать.

3.7. Имеется тонкий длинный диэлектрический цилиндр длиной $2l$ и радиусом r с «замороженной» поляризацией $\mathbf{P}_0 = \text{const}$. Найти напряженность электрического поля в точке A . Во сколько раз это поле сильнее, чем в точке B (рис. 21а)?

3.8. Длинный цилиндр изготовлен из диэлектрика с «замороженной» поляризацией, направленной по его оси. Поле в точке A

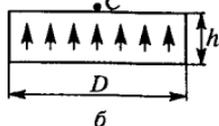
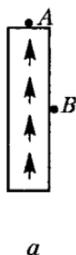


Рис. 21

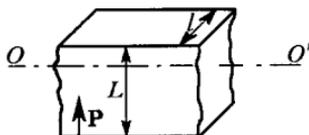


Рис. 22

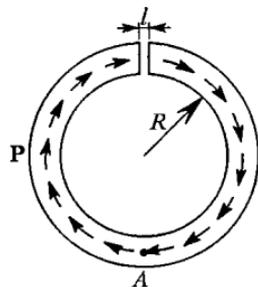


Рис. 23

(рис. 21а) оказалось равным $E_A = 300$ В/см. Найти (приблизительно) поле E_C вблизи торца короткого цилиндра (в точке C), сделанного из того же материала, если $h = 2 \cdot 10^{-2} D$, где D — диаметр цилиндра (рис. 21б).

3.9. Имеется бесконечная полоса диэлектрика толщиной l и шириной L (рис. 22). Материал пластины поляризован. Вектор поляризации \mathbf{P} постоянен и перпендикулярен меньшей грани. Считая $l \ll L$, найти поле \mathbf{E} и индукцию \mathbf{D} на средней линии OO' .

3.10. Диэлектрический образец с замороженной поляризацией \mathbf{P} имеет форму полого цилиндра с разрезом. На рис. 23 показано сечение этого цилиндра и направление вектора поляризации. Толщина стенки цилиндра $h \ll R$ (R — радиус цилиндра), ширина разреза $l \ll R$. Найти электрическое поле \mathbf{E} и индукцию \mathbf{D} в точке A .

3.11. Поляризованный диэлектрик имеет форму бесконечного желоба («получилиндр»), поперечный разрез которого показан на рис. 24. Вектор поляризации \mathbf{P} постоянен по величине, лежит в плоскости, перпендикулярной оси цилиндра, и всюду перпендикулярен радиусу. Считая желоб тонким ($a/R \ll 1$), найти электрическое поле \mathbf{E} и индукцию \mathbf{D} в точке A .

3.12. В тонком круглом диске радиусом R из диэлектрика создана однородная «замороженная» поляризация, так что вектор поляризации \mathbf{P} параллелен поверхности диска (рис. 25). Определить напряженность электрического поля в центре O круглого отверстия радиусом r , вырезанного в таком диске. Толщина диска $h \ll r$.

3.13. Пластина пьезодиэлектрика вследствие неоднородной деформации поляризована так, что поляризация в ее середине равна

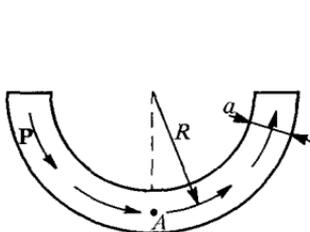


Рис. 24

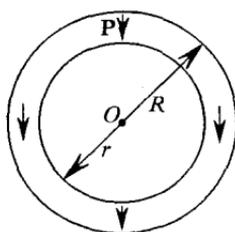


Рис. 25

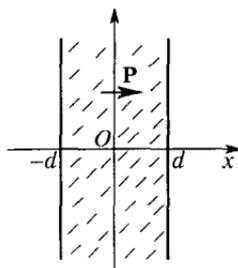


Рис. 26

P_0 и спадает к краям по закону $P = P_0(1 - x^2/d^2)$, где x отсчитывается от середины пластины, а d — ее полутолщина (рис. 26). Вектор поляризации направлен вдоль оси x . Определить напряженность электрического поля внутри и вне пластинки, а также разность потенциалов между ее боковыми поверхностями. Краевыми эффектами пренебречь.

3.14. В тонкой длинной рейке из диэлектрика создана однородная «замороженная» поляризация, так что вектор поляризации \mathbf{P} параллелен поверхности рейки (рис. 27). Какова напряженность электрического поля в центре круглого отверстия радиусом R , вырезанного в такой рейке? Ширина рейки равна $2l$, ее толщина $h \ll R$.

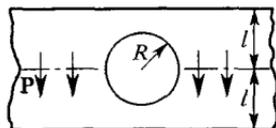


Рис. 27

3.15. В диэлектрической среде с диэлектрической проницаемостью ϵ имеется однородное поле напряженности E . Внутри среды находится сферическая полость. Найти в центре сферы напряженность

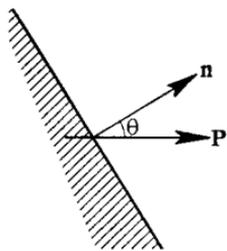


Рис. 28

E' поля, созданного поляризационными зарядами, индуцированными на поверхности сферы, считая, что вектор поляризации \mathbf{P} всюду (за исключением полости) имеет постоянное значение.

У к а з а н и е. Поверхностная плотность поляризационных зарядов σ на границе диэлектрика равна величине поляризации P , умноженной на $\cos \theta$, где θ — угол между нормалью \mathbf{n} к поверхности и вектором \mathbf{P} (рис. 28). Найти напряженность поля в центре сферы, создаваемую поляризационным зарядом на элементе поверхности сферы, и проинтегрировать ее затем по всей сфере.

3.16. Используя результат задачи 3.15, получить формулу Лоренц—Лорентца для плотного диэлектрика $\frac{\epsilon - 1}{\epsilon + 2} = \frac{4\pi}{3} n\beta$, где β — поляризуемость изолированной молекулы во внешнем поле, а n — концентрация молекул.

3.17. Пространство между обкладками плоского конденсатора заполнено диэлектриком с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 4$. Разность потенциалов между обкладками $V = 300$ В, расстояние между ними $d = 1$ см. В диэлектрике имеются два воздушных пузырька радиусом $r = 1$ мм, расстояние между ними $l = 1$ см, и они расположены в плоскости, параллельной обкладкам. Оценить величину и направление силы электростатического взаимодействия между пузырьками, полагая, что наличие пузырьков не изменяет однородной поляризации диэлектрика и равномерного распределения заряда на обкладках.

3.18. Пространство между обкладками плоского конденсатора заполнено диэлектриком с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 4$. Разность потенциалов между обкладками $V = 1200$ В, расстояние между ними $d = 4$ см. В диэлектрике имеются два воздушных пузырька радиусом $r = 1$ мм, расстояние между ними $l = 1$ см, и они расположены вдоль прямой, перпендикулярной обкладкам. Оценить величину и направление силы электростатического взаимодействия между пузырьками, полагая, что наличие пузырьков не изменяет однородной поляризации диэлектрика и равномерного распределения заряда на обкладках.

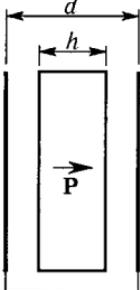


Рис. 29

3.19. Внутри плоского конденсатора (рис. 29), обкладки которого соединены между собой, помещена диэлектрическая пластинка толщиной h с «замороженной» однородной поляризацией ($\mathbf{P} = \text{const}$). Вектор поляризации \mathbf{P} перпендикулярен боковым граням пластины. Определить напряженность поля и электрическую индукцию внутри и вне пластины. Расстояние между обкладками конденсатора равно d .

3.20. В пространство, первоначально занятое однородным электрическим полем E_0 , вносят длинный диэлектрический цилиндр так, что его ось перпендикулярна начальному полю E_0 . При каких условиях диэлектрик поляризуется однородно? Найти напряженность поля E внутри цилиндра и вектор поляризации P диэлектрика. Проницаемость диэлектрика ϵ .

3.21. Заряженный шарик помещен в газ, молекулы которого представляют собой упругие диполи с молекулярной поляризуемостью β_0 . Средняя концентрация частиц газа n_0 , температура T , заряд шарика Q . Найти поле $E(r)$ вне шарика. Считать, что возмущение концентрации полем $\delta n \ll n_0$.

3.22. В центре диэлектрического шара радиусом R с проницаемостью ϵ_1 помещен точечный заряд q . Шар окружен безграничным диэлектриком с проницаемостью ϵ_2 . Определить поверхностную плотность поляризационных зарядов на границе раздела диэлектриков.

3.23. У плоской поверхности однородного изотропного диэлектрика с проницаемостью ϵ напряженность электрического поля в вакууме равна E_0 , причем вектор E_0 составляет угол θ с нормалью к поверхности диэлектрика (рис. 30). Считая поле внутри и вне диэлектрика однородным, найти: 1) поток Φ_E вектора E через сферу радиусом R с центром на поверхности диэлектрика; 2) циркуляцию вектора D по прямоугольному контуру Γ со сторонами длиной l_1 и l_2 , плоскость которого перпендикулярна к поверхности диэлектрика и параллельна вектору E_0 .¹

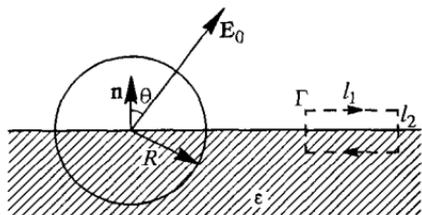


Рис. 30

3.24. Металлический шар радиусом 5 см окружен шаровым слоем диэлектрика ($\epsilon = 7$) толщиной 1 см и помещен концентрично в металлической сфере с внутренним радиусом 7 см. Чему равна емкость C такого конденсатора?

3.25. В плоский конденсатор введена пластина из оптического стекла ($\epsilon = 9$) так, что остался воздушный зазор $d_1 = 1$ мм. Расстояние между обкладками конденсатора $d = 1$ см. К конденсатору приложена разность потенциалов $V = 100$ В. Какой будет разность потенциалов U , если после отключения конденсатора от источника напряжения убрать стеклянную пластинку?

3.26. Пространство между пластинами плоского конденсатора заполнено диэлектриком, диэлектрическая проницаемость которого линейно меняется от значения ϵ_1 у одной пластины до значения $\epsilon_2 < \epsilon_1$ у другой. Расстояние между пластинами d , площадь каждой из них равна S . Найти емкость C конденсатора.

3.27. В плоский конденсатор, на пластинах которого распределен заряд с поверхностной плотностью σ , вставляется диэлектрик,

¹ Задача заимствована из сборника И. Е. Иродова «Задачи по общей физике».

заряженный положительным пространственным зарядом так, что объемная плотность заряда изменяется от 0 у одной пластины (положительной) до ρ_0 у другой по закону $\rho(x) = \sigma x/d^2$, где d — расстояние между пластинами. Найти распределение поля E в конденсаторе, если диэлектрическая проницаемость диэлектрика ϵ .

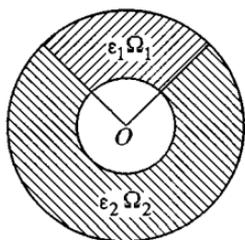


Рис. 31

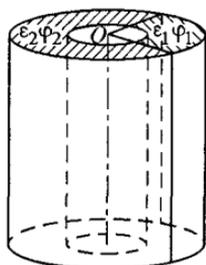


Рис. 32

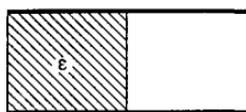


Рис. 33

емкость C конденсатора, если радиусы цилиндрических обкладок равны R_1 и R_2 ($R_1 < R_2$).

3.30. Прокладка из сегнетоэлектрика ($\epsilon = 200$) имеет толщину, равную зазору между пластинками плоского конденсатора (рис. 33). Площадь пластин плоского конденсатора $S_1 = 1 \text{ м}^2$. Какова должна

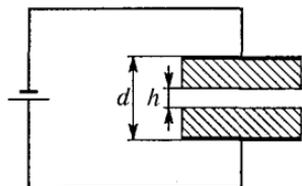


Рис. 34

быть площадь S_2 основания прокладкой, индукция сделалась в 40 раз больше, чем до ее введения? Конденсатор изолирован.

3.31. В подключенный к батарее плоский конденсатор вставляются две пластины из сегнетоэлектрика ($\epsilon = 100$) таким образом, что между ними остается небольшой зазор (рис. 34). При какой величине зазора h поле в нем будет в 50 раз больше, чем в отсутствие диэлектрика? Расстояние между обкладками конденсатора $d = 2 \text{ см}$.

3.32. В пространстве между обкладками цилиндрического конденсатора, заряженного до величины $\pm q$ на единицу длины, помещен нелинейный пространственно неоднородный диэлектрик. Его поляризуемость $\alpha = \beta |E| r$. Радиусы обкладок соответственно R_1, R_2 . Найти «нелинейную емкость» конденсатора (на единицу длины), т. е. отношение заряда к разности потенциалов при заданном значении q .

3.33. В пространстве между обкладками сферического конденсатора (радиусы R_1 и R_2) с зарядами $\pm q$, находится нелинейный пространственно неоднородный диэлектрик. Его поляризуемость $\alpha = \beta |E| r^2$. Найти «нелинейную емкость» конденсатора, т. е. отношение заряда к разности потенциалов при заданном значении q .

3.34. Сферический конденсатор заполнен диэлектриком, проницаемость которого изменяется по закону $\epsilon = \epsilon_1 R_1^2 / r^2$, где R_1 — радиус внутренней сферы, r — переменный радиус. Найти объемное распределение связанных зарядов в диэлектрике, если к обкладкам приложена разность потенциалов V_0 . Радиус внешней сферы $R_2 = 1,25 R_1$.

3.35. Длинный цилиндрический конденсатор заполнен диэлектриком, проницаемость которого изменяется по закону $\epsilon = \epsilon_1 R_1 / r$, где R_1 — радиус внутреннего цилиндра, r — переменный радиус. Пренебрегая красвыми эффектами, найти объемное распределение связанных зарядов в диэлектрике, если к обкладкам приложена разность потенциалов V_0 . Радиус внешнего цилиндра $R_2 = 1,25 R_1$.

3.36. Диэлектрический диск радиусом $R = 10$ см и высотой $H = 10$ см с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 5$ равномерно вращается вокруг своей оси, делая $n = 100$ об/с. Определить объемную плотность заряда ρ внутри цилиндра, возникающую из-за вращения, а также полный заряд q на поверхности цилиндра. Масса электрона $m = 9,1 \cdot 10^{-28}$ г.

3.37. Проводящий шар помещен в однородную изотропную диэлектрическую среду с проницаемостью ϵ . Вне шара на расстоянии R от его центра находится точечный заряд q . Определить потенциал шара относительно бесконечности.

3.38. Пустотелый металлический шар, заряд которого q , а радиус r , плавает в жидкости с диэлектрической проницаемостью ϵ_1 так, что его центр находится на уровне поверхности жидкости. Найти плотность свободных зарядов на поверхности шара. Диэлектрическая проницаемость воздуха ϵ .

3.39. Оценить силу взаимодействия между нейтральным диэлектрическим шариком радиусом r_0 и точечным зарядом q , считая расстояние R между ними большим, а диэлектрическую проницаемость шара ϵ , такой что $\epsilon - 1 \ll 1$.

3.40. Диэлектрик с диэлектрической проницаемостью ϵ заполняет полупространство. На расстоянии L от плоской границы диэлектрика находится точечный заряд q . Найти силу, действующую на заряд, и распределение заряда σ по поверхности диэлектрика.

3.41. Определить, как будет меняться с расстоянием сила взаимодействия между двумя шариками, один из которых заряжен и состоит из диэлектрика, а другой металлический и не заряжен. Расстояние между шариками велико по сравнению с их размерами.

3.42. Вычислить электростатическую энергию заряда на шаре радиусом R в вакууме, если заряд шара q равномерно распределен по его поверхности.

3.43. Вычислить электростатическую энергию для шара, заряд которого равномерно распределен по его объему.

3.44. Считая, что масса электрона определяется из соотношения $W = mc^2$, где W — электростатическая энергия заряда электрона, найти значение радиуса электрона при следующих предположениях: 1) заряд электрона распределен по всему его объему с постоянной плотностью; 2) весь заряд электрона распределен по его поверхности.

3.45. Определить толщину H равномерно заряженного плоского слоя, если объемная плотность заряда $\rho = 0,5$ ед. СГСЭ, а при перемещении заряда $q = 1$ ед. СГСЭ от поверхности слоя наружу на расстояние $d = 5$ см совершается работа $A = 20$ эрг.

3.46. В результате импульсного разряда конденсатора через разреженный водород происходит нагревание газа до температуры T . Предполагая, что вся энергия разряда пошла на нагревание газа, оценить величину T . Напряжение на конденсаторе $U = 30$ кВ, емкость $C = 18$ мкФ. До разряда газ занимал объем $V_0 = 10$ л при давлении $P_0 = 10^{-2}$ мм рт. ст. и температуре $T_0 = 300$ К.

3.47. В центры двух удаленных друг от друга металлических сфер с внешними радиусами $R_1 = R$, $R_2 = 3R$ и толщиной стенки $\Delta = R/3$ помещены заряды $q_1 = q$, $q_2 = 2q$. Найти работу, необходимую для того, чтобы поменять эти заряды местами.

3.48. В центры двух удаленных друг от друга диэлектрических шаров с радиусами $R_1 = R$, $R_2 = 12R$ и проницаемостью ϵ помещены заряды $q_1 = q$, $q_2 = 2q$. Найти работу, необходимую для того, чтобы поменять эти заряды местами.

3.49. Диск радиусом R и толщиной l ($l \ll R$) из равномерно заряженного диэлектрика с объемной плотностью заряда ρ лежит на большой металлической заземленной пластине. Вычислить энергию W электростатического поля диска. Диэлектрическую проницаемость диэлектрика положить равной $\epsilon = 1$. Краевыми эффектами пренебречь.

3.50. По сфере радиусом R равномерно распределен заряд Q . Определить давление изнутри на поверхности сферы, обусловленное взаимодействием зарядов.

3.51. Проводящая сфера радиусом R составлена из двух полушфер. Определить силу F , с которой отталкиваются эти полусферы, если полный заряд сферы равен Q .

3.52. Как изменится ответ в предыдущей задаче, если в центре сферы поместить дополнительно точечный заряд q ? Сферу считать полой и бесконечно тонкой.

3.53. Незаряженный проводящий шар радиусом $R = 4$ см, разрезанный пополам, находится во внешнем однородном поле $E_0 = 300$ В/см, перпендикулярном к плоскости разреза. Определить силу, с которой оба полушария отталкиваются друг от друга.

3.54. Длинный проводящий цилиндр радиусом R составлен из двух половин. Определить силу отталкивания F , действующую на единицу длины каждого полуцилиндра, если на единицу длины цилиндра приходится заряд κ .

3.55. Конденсатор, заполненный жидким диэлектриком с диэлектрической постоянной ϵ , зарядили, затратив на это энергию W_1 . Затем конденсатор отсоединили от источника, слили из него диэлектрик и разрядили. Какая энергия W_2 выделилась при разрядке? Объяснить результат.

3.56. Три проводящих шара с радиусами $R_1 = 10$ см, $R_2 = 20$ см и $R_3 = 30$ см и соответственно потенциалами $\varphi_1 = 450$ В, $\varphi_2 = 300$ В и $\varphi_3 = 150$ В в вакууме разведены далеко друг от друга. Какое количество тепла Q выделится после того, как их соединили тонкими проволочками? Емкостью проволочек пренебречь.

3.57. Плоский конденсатор, пластины которого имеют площадь S и расположены на расстоянии d , заполнен твердым диэлектриком с диэлектрической проницаемостью ϵ (рис. 35). Конденсатор подсоединен к батарее постоянного тока, ЭДС которой равна \mathcal{E} . Одну из пластин конденсатора отодвигают так, что образуется воздушный зазор. На какое расстояние x отодвинута пластина, если при этом произведена работа A ?

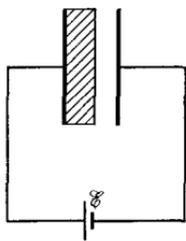


Рис. 35

3.58. Плоский конденсатор емкостью C последовательно с некоторым резистором подключен к батарее с ЭДС \mathcal{E} . Пластины конденсатора быстро сближают, так что расстояние между ними уменьшается в 2 раза. Предполагая, что за время перемещения пластин заряд конденсатора практически не изменился, найти джоулево тепло, которое выделится на резисторе к моменту окончания перезарядки. Оценить порядок величины сопротивления, при котором условия задачи могут быть практически выполнены, считая время сближения $\Delta t \approx 10^{-2}$ с, $C \approx 10^{-10}$ Ф.

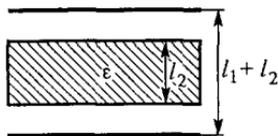


Рис. 36

3.59. Диэлектрическая пластина толщиной l_2 и диэлектрической проницаемостью ϵ введена между обкладками плоского воздушного конденсатора (рис. 36). Между поверхностями пластины и обкладками конденсатора остались воздушные зазоры, суммарная толщина которых равна l_1 . Определить силу притяжения F между обкладками, если разность потенциалов между ними равна V , а площадь пластин S . Как изменится выражение для F в предельном случае $l_1 \rightarrow 0$?

3.60. Цилиндрический конденсатор состоит из двух тонкостенных коаксиальных металлических цилиндров, пространство между

которыми заполнено жидким диэлектриком с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 2$. На конденсатор подано напряжение, величина которого медленно увеличивается. Определить, что наступит раньше: механическое разрушение внутренней обкладки или пробой диэлектрика. Пробой диэлектрика наступает при напряженности поля $E_{пр} = 30$ кВ/мм, разрывное усилие стенок цилиндров $\sigma_{кр} = 500$ Н/м. Радиус внутренней обкладки $R = 3$ см.

3.61. Плоский воздушный конденсатор заряжен до разности потенциалов V и отсоединен от источника ЭДС. Площадь пластин S , расстояние между ними d . Пластины конденсатора расположены вертикально. Снизу подводят сосуд с жидким диэлектриком, имеющим диэлектрическую проницаемость ϵ , так что диэлектрик заполняет половину конденсатора. 1) Чему равна емкость конденсатора C ? 2) Чему равна напряженность поля E в воздушной части промежутка между пластинами и в части, заполненной диэлектриком? 3) Как распределена поверхностная плотность σ электричества в пластине? 4) Определить уменьшение энергии конденсатора ΔW . На что она была израсходована? Считать, что граница жидкость—воздух плоская и все параметры конденсатора изменяются скачком.

3.62.* Внутри плоского конденсатора с площадью пластин 200 см² и расстоянием между ними $0,1$ см находится пластина из стекла ($\epsilon = 5$), целиком заполняющая пространство между пластинами конденсатора. Как изменится энергия конденсатора, если удалить стеклянную пластину? Решить задачу при двух условиях: 1) конденсатор все время присоединен к батарее с ЭДС, равной 300 В; 2) конденсатор был первоначально присоединен к той же батарее, а затем отключен, и только после этого пластина была удалена. Найти механическую работу, которая затрачивается на удаление пластины в том и другом случае.

3.63. Плоский конденсатор с квадратными пластинами (расстояние между пластинами d , площадь пластин S) заряжен до разности потенциалов V и отсоединен от источника напряжения. После этого в конденсатор вдвинута до половины широкая пластина диэлектрика с диэлектрической проницаемостью ϵ . Толщина пластины равна d . Найти силу, с которой пластина втягивается в конденсатор.

3.64. Капиллярный вольтметр состоит из капиллярной стеклянной трубочки с металлизированной полупрозрачной внутренней поверхностью, служащей одной из обкладок цилиндрического конденсатора. Второй обкладкой является тонкая металлическая проволока, коаксиальная с внутренней цилиндрической поверхностью трубочки. Определить поднятие мениска воды h в вольтметре при наложении на обкладки напряжения $V = 100$ В, если внутренний диаметр капилляра $D_1 = 0,5$ мм, диаметр проволоки $D_2 = 0,05$ мм, плотность воды $\rho = 1$ г/см³.

3.65. Между пластинами плоского воздушного конденсатора введена диэлектрическая пластина толщиной l_2 с диэлектрической проницаемостью ϵ_2 (рис. 37). Конденсатор частично погружен в жидкость с диэлектрической проницаемостью ϵ_1 и плотностью ρ . Найти

высоту поднятия жидкости в конденсаторе h , пренебрегая капиллярными явлениями, если между его обкладками поддерживается разность потенциалов V . Суммарная толщина столбов жидкости в конденсаторе равна l_1 .

3.66. Оценить, на сколько изменится емкость плоского конденсатора, пластины которого находятся на расстоянии $d = 1$ см друг от друга, если в него внести проводящий шарик радиусом $r = 0,2$ мм и расположить его в центре на одинаковых расстояниях от пластин.

3.67. Конденсатор переменной емкости состоит из двух неподвижных металлических пластин, расположенных на расстоянии d друг от друга, и подвижной диэлектрической пластины, которая может поворачиваться и входить в зазор между металлическими пластинами (рис. 38). Все пластины имеют форму полукруга радиусом

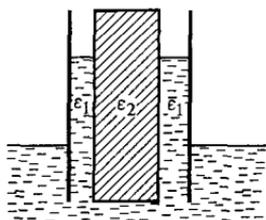


Рис. 37

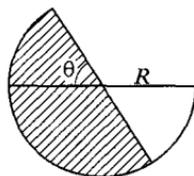


Рис. 38

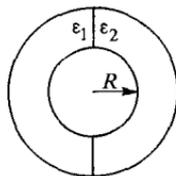


Рис. 39

R , причем зазоры между диэлектрической пластиной и пластинами конденсатора пренебрежимо малы по сравнению с d . Пренебрегая краевыми эффектами, найти момент M сил, действующих на диэлектрическую пластину, когда она выведена из положения равновесия. Конденсатор заряжен до разности потенциалов V , диэлектрическая проницаемость подвижной пластины равна ϵ .

3.68. В предыдущей задаче величина момента сил M не зависит от угла поворота θ диэлектрической пластины. Но в положении равновесия, когда $\theta = 0$, момент сил должен обращаться в ноль. Объяснить это расхождение.

3.69. Плоский конденсатор состоит из двух одинаковых квадратных пластин, расположенных в вакууме вертикально на расстоянии $d = 1$ мм друг от друга. Одна из пластин закреплена, а другая может двигаться без трения по гладким вертикальным направляющим. При какой разности потенциалов V между пластинами подвижная пластина не упадет вниз? Масса подвижной пластины $M = 1$ г, сторона квадрата $l = 10$ см.

3.70. Две половины сферического конденсатора заполнены диэлектриками с проницаемостями ϵ_1 и ϵ_2 (рис. 39). Определить силу, действующую на внутреннюю сферу. Заряд конденсатора Q , радиус внутренней сферы R .

3.71. Оценить силу, действующую на атом, находящийся на расстоянии $l = 200 \text{ \AA}$ от поверхности острия металлической иглы с радиусом закругления $R = 100 \text{ \AA}$. Потенциал на игле $V = 10$ кВ. Поляризуемость атома α — величина порядка его объема.

§ 4. Постоянный ток. Токи в неограниченной среде

4.1. В схему включены два одинаковых гальванических элемента с ЭДС 1,5 В и внутренним сопротивлением 2 Ом так, как показано на рис. 40. Какой ток проходит через элементы? Что покажет вольтметр? Сопротивлением соединительных проводов пренебречь.

4.2. По ошибке в цепь были включены параллельно два гальванических элемента с разными ЭДС $\mathcal{E}_1 = 1,9$ В и $\mathcal{E}_2 = 1,1$ В и с внутренними сопротивлениями $r_1 = 0,1$ Ом и $r_2 = 0,8$ Ом. Элементы

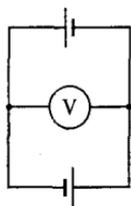


Рис. 40

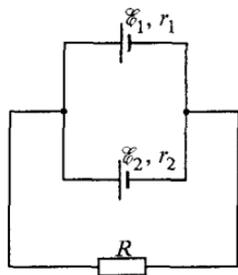


Рис. 41

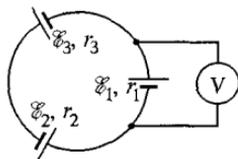


Рис. 42

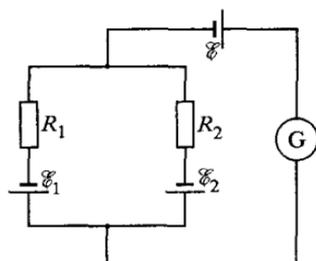


Рис. 43

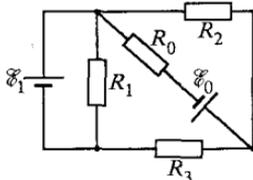


Рис. 44

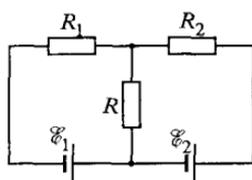


Рис. 45

замкнуты на внешнее сопротивление $R = 10$ Ом (рис. 41). Чему равны токи \mathcal{I}_1 и \mathcal{I}_2 через элементы, как они направлены и как велико напряжение V на сопротивлении R внешней цепи?

4.3. Три гальванических элемента с ЭДС $\mathcal{E}_1, \mathcal{E}_2, \mathcal{E}_3$ и внутренними сопротивлениями r_1, r_2, r_3 соединены по схеме, указанной на рис. 42. Сопротивления соединяющих проводов пренебрежимо малы. 1) Какое напряжение V будет показывать вольтметр, включенный так, как показано на рисунке? 2) Чему будет равно показание вольтметра, если величины \mathcal{E}_i и r_i связаны соотношением $\mathcal{E}_1/r_1 = \mathcal{E}_2/r_2 = \mathcal{E}_3/r_3$?

4.4. Сопротивления R_1 и R_2 (рис. 43) подобраны так, что ток через гальванометр G не идет. Считая известными ЭДС \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_2 , найти ЭДС \mathcal{E} . Внутренними сопротивлениями батарей по сравнению с R_1 и R_2 пренебречь.

4.5. Найти ток, проходящий через резистор сопротивлением R_0 в схеме, изображенной на рис. 44, считая все параметры заданными.

4.6. В схеме, изображенной на рис. 45, заданы сопротивления R_1 и R_2 . Определить сопротивление R , при котором рассеиваемая на нем мощность максимальна. Каково условие того, что ток, проходящий через сопротивление R , равен нулю?

4.7. Электрическая цепь составлена из двух батарей с ЭДС \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_2 и четырех одинаковых резисторов сопротивлением R каждый (рис. 46). Какая мощность рассеивается на этих резисторах?

4.8. Сопротивления R_1, R_2, R_3 подобраны так, что ток через гальванометр G (рис. 47) равен нулю. Электродвижущие силы \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_3

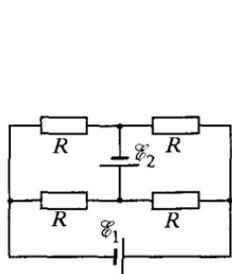


Рис. 46

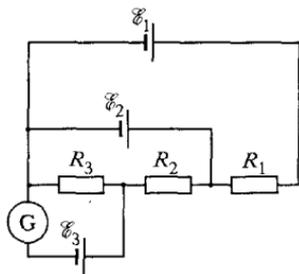


Рис. 47

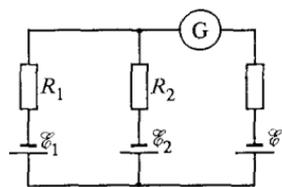


Рис. 48

известны. Считая известными сопротивления R_1, R_2, R_3 и пренебрегая внутренними сопротивлениями батарей, найти электродвижущую силу \mathcal{E}_2 и ток \mathcal{I} , текущий через батарею \mathcal{E}_1 .

4.9. Сопротивления R_1 и R_2 подобраны так, что ток через гальванометр G (рис. 48) равен нулю. Считая известными ЭДС \mathcal{E}_1 и \mathcal{E}_2 , найти электродвижущую силу \mathcal{E} . Внутренними сопротивлениями батарей пренебречь по сравнению с R_1 и R_2 .

4.10. Существует принцип, согласно которому токи и напряжения в цепи, состоящей из линейных (подчиняющихся закону Ома) элементов, распределяются таким образом, что диссипируемая в тепло мощность минимальна. Найти с помощью этого принципа напряжения на каждом из трех последовательно соединенных сопротивлений R_1, R_2, R_3 , если суммарное падение напряжения на них равно V .

4.11. Существует принцип, согласно которому токи и напряжения в цепи, состоящей из линейных (подчиняющихся закону Ома) элементов, распределяются таким образом, что диссипируемая в тепло мощность минимальна.

Найти с помощью этого принципа токи в каждом из параллельно соединенных сопротивлений R_1, R_2, R_3 , если суммарный ток, протекающий по ним, равен \mathcal{I} .

4.12. В разрыв подвижного проводящего диаметра CD (рис. 49) включена неоновая лампочка. При каких положениях CD лампочка

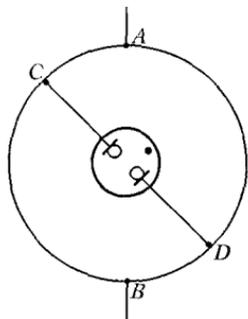


Рис. 49

вспыхивает и гаснет? Потенциал зажигания неоновой лампочки $V_{\text{заж}}$, потенциал гашения $V_{\text{гаш}} < V_{\text{заж}}$. Окружность $ABCD$ сделана из однородной проволоки постоянного поперечного сечения. Сопротивление этой окружности мало по сравнению с сопротивлением неоновой лампочки (когда она горит). Между точками A и B поддерживается постоянное напряжение V . Чему равно минимальное значение напряжения V_{min} , при котором лампочка еще может вспыхнуть?

4.13. Для измерения напряженности электрического поля у поверхности Земли используют две проводящие пластины, расположенные горизонтально с небольшим зазором между ними (рис. 50).

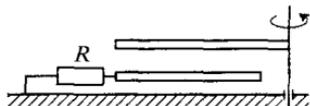


Рис. 50

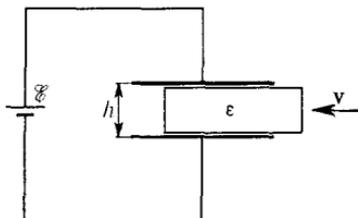


Рис. 51

Верхняя пластина заземлена и вращается вокруг вертикальной оси, проходящей через край пластины, делая $n = 1200$ об/мин и периодически закрывая нижнюю пластину. При этом перезарядка нижней пластины вызывает падение напряжения на сопротивлении $R = 10^7$ Ом, соединяющем нижнюю пластину с Землей. Найти его среднее по модулю значение V , если напряженность электрического поля у поверхности Земли $E = 1,5$ В/см. Считать, что нижняя пластина успевает полностью перезарядиться за один цикл вращения. Площадь пластины $S = 600$ см².

4.14* В плоский конденсатор заданных размеров вдвигается с постоянной скоростью v пластина диэлектрика (рис. 51). Определить

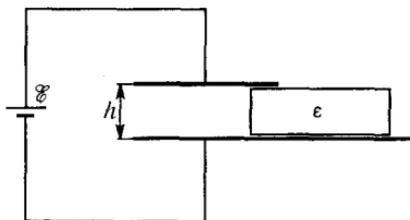


Рис. 52

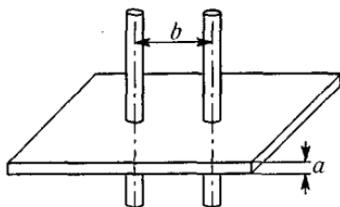


Рис. 53

ток в цепи батареи, подключенной к конденсатору. Считать известными: ЭДС батареи \mathcal{E} , диэлектрическую проницаемость ϵ , высоту пластины h и ее ширину b (на рисунке не изображена).

4.15* Две плоские прямоугольные пластины образуют конденсатор. Между пластинами без трения может двигаться пластина твердого диэлектрика (рис. 52). Найти мощность, развиваемую батареей,

включенной в цепь конденсатора. Как распределяется эта мощность между электрической и механической энергиями при втягивании диэлектрика? Считать известными ЭДС батареи \mathcal{E} , диэлектрическую проницаемость ϵ , высоту пластины h и ее ширину b (на рисунке не изображена).

4.16. К большому металлическому листу толщиной a приварены на расстоянии b друг от друга два цилиндрических проводника радиусом r_0 (рис. 53). Найти сопротивление R между проводниками, если $a \ll r_0 \ll b$. Считать, что удельная проводимость λ_1 проводников значительно больше удельной проводимости λ материала листа.

4.17. На поверхности двух одинаковых диэлектрических конусов, соприкасающихся основаниями, нанесен тонкий проводящий слой толщиной δ с удельной проводимостью λ . К вершинам конусов припаяны цилиндрические электроды диаметром d . Определить сопротивление R между вершинами, если $\delta \ll d$. Размеры конусов указаны на рис. 54.

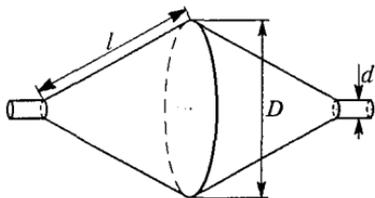


Рис. 54

4.18. К центрам противоположных торцов тонкостенной цилиндрической банки диаметром D и высотой l припаяны провода диаметром d (рис. 55). Определить сопротивление R банки, если она сделана из фольги толщиной $\delta \ll d$ с удельной проводимостью λ .

4.19. Фигура, изображенная на рис. 56, сделана из проволоки постоянного сечения. Число вписанных друг в друга правильных

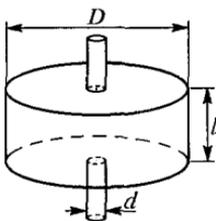


Рис. 55

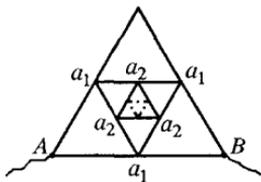


Рис. 56

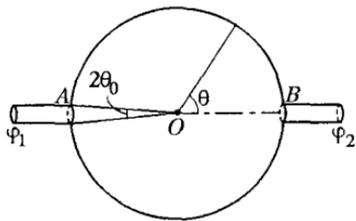


Рис. 57

треугольников очень велико. Сторона самого большого треугольника $a_1 = 1$ м. Сопротивление одного метра проволоки равно 1 Ом. Найти сопротивление между клеммами A и B .

4.20. К диаметрально противоположным точкам A и B слабо проводящей однородной полый сферы подведены цилиндрические провода, между концами A и B которых поддерживается постоянная разность потенциалов $\varphi_1 - \varphi_2$. Найти распределение потенциала φ как функции угла θ (рис. 57). Угол, под которым из центра сферы O виден диаметр основания каждого из проводов, равен $2\theta_0$.

4.21. В генераторе Ван-де-Граафа, схематически изображенном на рис. 58, заряды переносятся диэлектрической лентой и заряжают высоковольтный сферический электрод. Поверхностные заряды

передаются ленте от источника вблизи нижнего шкива. Найти максимальный потенциал и максимальный ток, которые можно получить от такого генератора, если радиус высоковольтного электрода $R = 1,5$ м, скорость движения ленты $v = 20$ м/с, а ширина ленты $l = 100$ см. Лента и высоковольтный электрод находятся в атмосфере газа, в котором пробой возникает при напряженности электрического поля $E_{пр} = 30$ кВ/см.

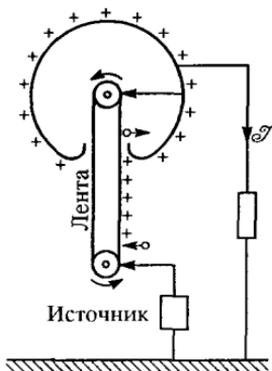


Рис. 58

4.22. Атомный электрический элемент представляет собой две концентрические проводящие сферы. Внутренняя сфера сделана из радиоактивного материала, испускающего быстрые электроны. В пространстве между сферами скорость электронов и, следовательно, их ионизирующее действие можно считать постоянными. Пролетев воздушный зазор, электроны поглощаются на внешней сфере. В отключенной батарее устанавливается равновесие между потоком заряда, переносимым быстрыми электронами, и током проводимости в ионизированном воздухе.

Найти напряженность электрического поля E в пространстве между сферами, если ЭДС элемента равна \mathcal{E} , радиусы сфер равны r_1 и r_2 .

4.23. Пространство между пластинами слоистого плоского конденсатора заполнено многослойным диэлектриком, обладающим слабой электропроводностью. Диэлектрическая проницаемость и удельная проводимость изменяются от $\epsilon_1 = 4$, $\lambda_1 = 10^{-9}$ Ом $^{-1}$ ·см $^{-1}$ на одной поверхности диэлектрика до $\epsilon_2 = 3$, $\lambda_2 = 10^{-12}$ Ом $^{-1}$ ·см $^{-1}$ на другой его поверхности. Конденсатор включен в цепь батареи постоянной ЭДС. Определить величину и знак суммарного свободного заряда q , который возникает в диэлектрике, когда в цепи установится постоянный электрический ток $\mathcal{I} = 10^{-7}$ А, текущий через диэлектрик от стороны 1 к стороне 2.

4.24. На цилиндрический конденсатор с радиусами обкладок R_1 и R_2 подано напряжение V_0 . Конденсатор заполнен слабопроводящей средой ($\epsilon = 1$, $\lambda = k/r^2$, где k — некоторая постоянная). Найти распределение заряда и поля внутри конденсатора. Какова будет емкость такого конденсатора (на единицу длины)?

4.25. Пространство между пластинами плоского конденсатора заполнено двумя однородными слабо проводящими слоями диэлектрика с толщинами d_1 и d_2 . Диэлектрическая проницаемость и удельная проводимость первого диэлектрика равны соответственно ϵ_1 и λ_1 , а второго — ϵ_2 и λ_2 . Найти плотность поверхностных свободных зарядов σ на границе между диэлектриками, которая установится при наложении на конденсатор постоянного напряжения V .

4.26. Определить проводимость Λ изоляции в сферическом конденсаторе, заполненном слабопроводящим диэлектриком. Удельная проводимость диэлектрика равна λ , диэлектрическая проницаемость ϵ .

4.27. Пространство между двумя концентрическими сферами заполнено диэлектриком, проводимость которого зависит только от расстояния до сфер. Найти закон изменения удельной проводимости $\lambda(r)$, если объемная плотность джоулевых потерь при прохождении тока одинакова во всех точках.

4.28. Пространство между двумя коаксиальными цилиндрами заполнено диэлектриком, обладающим некоторой проводимостью. Найти закон изменения удельной проводимости $\lambda(r)$, если при наличии некоторой разности потенциалов поле между цилиндрами везде одинаково.

4.29. По цилиндрическому стержню течет ток плотности j . Удельная проводимость λ на участке AB длиной l изменяется по линейному закону от λ_1 до λ_2 . Найти объемную плотность зарядов проводимости ρ на участке AB .

4.30. Имеется n идеально проводящих тел в вакууме. Известно, что при зарядах $q_1, q_2, q_3, \dots, q_n$ их потенциалы равны $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots, \varphi_n$. Какое количество тепла Q будет выделяться ежесекундно, когда пространство между рассматриваемыми телами будет заполнено однородной проводящей жидкостью с электропроводностью λ и диэлектрической проницаемостью ϵ , если потенциалы тел поддерживаются при прежних значениях $\varphi_1, \varphi_2, \varphi_3, \dots, \varphi_n$?

4.31. По сети длиной 5 км необходимо передать энергию от источника с напряжением 110 В, имеющего мощность 5 кВт. Какого минимального диаметра D должен быть медный провод, чтобы потери энергии в сети не превышали 10% от мощности источника? Удельное сопротивление меди $\rho = 0,017 \cdot 10^{-4}$ Ом·см.

4.32. Заземление концов телеграфной линии осуществлено посредством очень глубоко зарытых в землю металлических шаров радиусами r_1 и r_2 . Удельная проводимость почвы вблизи них равна λ_1 и λ_2 . Найти сопротивление R земли между шарами. Считать почву в окрестности каждого шара однородной на расстояниях, больших по сравнению с радиусами шаров.

4.33. Показать, что сопротивление однородной проводящей среды, заполняющей все пространство между двумя идеально проводящими оболочками произвольной формы, равно $\rho/(4\pi C)$, где ρ — удельное сопротивление среды, а C — взаимная емкость этой системы электродов-оболочек в вакууме.

4.34. Два металлических шара одинакового радиуса r погружены в однородную среду с удельным сопротивлением ρ . Чему равно сопротивление R среды между шарами? Считать, что расстояние между шарами очень велико по сравнению с их радиусами.

4.35. Два электрода A_1 и A_2 произвольной формы глубоко зарыты в землю и соединены между собой воздушным проводом (телеграфная линия). Электроды находятся далеко друг от друга. Емкости электродов (в вакууме) равны соответственно C_1 и C_2 . Почву в окрестности каждого электрода можно считать однородной. Найти сопротивление земли R между электродами, если удельные сопротивления почвы в окрестности электродов равны соответственно ρ_1 и ρ_2 .

4.36 Цепь постоянного тока состоит из длинной однопроводной линии, в которую включен источник с ЭДС \mathcal{E} . Линия замыкается через Землю, в которую зарыты два металлических шара на большом расстоянии друг от друга (рис. 59). Известны радиусы шаров

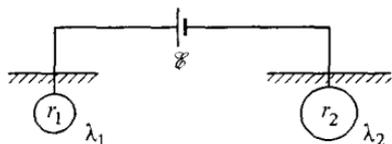


Рис. 59

r_1 и r_2 , а также проводимость грунта λ_1 и λ_2 в местах, где они закопаны. Пренебрегая всеми сопротивлениями, кроме сопротивления заземления, определить заряд каждого шара.

4.37. В пространстве между пластинами плоского конденсатора, заполненного газом и подсоединенного к батарее, образуется пара ионов с зарядами $\pm e$. Какой заряд протечет в цепи в результате движения ионов? Привести график зависимости тока от времени. Считать подвижность ионов в газе постоянной.

§ 5. Магнитное поле. Закон Био–Савара–Лапласа.

Теорема о циркуляции в вакууме. Индуктивность проводников. Теорема взаимности

5.1. По проводнику, имеющему форму эллипса, течет постоянный ток $\mathcal{I} = 10$ А. Большая и малая полуоси эллипса равны соответственно $a = 50$ см, $b = 30$ см. Определить индукцию B магнитного поля в вакууме в фокусе эллипса. Уравнение эллипса в полярной системе координат:

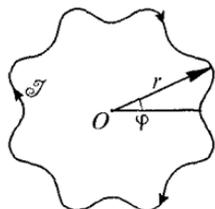


Рис. 60

координат: $r = \frac{p}{1 + e \cos \varphi}$, где $p = b^2/a$ — параметр, а $e < 1$ — эксцентриситет.

5.2. Определить магнитное поле B в вакууме в центре O «гофрированной окружности» (рис. 60), уравнение которой в полярной системе координат имеет вид $\frac{1}{r} = \frac{1}{a} + b \cos m\varphi$, где $a = 50$ см, m — целое число, b — постоянная. По проводнику, имеющему форму «гофрированной окружности», течет ток $\mathcal{I} = 10$ А.

5.3. Электрический ток \mathcal{I} протекает по проводу, изогнутому так, как показано на рис. 61. Найти значение магнитной индукции B в вакууме в центре O окружности радиусом R .

5.4. Определить магнитное поле B в центре однородной тонкой металлической пластинки, имеющей форму равностороннего треугольника со стороной a , если через пластинку пропускают ток \mathcal{I} (рис. 62). Магнитным полем подводющих проводов пренебречь.

5.5. Найти индукцию B магнитного поля на оси соленоида в точке A , из которой диаметры торцов видны под углами 2α и 2β (рис. 63). Соленоид состоит из N витков, равномерно намотанных на длине l , и по нему течет ток \mathcal{I} .

5.6. При производстве полиэтиленовой пленки широкая полоса протягивается по роликам со скоростью $v = 15$ м/с (рис. 64).

В процессе обработки (главным образом из-за трения) поверхность пленки приобретает равномерно распределенный заряд с поверхностной плотностью σ . Оценить максимальное значение σ и магнит-



Рис. 61

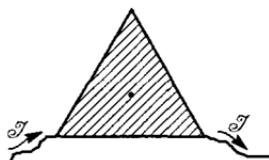


Рис. 62

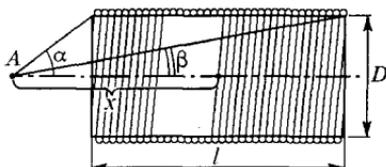


Рис. 63

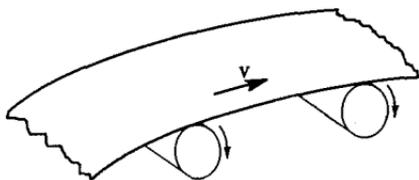


Рис. 64

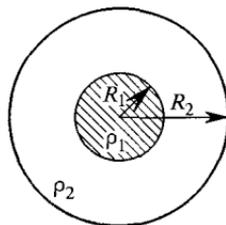


Рис. 65

ного поля B вблизи поверхности пленки, принимая во внимание, что при напряженности электрического поля $E = 30$ кВ/см в воздухе возникает электрический разряд (пробой).

5.7. Вдоль длинной тонкостенной цилиндрической трубки радиусом $R = 25$ мм течет постоянный ток $\mathcal{I} = 20$ А. В стенке трубки имеется тонкая прорезь шириной $d = 1$ мм, параллельная оси трубки. Найти магнитное поле B внутри трубки и вне ее на расстоянии $r \gg R$.

5.8. Бесконечно длинный цилиндрический провод (рис. 65) состоит из двух коаксиальных цилиндров: центрального сплошного металлического стержня радиусом R_1 , сделанного из материала с удельным сопротивлением ρ_1 , и окружающего его полого цилиндра с внешним радиусом R_2 , изготовленного из материала с удельным сопротивлением ρ_2 . Внешняя поверхность сплошного и внутренняя поверхность полого цилиндров находятся в электрическом контакте. По проводу параллельно его оси течет постоянный ток \mathcal{I} . Найти выражения для индукции B магнитного поля внутри и вне провода.

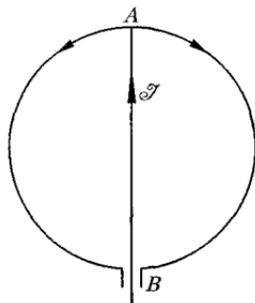


Рис. 66

5.9. Магнитное поле в плоскости кругового витка с током неоднородно. Из соображений симметрии ясно, что в центре витка оно экстремально. Что это — максимум или минимум?

5.10. Внутри однородной проводящей сферы от точки A к точке B (рис. 66) по диаметру большого круга проходит проводник. Ток \mathcal{I} течет по проводнику от B к A , а затем по сфере к точке B .

Определить внутри и вне сферы индукцию магнитного поля, создаваемого токами, текущими по проводнику и по сфере.

5.11. Деревянный шар радиусом R обмотан тонкой проволокой так, что все витки параллельны между собой. Витки плотно уложены и покрывают половину поверхности шара в один слой (рис. 67).

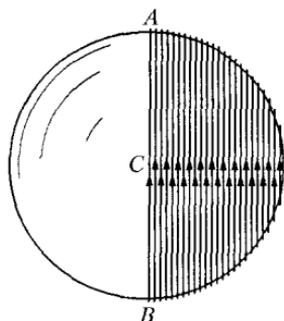


Рис. 67

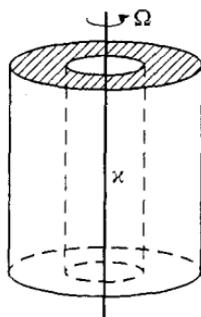


Рис. 68

По проволоке течет ток \mathcal{I} . Найти магнитное поле B в центре шара C . Общее число витков N . Витки можно считать кольцами, находящимися на равном расстоянии друг от друга по дуге большого круга, плоскость которого перпендикулярна к плоскости колец.

5.12 Длинный тонкий многovitковый соленоид с поверхностной плотностью тока i и площадью поперечного сечения $S = \pi r^2$ согнут так, что его ось образует половину окружности радиусом R . Найти величину магнитного поля B в центре этой окружности.

5.13 На немагнитную сферу радиусом R намотан соленоид. Линейная плотность поверхностного тока в нем постоянна и равна i . Найти величину магнитного поля B в центре сферы.

5.14. По оси полого цилиндра натянута заряженная нить, на единицу длины которой приходится заряд $\kappa = 1$ ед. СГСЭ. Цилиндр вращается вокруг своей оси с угловой скоростью $\Omega = 1000$ рад/с (рис. 68). Определить магнитное поле B в материале цилиндра вдали от его торцов, пренебрегая пьезоэффектом и всеми эффектами, вызываемыми центробежной силой. Определить также магнитное поле в полости цилиндра и во внешнем пространстве в случаях, если цилиндр: 1) металлический немагнитный; 2) диэлектрический ($\epsilon = 3$).

5.15* Длинный сплошной цилиндр из диэлектрика статически поляризован, причем вектор поляризации во всех точках цилиндра направлен радиально, а его величина пропорциональна расстоянию от продольной оси цилиндра, т. е. $\mathbf{P} = \kappa \mathbf{r}$ ($\kappa = \text{const}$, \mathbf{r} — радиус-вектор, проведенный от оси перпендикулярно к ней). Цилиндр вращается с угловой скоростью ω вокруг своей оси. Найти индукцию магнитного поля внутри цилиндра вдали от его концов, если радиус цилиндра равен R .

5.16. Тонкостенная длинная дюралева трубка заряжается электрически и приводится в быстрое вращение. Какова будет конфигурация создавшегося магнитного поля? Предел скорости вращения

трубки обусловлен механической прочностью дюрала $\sigma = 6 \cdot 10^8 \text{ Н/м}^2$. Какое наибольшее отношение магнитного поля внутри трубки к электрическому полю на внешней поверхности трубки можно получить? Плотность дюрала $\rho = 2,7 \text{ г/см}^3$.

5.17* Заряженный шарик радиусом R равномерно вращается вокруг своего диаметра с угловой скоростью ω . Общий заряд шарика равен q . Найти магнитное поле шарика на расстояниях r , больших по сравнению с R , если заряд равномерно распределен 1) по поверхности шарика, 2) по объему шарика.

5.18 Равномерно заряженная с линейной плотностью q квадратная рамка со стороной l вращается с угловой скоростью ω вокруг одной из сторон. Вычислить магнитный момент \mathfrak{M} рамки.

5.19 Равномерно заряженный тонкий диск радиусом R вращается с угловой скоростью ω вокруг своего неподвижного диаметра. Полный заряд диска Q . Найти магнитный момент \mathfrak{M} вращающегося диска.

5.20* Согласно современным данным, допустимое из опытов различие абсолютных величин зарядов электрона q_e и протона q_p таково, что $\left| \frac{q_p - q_e}{q_p} \right| < 10^{-21}$. Не может ли это различие объяснить существование наблюдаемого магнитного поля Земли? Магнитное поле Земли $B_3 \approx 3 \cdot 10^{-5} \text{ Т}$, плотность $\rho_3 \approx 5 \text{ г/см}^3$. Считать, что для атомов, составляющих Землю, отношение относительной атомной массы A к атомному номеру Z порядка 2.

5.21. Вдоль плазменного цилиндра радиусом a с параболическим распределением проводимости $\lambda = \lambda_0(1 - r^2/a^2)$ течет постоянный ток \mathcal{I} . Найти магнитное поле $B(r)$ внутри и вне цилиндра в зависимости от расстояния r от оси цилиндра.

5.22. На тонкий латунный прут, свернутый в кольцо, намотано равномерно $N = 10^4$ витков провода. Во сколько раз магнитное поле B_0 на оси прута больше, чем $B_{\text{ц}}$ в центре кольца?

5.23. По двум бесконечно длинным прямолинейным проводникам, сделанным из немагнитного материала и изолированным друг от друга, текут в противоположных направлениях токи с одной и той же плотностью $j = 1000 \text{ А/см}^2$. Проводники ограничены цилиндрическими поверхностями. (На рис. 69 поперечные сечения проводников заштрихованы.) Найти величину и направление магнитного поля в полости Π . Ток в левом проводнике направлен к читателю, а в правом — от читателя. Расстояние между осями цилиндров $AB = d = 5 \text{ см}$.

5.24. Определить магнитное поле внутри бесконечной цилиндрической полости, сделанной в бесконечном цилиндрическом проводе, вдоль которого течет постоянный ток плотности j , равномерно распределенный по сечению провода. Расстояние между осями провода и полости равно d .

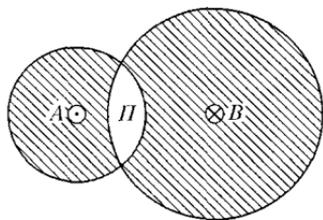


Рис. 69

5.25. Плоский конденсатор, пластинами которого являются диски радиусом R , подключен к источнику постоянного напряжения V . Объем между пластинами заполнен слабо проводящим диэлектриком, диэлектрическая проницаемость которого $\epsilon(z) = \epsilon_0 + z^2/d^2$, а проводимость $\lambda(r) = \lambda_0\sqrt{R/r}$, где d — расстояние между пластинами, а z отсчитывается от нижней пластины, r — расстояние от оси. Определить объемную плотность заряда $\rho(r, z)$, а также полный свободный заряд Q , сосредоточенный в диэлектрике. Чему равно магнитное поле $B(r)$? Краевые эффекты не учитывать.

5.26. В плоскости xu расположен круглый виток радиусом R_0 , по которому течет ток \mathcal{I} . Найти поток магнитной индукции через заштрихованную часть плоскости xu , если $R = 10R_0$ (рис. 70).

5.27. Коаксиальный кабель состоит из толстого внутреннего провода радиусом r и тонкой внешней оболочки радиусом R . Найти индуктивность кабеля на единицу длины.

5.28. Определить индуктивность L проводника, показанного на рис. 71. Ток течет по проволоке диаметром 1 мм, расположенной по оси достаточно тонкой металлической трубки, переходит на дно

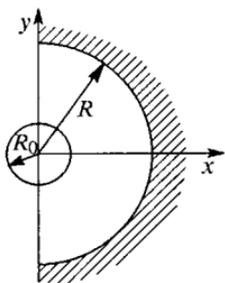


Рис. 70

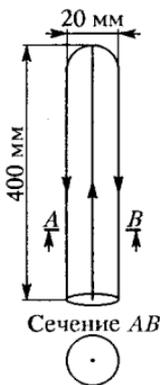


Рис. 71

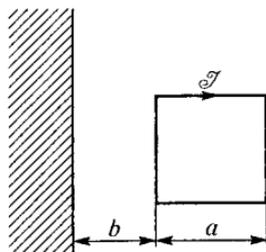


Рис. 72

трубки, к центру которого припаяна проволока, и возвращается обратно по поверхности трубки. Размеры трубки даны на рисунке.

5.29. Один и тот же ток течет по двум длинным параллельным проводам в противоположные стороны. Провода имеют круглые сечения радиусом $r = 2$ мм, а расстояние между ними $d = 2$ см. Найти индуктивность $L_{уд}$ единицы длины этой системы, учитывая магнитное поле только вне проводов.

5.30. На один сердечник намотаны две катушки. Индуктивности катушек в отдельности соответственно равны $L_1 = 0,5$ Г и $L_2 = 0,7$ Г. Чему равна взаимная индуктивность M ? Рассеяния магнитного поля нет.

5.31. Внутри тонкого воздушного соленоида вставлена маленькая плоская катушечка с числом витков $n = 40$ и площадью витка

$S = 10 \text{ см}^2$, по обмотке которой течет ток $\mathcal{I} = 1 \text{ А}$. Длина соленоида $l = 50 \text{ см}$, число витков $N = 10\,000$. Определить магнитный поток, который посылает поле катушечки через обмотку соленоида.

Указание. Использовать теорему о равенстве взаимных индуктивностей (теореме взаимности).

5.32. Найти поток индукции магнитного поля, создаваемого квадратной рамкой со стороной a , по которой течет ток \mathcal{I} , через полуплоскость, граница которой расположена на расстоянии b от одной из сторон рамки (рис. 72).

5.33. Вычислить коэффициент взаимной индукции M между катушкой, намотанной на тор прямоугольного сечения, и бесконечным прямолинейным проводом, идущим по оси тора. Длина стороны поперечного сечения тора, параллельной проводу — a , перпендикулярной к нему — b , радиус внутренней поверхности тора R , число витков катушки N .

5.34. В длинном соленоиде с плотностью намотки n [витков/см] вдали от его концов расположен намагниченный стержень, имеющий магнитный момент \mathfrak{M} , ориентированный вдоль оси соленоида. Размер стержня мал по сравнению с диаметром обмотки соленоида. Найти магнитный поток, пронизывающий соленоид.

5.35. На поверхность кругового тора прямоугольного поперечного сечения с размерами $a = 17,2 \text{ см}$ и $b = 5 \text{ см}$ навита обмотка тонкой проволоки, содержащая $N = 1000$ витков. (На рис. 73 обмотка не показана.) На тор надета кольцевая катушка с числом витков



Рис. 73

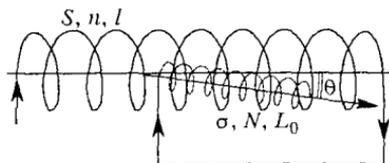


Рис. 74

$n = 100$, по обмотке которой течет ток $\mathcal{I} = 1 \text{ А}$. Внутренний радиус тора равен $R = 10 \text{ см}$. Определить магнитный поток, который посылает магнитное поле катушки через обмотку тора.

5.36. Внутри длинной катушки-соленоида длиной l , площадью сечения S и плотностью намотки n расположена небольшая катушка с площадью витков σ и полным числом витков N (рис. 74). Обе катушки соединены последовательно. Как изменяется индуктивность L такой системы в зависимости от угла θ между осями катушек? Индуктивность меньшей катушки равна L_0 .

5.37. Внутри длинной катушки-соленоида индуктивностью L_0 расположен соосно другой соленоид меньших размеров, все линейные размеры которого в β раз меньше линейных размеров большого соленоида (подобные катушки). Катушки соединены последовательно. Найти индуктивность такой системы. Число витков обоих соленоидов одинаково.

§ 6. Магнитное поле в веществе. Векторы \mathbf{B} и \mathbf{H} .

Теорема о циркуляции в веществе.

Сверхпроводники в магнитном поле

6.1. Какой ток \mathcal{I} нужно пустить по длинному и тонкому однослойному соленоиду с плотностью намотки n [витков/см], чтобы индукция \mathbf{B} была равна индукции постоянного магнита тех же размеров? Намагниченность \mathbf{I} постоянна и направлена по оси.

6.2. Намагниченность \mathbf{I} прямоугольного бруска одинакова во всех точках бруска и направлена вдоль его оси (рис. 75). Найти поверхностную плотность σ «магнитных зарядов» на торцах бруска и соотношение между \mathbf{B} и \mathbf{H} внутри бруска. Начертите картину полей \mathbf{B} и \mathbf{H} внутри и вне бруска (качественно).

6.3. Бесконечная плоская пластина изготовлена из однородного намагниченного ферромагнетика, причем вектор намагниченности \mathbf{I} перпендикулярен плоскости пластины. Найти поля \mathbf{B} и \mathbf{H} внутри и вне пластины.

6.4. Бесконечная плоская пластина изготовлена из однородного намагниченного ферромагнетика, причем вектор намагниченности \mathbf{I} параллелен плоскости пластины. Найти поля \mathbf{B} и \mathbf{H} внутри и вне пластины.

6.5. Имеется тонкий длинный постоянный магнит длиной $2l$ и радиусом r , намагниченность которого $\mathbf{I} = \text{const}$ (рис. 76). Начертить качественную картину линий \mathbf{H} и \mathbf{B} . Найти индукцию \mathbf{B} в точке A . Во сколько раз она больше, чем в точке C ?

6.6. Длинный цилиндр изготовлен из материала с замороженной однородной намагниченностью, направленной по его оси (рис. 77).

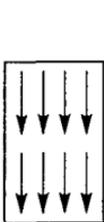


Рис. 75

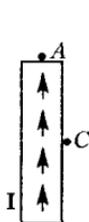


Рис. 76

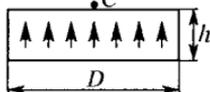


Рис. 77

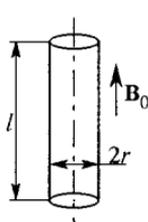


Рис. 78

Индукция в точке A оказалась равной $B_A = 10^3$ Гс. Найти (приблизительно) индукцию B_C вблизи конца короткого цилиндра, изготовленного из того же материала, если $h = 5 \cdot 10^{-2} D$.

6.7. Стержень из магнитного материала ($\mu \gg 1$), имеющий форму цилиндра радиусом r , помещен во внешнее однородное магнитное поле B_0 , направленное вдоль его оси (рис. 78). В бесконечно длинном цилиндре индукция B , как известно, была бы равна μB_0 . Оценить, при какой минимальной длине l индукция в центре цилиндра отличается от этого значения не более, чем на 1%.

6.8. Круглый диск радиусом r из магнитного материала ($\mu \gg 1$), помещен во внешнее однородное магнитное поле B_0 , направленное вдоль его оси (рис. 79). В бесконечно тонком диске индукция B , как

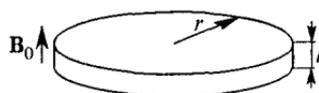


Рис. 79

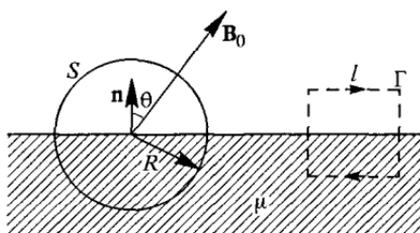


Рис. 80

известно, была бы равна B_0 . Оценить, при какой максимальной толщине l индукция в центре диска отличается от этого значения не более, чем на 1%.

6.9. Индукция магнитного поля в вакууме вблизи плоской поверхности магнетика равна B_0 , и вектор B_0 составляет угол θ с нормалью \mathbf{n} к поверхности (рис. 80). Магнитная проницаемость магнетика равна μ . Найти: 1) поток Φ_H вектора \mathbf{H} через поверхность сферы S радиусом R , центр которой лежит на поверхности магнетика; 2) циркуляцию вектора \mathbf{B} по квадратному контуру Γ со стороной l , расположенному, как показано на рисунке.¹

6.10. На железный сердечник, имеющий форму тора квадратного сечения (сторона $a = 4$ см) с диаметром $D = 40$ см, намотана равномерно в один слой проволока. Число витков $N = 500$. По проволоке пускают ток $\mathcal{I} = 1$ А. Магнитная проницаемость железа $\mu = 400$. Найти поток индукции через сечение сердечника.

6.11. Если железный тор предыдущей задачи разрезать в одном месте так, чтобы образовался воздушный зазор толщиной $d = 1$ мм, то чему будет равен поток индукции Φ , если пренебречь рассеянием силовых линий?

6.12. По обмотке электромагнита, имеющего N витков, протекает ток \mathcal{I} . Определить индукцию магнитного поля в небольшом зазоре, если все участки сердечника имеют одинаковые сечения, а магнитная проницаемость материала равна μ . Геометрические размеры указаны на рис. 81, $d \ll l$.

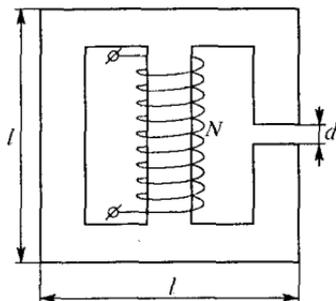


Рис. 81

¹ Задача заимствована из сборника И. Е. Иродова «Задачи по общей физике».

6.13. Тороидальный сердечник составлен из двух половинок, сделанных из различных ферромагнитных материалов с магнитными проницаемостями μ_1 и μ_2 (рис. 82). Общая длина сердечников, включая два небольших зазора величиной d , равна L . По обмотке сердечника, имеющей N витков, течет ток \mathcal{I} . Определить величину поля B в зазоре. Рассеянием магнитного поля в зазоре пренебречь.

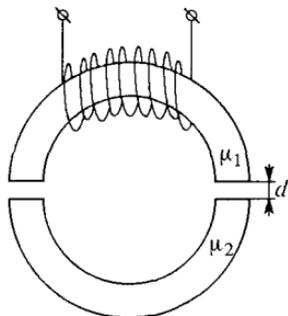


Рис. 82

6.14. Некоторый ферромагнитный материал имеет остаточную намагниченность $I_0 = 500$ Гс, а коэрцитивную силу $H_0 = 500$ Э, причем кривая намагниченности $I(H)$ представляет собой четверть окружности (рис. 83). Из этого материала изготовлен постоянный магнит, представляющий собой тор квадратного сечения с поперечным разрезом.

Внутренний радиус тора $r_1 = 1,5$ см, внешний — $r_2 = 2,5$ см, ширина разреза $d = 5$ мм. Определить величину магнитного поля в зазоре. Рассеянием магнитного поля пренебречь.

6.15. Тонкий сердечник тороидальной катушки длиной l сделан из ферромагнитного материала. Минимальная напряженность магнитного поля, при которой намагниченность материала достигает насыщения ($I = I_{\text{нас}}$), равна $H = H_{\text{нас}}$. Определить минимальный ток \mathcal{I}_0 , который должен течь по обмотке, чтобы намагниченность сердечника достигла насыщения. Какой толщины d должен быть сделан воздушный зазор в сердечнике, чтобы не возникало насыщения намагниченности, если по обмотке течет ток $\mathcal{I} > \mathcal{I}_0$? Число витков обмотки равно N .

6.16. На рис. 84 изображена зависимость намагниченности I от напряженности поля H для некоторого магнитного материала, из которого изготовлен сердечник тонкой тороидальной катушки, имею-

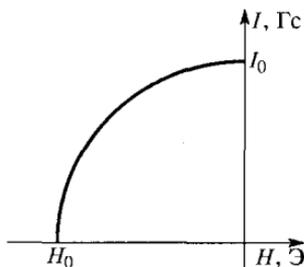


Рис. 83

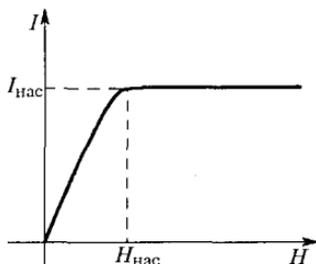


Рис. 84

щей N витков. Длина катушки (периметр) равна L . В сердечнике имеется узкий поперечный воздушный зазор, равный l . 1) Определить при каком значении тока \mathcal{I}_0 в катушке наступит насыщение намагниченности сердечника? 2) Как будет изменяться магнитная индукция B в зазоре сердечника при $\mathcal{I} > \mathcal{I}_0$? Величины $I_{\text{нас}}$ и $H_{\text{нас}}$ заданы.

6.17. На железный сердечник постоянного сечения длиной $l = 1$ м с зазором $d = 1$ мм намотана катушка с числом витков $N = 1600$, по которой течет ток $\mathcal{I} = 1$ А (рис. 85). Зависимость $B(H)$ материала сердечника представлена на рис. 86. Определить магнитное поле в зазоре.

6.18. Тонкий тороидальный сердечник радиусом R выполнен из мягкого железа с магнитной проницаемостью $\mu \gg 1$. Сердечник разрезан по диаметру, половинки раздвинуты на расстояние L , а

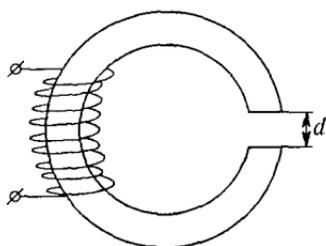


Рис. 85

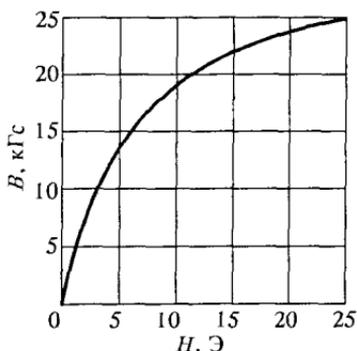


Рис. 86

затем один из зазоров (A) замкнут постоянным магнитом (рис. 87). Намагниченность вещества магнита I . Пренебрегая рассеянием, найти поле в свободном зазоре (B)?

6.19. Тороидальный сердечник с магнитной проницаемостью $\mu \gg 1$ разрезан по диаметру и раздвинут на расстояние $l \ll r$. Радиус тора R , радиус сердечника $r \ll R$. Один из зазоров тора замкнут постоянным магнитом (направление намагниченности I перпендикулярно плоскости разреза), а другой заполнен диэлектриком

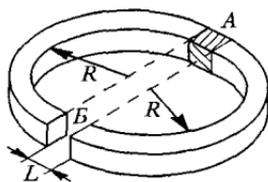


Рис. 87

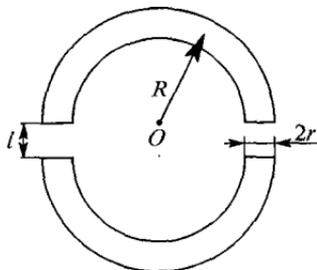


Рис. 88

(рис. 88). Величина индукции магнитного поля в диэлектрике равна B_1 . Чему будет равна величина индукции магнитного поля в диэлектрике после того, как всю систему поместят в среду с магнитной проницаемостью μ (равной магнитной проницаемости сердечника)?

6.20. Торoidalный сердечник с магнитной проницаемостью $\mu \gg 1$ разрезан по диаметру и раздвинут на расстояние $l \ll r$. Радиус тора R , радиус сердечника r ($r \ll R$). Один из зазоров тора замкнут постоянным магнитом, вектор намагниченности которого перпендикулярен плоскости разреза (рис. 88). Во сколько раз изменится индукция магнитного поля в центре O тора после того, как второй зазор заполнят веществом с той же магнитной проницаемостью μ ?

6.21. Требуется построить электромагнит, который создает в зазоре магнитную индукцию $B = 10^4$ Гс. Длина железного сердечника $l = 140$ см, ширина воздушного зазора $a = 1$ см, диаметр сердечника $d = 6$ см. Какое наименьшее число витков должна иметь обмотка, если используется медный провод сечением $S = 1 \text{ мм}^2$, по которому можно пропустить ток, не превышающий $I_{\text{max}} = 3$ А? Оценить напряжение V , которое нужно подавать на обмотку для получения максимального поля. Магнитную проницаемость железа принять равной $\mu = 10^3$. Удельное сопротивление меди $\rho = 1,7 \cdot 10^{-8}$ Ом·м.

6.22. Стальной шарик намагничивается до насыщения во внешнем поле, после чего поле выключается. Оценить остаточную намагниченность I шарика, если B и H связаны уравнением $B = B_0(1 + H/H_k)$, для данного сорта стали $B_0 = 10^4$ Гс, $H_k = 4 \cdot 10^3$ А/м. Коэффициент размагничивания шара (размагничивающий фактор) $\beta = 4\pi/3$.

6.23.* Шар радиусом R из сверхпроводника I рода внесен в постоянное однородное магнитное поле с индукцией B_0 . Определить магнитное поле \mathbf{B} вне шара, если поле B_0 еще не разрушает сверхпроводимость в шаре. Найти также поверхностную плотность сверхпроводящего тока i .

6.24. Сверхпроводящая сфера радиусом R помещена в слабое однородное внешнее магнитное поле. В двух точках, симметричных относительно центра сферы и лежащих вне сферы в экваториальной плоскости, перпендикулярной внешнему магнитному полю, находятся два комара, умеющих летать вдоль силовых линий магнитного поля. Первоначальное расстояние между ними $2r_0 > 2R$. До какого расстояния они могут приблизиться друг к другу, если вылетают одновременно, в одну сторону и с одинаковой постоянной скоростью?

6.25. Длинная сверхпроводящая проволока радиусом R помещена в однородное магнитное поле B_0 , перпендикулярное оси проволоки. Найти распределение поверхностных токов на проволоке $i_{\text{пов}}(\theta)$, если поле B_0 еще не разрушает сверхпроводимость в проволоке. Чему равно поле B вне проволоки?

6.26. Насколько отличается от единицы магнитная постоянная μ «идеального газа», состоящего из большого числа сверхпроводящих шариков радиусом r ? Концентрация шариков n мала, так что $nr^3 \ll 1$.

6.27. Тонкая тороидальная катушка, намотанная на полый немагнитный каркас (рис. 89) радиусом R , имеет N витков, по которым течет ток \mathcal{I} . Каково магнитное поле B в центре тора (точка O)? Как изменится магнитное поле в точке O , если внутрь катушки поместить небольшой сверхпроводящий шарик радиусом $r_0 \ll r$?

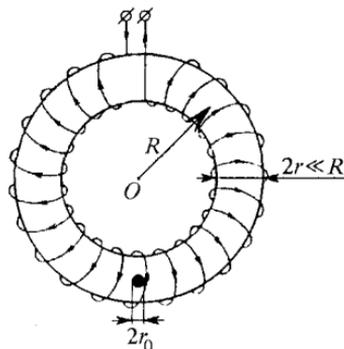


Рис. 89

6.28. Оценить, на сколько изменится коэффициент самоиндукции длинной однослойной катушки, если в ее середину поместить сверхпроводящий шарик, радиус которого $r = 1$ мм значительно меньше радиуса витков. Длина катушки $l = 5$ см, число витков $N = 250$.

6.29. На осевой линии длинного сверхпроводящего короткозамкнутого соленоида (плотность намотки n , ток \mathcal{I}) вдали от концов находится маленький ($r \ll R$) шарик из немагнитного материала. При охлаждении шарик переводится в сверхпроводящее состояние. Где внутри соленоида будет после этого максимальное поле? Чему оно равно?

6.30. На сколько изменится индуктивность тонкого витка радиусом $R = 1$ см, если его расположить на расстоянии $h = 10$ см от бесконечной сверхпроводящей плоскости? Плоскость витка параллельна сверхпроводнику.

6.31. На сколько изменится индуктивность тонкого витка радиусом $R = 1$ см, если его расположить на расстоянии $h = 10$ см от бесконечной сверхпроводящей плоскости? Плоскость витка перпендикулярна сверхпроводнику.

6.32. Кольцо из тонкой проволоки помещено в однородное магнитное поле с индукцией $B = 10$ Гс, перпендикулярное к плоскости кольца, и охлаждением переведено в сверхпроводящее состояние. Найти силу тока в кольце после выключения магнитного поля, если радиус кольца $R = 5$ см, а радиус проволоки $r = 1$ мм.

Указание. Индуктивность тонкого проволочного кольца (если ток течет по его поверхности) в гауссовой системе дается выражением $L = 4\pi R[\ln(8R/r) - 2]$.

6.33. Над плоской поверхностью сверхпроводника I рода параллельно этой поверхности подвешен тонкий прямолинейный провод на расстоянии h от плоскости. По проводу течет постоянный ток \mathcal{I} . Найти линейную плотность сверхпроводящего тока i , текущего по поверхности сверхпроводника.

Указание. Применить метод зеркальных изображений.

6.34. Постоянный магнетик с массой $m = 4,8$ г парит в горизонтальном положении на высоте $h = 4$ см над плоской поверхностью сверхпроводника. Применяя метод зеркальных изображений, вычислить напряженность магнитного поля H у поверхности

сверхпроводника под магнитиком. При расчетах магнитик считать точечным магнитным диполем.

6.35. Над плоской поверхностью сверхпроводника I рода на изолирующем слое толщиной $h = 5$ мм лежит тонкое сверхпроводящее кольцо радиусом $R = 10$ см, по которому течет постоянный ток \mathcal{I} . При каком токе \mathcal{I} кольцо начнет парить над сверхпроводником, если масса кольца $m = 1$ г?

6.36. Над сверхпроводящей плоскостью расположен тонкий прямой проводник, по которому течет постоянный ток. Полагая линейную плотность проводника $\rho_l = 2$ г/м, найти, на какой высоте h над плоскостью будет свободно висеть проводник, по которому течет ток $\mathcal{I} = 20$ А.

6.37. Найти распределение поверхностных токов i для плоской поверхности сверхпроводника, если на расстоянии $h = 1$ см от нее расположен прямолинейный достаточно длинный параллельный плоскости сверхпроводника тонкий провод, по которому течет ток $\mathcal{I} = 10$ А. Найти также силу f , действующую на единицу длины провода.

6.38. В момент $t = 0$ сверхпроводящий соленоид индуктивностью $L = 0,5$ Г подключается к переменной ЭДС $\mathcal{E} = \mathcal{E}_0 \sin \omega t$ ($\mathcal{E}_0 = 20$ В, $\omega/(2\pi) = 50$ Гц). Внутри соленоида находится сердечник с магнитной проницаемостью $\mu = 100$. Найти среднюю за период колебаний ЭДС намагниченность I сердечника, если плотность намотки соленоида $n = 10$ витков/см. Внутренним сопротивлением ЭДС и явлением гистерезиса в сердечнике пренебречь.

6.39. Определить коэффициент самоиндукции L коаксиала, образованного соосно расположенными железным стержнем ($\mu = 1000$) и медной ($\mu = 1$) трубкой, замкнутыми на одном из концов проводящим диском. Длина стержня и трубки $\Lambda = 10$ см, диаметр стержня $2r_1 = 2$ мм, внутренний диаметр трубки $2r_2 = 9$ мм, наружный — $2r_3 = 10$ мм. Считать, что в стержне и трубке токи равномерно распределяются по сечениям.

6.40. Определить коэффициент самоиндукции L коаксиала, образованного соосно расположенными проводящими стержнем и трубкой, замкнутыми на одном из концов проводящим диском. Длина стержня и трубки $\Lambda = 10$ см, диаметр стержня $2r_1 = 8$ мм, внутренний диаметр трубки $2r_2 = 9$ мм, наружный — $2r_3 = 10$ мм. Пространство между стержнем и трубкой заполнено диэлектрическим ферромагнетиком с магнитной проницаемостью $\mu = 20$. Считать, что в стержне и трубке токи равномерно распределяются по сечениям.

6.41. Железный цилиндр радиусом $a = 1$ см и длиной $L = 10$ см помещен внутрь соленоида, по которому пропускается переменный ток частоты 50 Гц. Ток перемагничивает цилиндр от $B_{\text{нас}}$ до $-B_{\text{нас}}$ и от $-B_{\text{нас}}$ до $B_{\text{нас}}$. Оси соленоида и железного цилиндра параллельны. Подсчитать тепло гистерезиса Q , выделяющееся в цилиндре за время $t = 1$ мин. Петлю гистерезиса железного цилиндра можно идеализировать кривой прямоугольной формы, изображенной на рис. 90.

6.42. По замкнутой обмотке длинного соленоида радиусом намотки $R = 1$ см течет ток $\mathcal{I}_0 = 1$ А. Внутри соленоида помещен магнетик с магнитной проницаемостью $\mu = 50$. По оси магнетика проложен детонационный шнур, радиус которого мал по сравнению с

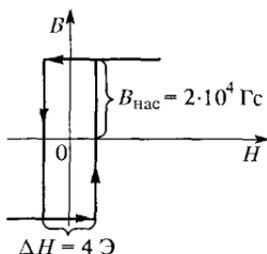


Рис. 90

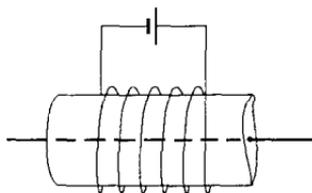


Рис. 91

радиусом магнетика R (рис. 91). При детонации шнура по магнетику распространяется ударная (не разрушающая магнетик) волна со скоростью $v = 3$ км/с. На цилиндрическом фронте волны происходит фазовый переход первого рода, при котором магнитная проницаемость падает до 1 и сохраняется такой во всей области за фронтом волны. Как во времени изменяется ток $\mathcal{I}(t)$ в обмотке соленоида? Какова величина максимального тока, и в какой момент времени t_{\max} это значение достигается?

6.43*. Уборщице института неосторожно поручили намотку провода с помощью челнока на тороидальные ферритовые сердечники. Прodelав в среднем десять «стежков» челноком, тетя Маша удерживает уже имеющиеся витки пальцами, перехватывает и слегка поворачивает сердечник и продолжает намотку, однако, поскольку существо задачи ей объяснили недостаточно подробно, каждый последующий десяток витков она укладывает с равной вероятностью либо в прежнем, либо в противоположном направлении. Рассмотреть следующие возможные в этой связи задачи (в порядке сложности):

1) Найти среднее значение индуктивности в серии намотанных таким образом катушек. Полное число витков равно 100, а индуктивность правильно намотанной катушки — 1 мГ. Магнитная проницаемость сердечника весьма велика.

2) Найти среднюю индуктивность катушек, для которых достоверно установлено, что изменение направления намотки произошло с одинаковой вероятностью лишь в одной точке обмотки из всех возможных.

3), 4) Для катушек соответственно пунктов 2) и 1) найти дисперсию индуктивностей.

Примечание. Описанная история реально имела место в ИФП (Институте физических проблем им. П. Л. Капицы) весной 1960 г. К вящему изумлению ученых заказчиков оказалось также, что обрывы проводов наша героиня ликвидировала с помощью нехитрых узлов, так что у некоторых катушек обнаружилась не только пониженная индуктивность, но и вообще нулевая проводимость!

§ 7. Электромагнитная индукция. Энергия и силы в магнитном поле. Сохранение магнитного потока в сверхпроводящих контурах

7.1. Медный диск радиусом $a = 10$ см вращается в однородном магнитном поле, делая 100 оборотов в секунду. Индукция магнитного поля направлена перпендикулярно к плоскости диска и равна $B = 10^4$ Гс. Две щетки, одна на оси диска, другая на окружности, соединяют диск с внешней цепью, в которую включены реостат с сопротивлением $R = 10$ Ом и амперметр, сопротивлением которого можно пренебречь. Что показывает амперметр?

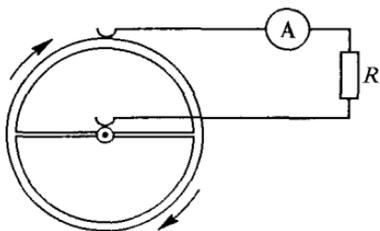


Рис. 92

7.2. Что будет показывать амперметр в условиях предыдущей задачи, если диск заменить колесом с двумя спицами того же радиуса, что и диск, как показано на рис. 92? Электрическим сопротивлением материала колеса пренебречь.

7.3. По длинному прямому проводу течет синусоидальный ток \mathcal{I} высокой частоты $\nu = 10^8$ Гц. К проводу подносится квадратный проволочный контур со стороной $a = 17,2$ см, в который включена лампочка (рис. 93). Когда контур поднесен на расстояние $b = 10$ см, лампочка горит нормальным накалом. Определить эффективное (действующее) значение силы тока в проводе I , если для нормального накала лампочки требуется напряжение $V = 6$ В. Сопротивлением контура пренебречь.

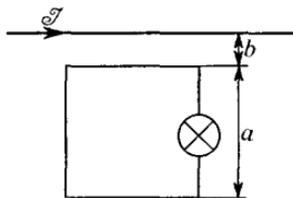


Рис. 93

7.4. В соленоиде, имеющем форму тонкого тора, ток линейно возрастает со временем: $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 t / \tau$, $\tau = 10^{-2}$ с, $\mathcal{I}_0 = 10$ А. Вокруг тора (рис. 94) имеется один незамкнутый виток. Один из входов

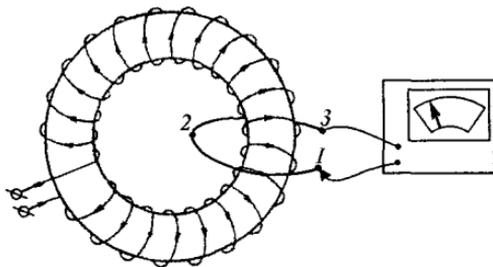


Рис. 94

милливольтметра жестко присоединен к концу 3, а другой перемещается, проходя последовательно положения $1-2-3-1$. Что покажет при этом милливольтметр? Площадь витков соленоида $S = 10$ см², плотность намотки витков $n = 100$ см⁻¹.

7.5. В длинном воздушном соленоиде с радиусом катушки $r_0 = 1$ см и плотностью витков $n = 10$ см⁻¹ течет ток, нарастающий с

постоянной скоростью $d\mathcal{J}/dt = 100 \text{ А/с}$. Какова будет форма силовых линий соответствующего ему вихревого электрического поля E ? Найти величину E на расстоянии $2r_0$ от оси соленоида. Как изменится поле E и индукция D , если соленоид погрузить в однородный немагнитный диэлектрик с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 2$?

7.6. На железный цилиндрический сердечник, через который проходит однородный магнитный поток $\Phi = \Phi_0 \cos \omega t$, надет тор из диэлектрика с диэлектрической проницаемостью ϵ (рис. 95). В торе

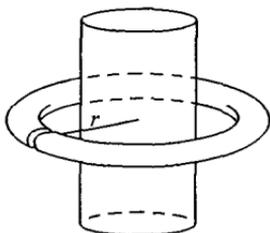


Рис. 95

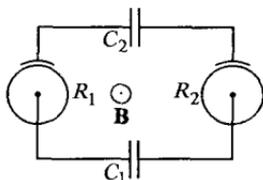


Рис. 96

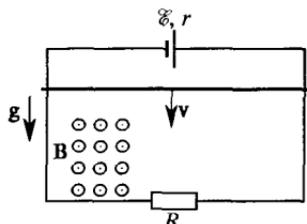


Рис. 97

имеется бесконечно узкий воздушный зазор, образованный двумя бесконечно близкими разрезами вдоль меридиональных плоскостей. Найти напряженность электрического поля E в зазоре в зависимости от расстояния r до оси цилиндра.

7.7. Два диска с радиусами R_1 и R_2 вращаются с угловой скоростью ω в однородном магнитном поле с индукцией B , перпендикулярной их плоскости (рис. 96). Центры дисков присоединены к обкладкам конденсатора C_1 , ободы — через скользящие контакты к обкладкам конденсатора C_2 . Найти разности потенциалов на конденсаторах.

7.8. По двум вертикальным рейкам, соединенным внизу сопротивлением $R = 2 \text{ Ом}$, а сверху батареей с ЭДС $\mathcal{E} = 1 \text{ В}$ и внутренним сопротивлением $r = 2 \text{ Ом}$, без трения скользит проводник, длина которого $l = 10 \text{ см}$, масса $m = 10 \text{ г}$ (рис. 97). Система находится в однородном магнитном поле, индукция которого $B = 10^4 \text{ Гс}$, перпендикулярна плоскости рисунка и направлена к читателю. Найти установившуюся скорость проводника в поле силы тяжести, пренебрегая сопротивлением реек и проводника. При каком соотношении между параметрами задачи установившаяся скорость направлена вниз и при каком вверх?

7.9. По двум вертикальным рейкам, соединенным сверху и внизу сопротивлениями $R = 0,01 \text{ Ом}$, может скользить без трения проводник, длина которого $l = 100 \text{ см}$, масса $m = 100 \text{ г}$, сопротивление $R = 0,01 \text{ Ом}$ (рис. 98). Система находится в однородном магнитном поле, индукция которого $B = 1000 \text{ Гс}$ перпендикулярна плоскости рисунка. Найти максимальную скорость проводника в поле силы тяжести, если пренебречь сопротивлением реек.

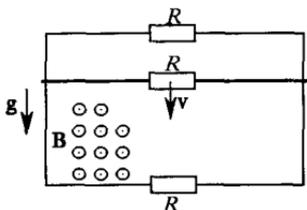


Рис. 98

7.10. Простейшая динамо-машина состоит из прямоугольной рамки S с числом витков n и внутренним сопротивлением r , вращающейся со скоростью ω в однородном магнитном поле B . Определить средний момент M , приложенный к рамке, и среднюю мощность N , идущую на вращение динамо-машины. Машина работает на нагрузку R .

7.11. В длинном тонком соленоиде с плотностью витков n находится небольшая плоская катушка (сечение катушки — S , число витков — N), по которой течет постоянный ток \mathcal{I}_k . Угол α между осью катушки и осью соленоида меняется по закону $\alpha(t) = \alpha_0 \cos \omega t$, где α_0 — малая величина. Определить амплитуду и частоту переменного напряжения на концах соленоида.

7.12*. Внутри тонкого длинного соленоида, ось которого горизонтальна, находится небольшая магнитная стрелка, уравновешенная на острие, вокруг оси которого может свободно вращаться. Вдоль оси соленоида приложено внешнее однородное магнитное поле с индукцией B_0 . В начальный момент стрелка горизонтальна, отклонена на малый угол α_0 от направления B_0 и покоится. Затем стрелку отпускают. Определить амплитуду и частоту переменной ЭДС, возникающей на концах обмотки соленоида. Плотность намотки соленоида n [витков/см], момент инерции стрелки относительно оси вращения — J , ее магнитный момент — \mathfrak{M} .



Рис. 99

7.13. Магнитный диполь с моментом \mathfrak{M} вращается с частотой ω вокруг оси, проходящей через его центр и перпендикулярной магнитному моменту (рис. 99). Найти ток в плоской круглой неподвижной рамке радиусом

a с сопротивлением R , находящейся на расстоянии $l \gg a$ от диполя. Нормаль \mathbf{n} к плоскости рамки перпендикулярна оси вращения диполя. Самоиндукцией рамки пренебречь.

7.14. К небольшой катушечке с числом витков N и площадью витка S подносят на расстоянии a лист из хорошо проводящего металла. По катушке течет переменный ток I (действующее значение) частотой ω . Найти дополнительную ЭДС \mathcal{E} , возникшую в катушке после приближения листа. Лист расположен перпендикулярно оси катушки.

7.15. Два соосных круговых витка радиусами R и $r \ll R$ размещены на расстоянии R друг от друга. По малому витку пропускается ток $i = i_0 \cos \omega t$. Найти ток $\mathcal{I}(t)$ в большом витке, сопротивление которого равно R_0 .

7.16. В центре кругового витка радиусом R , подключенного к вольтметру переменного тока, имеется небольшой тонкий цилиндрический магнитик, остаточная индукция которого равна B . Длина и радиус цилиндра равны l и r соответственно. Магнитик приводят во вращение с угловой скоростью ω вокруг оси, лежащей в плоскости витка и перпендикулярной оси цилиндра. Определить показание вольтметра. Считать $r \ll l \ll R$.

7.17. Посредине между двумя параллельными тонкими длинными проводниками расположен тонкий цилиндрический магнитик. Ось магнитика перпендикулярна плоскости проводников. Проводники с одной стороны замкнуты, а с другой — подключены к миллиамперметру. Расстояние между проводниками $2l$, масса магнитика m , плотность ρ , остаточная индукция B_0 . Магнитик быстро нагревают выше температуры Кюри. На сколько отклонится стрелка прибора?

7.18. На оси кругового витка радиусом $R = 1$ см на расстоянии $L = 10$ см от него в некоторый момент времени оказывается «точечный» магнитный диполь, параллельный оси витка и движущийся вдоль нее со скоростью $v = 1$ км/с. Оценить силу тока \mathcal{I} в витке, если его сопротивление $r = 0,001$ Ом, а величина магнитного момента диполя $\mathfrak{M} = 0,1$ эрг/Гс.

7.19. Намагниченная пуля пролетает вдоль оси тонкой (плоской) катушки, соединенной с баллистическим гальванометром через идеальный выпрямляющий элемент. Пуля намагничена вдоль своей оси, ее размеры малы по сравнению с диаметром катушки D . Определить магнитный момент пули \mathfrak{M} , если известно, что гальванометр отклонился после пролета пули на угол φ . Известны баллистическая постоянная гальванометра b [рад/Кл], число витков катушки n и сопротивление цепи R .

7.20. Сверхпроводящий шарик летит по направлению к соленоиду вдоль его оси. Индукция поля в центре соленоида $B = 1000$ Гс. Какова должна быть начальная скорость v шарика, чтобы он смог пролететь через соленоид насквозь? Диаметр соленоида много больше диаметра шарика. Плотность материала шарика $\rho = 8$ г/см³.

7.21. Металлический сверхпроводящий шарик летит по направлению к соленоиду вдоль его оси. Поле соленоида $B_0 = 10^3$ Гс. Какой должна быть начальная скорость шарика v_0 , чтобы он смог влететь в соленоид? Радиус шарика $R = 2$ см, масса $m = 1$ г.

7.22. Прямолинейный магнит NS расположен на оси круглого кольца радиусом a , состоящего из n витков проволоки, концы которой соединены с баллистическим гальванометром (рис. 100). Расстояние между центрами кольца и магнита равно h . Размеры магнита малы по сравнению с h и радиусом кольца. Его ось перпендикулярна к плоскости кольца. Определить магнитный момент \mathfrak{M} магнита, если при его удалении от кольца баллистический гальванометр отклонился на угол φ . Баллистическая постоянная равна b [рад/Кл], сопротивление цепи (включая сопротивление гальванометра) R .

7.23. В ферромагнитном шаре пропилена узкая глубокая щель. Шар намагничен до насыщения перпендикулярно плоскости щели, и затем внешнее поле выключено. Кривая размагничивания материала шара $I(H)$ представляет собой четверть окружности (рис. 101).

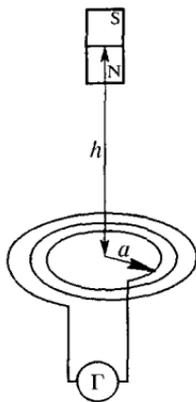


Рис. 100

Из щели достаточно далеко выдвигается плоская рамка площадью $S = 10 \text{ см}^2$ с количеством витков $N = 1000$. Рамка подключена к гальванометру. Найти количество электричества Q протек-

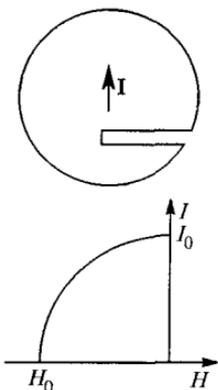


Рис. 101



Рис. 102

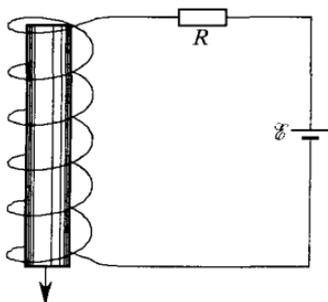


Рис. 103

шего через гальванометр. Полное сопротивление цепи $R = 100 \text{ Ом}$, $H_0 = -500 \text{ Э}$, $I_0 = 500 \text{ Гс}$. Размагничивающий фактор шара равен $4\pi/3$.

7.24. В торцевых плоскостях на оси длинного соленоида помещают одинаковые магнетики объемом $V = 1 \text{ см}^3$ каждый и намагниченностью $4\pi I = 12,5 \text{ кГс}$, повернутые друг к другу разноименными полюсами. Магнетики отпускают, и они затем слипаются в центре соленоида, замкнутого на сопротивление $R = 1 \text{ Ом}$. Какой заряд Q протечет при этом в цепи соленоида, витки которого намотаны с плотностью $n = 10^3 \text{ см}^{-1}$?

7.25. Внутри тороидальной короткозамкнутой катушки из сверхпроводящей проволоки с плотностью намотки n [витков/см] имеется сверхпроводящее кольцо (рис. 102), сечение которого в два раза меньше сечения витков катушки. В катушке течет ток \mathcal{I}_0 . Нагреванием сверхпроводник переводится в нормальное состояние. Определить джоулево тепло, которое выделится в катушке, если: 1) в нормальное состояние переводится только катушка; 2) в нормальное состояние переходит сначала внутреннее кольцо (из немагнитного материала), а затем катушка. Объем тороидальной катушки V . Считать, что радиус тора значительно превышает радиус витков.

7.26. Соленоид длиной l с числом витков N и сечением S подключен к батарее с ЭДС \mathcal{E} через сопротивление R (рис. 103). В соленоид вставлен сердечник из сверхпроводника такой же длины, но с площадью сечения $S/2$. Сердечник быстро вынимают из соленоида. Определить ток $\mathcal{I}(t)$ в цепи.

7.27. Сверхпроводящее плоское кольцо, по которому течет ток $\mathcal{I} = 1 \text{ А}$, переносится из удаленной области в область однородного магнитного поля $B_0 = 100 \text{ Гс}$. Площадь кольца $S = 10 \text{ см}^2$, нормаль к плоскости кольца составляет с направлением магнитного поля

угол $\theta_0 = 60^\circ$. Чему равен коэффициент самоиндукции кольца, если в результате переноса ток в кольцо обратился в ноль?

7.28. В экваториальной плоскости шара радиусом a находится тонкое металлическое кольцо радиусом $\rho > a$ с электрическим сопротивлением R . Внешнее однородное магнитное поле B_0 перпендикулярно плоскости кольца. Охлаждением шар переводится в сверхпроводящее состояние. Найти заряд, протекший по кольцу. Индуктивностью кольца пренебречь.

7.29. Во сколько раз изменится ток в круговой петле из сверхпроводника, если ее поместить внутрь длинного сверхпроводящего соленоида, замкнутого накоротко? Диаметры петли и соленоида считать равными, а их оси — параллельными. В отсутствие круговой петли ток в соленоиде был равен нулю. Индуктивность петли L , соленоида — L_0 , число витков соленоида — N .

7.30. В замкнутой сверхпроводящей обмотке электромагнита возбужден ток \mathcal{I}_0 . В стальном магнитопроводе длиной L с магнитной проницаемостью μ имеется небольшой зазор l , так что рассеянием магнитного поля можно пренебречь (рис. 104). Как изменится ток в обмотке, если путем деформации сердечника зазор уменьшится в два раза?

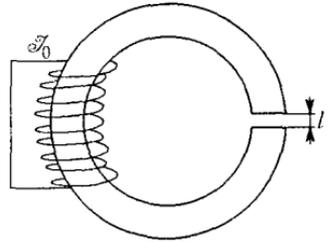


Рис. 104

7.31. В опытах А. Д. Сахарова сверхсильные магнитные поля получались взрывным сжатием отрезка проводящей цилиндрической трубы, внутри которой создано начальное магнитное поле с индукцией B_0 . Определить индукцию поля B в трубе в момент максимального сжатия, если $B_0 = 5 \cdot 10^4$ Гс, начальный внутренний радиус трубы $R = 5$ см, радиус в момент максимального сжатия $r = 0,5$ см. Оболочку, окружающую магнитное поле, считать идеально проводящей. Определить также давление P , необходимое для получения такого сжатия.

7.32. В замкнутой сверхпроводящей обмотке электромагнита возбужден постоянный ток \mathcal{I} (рис. 105). В магнитопроводе из мягкого железа с магнитной проницаемостью μ имеется небольшой зазор толщиной l , так что рассеянием магнитного поля в зазоре можно пренебречь. Длина магнитопровода (вместе с зазором) равна L . Чему будет равен ток \mathcal{I}_0 в обмотке электромагнита, если в зазор вставить пластину толщиной l из того же железа?

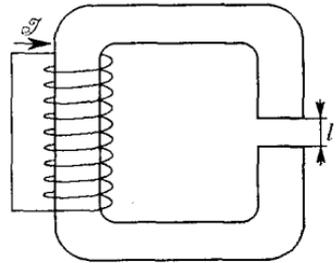


Рис. 105

7.33. По длинному идеально проводящему соленоиду длиной l_0 течет постоянный ток \mathcal{I}_0 . Как будет меняться ток во времени, если растягивать и сжимать соленоид таким образом, чтобы его длина менялась по закону $l = l_0 + a \cos \omega t$?

7.34. По длинному соленоиду, имеющему n [витков/см], течет ток \mathcal{I} . Найти давление P , действующее на боковую поверхность соленоида. Магнитная проницаемость среды $\mu = 1$.

7.35. Во внешнем тонкостенном цилиндрическом проводнике коаксиального кабеля (рис. 106) вдоль образующей сделана щель шириной $b \ll R$ (R — радиус внешнего проводника). Найти силу, действующую на центральный проводник при пропускании по этому

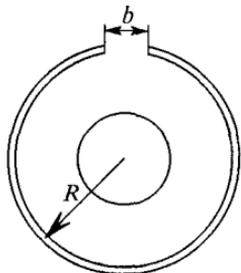


Рис. 106

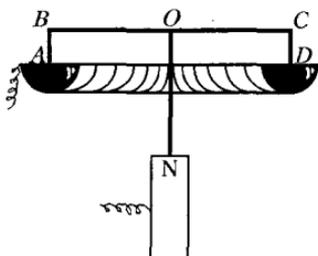


Рис. 107

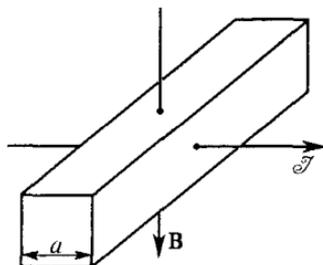


Рис. 108

кабелю тока \mathcal{I} . Радиус центрального проводника $r \ll R$. (Ток \mathcal{I} течет по центральному проводнику в одну сторону, а по внешнему проводнику — в другую.)

7.36. Два параллельных цилиндрических провода из сверхпроводника находятся в однородном постоянном магнитном поле с индукцией \mathbf{B} , направленной вдоль проводов. Найти магнитное давление P_M на боковую поверхность проводников, а также силу f , действующую на единицу длины каждого провода.

7.37. Магнит в виде круглого длинного стального цилиндра установлен вертикально. Для расчета принимаем, что на его полюсе N сосредоточена магнитная масса m . На полюс опирается проволочная скоба $ABOCD$ со стержнем ON (рис. 107), имеющая форму буквы «Г»; концы скобы A и D погружены в ртуть, налитую в горизонтальное кольцевое корыто. Точка O является серединой BC ($BO = OC = l$). Части $AB = CD$ малы по сравнению с l . К магниту и ртути в корыте подводится постоянное напряжение, вследствие чего по стержню ON идет ток $2\mathcal{I}$ и проволочный контур вращается вокруг ON . Расстояние ON проволоки BC от полюса N равно l . Определить: 1) момент пары сил M , вращающих контур; 2) точку приложения силы, действующей на плечо OC .

У к а з а н и е. Магнитная масса намагниченного стержня длиной L (магнитного диполя) есть отношение магнитного момента стержня \mathfrak{M} к его длине, т. е. $m = \mathfrak{M}/L$. При этом (в данной модели) предполагается, что L — это расстояние между точечными магнитными массами m (аналогия с электрическим диполем).

7.38. Вдоль оси цилиндрического жидкого проводника радиусом a равномерно по сечению течет ток \mathcal{I} . Найти давление $P(r)$, обусловленное взаимодействием тока с созданным им магнитным полем.

7.39. На рис. 108 изображена схема электромагнитного насоса для перекачки расплавленного металла. Участок трубы с

расплавленным металлом помещается в магнитное поле, перпендикулярное оси трубы; через этот же участок в перпендикулярном (к магнитному полю и оси трубы) направлении пропускается ток. Найти избыточное давление ΔP , создаваемое насосом. Провести числовой расчет для трубы квадратного сечения со стороной $a = 1$ см при $\mathcal{I} = 100$ А, $B = 1000$ Гс.

7.40* Для осуществления теплосъема с ядерных реакторов в качестве теплоносителя применяют расплавленные металлы. Перекачка металлов по трубам производится с помощью электромагнитных насосов: участок трубы с расплавленным металлом помещается в поперечное магнитное поле, т. е. поле, перпендикулярное оси трубы; через тот же участок трубы перпендикулярно ее оси и магнитному полю пропускается поперечный электрический ток. При этом возникает сила, приводящая жидкость в движение. Оценить ток, необходимый для перекачки ртути по трубе диаметром $D = 20$ мм и длиной $L = 10$ м со скоростью $V = 1$ л/с. Вязкость ртути $\eta = 1,5 \cdot 10^{-2}$ дин·с/см², магнитное поле $B = 1000$ Гс.

7.41. В прямоугольную кювету (рис. 109), передняя и задняя стенки которой металлические, а прочие стенки диэлектрические, налит электролит с удельной проводимостью $\lambda = 0,2$ Ом⁻¹·см⁻¹. К металлическим стенкам приложено напряжение $V = 30$ В, и вся кювета помещена в однородное магнитное поле с индукцией $B = 100$ Гс, направленной вертикально. Размеры кюветы: $L = 20$ см, $a = 2$ см, плотность электролита $\rho = 1$ г/см³. Определить разность уровней жидкости Δh около правой и левой стенок кюветы.

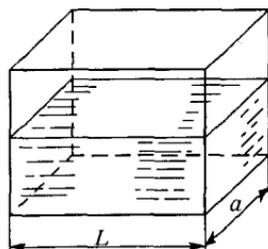


Рис. 109

7.42. В высокий цилиндрический сосуд радиусом R налит электролит. Внутри сосуда параллельно его оси расположен цилиндрический металлический стержень, поверхность которого покрыта изолирующей краской. Радиус стержня равен r . Расстояние между осями стержня и сосуда равно d . В электролите параллельно оси течет ток \mathcal{I} , возвращающийся обратно по стержню. Считая плотность тока в электролите постоянной, найти силу, с которой магнитное поле, созданное рассматриваемыми токами, действует на единицу длины стержня. Куда эта сила направлена?

7.43. Два параллельных достаточно длинных провода находятся на расстоянии 20 см друг от друга. В них поддерживаются токи силой 20 А каждый, направленные в противоположные стороны. 1) Какую работу на единицу длины проводов совершает магнитное поле при удалении проводов на расстояние 40 см? 2) Как изменится при этом магнитная энергия единицы длины системы двух проводов?

7.44. Вблизи длинного прямого провода, по которому течет ток $\mathcal{I}_1 = 10$ А, расположена квадратная рамка с током $\mathcal{I}_2 = 1$ А

(рис. 110). Рамка и провод лежат в одной плоскости, стороны рамки $a = 6,8$ см, расстояние от рамки до провода $b = 4$ см. Какую работу нужно совершить, чтобы прямой провод передвинуть в положение, указанное на рисунке штриховой линией?

7.45. При производстве полиэтиленовой пленки широкая тонкая полоса протягивается по роликам со скоростью v (см. рис. 64). В процессе обработки поверхность пленки приобретает равномерно распределенный заряд σ . Над пленкой на расстоянии d , малом по сравнению с шириной пленки, расположен прямой провод, по которому течет ток \mathcal{I} . Направление тока совпадает с направлением движения

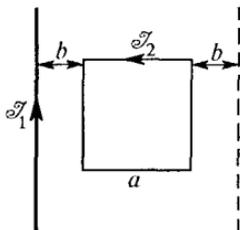


Рис. 110

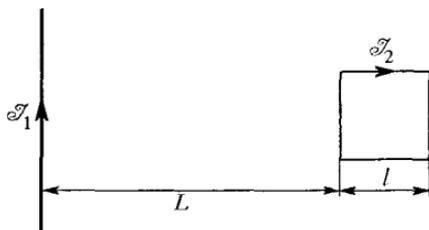


Рис. 111

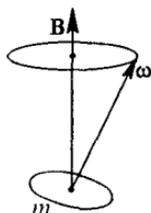


Рис. 112

пленки. Найти силу, действующую на единицу длины пленки. Оценить величину этой силы при $v = 1$ м/с, $\sigma = 10^{-7}$ Кл/м², $\mathcal{I} = 10$ А.

7.46. На расстоянии $L = 10$ см от прямого провода, по которому течет ток $\mathcal{I}_1 = 10$ А, расположена квадратная рамка со стороной $l = 1$ см таким образом, что две ее стороны параллельны проводу, и вся система лежит в одной плоскости (рис. 111). По рамке течет ток $\mathcal{I}_2 = 1$ А. Найти силу взаимодействия между проводом и рамкой.

7.47. Однородно заряженное непроводящее тонкое кольцо (масса m , заряд q) быстро вращается с угловой скоростью ω вокруг своей оси во внешнем однородном магнитном поле \mathbf{B} (рис. 112). Найти угловую скорость прецессии Ω .

7.48. Постоянный магнит, выполненный в виде стержня, помещен в слабое однородное магнитное поле (рис. 113). Чтобы повернуть его на 180° из положения по полю в положение против поля, нужно затратить работу A . Стержень приводят в быстрое вращение вокруг своей оси с частотой $\omega = 80$ с⁻¹, сообщая энергию вращения $\mathcal{E}_{\text{вр}} = A$. Стержень начинает прецессировать с частотой Ω . Найти частоту прецессии.

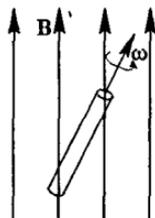


Рис. 113

7.49. Над большим горизонтальным латунным листом помещена магнитная стрелка с магнитным моментом \mathcal{M} . Стрелка укреплена на вертикальной оси и связана со спиральной пружиной, модуль кручения которой f . Как изменится положение равновесия

стрелки, если по листу потечет поверхностный ток плотностью i ? Направление тока совпадает с начальным равновесным положением стрелки. Рассмотреть случай малых углов закручивания.

7.50. Компас располагают под проводом, по которому течет постоянный ток, на расстоянии $R = 10$ см от оси провода. Найти ток, при котором стрелка поднимется над своим шпильком. Остаточная индукция стали стрелки равна индукции насыщения $B_0 = 20$ кГс. Плотность стали $\rho = 7,8$ г/см³.

7.51. Искусственный спутник Земли массой $m = 1000$ кг выполнен в виде тонкостенного шара. Для сообщения ему угловой скорости можно использовать магнитное поле Земли, индукция которого $B = 0,5$ Гс. Найти угловую скорость ω , которую приобретает спутник при быстрой разрядке аккумуляторов, имеющих заряд $Q = 5$ А·ч, через обмотку $N = 20$ витков, уложенную на поверхности спутника вдоль окружности большого круга. Считать магнитное поле Земли параллельным плоскости обмотки.

7.52. Для исключения потерь энергии на джоулево тепло в линиях передачи постоянного тока предложено использовать коаксиальный кабель, проводящие поверхности которого для внутренней жилы и наружной оболочки выполнены из сверхпроводника. Максимально допустимая индукция магнитного поля на поверхности сверхпроводника $B = 500$ Гс, максимально допустимая напряженность электрического поля в изолирующей прослойке кабеля $E = 30$ кВ/см. При каком соотношении диаметров d/D жилы и оболочки можно передать наибольшую мощность N ? Найти величину N , приняв диаметр наружной оболочки $D = 20$ см.

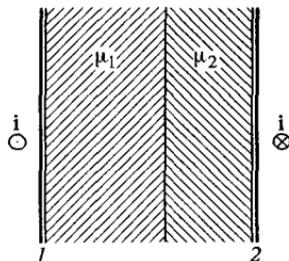


Рис. 114

7.53. По двум широким и длинным металлическим плоским лентам 1 и 2, поставленным параллельно друг другу, текут антипараллельные токи, линейная плотность которых $i = d\mathcal{I}/dl = \text{const}$. Пространство между лентами плотно без зазоров заполнено двумя плоскими слоями магнетиков с магнитными проницаемостями μ_1 и μ_2 (рис. 114). Определить давление на каждую из металлических лент, а также на границу раздела магнетиков.

7.54. Определить индуктивность на единицу длины двух плоских шин, находящихся на расстоянии d друг от друга. Ширина шины $a \gg d$. Найти силу, действующую на единицу площади шин, если по ним текут одинаковые токи в противоположных направлениях.

7.55. Из энергетических соображений оценить коэффициент самоиндукции круглой петли длиной l из тонкой проволоки радиусом r .

7.56. Два одинаковых длинных соленоида длиной $l = 50$ см, приставленных торцами друг к другу (рис. 115), притягиваются с силой $F = 1$ Н, когда по их обмоткам течет одинаковый ток $\mathcal{I} = 10$ А. Чему равен коэффициент самоиндукции L каждого из соленоидов?

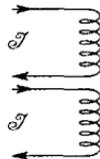


Рис. 115

7.57. Две небольшие одинаковые катушки расположены так, что их оси лежат на одной прямой (рис. 116). Расстояние между катушками $l = 10$ см значительно превышает их линейные размеры. Число витков каждой катушки $N = 100$, площадь витков $S = 1$ см². С какой силой взаимодействуют катушки, когда по их обмоткам текут одинаковые токи $\mathcal{I} = \mathcal{I}_1 = \mathcal{I}_2 = 0,1$ А? Чему равен коэффициент взаимной индукции катушек M ?

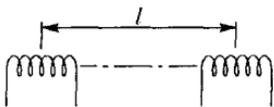


Рис. 116

7.58. С какой силой вытягивается в соленоид с полем B длинный цилиндрический стержень с магнитной проницаемостью μ и площадью поперечного сечения S ? Стержень расположен на оси соленоида таким образом, что один его конец находится внутри, а другой — вне соленоида. Магнитное поле соленоида вблизи первого конца можно считать однородным, вблизи второго конца (вне соленоида) — равным нулю.

7.59. Длинный сердечник из материала с $\mu = 100$ вытягивается с силой $F = 10$ Н в длинный соленоид, по которому течет ток $\mathcal{I} = 10$ А. Сердечник занимает все сечение соленоида и вставлен на глубину, значительно превышающую его диаметр (рис. 117). Найти коэффициент самоиндукции L соленоида (без сердечника), если его длина $l = 50$ см.

7.60. Длинный соленоид, намотанный на тонкостенный капилляр, погружен одним концом в парамагнитную жидкость с плотностью ρ и магнитной проницаемостью μ . Насколько изменится уровень жидкости в капилляре, если по соленоиду пропустить ток \mathcal{I} ? Число витков на единицу длины соленоида равно n .

7.61. В сердечнике электромагнита имеется малый зазор l , в который помещена пластинка из того же материала (рис. 118). Какую работу нужно совершить против магнитных сил, чтобы удалить

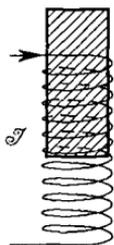


Рис. 117

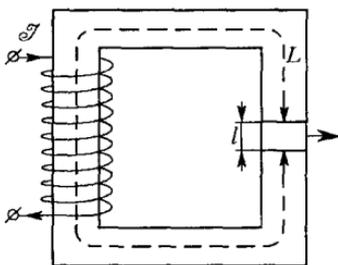


Рис. 118



Рис. 119

пластину из зазора? Длина сердечника равна L , сечение всюду одинаково и равно S , магнитная проницаемость $\mu \gg 1$. Обмотка электромагнита имеет N витков, по которым течет ток \mathcal{I} . Рассеянием магнитного потока пренебречь.

7.62. Катушка, имеющая N витков, намотана на железный тороидальный сердечник с проницаемостью μ (рис. 119). Радиус тора

R , радиус сечения сердечника $r \ll R$. Тор разрезан на две половины, раздвинутые так, что образовался воздушный зазор d . Определить силу притяжения между половинками тора, если в обмотке течет ток \mathcal{I} . Рассмотреть случай $d = 0$.

7.63. Как изменится подъемная сила электромагнита, изображенного на рис. 120, если его нижнюю подкову изготовить из

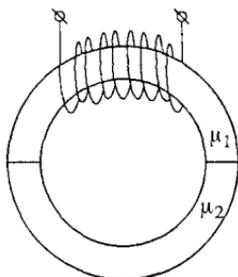


Рис. 120

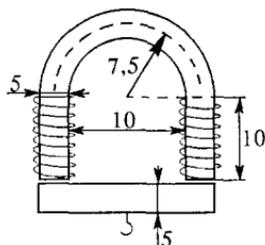


Рис. 121

материала с магнитной проницаемостью μ_2 , отличной от магнитной проницаемости верхней подковы μ_1 ($\mu_2 \neq \mu_1$)?

7.64. Электромагнит из железного бруса квадратного сечения в форме подковы имеет размеры в сантиметрах, указанные на рис. 121. Число витков обмотки $N = 200$. Сила тока $\mathcal{I} = 2$ А. Как велика подъемная сила F электромагнита, если $\mu = 200$?

7.65. К компасу на расстояние $L = 1$ м подносят магнитный брусок сечением $S = 1$ см² и длиной $l = 10$ см. С какой стороны надо подносить магнит и как его ориентировать, чтобы отклонение компаса φ было наибольшим? Найти величину φ , если остаточная индукция материала бруска $B_1 = 10^4$ Гс, горизонтальная составляющая земного поля $B_0 = 0,2$ Гс.

7.66. Найти относительное изменение частоты регулярной прецессии намагниченного тяжелого гироскопа в поле тяжести, если приложить магнитное поле с индукцией $B = 1,0$ кГс, направленное вертикально вверх. Намагниченность \mathbf{I} считать постоянной, однородной и направленной по оси гироскопа, причем величина $4\pi I = 2$ кГс, плотность материала гироскопа $\rho = 8$ г/см³ и расстояние от точки опоры до центра масс гироскопа $l = 2$ см.

7.67. Длина цилиндрического однослойного соленоида много больше его радиусом R . Провод обмотки соленоида имеет квадратное сечение со стороной $a \ll R$. Витки плотно прилегают друг к другу. При прохождении тока через соленоид возникает сила, стремящаяся разорвать обмотку. Определить предельную силу тока \mathcal{I}_0 , при которой наступит разрыв проволоки обмотки в центральном сечении соленоида, если проволока выдерживает нагрузку на растяжение, не превышающую F .

7.68. Длинный короткозамкнутый сверхпроводящий соленоид выполнен из проволоки диаметром $d = 0,2$ мм, плотно намотанной

в один слой. Диаметр соленоида $D = 2$ см. Известно, что сверхпроводимость разрушается во внешнем магнитном поле $B_{кр} = 15$ кГс. Какой максимальный ток можно возбудить в сверхпроводящей обмотке, если прочность проволоки на разрыв $F_p = 5$ Н?

7.69. Сверхпроводящая сфера с радиусом $R = 8$ см, состоящая из двух одинаковых полусфер, помещена в однородное магнитное поле $B_0 = 10^3$ Гс, перпендикулярное плоскости разреза. Найти силу, необходимую для отрыва одной полусферы от другой.

7.70. Определить разрывающее усилие в сверхпроводящем кольце радиусом R из цилиндрической проволоки радиусом r ($r \ll R$), по которому течет ток \mathcal{I} . Индуктивность кольца $L = 4\pi R[\ln(8R/r) - 2]$.

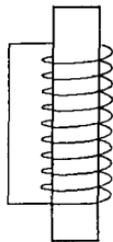


Рис. 122

7.71. В короткозамкнутый длинный сверхпроводящий соленоид с начальным внутренним полем, равным B_0 в центре соленоида, и площадью сечения S вставляют длинный сверхпроводящий сердечник с площадью сечения σ (рис. 122). Найти давление P на боковую поверхность сердечника. Краевыми эффектами пренебречь.

7.72. Сверхпроводящий соленоид, по обмотке которого течет некоторый ток, деформируют так, что происходит адиабатическое сжатие магнитного поля. Каким уравнением (аналогичным уравнению адиабаты в теории газов) можно описать поведение магнитного давления при изменении площади сечения соленоида?

7.73. Вдоль оси полого цилиндра из сверхпроводника с радиусами цилиндрических поверхностей R_1 и R_2 расположен длинный проводник (рис. 123). Какие токи потечут по внутренней и наружной цилиндрическим поверхностям сверхпроводящего образца, если по проводнику пропустить ток \mathcal{I} ? Определить силы магнитного давления на стенки цилиндра.

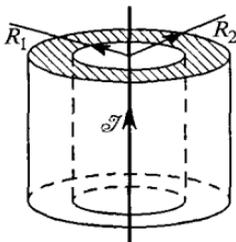


Рис. 123

7.74. Токи, текущие по поверхности сверхпроводящего тела, приводят к тому, что магнитное поле внутри сверхпроводника всегда равно нулю. Однако, если вокруг тела магнитное поле слишком велико, то сверхпроводимость разрушается и металл переходит в нормальное состояние. Для свинца при температуре 2 К критическое поле $B_{кр} = 750$ Гс. Оценить максимальный

размер шарика, который можно подвесить на магнитной подушке при этой температуре. Плотность свинца $\rho = 11,3$ г/см³.

7.75. Какую работу надо совершить для того, чтобы круговую петлю из сверхпроводника поместить внутри длинного сверхпроводящего соленоида, замкнутого накоротко? Диаметры петли и соленоида считать равными, а их оси — параллельными. В отсутствие круговой петли ток в соленоиде равен нулю, начальный ток в петле \mathcal{I}_0 . Индуктивность петли L , соленоида — L_c , число витков соленоида N .

7.76. Для определения магнитной восприимчивости диамагнитного материала измеряют с помощью весов силу, выталкивающую маленький образец из зазора между полюсами электромагнита (рис. 124). Пусть магнитное поле в зазоре изменяется в радиальном направлении по закону $B = B_0 e^{-\alpha r^2}$, где r — расстояние от оси симметрии (в сантиметрах), $B_0 = 10^3$ Гс — поле на оси, $\alpha = 10^{-2}$ см $^{-2}$ — константа. На каком расстоянии от оси нужно расположить диамагнитный образец, чтобы выталкивающая сила была максимальной, и чему равна эта максимальная сила для образца в виде небольшого тонкого диска объемом $V = 0,1$ см 3 ? Магнитную восприимчивость материала принять равной $\chi = -1,4 \cdot 10^{-5}$ (висмут). Диск ориентирован перпендикулярно магнитному полю.

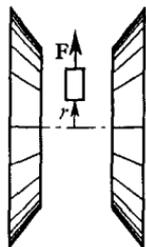


Рис. 124

7.77. В длинный соленоид с плотностью намотки витков $n = 20$ см $^{-1}$ вставлен тонкий стержень из магнитного материала, кривую намагничивания которого можно аппроксимировать выражением $I = I_{\text{нас}}(1 - e^{-H/H_0})$. Один конец стержня находится в середине соленоида, а другой вне соленоида вдаль от его конца. Найти силу, втягивающую стержень в соленоид при токе $\mathcal{I} = 10$ А. Сечение стержня $S = 0,8$ см 2 , $H_0 = 250$ Э, $I_{\text{нас}} = 1,6 \cdot 10^3$ Гс.

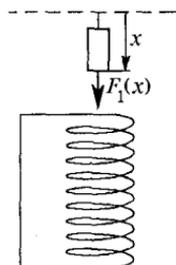


Рис. 125

7.78. С помощью чувствительных весов измеряется сила, втягивающая парамагнитный образец в сверхпроводящую короткозамкнутую катушку в зависимости от положения образца (рис. 125). Известно, что при $x = 0$ индуктивность катушки равна L_0 , а по ее виткам течет некоторый ток \mathcal{I}_1 . В первом эксперименте была получена зависимость $F_1(x)$. Во втором эксперименте катушка была переведена в нормальное состояние и по ее виткам пропущен ток \mathcal{I}_2 от внешнего источника. Предполагалось вновь измерить зависимость силы, действующей на образец, от координаты. Какую зависимость $F_2(x)$ следует ожидать в этом случае?

7.79. Внутри длинной катушки-соленоида с плотностью намотки витков n расположена небольшая катушка с площадью витков S и полным числом витков N . Ось малой катушки ориентирована под углом θ по отношению к оси соленоида. Катушки включены последовательно, и по ним течет ток \mathcal{I} . Какой момент сил действует на малую катушку?

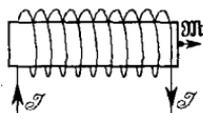


Рис. 126

7.80. В центре торца длинного соленоида расположен магнитный диполь с магнитным моментом \mathfrak{M} , ориентированный вдоль оси соленоида (рис. 126). По соленоиду течет ток \mathcal{I} . Плотность намотки n [витков/см]. Радиус соленоида R . Найти силу, действующую на магнитный диполь.

7.81. Небольшой сверхпроводящий шарик может свободно перемещаться вдоль оси тонкого кольца радиусом R , по которому течет ток. При каком расстоянии между шариком и плоскостью кольца сила, действующая на шарик, принимает максимальное значение? Как направлена эта сила?

7.82. Длинный сверхпроводящий цилиндр (из сверхпроводника I рода) внесен в постоянное однородное магнитное поле с индукцией B , направленное параллельно оси цилиндра. Определить силу f , действующую на единицу площади боковой поверхности цилиндра.

7.83. На какой высоте h постоянный магнетик с магнитным моментом $\mathcal{M} = 10^3 \text{ Гс} \cdot \text{см}^3$ и массой $m = 10 \text{ г}$ будет парить в горизонтальном положении над плоской горизонтальной поверхностью сверхпроводника I рода? Магнетик считать точечным диполем.

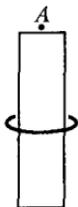


Рис. 127

У к а з а н и е. Применить метод зеркальных изображений. Воспользоваться выражением для взаимной потенциальной энергии двух точечных диполей.

7.84. Кольцо из сверхпроводника надевают на длинный однородно намагниченный стержень, индукция на полюсе которого (в точке A) равна B_0 (рис. 127). При этом затрачивают работу A . Какой ток \mathcal{I} пойдет в кольцо, если площадь сечения магнита равна S ?

7.85 Дипольное магнитное поле нейтронной звезды $B_0 \sim 10^{12} \text{ Гс}$, масса $M \sim 1,5 \cdot 10^{30} \text{ кг}$, радиус $R_0 \sim 10 \text{ км}$. Определить с помощью числовых оценок, как поведет себя вблизи поверхности звезды сверхпроводящая капля с плотностью $\rho \sim 10 \text{ г/см}^3$, полагая, что магнитное поле не разрушает сверхпроводимость.

§ 8. Движение заряженных частиц в электрическом и магнитном полях. ЭДС Холла. Движение тел при наличии пондеромоторных сил

8.1. Три электрона в состоянии покоя помещены в вершинах правильного треугольника со стороной $a = 1 \text{ см}$. После этого они начинают двигаться под действием взаимного отталкивания. Определить предельное значение их скоростей.

8.2. Решить предыдущую задачу для релятивистских скоростей. При каких расстояниях a можно пользоваться нерелятивистским приближением?

8.3. В плоском конденсаторе с напряженностью электрического поля $E = 1000 \text{ В/м}$ из отрицательно заряженной пластины в результате термоэмиссии вылетают электроны. Принимая во внимание действие поля электрического изображения, оценить, на каком расстоянии от этой пластины скорость электронов будет наименьшей.

8.4. Вдоль эвакуированной длинной цилиндрической трубы радиусом R создан стационарный аксиально симметричный поток

электронов, ускоренных при прохождении разности потенциалов V . Найти распределение плотности электронов в зависимости от радиуса r в некотором сечении пучка, если результаты измерения магнитного поля B как функции r в этом сечении оказалось возможным описать выражением $B = B_0(r/R)^q$ при $r < R$, $q > 0$, где B_0 и q — постоянные. Определить электрическое поле $E(r)$, предполагая, что параметры пучка не изменяются вдоль его оси.

8.5: Две щели S_1 и S_2 шириной $d = 0,1$ см каждая (рис. 128), установленные в evacuated сосуде, выделяют плоский пучок электронов с энергией $W = 400$ эВ. На каком расстоянии x от щели S_2 ширина электронного пучка удвоится из-за кулоновского расталкивания электронов, если электронный ток, приходящийся на единицу длины щели (за щелью S_2), равен $i = 10^{-4}$ А/см? При расчетах щели считать бесконечно длинными.

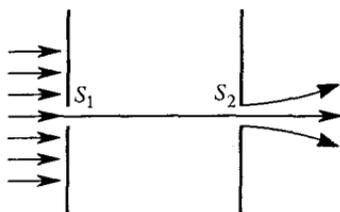


Рис. 128

8.6: Определить частоту поперечных колебаний протонов, захваченных релятивистским электронным пучком, имеющим сечение $\pi R^2 = 3,14 \cdot 10^{-2}$ см² и силу тока $\mathcal{I} = 10^3$ А.

8.7. Из ускорителя выводится пучок протонов с энергией $W = 4$ МэВ, который затем проходит в вакууме путь $l = 4$ м прежде, чем попасть на мишень. Вследствие кулоновского взаимодействия частиц размеры пучка увеличиваются. Оценить максимально возможную плотность тока в пучке, если допускается увеличение радиуса пучка на $\delta = 10\%$ по сравнению с исходным. Распределение частиц в пучке аксиально симметрично, их начальными поперечными скоростями пренебречь.

8.8. На рис. 129 изображена электронная лампа непосредственного накала со всеми поданными на нее напряжениями. С какой скоростью (выраженной в вольтах) электроны будут достигать анода лампы?

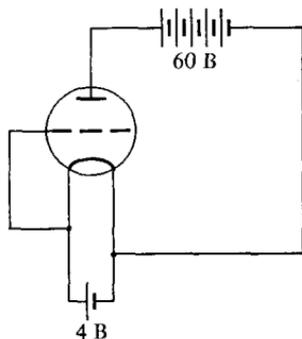


Рис. 129

8.9. Найти отношение силы кулоновского расталкивания к силе притяжения Ампера двух параллельных пучков электронов, прошедших ускоряющий потенциал $V = 10$ кВ.

8.10. Какое количество неподвижных однозарядных положительных ионов нужно поместить в пространстве, занимаемом однородным цилиндрическим пучком электронов, движущихся со скоростью v параллельно оси, чтобы радиус пучка при его движении не изменялся? Плотность электронов в пучке n_0 . Столкновениями электронов с ионами пренебречь.

8.11. Электронный пучок распространяется по цилиндрическому плазменному каналу, нейтрализующему пространственный заряд. Плотность тока в пучке монотонно падает при удалении от оси. Оценить ток пучка (в амперах), при котором размеры электронных траекторий станут меньше радиуса пучка. Скорость электронов $v = 0,9c$.

8.12. Электрон влетает в постоянное однородное магнитное поле B (рис. 130) и, находясь в точке A , обладает скоростью v , образующей с направлением поля угол α . Затем, описав один виток винтовой линии, он оказывается в точке C . Чему равно расстояние AC ?

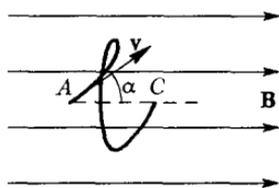


Рис. 130

и удерживаются на ней магнитным полем, перпендикулярным к плоскости орбиты. Найти необходимое для этого магнитное поле.

8.14* Для моделирования траектории атомной частицы с зарядом e и импульсом p , движущейся в постоянном магнитном поле, часто пользуются тем обстоятельством, что очень легкий (невесомый) гибкий проводник с током \mathcal{I} , находящийся под постоянным механическим натяжением T , занимает в том же магнитном поле положение, совпадающее с траекторией частицы. Найти связь между \mathcal{I} , e , p , T . Частица движется перпендикулярно к магнитному полю. Предполагается, что вне магнитного поля участки проводника

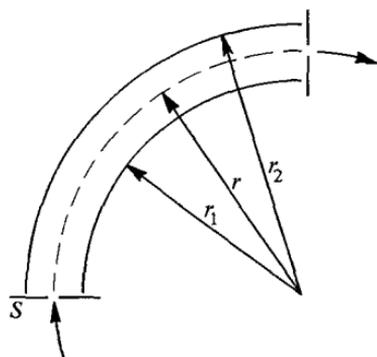


Рис. 131

прямолинейны и расположены вдоль соответствующих прямолинейных же участков траектории.

8.15. Смоделировать траекторию заряженной частицы в магнитном поле можно, натянув в зазоре магнита проволоку с током. С какой силой F надо натянуть проволоку с током $\mathcal{I} = 1$ А, чтобы имитировать траекторию протона с энергией $W = 1$ МэВ?

8.16. Масс-селектор, т. е. прибор, предназначенный для разделения атомных частиц разных масс, состоит из цилиндрического конденсатора с внутренним радиусом $r_1 = 2,4$ см и

внешним $r_2 = 3$ см (рис. 131). Ионные лучи попадают в селектор через узкую щель S , расположенную посередине между обкладками. Параллельно оси конденсатора (т. е. перпендикулярно к плоскости чертежа) приложено однородное магнитное поле с индукцией $B = 2000$ Гс. Какую по величине и знаку разность потенциалов надо

приложить к пластинам конденсатора, чтобы однократно заряженный положительный ион ${}^7\text{Li}$ прошел по средней линии конденсатора, т. е. по окружности радиусом $r = 2,7$ см? Найти напряженность электрического поля на этой окружности. Энергия иона $W = 1000$ эВ. Масса атома водорода $1,67 \cdot 10^{-24}$ г. На сколько надо изменить эту разность потенциалов, чтобы по той же линии через селектор могли пройти ионы ${}^6\text{Li}$?

8.17. В установке для разделения изотопов ${}^{235}\text{U}$ и ${}^{238}\text{U}$ пучок однократно ионизованных ускоренных ионов урана с энергией $W = 5$ кэВ попадает от источника через щель S (рис. 132) в однородное магнитное поле, перпендикулярное к плоскости рисунка. В магнитном поле ионы разных масс движутся по различным окружностям и, совершив полуоборот, попадают в приемники. Конструкция последних должна быть такова, чтобы расстояние между пучками ${}^{235}\text{U}$ и ${}^{238}\text{U}$ на выходе было не меньше $\delta = 5$ мм. Каково должно быть магнитное поле B , удовлетворяющее этому условию? Найти также время t , необходимое для полного разделения $M = 1$ кг природного урана, если ионный ток, создаваемый источником, $\mathcal{I} = 5$ мА. Массы протона и нейтрона считать одинаковыми и равными $1,67 \cdot 10^{-24}$ г.

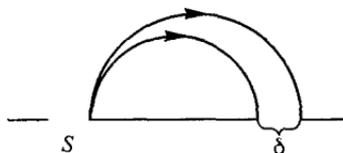


Рис. 132

8.18. Сепаратор частиц устроен следующим образом: на вход цилиндрического конденсатора с внешним радиусом r_1 и внутренним радиусом r_2 попадают ионы разных масс и, двигаясь по окружности, попадают затем в магнитное поле B (рис. 133). Каково отношение M/q массы иона к его заряду, если он прошел этот сепаратор при напряжении на конденсаторе V , а радиус его траектории в магнитном поле равен R_T ?

8.19. Один из ранних методов определения отношения заряда к массе e/m для электрона состоял в следующем. Электроны, вырванные из алюминиевого диска A , ускорялись разностью потенциалов V , приложенной между A и щелью S (рис. 134). Пройдя через щель S , электронный пучок попадал в однородное магнитное поле, перпендикулярное к плоскости рисунка. Вся система помещалась в вакууме. Изменяя величину магнитного поля, добивались того, чтобы ток на коллекторе C ,

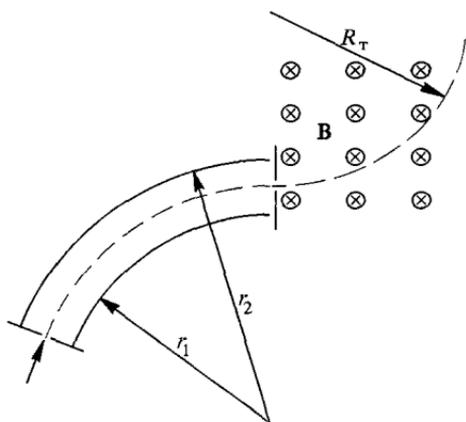


Рис. 133

и щелью S (рис. 134). Пройдя через щель S , электронный пучок попадал в однородное магнитное поле, перпендикулярное к плоскости рисунка. Вся система помещалась в вакууме. Изменяя величину магнитного поля, добивались того, чтобы ток на коллекторе C ,

регистрируемый гальванометром Γ , был максимален. Измерив магнитное поле B в этот момент, можно вычислить e/m . Провести числовой расчет, если расстояние между щелью S и коллектором C

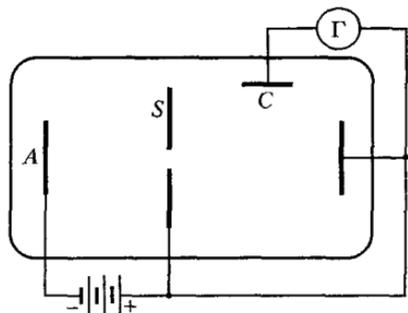


Рис. 134

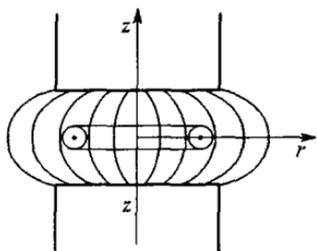


Рис. 135

равно $d = 10$ см, угол между прямой, проведенной от S к C , и начальным направлением электронного пучка $\alpha = 30^\circ$, $V = 1000$ В, $B = 10,6$ Гс.

8.20. В ускорителе прямого действия протон движется в практически однородном электрическом поле внутри вакуумной трубки. Посторонние магнитные поля искривляют его траекторию, в результате чего он может попасть на стенку, не дойдя до конца трубки. Оценить допустимый уровень однородного внешнего магнитного поля в зоне такого ускорителя, если длина трубки $l = 2$ м, а протоны ускоряются до энергии $W = 4$ МэВ. Допустимое отклонение протонов от осевой линии в конце трубки $b = 1$ см. Начальной скоростью протонов пренебречь.

8.21* Частица массой m с зарядом e движется по равновесной круговой орбите радиусом r_0 в горизонтальной плоскости зазора магнита (рис. 135), в котором магнитное поле спадает по радиусу по закону $B_z(r) = A/r^n$ ($0 < n < 1$). Центр орбиты совпадает с осью симметрии zz . Определить частоту ω_z вертикальных колебаний частицы на такой равновесной орбите в случае малых отклонений от горизонтальной плоскости.

8.22* В условиях предыдущей задачи определить частоту ω_r радиальных колебаний частицы в случае малых отклонений от равновесной орбиты.

8.23. В ускорителях заряженных частиц индукция B магнитного поля, направленная вдоль оси симметрии, изменяется вблизи равновесной орбиты по закону $B \propto 1/r^n$, где r — радиус круговой орбиты и n — характерный показатель. При каком его значении обеспечивается не только круговое движение на равновесной орбите, но и радиальная устойчивость его?

8.24* Длинный соленоид намотан так, что магнитное поле вдоль его оси меняется по линейному закону $B = B_0(1 + |x|/L)$. Здесь x — расстояние от центра соленоида вдоль его оси, а $L = 15$ см — параметр

поля. Диаметр соленоида $d \ll L$, поле B не зависит от времени. (Отметим, что указанную зависимость $B(x)$ нельзя реализовать в окрестности $x = 0$, не существенной для решения задачи.) Заряженная частица движется так, что ее траектория полностью находится внутри соленоида (для простоты можно считать, что траектория симметрична относительно оси соленоида). Описать движение частицы. Найти период и амплитуду колебаний частицы вдоль оси соленоида, если известно, что в центральном поперечном сечении соленоида частица движется под углом 60° к оси соленоида со скоростью $v = 100$ см/с.

8.25. Один из предложенных путей получения высоких температур, необходимых для осуществления термоядерных реакций, использует так называемую «магнитную термоизоляция». Уход быстрых частиц из зоны высокой температуры предотвращается магнитным полем. Определить силу тока \mathcal{I} в столбе газозового разряда радиусом $R = 3$ см, необходимую для того, чтобы электроны, обладающие средней скоростью хаотического движения, отвечающей температуре $T = 10^6$ К, не могли удалиться от поверхности столба на расстояние больше, чем $r = 2 \cdot 10^{-3}$ см.

8.26. Рассматривая движение электрона в атоме классически, покажите, что его механический L и магнитный \mathfrak{M} моменты связаны соотношением $\mathfrak{M} = -\frac{e}{2mc} L$.

8.27. Вспомнив теорию гироскопа и воспользовавшись результатом предыдущей задачи, показать, что во внешнем поле B атом прецессирует с частотой $\omega = -\frac{e}{2mc} B$ (теорема Лармора).

8.28. В омегатроне ион остаточного газа раскручивается по спирали в скрещенном электрическом (переменном с амплитудой $E = 1$ В/см) и постоянном магнитном ($B = 3 \cdot 10^3$ Гс) полях (рис. 136). Найти частоту, при которой ионы N_2^+ будут достигать коллектора. При этой частоте радиус спирали будет возрастать до тех пор, пока ион не достигнет коллектора на радиусе $R = 1$ см. Если частоту немного изменить, то ион будет некоторое время раскручиваться, а потом начнет скручиваться обратно к источнику. Оценить, на сколько надо изменить частоту, чтобы ток на коллектор прекратился.

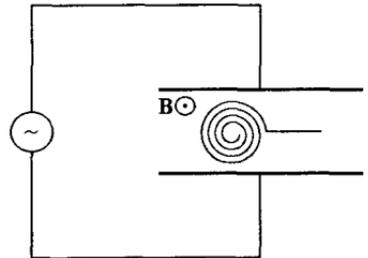


Рис. 136

8.29. Шарик массой $m = 1$ г с зарядом $q = 1$ ед. СГСЭ помещен внутри соленоида на гладкой горизонтальной плоскости, по которой он может скользить без трения. Ось соленоида вертикальна. Сначала тока в обмотке соленоида не было. Затем был включен ток, и в соленоиде установилось постоянное однородное магнитное поле с индукцией $B = 100$ Гс. Во время нарастания магнитного поля возникает электрическое поле, приводящее шарик в движение. Нарастание тока происходит настолько быстро, что за время установления поля шарик не успевает сместиться на заметное расстояние.

Определить радиус r круговой траектории, по которой будет двигаться шарик после установления магнитного поля, а также период обращения T его по этой траектории, если в начальный момент шарик находился на расстоянии R от оси соленоида. Проанализировав числовые результаты, ответить на вопрос: можно ли практически наблюдать эффект с макроскопическими шариками? В чем трудности постановки опыта с заряженными макрочастицами?

8.30. В ускорителе электронов бетатроне роль ускоряющего напряжения играет ЭДС индукции, возбуждаемая изменением магнитного потока, пронизывающего орбиту электронов. Электроны движутся при этом по орбитам приблизительно постоянного радиуса. Считая радиус орбиты электрона неизменным, определить необходимое для этого в данный момент времени соотношение между средним магнитным полем $\overline{B}(t)$, пронизывающим орбиту электрона, и магнитным полем на орбите электрона $B(t)$. Магнитное поле параллельно оси симметрии вакуумной камеры бетатрона.

8.31. Дипольное магнитное поле нейтронной звезды $B_0 \sim 10^{12}$ Гс, масса $M \approx 1,5 \cdot 10^{30}$ кг, радиус $R_0 \approx 10$ км. Определить с помощью числовых оценок, какие силы будут доминировать в динамике релятивистского электрона ($W \sim 3$ МэВ) на расстоянии от звезды порядка радиуса земной орбиты (150 млн км).

8.32. Длинная катушка, по виткам которой течет ток, движется со скоростью u , направленной перпендикулярно ее оси. Заряженная частица, имеющая скорость v ($c \gg v > u$), догоняет катушку и, пролетев между ее витками, вылетает под углом 90° к первоначальному направлению (рис. 137). Найти относительное изменение энергии частицы.

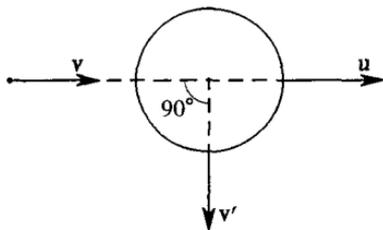


Рис. 137

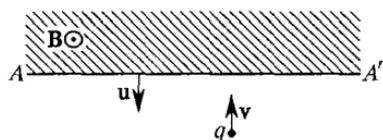


Рис. 138

8.33. Один из механизмов ускорения заряженных частиц (протонов и ядер) в космических лучах в Галактике обусловлен их отражением от движущихся «магнитных облаков» — потоков ионизованной плазмы, несущей сильные «замороженные» магнитные поля. На рис. 138 показана граница намагниченной области AA' (область, заполненная магнитным полем, заштрихована), которая движется со скоростью u . Магнитное поле в облаке направлено перпендикулярно рисунку. Нерелятивистское заряженное ядро летит перпендикулярно границе AA' со скоростью v ($v \gg u$). Найти относительное изменение энергии ядра при его отражении от магнитного облака, учитывая действие магнитного и электрического полей.

8.34. В скрещенных однородных полях E и B ($E \perp B$) из некоторой точки x_0 разлетаются электроны с одинаковыми скоростями $v \ll c$, лежащими в плоскости Oxy (рис. 139). Считая $E \ll B$ (СГСЭ) и

пренебрегая взаимодействием электронов друг с другом, найти, на каком расстоянии l и через какое время T они снова соберутся в одну точку. Изобразить (качественно) траекторию частицы, если известно, что в начальный момент она покоилась в точке x_0 ?

Указание. Перейти в систему отсчета, в которой электрическое поле равно нулю.

8.35. Электрон, обладающий скоростью v , попадает в однородные и постоянные взаимно перпендикулярные электрическое и магнитное поля \mathbf{E} и \mathbf{B} . Скорость v перпендикулярна к обоим полям. Найти траекторию движения электрона.

8.36. Однородный по плотности плоскопараллельный слой электронов удерживается в вакууме однородным магнитным полем с индукцией $B = 57$ Гс (рис. 140). Поле параллельно поверхности слоя. Толщина слоя $\delta = 1$ см. Плотность электронов в слое

$n = 10^{17}$ см $^{-3}$. В этих условиях электроны движутся параллельно поверхности слоя в плоскости, перпендикулярной магнитному полю (дрейф). Определить скорость дрейфа v_d в зависимости от расстояния x до плоскости симметрии. Определить разность потенциалов $\Delta\phi$ между плоскостью симметрии и внешними поверхностями слоя. Для электронов отношение $e/m_e = 5,27 \cdot 10^{17}$ ед. СГСЭ.

8.37. Электронный пучок представляет собой тонкостенную трубку, движущуюся в направлении своей оси и вращающуюся относительно нее в вакуумированном пространстве между электродами соосного с пучком цилиндрического конденсатора (радиус внутреннего электрода r_1 , внешнего r_2). Считая пучок бесконечно тонкой заряженной поверхностью, свернутой в круглую трубу радиусом r_0 , а полную скорость электронов пучка заданной и равной v_0 , найти максимальный ток \mathcal{I}_{\max} , который может быть проведен в таком пучке через пространство, ограниченное электродами конденсатора. Конденсатор электрически замкнут, его длина существенно превышает зазор между электродами.

8.38. Вдоль оси находящегося в вакууме соленоида из электронной пушки инжектируется цилиндрический пучок электронов (рис. 141). Вследствие пересечения частицами сходящихся магнитных силовых линий в области неоднородного поля у торца соленои-

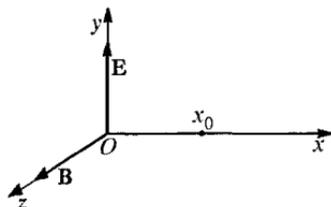


Рис. 139

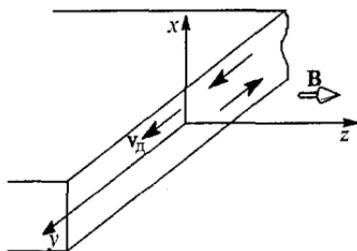


Рис. 140

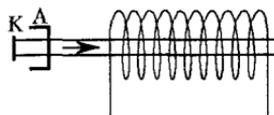


Рис. 141

да пучок приобретает однородное вращение. Полагая, что пушка находится вдали от торца соленоида, определить угловую скорость вращения пучка. Радиальные скорости электронов, приобретенные при движении в неоднородном магнитном поле, во внимание не принимать. Провести расчет для соленоида с плотностью намотки $n = 10$ витков/см и током $\mathcal{I} = 10$ А. Для электронов отношение $e/m_e = 5,27 \cdot 10^{17}$ ед. СГСЭ.

8.39. Цилиндрический электронный пучок, распространяясь в пространстве внутри эвакуированной металлической трубы радиусом R вдоль направленного по ее оси внешнего однородного магнитного поля с индукцией \mathbf{B} , однородно вращается относительно этой оси с ларморовской частотой $\omega_L = \frac{eB}{2mc}$. В результате все радиальные силы в нем оказываются уравновешенными (бриллюэновское состояние равновесия, пучок Бриллюэна). Найти зависимость продольной скорости электронов v от расстояния до оси, а также максимальный ток, который может быть получен в таком пучке при условии, что потенциал трубы относительно эквипотенциального катода не меняется и равен φ_a , а пучок полностью заполняет трубу. Считать скорости электронов на катоде равными нулю.

8.40. Полюй электронный пучок, имеющий форму тонкостенной длинной трубки, движется в вакууме в направлении своей оси, вдоль которой приложено внешнее однородное магнитное поле, и одновременно вращается относительно оси с частотой Лармора. Считая пучок бесконечно тонкой заряженной поверхностью, свернутой в трубку круглого сечения, а полную скорость электронов пучка заданной и равной v_0 , найти максимальный ток \mathcal{I}_{\max} , который можно провести в таком пучке. Считать, что $v_0 \ll c$, где c — скорость света.

8.41. Заряженный шарик движется в скрещенных однородных гравитационном и магнитном полях в среде, сила трения в которой пропорциональна скорости движения. Движение происходит в плоскости, перпендикулярной вектору индукции магнитного поля. Найти величину и направление скорости установившегося движения шарика. Известно, что в среде без трения шарик движется с дрейфовой скоростью $v_{др}$. В среде с трением, но в отсутствие магнитного поля, скорость его установившегося движения v_1 .

8.42. Заряженный шарик движется в скрещенных однородных электрическом \mathbf{E} и магнитном \mathbf{B} полях ($E \ll B$) в среде, сила трения в которой пропорциональна скорости движения. Движение происходит в плоскости, перпендикулярной вектору индукции магнитного поля. Найти величину и направление скорости его установившегося движения, если известно, что в отсутствие магнитного поля эта скорость равна v_1 .

8.43. Электрический диполь движется в однородном магнитном поле со скоростью \mathbf{v} , перпендикулярной \mathbf{B} . Дипольный момент \mathbf{p} составляет малый угол с направлением $[\mathbf{v}\mathbf{B}]$ (рис. 142). Найти угловую частоту малых колебаний диполя ω_0 , считая известными его момент инерции J_0 , скорость \mathbf{v} , дипольный момент \mathbf{p} и индукцию поля \mathbf{B} .

8.44. Плоский воздушный конденсатор помещен в горизонтальном положении между круглыми горизонтальными наконечниками электромагнита (рис. 143). Между обкладками конденсатора в однородном электрическом поле E на расстоянии R от оси полюсных

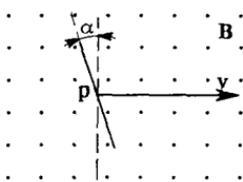


Рис. 142

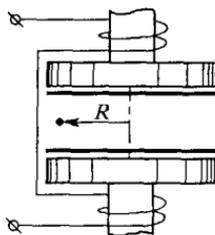


Рис. 143

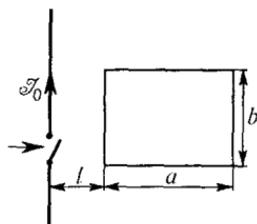


Рис. 144

наконечников неподвижно висит заряженная масляная капля с зарядом q . В обмотке включают ток, и магнитное поле доводят до постоянной величины B . Предполагая, что за время нарастания магнитного поля смещение капли пренебрежимо мало, найти скорость v капли и траекторию ее движения после включения магнитного поля.

8.45. Электрический заряд q равномерно распределен по твердому непроводящему тонкому кольцу массой m . Кольцо может свободно вращаться вокруг своего (закрепленного) центра. Вначале кольцо покоится, а магнитное поле равно нулю. Затем включают однородное магнитное поле $\mathbf{B} = \mathbf{B}(t)$, перпендикулярное к плоскости кольца и произвольно меняющееся во времени. Определить движение кольца в магнитном поле.

8.46. Металлическое кольцо радиусом r и массой m падает в магнитном поле, вертикальная составляющая индукции которого зависит от высоты h по закону $B(h) = B_0(1 - ah)$, где a — константа. Плоскость кольца при падении горизонтальна, омическое сопротивление кольца R . Индуктивностью кольца пренебречь. Найти зависимость скорости падения от времени t .

8.47. Короткозамкнутой проволочной рамке в форме квадрата со стороной a , находящейся в магнитном поле, сообщена начальная скорость v_0 в направлении, перпендикулярном одной из сторон в плоскости рамки. Вектор магнитной индукции B направлен перпендикулярно плоскости рамки, а величина его линейно изменяется в направлении начальной скорости (x) так, что $\frac{dB}{dx} = k$. Найти скорость рамки через время t после начала движения. Масса рамки m , сопротивление R . Коэффициентом самоиндукции пренебречь. Силу тягости не учитывать.

8.48. Прямоугольная рамка со сторонами a и b находится на расстоянии l от прямого провода, питаемого током \mathcal{I}_0 (рис. 144). Какой по величине и направлению импульс p получит рамка при выключении тока \mathcal{I}_0 , если активное сопротивление рамки R , а реактивным можно пренебречь?

8.49* Прямоугольный импульс тока $\mathcal{I} = 200$ кА протекает за время $\Delta t = 10^{-4}$ с через гибкую металлическую полосу длиной $2l = 2$ м, шириной $a = 0,1$ м, сложенную вдвое и разделенную тонким непроводящим промежутком (рис. 145). Под полосой расположен твердый

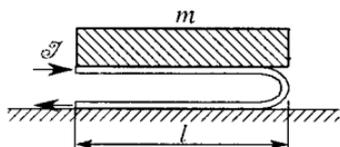


Рис. 145

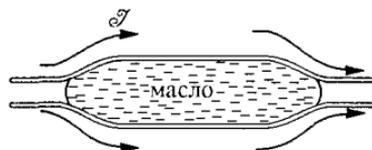


Рис. 146

массивный стол, а сверху находится брусок с площадью основания $a \times l$ и массой $m = 1$ кг. Оценить скорость бруска после прохождения импульса тока по полосе.

8.50. Импульс тока максимальной величины $\mathcal{I} = 100$ кА протекает через две тонкие гибкие металлические полосы шириной $a = 0,1$ м, разделенные тонким зазором, заполненным диэлектрической жидкостью (маслом) с плотностью $\rho = 0,8$ г/см³ (рис. 146). Оценить скорость, с которой масло будет выбрасываться из зазора между полосами в момент протекания максимального тока.

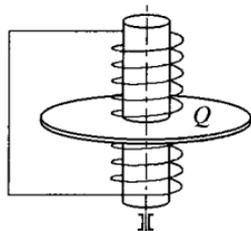


Рис. 147

8.51. Длинный сверхпроводящий соленоид радиусом $r_0 = 2$ см укреплен по центру диска из изолятора, который может свободно вращаться вокруг своей оси (рис. 147). Соленоид замкнут накоротко, и в нем циркулирует ток, создающий в центре соленоида индукцию $B_0 = 10^4$ Гс. На диск вне соленоида нанесены заряды, суммарная величина которых составляет $Q = 4 \cdot 10^{-6}$ Кл.

Соленоид разогревается, и ток в нем прекращается. Найти момент импульса L , который получает в результате этого вся система.

8.52* В классическом опыте, поставленном И. К. Кикоиным, сверхпроводящий цилиндр (масса $M = 80$ г, высота $h = 20$ см, радиус $R = 0,5$ см) подвешен на упругой нити в магнитном поле, направленном вертикально вдоль оси цилиндра. Нить подвеса в исходном состоянии не закручена. Магнитное поле постепенно повышается так, что сверхпроводимость скачком исчезает при поле $B = 1$ кГс, а цилиндр при этом закручивается. Определить максимальный угол закручивания, если модуль кручения $k = 1$ эрг/рад.

8.53. Легкий шарик массой $m = 0,5$ г и радиусом $r = 1$ см подвешен на длинной нити и вращается по горизонтальной окружности, радиус которой очень мал по сравнению с длиной нити (конический маятник). Найти изменение угловой скорости вращения шарика $\Delta\omega = \omega - \omega_0$ после того, как он был заряжен до потенциала $V = 3000$ В и помещен в вертикальное магнитное поле $B = 3000$ Гс. В каком случае угловая скорость увеличится и в каком уменьшится?

Примечание. Окончательную формулу для изменения угловой скорости упростить, используя соотношение $qB/mc \ll \sqrt{g/l}$, где q — заряд шарика, l — длина нити, g — ускорение свободного падения.

8.54. Металлический шарик массой m и с зарядом q подвешен на нити длиной L и вращается вокруг вертикальной оси (конический маятник). При этом угол между нитью и вертикалью равен α . Маятник подвешен между полюсами электромагнита. Что произойдет при включении однородного магнитного поля с индукцией B ? На какую величину и за счет чего изменится кинетическая энергия маятника? Что произойдет при выключении поля?

8.55. Сверхпроводящий шар массой $M = 10$ г и радиусом $R = 1$ см покоится в магнитном поле $B = 1$ кГс. Температура шара постепенно повышается так, что сверхпроводимость исчезает, а шар начинает вращаться. Найти угловую скорость ω вращения шара.

8.56. На расстоянии $a = 9$ см над поверхностью сверхпроводника «парит» в поле тяжести тонкий постоянный магнит, длина которого мала по сравнению с расстоянием a . Если магнит слегка вывести из равновесия, то он совершает малые колебания в вертикальной плоскости. Найти период колебаний, при которых отсутствует вращательное движение диполя.

8.57. Постоянный короткий магнит с магнитным моментом, ориентированным вертикально, сначала удерживается над сверхпроводящей плоскостью на расстоянии $a = 2$ см, а затем отпускается (рис. 148). Оценить высоту h , на которую он подскочит. Масса магнита $m = 15$ г, объем $V = 2$ см³, намагниченность $I = 10^3$ Гс.

Указание. Считать, что в верхнем положении взаимодействие магнита со сверхпроводником мало по сравнению с начальным. Получив ответ, проверить, правильно ли это.

8.58. Маленький постоянный магнит совершает малые свободные колебания над сверхпроводящей плоскостью. Каково отношение периодов колебаний двух магнитов одинаковой массы, если их магнитные моменты отличаются в 16 раз? Ось магнита при колебаниях остается параллельной сверхпроводящей плоскости.

8.59. Маленький постоянный магнит совершает малые свободные колебания над сверхпроводящей плоскостью. Каково отношение периодов колебаний двух магнитов с одинаковыми магнитными моментами, массы которых отличаются в 16 раз? Ось магнита остается перпендикулярной сверхпроводящей плоскости.

8.60. Монополярная частица с массой M , обладающая магнитным зарядом b находится строго посередине зазора между пластинами незаряженного разомкнутого плоского конденсатора, изготовленными из идеального сверхпроводника. Оценить частоту

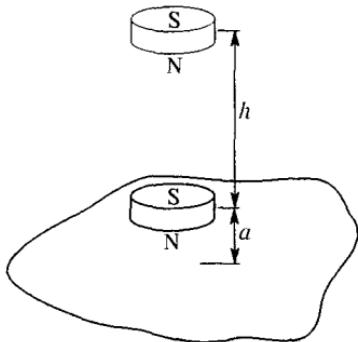


Рис. 148

малых колебаний монополя в направлении нормали к плоскостям. Все размеры конденсатора много больше расстояния d между пластинами.

8.61. По двум горизонтальным параллельным проводам, находящимся на расстоянии $2a = 1$ см друг от друга, текут одинаковые по величине, но противоположные по направлению токи силы $\mathcal{I} = 10^3$ А. Точно посредине между проводами находится шарик с диамагнитной восприимчивостью $\chi = -10^{-5}$ и плотностью $\rho = 2,0$ г/см³. Найти период T малых колебаний шарика в горизонтальной плоскости. Считать, что вертикальное движение шарика отсутствует, трения при его движении нет.

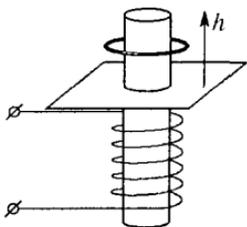


Рис. 149

8.62. Алюминиевое кольцо, сопротивление которого пренебрежимо мало, надето на сердечник электромагнита и лежит на подставке в верхней части сердечника (рис. 149). Магнитный поток, посылаемый сердечником через кольцо, нарастает от нуля до конечного значения $\Phi_0 = 10^5$ Гс·см². Нарастание потока происходит настолько быстро, что за время нарастания кольцо практически не успевает сместиться. Найти высоту h , на которую подскочит кольцо, если его масса $m = 100$ г, а индуктивность $L = 100$ см.

8.63. Сверхпроводящий шарик радиусом r и массой m со скоростью v подлетает к области постоянного магнитного поля B . Оценить максимальную скорость, при которой шарик отразится от поля.

8.64. В однородное магнитное поле с индукцией B помещена тонкая металлическая лента шириной d (рис. 150) и толщиной a так, что плоскость ленты перпендикулярна к индукции B . По ленте пропускают ток \mathcal{I} . Найти разность потенциалов V , возникающую между краями ленты (т. е. на расстоянии d), если концентрация свободных электронов в металле ленты n (частный случай явления Холла).

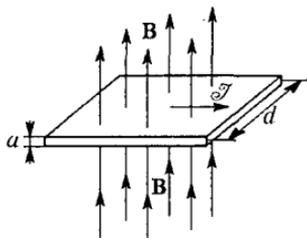


Рис. 150

8.65. Длинный незаряженный цилиндр из немагнитного металла радиусом $R = 12,56$ см равномерно вращается в однородном магнитном поле $B = 300$ Гс, параллельном оси цилиндра, с угловой скоростью

$\omega = 60$ рад/с. Определить поверхностную плотность зарядов, возникающих вследствие вращения на боковой поверхности цилиндра. Указать знак поверхностных зарядов, если векторы ω и B направлены в одну сторону. Магнитным полем возникающих зарядов и инерционными эффектами электронов пренебречь.

8.66*. Полый диэлектрический цилиндр с внутренним радиусом r_1 и наружным радиусом r_2 равномерно вращается в однородном магнитном поле с угловой скоростью ω вокруг своей оси. Вектор индукции магнитного поля B параллелен оси цилиндра, диэлектрическая проницаемость материала цилиндра равна ϵ . Найти: 1) объемную

плотность $\rho_{\text{связ}}$ связанных зарядов, появившихся в диэлектрике вследствие вращения в магнитном поле; 2) полный объемный заряд q на единицу длины цилиндра; 3) плотности поверхностных зарядов на обеих поверхностях цилиндра.

8.67. Длинный сплошной алюминиевый цилиндр радиусом R заряжен электричеством и вращается с постоянной угловой скоростью ω вокруг своей продольной оси. Заряд на единицу длины цилиндра равен λ . Найти разность потенциалов V между осью и поверхностью цилиндра, возникающую из-за его вращения. Действием центробежной силы пренебречь.

8.68. Вдоль трубы с внутренним и наружным радиусами R_1 и R_2 течет ток \mathcal{I} . Определить, какая разность потенциалов V установится между внутренней и наружной поверхностями трубы. Число свободных электронов в единице объема металла — n .

8.69. В простейшей схеме магнитного гидродинамического генератора плоский конденсатор с площадью пластин S и расстоянием между ними d помещен в поток проводящей жидкости с проводимостью λ (рис. 151), движущейся с постоянной скоростью v параллельно пластинам.

Система находится в магнитном поле с индукцией \mathbf{B} , направленной перпендикулярно плоскости рисунка. Какая мощность N выделяется во внешней цепи, имеющей сопротивление R ?

8.70. Длинная незаряженная пластинка из немагнитного металла движется равномерно в однородном магнитном поле $B = 1800$ Гс со скоростью $v = 6,28$ см/с. Векторы \mathbf{B} и \mathbf{v} взаимно перпендикулярны и параллельны плоскости пластинки (рис. 152). Определить поверхностную плотность электрических зарядов на плоскостях пластинки, возникающих вследствие ее движения. Указать знаки поверхностных зарядов, если векторное произведение $[\mathbf{v}\mathbf{B}]$ направлено вверх. Магнитным полем возникающих зарядов пренебречь.

8.71. Диэлектрическая жидкость с проницаемостью ϵ протекает между пластинами плоского конденсатора со скоростью $v \ll c$. Перпендикулярно направлению движения жидкости и параллельно обкладкам конденсатора приложено однородное постоянное магнитное поле \mathbf{B} . Определить напряжение V между обкладками конденсатора и поверхностную плотность зарядов диэлектрика σ . Расстояние между пластинами конденсатора d .

8.72. В результате некоторого космического события образовалась система, состоящая из звезды (масса M , магнитный момент \mathcal{M}_0) и планеты (масса $m \ll M$, магнитный момент \mathcal{M}). Планета движется по круговой орбите радиусом R . Найти возможный разброс величины периода обращения в зависимости от ориентации магнитных моментов, считая плоскость орбиты перпендикулярной магнитному моменту звезды \mathcal{M}_0 .

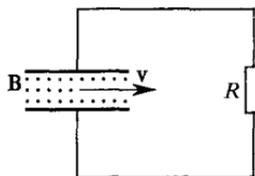


Рис. 151

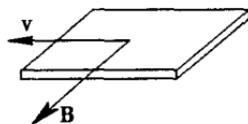


Рис. 152

8.73. Определить период малых крутильных колебаний магнитного бруска ($S = 1 \text{ мм}^2$, $l = 10 \text{ см}$), подвешенного горизонтально на неупругом подвесе в магнитном поле Земли (горизонтальная составляющая $B_0 = 0,2 \text{ Гс}$). Плотность стали $\rho = 7,8 \text{ г/см}^3$, остаточная индукция $B = 10 \text{ кГс}$.

8.74. Два одинаковых железных бруска сечением $S = 0,1 \text{ см}^2$ и длиной $l = 5 \text{ см}$ имеют остаточную магнитную индукцию $B = 12 560 \text{ Гс}$. Бруски расположены на одной прямой на расстоянии $L = 1 \text{ м}$. Один брусок закреплен неподвижно, а другой может свободно вращаться вокруг оси OO' , проходящей через его середину и параллельной магнитному полю Земли \mathbf{B}_0 (рис. 153).

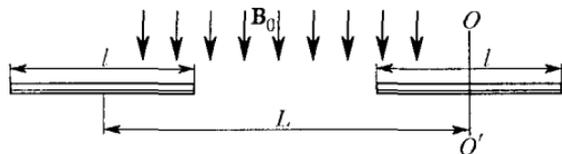


Рис. 153

Найти период T малых крутильных колебаний бруска. Плотность железа $\rho = 7,8 \text{ г/см}^3$.

8.75. Две одинаковых железных иглы сечением $S = 1 \text{ мм}^2$ и длиной $l = 1 \text{ см}$ имеют остаточную магнитную индукцию $B = 12 560 \text{ Гс}$.

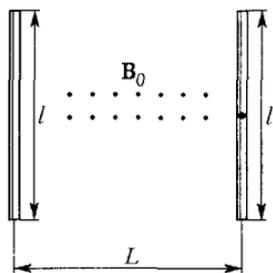


Рис. 154

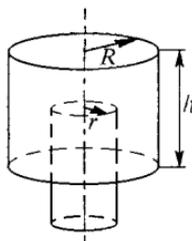


Рис. 155

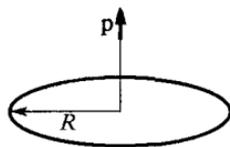


Рис. 156

Одна игла закреплена неподвижно в плоскости, перпендикулярной земному магнитному полю \mathbf{B}_0 , а другая может свободно вращаться в этой плоскости вокруг оси, проходящей через ее середину на расстоянии $L = 10 \text{ см}$ от центра первой иглы по перпендикуляру к ее оси (рис. 154). Найти период T малых крутильных колебаний иглы. Плотность железа $\rho = 7,8 \text{ г/см}^3$.

8.76. Тонкое металлическое кольцо быстро вращается вокруг вертикальной оси, проходящей через его диаметр и перпендикулярной однородному магнитному полю с индукцией $B = 100 \text{ Гс}$. Пренебрегая трением в оси, найти время τ , за которое угловая скорость вращения уменьшается в e раз. Плотность материала кольца $\rho = 9 \text{ г/см}^3$, проводимость $\lambda = 5 \cdot 10^5 \text{ Ом}^{-1} \cdot \text{см}^{-1}$. Потери энергии за один оборот считать малыми.

8.77. Определить период малых продольных колебаний внутренней обкладки вертикально расположенного цилиндрического конденсатора, заряд которого постоянен и равен Q (рис. 155). Радиус

наружного цилиндра R , внутреннего r , высота h , масса внутренней обкладки m , $r \ll h$.

8.78. Электрический заряд Q равномерно распределен по тонкому кольцу радиусом R (рис. 156). Точечный диполь массой m с дипольным моментом \mathbf{p} может перемещаться вдоль оси кольца, перпендикулярной его плоскости, причем дипольный момент диполя параллелен оси кольца. В начальный момент времени диполь находится в центре кольца и имеет нулевую скорость. 1) Определить максимальную скорость v_{\max} диполя при его движении вдоль оси кольца. Сила тяжести отсутствует. 2) Определить положение равновесия x_0 диполя. 3) Определить период малых колебаний диполя около положения равновесия.

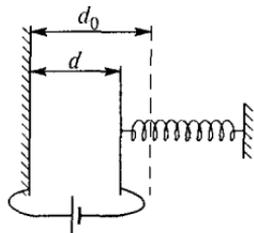


Рис. 157

8.79. Одна из пластин конденсатора жестко закреплена, а вторая, имеющая массу m , связана с пружиной жесткостью k (рис. 157). Расстояние между пластинами при ненапряженной пружине равно d_0 . К конденсатору подключили батарею. В новом положении равновесия расстояние между пластинами $d = \frac{4}{5} d_0$. Найти период малых колебаний пластины.

§ 9. Переходные процессы в электрических цепях. Свободные колебания

9.1. Пластины воздушного конденсатора с емкостью $C = 10^{-10}$ Ф соединены с сопротивлением R через батарею с ЭДС \mathcal{E} . Пластины

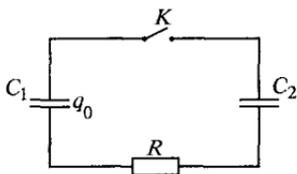


Рис. 158

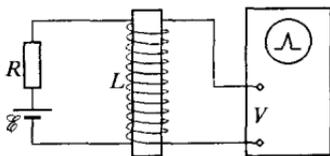


Рис. 159

быстро сближаются в течение времени $\Delta t = 10^{-2}$ с, расстояние между ними при этом уменьшается вдвое. При каком условии за это время заряд конденсатора практически не изменится? Найти джоулево тепло $Q_{\text{дж}}$, которое выделится в сопротивлении R к моменту окончания перезарядки.

9.2. Описать процесс разрядки конденсатора C_1 после замыкания ключа K , если его начальный заряд равен q_0 . Исследовать случай $R \rightarrow 0$, описать превращения энергии в контуре (рис. 158).

9.3. Для измерения магнитной восприимчивости длинных цилиндрических образцов применяется установка, показанная на рис. 159. При быстром удалении образца, заполняющего всю катушку, на ней

возникает импульс напряжения, величина которого измеряется с помощью осциллографа. Определить магнитную восприимчивость χ образца, если $\mathcal{E} = 4,5$ В, $R = 10$ Ом, $L = 1$ Г, $V = 6,8$ мВ. Каким должно быть время удаления образца, чтобы от него зависела амплитуда импульса напряжения, измеряемого осциллографом?

9.4. Из конденсатора быстро извлекают пластину с диэлектрической проницаемостью ϵ так, что емкость скачкообразно изменяется до значения C (рис. 160). Найти зависимость тока в цепи от времени и нарисовать график $\mathcal{I}(t)$. Диэлектрик заполняет весь объем конденсатора.

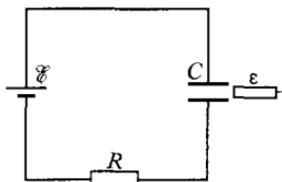


Рис. 160

9.5. Колебательный контур содержит индуктивность и емкость. В некоторый момент времени из конденсатора быстро извлекают пластину с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 4$. Как изменится частота колебаний контура? Во сколько раз изменятся максимальные величины заряда на конденсаторе и тока

в катушке, если пластину извлекают в момент, когда заряд на конденсаторе 1) отсутствует и 2) максимален?

9.6. Постоянная времени разряда плоского масляного конденсатора через некоторое сопротивление равна τ_1 . После того как масло конденсатора отсырело, постоянная времени разряда через то же сопротивление оказалась равной τ_2 . Определить удельное сопротивление ρ отсыревшего масла, если его диэлектрическая проницаемость ϵ не изменилась.

9.7. Сферический конденсатор с радиусами сфер R_1 и R_2 заполнен слабо проводящей средой. Емкость конденсатора равна C , а разность потенциалов на конденсаторе после отключения его от батареи уменьшается в два раза за время t . Определить диэлектрическую проницаемость ϵ среды и ее удельное сопротивление ρ .

9.8. Последовательно соединенные дроссель L и омическое сопротивление присоединены к источнику постоянного тока с ЭДС \mathcal{E} . Полное омическое сопротивление цепи равно R . Индуктивность дросселя, когда в него вставлен железный сердечник, равна L_1 . Индуктивность того же дросселя без железного сердечника L_2 . Вначале сердечник был вставлен. В момент времени $t = 0$, когда ток в цепи уже установился, очень быстро вынимают железный сердечник (в течение времени, пренебрежимо малого по сравнению с временем установления тока). Определить силу тока \mathcal{I} в цепи в зависимости от времени t для $t > 0$.

9.9. Длинный тонкий соленоид радиусом r_0 подключен к батарее, и по нему течет постоянный ток \mathcal{I}_0 . Сердечником в соленоиде служит сплошной цилиндр из сверхпроводника. Радиус сердечника $r_1 = 0,5r_0$. Сердечник быстро выдергивают из соленоида. Найти значение \mathcal{I}_1 тока в обмотке непосредственно после удаления сердечника. Как будет меняться ток в дальнейшем? Нарисуйте качественный график.

9.10. Колебательный контур содержит индуктивность и емкость. Катушка индуктивности представляет собой соленоид с сердечником

из сверхпроводника. Радиус соленоида в два раза больше радиуса сердечника. В некоторый момент времени сердечник быстро выдергивают из соленоида. Как изменится частота колебаний контура?

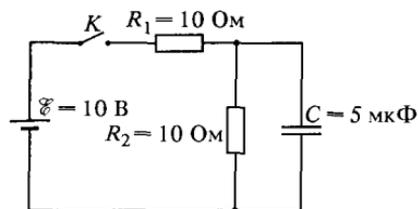


Рис. 161

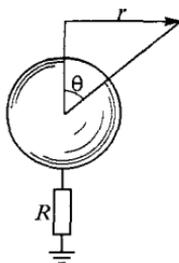


Рис. 162

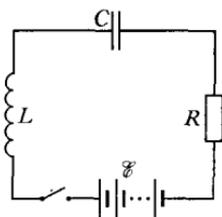


Рис. 163

Во сколько раз изменятся максимальные величины заряда на конденсаторе и тока в катушке, если сердечник выдергивают в момент, когда ток в катушке 1) отсутствует и 2) максимален?

9.11. Определить закон изменения напряжения V на конденсаторе C после замыкания ключа K в основной цепи схемы, представленной на рис. 161.

9.12. Проводящий шар радиусом $a = 20$ см (рис. 162), находящийся при потенциале $V_0 = 3 \cdot 10^4$ В, разряжается через сопротивление $R = 5 \cdot 10^3$ Ом. В квазистационарном приближении определить возникающее при этом магнитное поле $B(t, r, \theta)$ вне шара.

9.13. К контуру L, C, R (рис. 163) с малым затуханием в момент $t = 0$ подключают источник постоянного ЭДС \mathcal{E} с ничтожно малым внутренним сопротивлением. Определить напряжение V на конденсаторе C в зависимости от времени t . На какое минимальное напряжение должен быть рассчитан конденсатор?

9.14. Катушка индуктивностью L , конденсатор емкостью C и батарея с ЭДС \mathcal{E} и внутренним сопротивлением R соединены параллельно (рис. 164). Найти силу тока \mathcal{I} , текущего через катушку, как функцию времени t после включения батареи. Параметры L, C, R удовлетворяют условию $C/L > 1/(4R^2)$.

9.15. Цепь, состоящая из последовательно соединенных сопротивления R и большой индуктивности L , присоединена к источнику постоянного тока, поддерживающего на зажимах постоянное напряжение V_0 . Для ограничения перенапряжений во время отключения источника параллельно с цепью включен конденсатор емкостью C (рис. 165). Определить напряжение на конденсаторе $V(t)$ после отключения источника постоянного напряжения. Параметры контура удовлетворяют условию $4L > CR^2$.

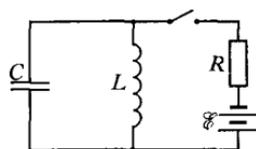


Рис. 164

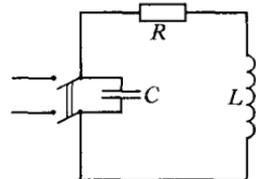


Рис. 165

9.16. При отключении цепей постоянного тока, обладающих большой индуктивностью (например, обмоток возбуждения генераторов постоянного тока), эти цепи предварительно замыкают на параллельно включенное сопротивление r для ограничения перенапряжений (рис. 166). Определить, во сколько раз в этом случае максимальное напряжение на зажимах цепи V_{\max} будет превышать приложенное постоянное напряжение V_0 .

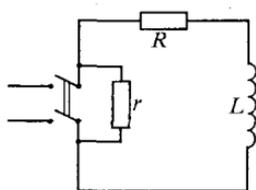


Рис. 166

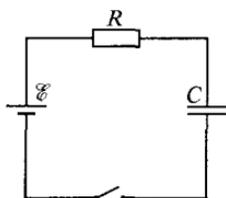


Рис. 167

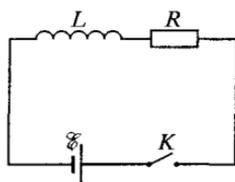


Рис. 168

где $\omega^2 = 1/(LC)$. Катушкой индуктивности служит прямая длинная проволочная спираль. Как изменятся частота, амплитуда и энергия колебаний, если в момент времени $t = 0$ очень быстро (т. е. в течение времени, малого по сравнению с периодом колебаний $T = 2\pi/\omega$) растянуть спираль до удвоенной длины? Объяснить, почему при этом меняется энергия колебаний.

9.18. К заряженному до напряжения V_0 конденсатору емкостью C_1 подключается незаряженный конденсатор емкостью C_2 . Найти зависимость тока в цепи от времени, если влиянием индуктивности цепи можно пренебречь, а сопротивление цепи равно R .

9.19. Конденсатор емкостью C несет заряд q . При параллельном соединении этого конденсатора с незаряженным конденсатором той же емкости часть энергии выделяется в виде тепла в соединительных проводах. Найти количество выделенного в проводах тепла $Q_{\text{дж}}$ прямым расчетом, не прибегая к закону сохранения энергии. Индуктивностью проводов пренебречь.

9.20. Конденсатор C заряжается от батареи \mathcal{E} через нелинейное сопротивление R (рис. 167), сила тока в котором связана с напряжением соотношением $\mathcal{I} = \lambda V^{3/2}$ (λ — постоянная величина). Найти зависимость силы тока в цепи от времени, если батарея включена при $t = 0$.

9.21. При размыкании рубильника K в электрической цепи, изображенной на рис. 168, возник дуговой разряд. Определить ток в цепи. Вольт-амперная характеристика дугового разряда имеет вид $V = a + b/\mathcal{I}$, где a и b — известные постоянные величины.

9.22. Сверхпроводящие катушки с самоиндукциями L_1 и L_2 соединены параллельно и включены через сопротивление R в цепь гальванической батареи с ЭДС \mathcal{E} и внутренним сопротивлением r (рис. 169). Найти токи в катушках \mathcal{I}_1 и \mathcal{I}_2 и ток в общей цепи \mathcal{I} , если коэффициентом взаимной индукции катушек можно пренебречь.

9.23. Длинный соленоид, длина которого равна l , а площадь витков S , замыкается в некоторый момент времени последовательно с сопротивлением R на источник постоянного напряжения с ЭДС \mathcal{E} . В средней части соленоида находится небольшое короткозамкнутое кольцо, площадь которого равна σ , сопротивление r . Плоскость кольца перпендикулярна оси соленоида. Пренебрегая самоиндукцией кольца, определить радиальное давление на кольцо (т. е. радиальную силу на единицу длины кольца) в тот момент, когда оно максимально.

9.24. Тороидальная катушка с радиусом тора R и радиусом витков r ($r \ll R$) замыкается в некоторый момент времени последовательно с сопротивлением R_0 на источник постоянного напряжения с ЭДС \mathcal{E} . Внутри катушки находится небольшое короткозамкнутое кольцо, площадь которого равна σ , а сопротивление r_0 . Плоскость кольца совпадает с плоскостью одного из витков тора. Пренебрегая самоиндукцией кольца, определить энергию джоулевых потерь $Q_{дж}$ в кольце за все время установления тока в цепи тора.

9.25. Соленоид, реостат и источник постоянного напряжения включены последовательно. Соленоид равномерно растягивают со скоростью $v = 50$ см/с, одновременно передвигая движок реостата так, что сила тока в цепи остается постоянной. Насколько изменится сопротивление реостата, когда длина соленоида увеличится вдвое, если соленоид после растяжения имеет плотность витков $n = 50$ см $^{-1}$, а диаметр его поперечного сечения $D = 10$ см.

9.26. Два соленоида имеют одинаковые геометрические размеры, но один из них изготовлен из провода вдвое большей площади поперечного сечения и вдвое меньшей длины, чем другой. Материал проводов обоих соленоидов одинаков. В обмотке какого из соленоидов будет выделяться больше тепла, если магнитные поля в них одинаковы? У какого из соленоидов меньше время установления магнитного поля?

9.27. В схеме, изображенной на рис. 170, в некоторый момент времени замыкают ключ K , и конденсатор C , имеющий первоначальный заряд q_0 , начинает разряжаться через индуктивность L .

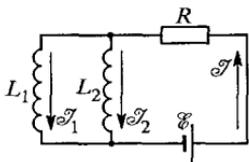


Рис. 169

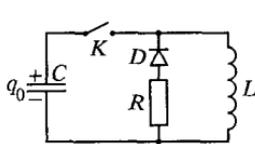


Рис. 170

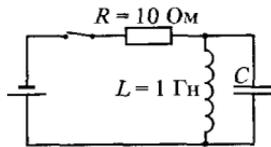


Рис. 171

Когда ток разряда достигает максимального значения, ключ K вновь размыкают. Какой заряд протечет через сопротивление R ? Сопротивление диода D в схеме в прямом направлении много меньше R , в обратном — бесконечно велико.

9.28. Ключ (схема на рис. 171) размыкают, и в контуре возникают колебания. Какой должна быть емкость C , чтобы напряжение на емкости не более чем в $n = 100$ раз превосходило напряжение на батарее?

9.29. При измерении добротности Q резонансного контура из параллельно включенных катушки с индуктивностью $L = 0,1$ Г и сопротивлением $r = 30$ Ом и конденсатора с емкостью $C = 30$ пФ поступили следующим образом. Контур подключили к клеммам осциллографа и, включая и выключая ЭДС постоянного тока, наблюдали затухающие колебания в контуре (рис. 172). Сравнить

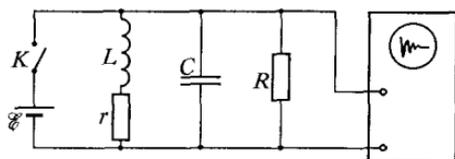


Рис. 172

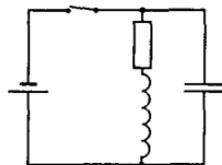


Рис. 173

добротности контура при разомкнутой цепи батареи в случае, когда входное сопротивление R осциллографа очень велико и когда оно конечно и равно 100 кОм.

9.30. После размыкания ключа в контуре (рис. 173) возникают медленно затухающие колебания, максимальная амплитуда напряжения которых в $n = 100$ раз превосходит напряжение батареи. Найти собственную частоту контура ω_0 , если уменьшение амплитуды колебаний в e раз происходит за время $\tau = 0,1$ с.

9.31. Электрическая цепь представляет собой треугольник, каждая сторона которого содержит емкость C , а вершины соединены с общей центральной точкой индуктивностями L . Найти частоту возможных колебаний.

9.32. Через индуктивность L_1 и замкнутый ключ K течет ток \mathcal{I}_0 , а напряжение на конденсаторе равно нулю (рис. 174). В момент

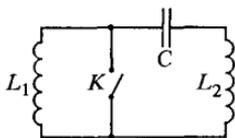


Рис. 174

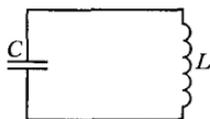


Рис. 175

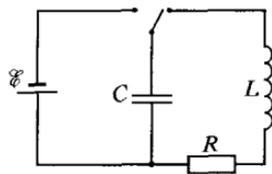


Рис. 176

времени $t = 0$ ключ размыкается. Найти напряжение на конденсаторе и ток через него как функции времени. Активным сопротивлением всех элементов цепи пренебречь.

9.33. С помощью осциллографа наблюдают свободные затухающие колебания в колебательном контуре. Как изменится число колебаний, совершаемых за время, в течение которого амплитуда затухает в e раз, если в два раза уменьшить индуктивность контура L и в два раза увеличить его емкость C , сохранив неизменным активное сопротивление?

9.34. Катушка колебательного контура (рис. 175) помещена в постоянное магнитное поле, создающее в ней постоянный магнитный

поток Φ_0 . В момент времени $t = 0$ магнитное поле выключается. Время выключения пренебрежимо мало по сравнению с периодом собственных колебаний контура. Найти ток \mathcal{I} в контуре в зависимости от времени после выключения поля.

9.35. Колебательный контур содержит катушку с индуктивностью L и конденсатор с утечкой. Емкость конденсатора равна C , сопротивление R . Пренебрегая активным сопротивлением катушки и прочих проводов, вывести уравнение собственных колебаний контура. Найти собственную частоту ω_0 и логарифмический декремент затухания d .

9.36. Конденсатор $C = 0,1$ мкФ, заряженный до напряжения ЭДС $\mathcal{E} = 1$ кВ, в момент $t = 0$ замыкается на катушку индуктивностью $L = 100$ мГ и сопротивление, равное критическому для образовавшегося контура (рис. 176). Определить время, за которое ток достигнет максимального значения, и вычислить это значение тока.

9.37. Найти добротность контура с емкостью $C = 2,0$ мкФ и индуктивностью $L = 5,0$ мГ, если на поддержание в нем незатухающих колебаний с амплитудой напряжения на конденсаторе $V_0 = 1,0$ В необходимо подводить среднюю мощность $\bar{N} = 0,10$ мВт. Затухание колебаний в контуре можно считать малым.

9.38. Изображенная на рис. 177 цепь питается источником напряжения V . 1) Как будут изменяться ток через индуктивность и напряжение на конденсаторе после размыкания ключа? 2) Составить уравнение для определения момента t_1 , в который энергия, запасенная в конденсаторе, будет иметь наибольшее значение. Рассмотреть случай слабого затухания.

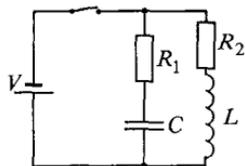


Рис. 177

9.39. Груз массой m подвешен на тонкой проволоке длиной l и сопротивлением R в однородном горизонтальном магнитном поле B и совершает малые колебания в плоскости, перпендикулярной полю. При этом проволока всегда остается замкнутой накоротко неподвижной внешней цепью. Найти число колебаний, по прошествии которых амплитуда тока в цепи уменьшится в e раз.

9.40. В колебательном контуре с малым затуханием одновременно увеличивают емкость конденсатора и самоиндукцию катушки в одно и то же число раз, равное n . Увеличение производится в произвольный момент за время, малое по сравнению с периодом собственных колебаний контура. Найти соотношение между амплитудами тока \mathcal{I}_1 и \mathcal{I}_2 до и после изменения параметров контура.

9.41. Кольцо из тонкой проволоки, имеющее омическое сопротивление $R = 10^{-3}$ Ом, массу $m = 1$ г и радиус $r = 1$ см, подвешено на упругой нити и совершает малые крутильные колебания с частотой $\nu_0 = 1$ Гц (рис. 178). Если поместить кольцо в магнитное поле, параллельное плоскости кольца в положении равновесия, то возникает сильное

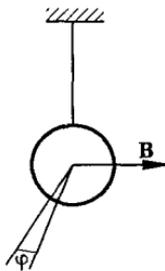


Рис. 178

затухание колебаний. Оценить магнитную индукцию поля, при которой движение крутильного маятника происходит в критическом режиме (т. е. колебательный режим переходит в аperiodический). Самоиндукцию кольца и затухание без магнитного поля не учитывать.

9.42. В схеме, приведенной на рис. 179 и состоящей из двух контуров, в некоторый момент, когда в первом контуре уже установился ток, одновременно и мгновенно разомкнули ключ K_1 , а K_2 замкнули. Вычислить величину энергии W_R , выделившейся на сопротивлении R , а также энергию W_2 , полученную вторым контуром. Дано: \mathcal{E} , r , L_1 , L_2 , M . Омическим сопротивлением во втором контуре пренебречь.

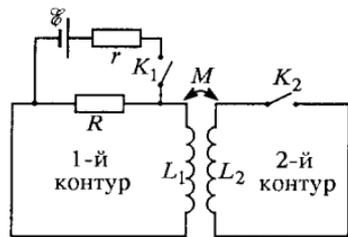


Рис. 179

9.43. На рис. 180 изображена электрическая цепь, состоящая из батареи \mathcal{E} , сопротивлений r и R и индуктивностей L_1 . К катушке L_1 издали приближают короткозамкнутую сверхпроводящую катушку с индуктивностью L_2 . Первоначально ток в этой катушке отсутствует, а после сближения с катушкой L_1 он становится равным \mathcal{I}_2 . После сближения катушек ключ K замыкают. Какая энергия выделится на сопротивлении R в виде джоулева тепла?

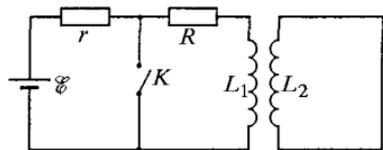


Рис. 180

9.44. Генератор с весьма малым внутренним сопротивлением посылает в контур прямоугольный импульс напряжения (рис. 181). Пренебрегая затуханием, найти: 1) при какой длительности импульса T_1 в контуре отсутствуют колебания после прекращения импульса; 2) при какой длительности импульса T_2 амплитуда колебаний напряжения на емкости максимальна (после прекращения импульса). Чему она равна? Для обоих случаев нарисуйте графики тока и напряжения, начиная с момента t_0 .

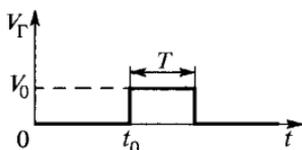


Рис. 181

9.45. Конденсатор емкостью C присоединен к верхним концам двух параллельных медных шин, расположенных вертикально на расстоянии l друг от друга. Однородное магнитное поле B горизонтально и перпендикулярно к плоскости шин. Вдоль шин в магнитном поле падает без начальной скорости медный проводник массой m так, что всегда имеется контакт между проводником и шинами. Сопротивлением и индуктивностью проводников, а также трением проводника о шины пренебречь. Найти: 1) ускорение проводника; 2) силу тока, заряжающего конденсатор.

9.46. В условиях предыдущей задачи вместо конденсатора шины замкнуты вверху на соленоид, индуктивность которого равна L , а сопротивление ничтожно мало. Найти закон движения проводника, скользящего вдоль шин.

9.47. Две длинные параллельные медные шины, расположенные вертикально на расстоянии l друг от друга, замкнуты вверху на сопротивление R и помещены в однородное магнитное поле B , перпендикулярное к плоскости шин. Вдоль шин падает медный проводник веса P . Трение отсутствует. Чему равно установившееся значение скорости падения?

9.48*. По двум вертикальным идеальным проводам (см. предыдущую задачу) в поле силы тяжести может скользить без трения идеальная проводящая перемычка массой m и длиной l (рис. 182).

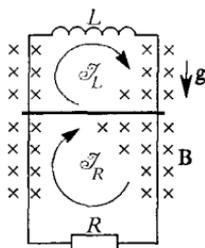


Рис. 182

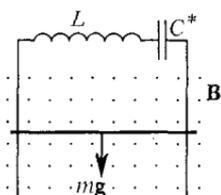


Рис. 183

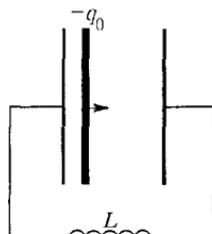


Рис. 184

Проводники сверху замкнуты индуктивностью L , а снизу — сопротивлением R . Перемычка сначала удерживается в некотором положении, а затем отпускается без толчка. Найти новое положение равновесия перемычки и характер переходного процесса.

9.49. Конденсатор емкостью C^* и катушка индуктивностью L присоединены к верхним концам двух параллельных медных шин, расположенных вертикально на расстоянии l друг от друга (рис. 183). Однородное магнитное поле B горизонтально и перпендикулярно к плоскости шин. Вдоль шин в магнитном поле без начальной скорости падает медный проводник массой m так, что всегда имеется контакт между проводником и шинами. Сопротивлением катушки, медных шин и проводника, а также индуктивностью проводников и трением проводника о шины пренебречь. Определить закон изменения тока $\mathcal{I}(t)$, а также координаты проводника $x(t)$, начиная с момента начала падения $t = 0$, $x(0) = 0$.

9.50. С одной из пластин конденсатора мгновенно испаряется тонкий слой вещества, несущий заряд $-q_0$, который затем движется как целое с постоянной скоростью v_0 к противоположной пластине (рис. 184). Найти зависимость тока в LC -цепи от времени при движении слоя в конденсаторе. Расстояние между пластинами конденсатора d , площадь пластин S . Индуктивность равна L .

9.51. В однородное электрическое поле E_0 перпендикулярно ему помещены две плоскопараллельные незаряженные металлические

пластины, образующие плоский конденсатор. В момент времени $t=0$ пластины закорачивают через катушку индуктивностью L . Вычислить зависимость заряда конденсатора от времени. Площадь пластины равна S , расстояние между пластинами — d .

9.52. В центре уединенной незаряженной проводящей сферы радиусом R находится точечный заряд Q . В некоторый момент $t=0$ сферу заземляют через катушку с индуктивностью L длинным и тонким проводом. Определить зависимость заряда сферы от времени (активным сопротивлением катушки и провода пренебречь).

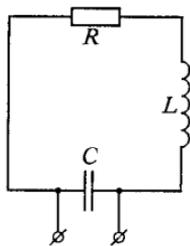


Рис. 185

9.53. Резонансный контур L, C, R (рис. 185) раскачивается периодически следующими импульсами такими, что каждый отдельный импульс создает на конденсаторе дополнительное напряжение V . Промежутки времени между последовательными импульсами в целое число n раз больше периода собственных колебаний. Определить амплитуду V_0 установившихся колебаний, считая декремент затухания контура малым.

9.54. В момент времени $t=0$ идеальный LC -контур с собственной частотой 100 Гц возбуждается периодической последовательностью импульсов с длительностью $\tau=0,02$ с, изображенной на рис. 186 ($\mathcal{E}_0=5$ В). Найти период следования импульсов T , при котором среднее значение напряжения на конденсаторе $V_{cp}=2$ В. Нарисуйте график зависимости $V_C(t)$.

9.55. В момент времени $t=0$ идеальный контур L, C (рис. 186) с периодом собственных колебаний $T_0=0,01$ с возбуждается периодической последовательностью прямоугольных импульсов $\mathcal{E}(t)$.

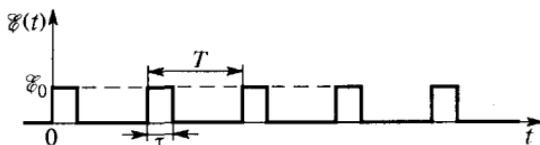
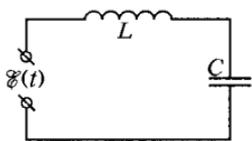


Рис. 186

Какова длительность импульсов τ , если период их следования $T=0,09$ с, а среднее значение напряжения на конденсаторе составляет $1/6$ часть от максимального значения? Нарисуйте график зависимости $V_C(t)$.

9.56. Намагниченная пуля пролетает вдоль оси длинного соленоида, входящего в колебательный контур. Время пролета пулей расстояния, равного диаметру соленоида, мало по сравнению с периодом T колебаний в контуре. При какой скорости v пули амплитуда колебаний тока в контуре максимальна? Какова при этом величина тока \mathcal{I}_{max} ? Магнитный момент пули \mathfrak{M} параллелен оси соленоида. Принять, что длина соленоида $l=0,5$ м, площадь поперечного сечения $S=5$ см², число витков $N=10^4$, момент пули $\mathfrak{M}=0,1$ А·м², период $T=0,01$ с. Сопротивлением контура пренебречь.

§ 10. Вынужденные колебания. Резонанс. Метод комплексных амплитуд

10.1. Железный сердечник несет на себе две обмотки. Одна обмотка, из большого числа n витков, присоединена к источнику синусоидальной ЭДС \mathcal{E} . Другая обмотка состоит из одного кольца, сопротивление которого R . Точки A , B и C этого кольца (рис. 187) отстоят друг от друга на равные расстояния. 1) Что покажет достаточно чувствительный амперметр переменного тока с сопротивлением r , если его присоединить к двум из этих точек? 2) Как изменится

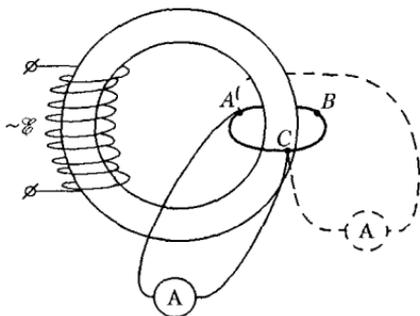


Рис. 187

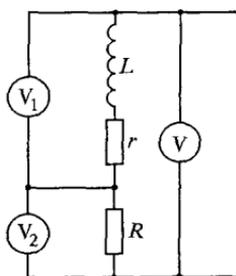


Рис. 188

показание амперметра, если его перебросить в положение, указанное штриховой линией на рисунке? Железный сердечник не имеет магнитного рассеяния. Индуктивностью кольца и соединительных проводов можно пренебречь.

10.2. Для определения мощности, выделяемой переменным током в катушке (индуктивность L , сопротивление r), иногда применяют метод трех вольтметров, заключающийся в следующем. Последовательно с катушкой включают известное сопротивление R и присоединяют к цепи три вольтметра так, как показано на рис. 188. Измеряют с помощью этих вольтметров эффективные напряжения: V_1 — на катушке, V_2 — на сопротивлении и V — между концами цепи. Зная показания приборов, определить искомую мощность N .

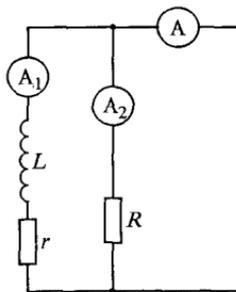


Рис. 189

10.3. Для определения мощности, выделяемой переменным током в катушке (индуктивность L , сопротивление r), иногда применяют метод трех амперметров, состоящий в следующем (рис. 189). Параллельно катушке включают известное сопротивление R . Измеряют эффективные значения токов: I_1 — через катушку, I_2 — через сопротивление R и полный ток I . Зная показания приборов, определить искомую мощность N .

10.4. К источнику синусоидального напряжения $\mathcal{E} = \mathcal{E}_0 \sin \omega t$ в момент времени $t = 0$ подключают последовательно соединенные сопротивление R и индуктивность L . Найти силу тока \mathcal{I} как функцию времени и фазы φ . При каком условии после замыкания цепи в ней сразу установятся синусоидальные колебания?

10.5. В приведенной на рис. 190 схеме в момент $t = 0$ замыкают ключ K . Найти зависимость от времени тока \mathcal{I} , текущего через источник синусоидальной ЭДС $\mathcal{E} = \mathcal{E}_0 \sin \omega t$. Параметры контура связаны соотношением $R = \sqrt{L/C}$.

10.6. С помощью схемы, показанной на рис. 191, требуется получить фазовый сдвиг на угол 90° между напряжением на входе

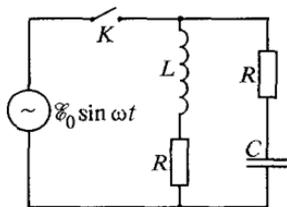


Рис. 190

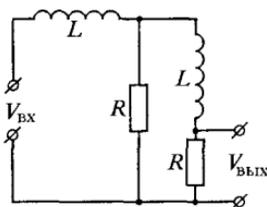


Рис. 191

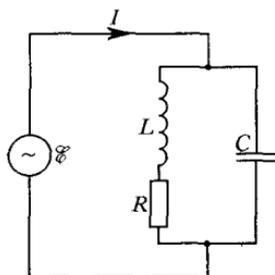


Рис. 192

$V_{\text{вх}}$ и напряжением на выходе $V_{\text{вых}}$. Какому условию должны удовлетворять параметры схемы R и L , если циклическая частота входного напряжения равна ω ? Чему при этом будет равно отношение амплитуд входного и выходного напряжений?

10.7. Обмотка электромагнита, полное сопротивление которой $Z = 10$ Ом и коэффициент мощности $\cos \varphi = 0,6$, присоединены к цепи переменного тока. Каким будет коэффициент мощности $\cos \varphi'$, если параллельно обмотке присоединить конденсатор, реактивное сопротивление которого равно $Z_1 = 7$ Ом?

10.8. Источник переменного тока с циклической частотой ω и ЭДС \mathcal{E} действует на колебательный контур (рис. 192). Определить силу тока I и сдвиг фазы φ между I и \mathcal{E} при резонансе.

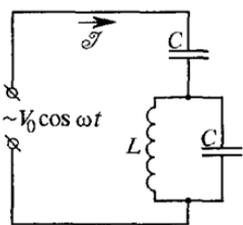


Рис. 193

10.9. Найти ток \mathcal{I} (в установившемся режиме) в цепи, изображенной на рис. 193. При какой частоте ω амплитуда установившихся колебаний будет максимальна и при какой минимальна? Чему равны максимум и минимум тока?

10.10. Индуктивностью резонансного контура ($f_0 = 10$ МГц) служит длинная однослойная катушка диаметром $D = 10$ мм. Во сколько раз изменится резонансная частота контура, если внутрь катушки вставлен на всю длину латунный цилиндр диаметром $D/2$? Сопротивление латуни $\rho = 8 \cdot 10^{-6}$ Ом·см.

10.11. В цепь, состоящую из последовательно включенных сопротивления R , индуктивности L и емкости C , включен последовательно источник синусоидальной ЭДС постоянной амплитуды и перестраиваемой частоты. Изменяя частоту источника, настраивают ее в резонанс с частотой цепи, затем уменьшают емкость контура в два раза и снова добиваются резонанса. Изменится ли сила тока при резонансе? Каково отношение резонансных частот, соответствующих первому и второму случаям?

10.12. Показать, что в контуре предыдущей задачи амплитуда силы тока \mathcal{I} при отклонении частоты внешней ЭДС на небольшую величину Δf^1 от резонансной частоты f_0 будет связана с амплитудой силы тока при резонансе \mathcal{I}_0 следующим соотношением:

$$\mathcal{I} = \frac{\mathcal{I}_0}{\sqrt{1 + (2\Delta f/f_0)^2 Q^2}},$$

где $Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$ — добротность контура.

10.13. Через баллистический гальванометр пропускается кратковременный импульс тока. При этом его рамка отклоняется на угол φ_0 . Спустя половину периода, когда рамка гальванометра вернется в исходное положение, через гальванометр пропускается такой же импульс тока, но в противоположном направлении; через следующую половину периода пропускается снова такой же импульс, но в первоначальном направлении и т. д. Таким образом, всякий раз, когда рамка гальванометра проходит через положение равновесия, она испытывает одинаковые толчки в направлении своего движения. Найти максимальный угол отклонения рамки φ_{\max} при установившихся колебаниях. Период затухающих колебаний гальванометра T , коэффициент затухания δ .

10.14. При свободных колебаниях некоторого контура амплитуда падает в e раз за время $\tau = 1$ с. Считая добротность этого контура достаточно большой, найти: 1) расстройку $\Delta\omega_1$ (при снятии резонансной кривой), при которой потребляемая контуром мощность падает в два раза; 2) расстройку $\Delta\omega_2$, при которой сдвиг фазы меняется на $\pi/4$.

10.15. При изменении частоты f вынуждающей силы, действующей на линейную колебательную систему, меняется фаза δ установившихся колебаний этой системы и запасенная в ней энергия W . Пусть при малом сдвиге частоты от резонансной $\Delta f = 1$ Гц фаза колебаний δ изменилась на $\pi/4$. Как изменится при этом энергия W ? Каково время затухания τ системы в режиме свободных колебаний?

10.16. В колебательном контуре с индуктивностью $L = 1$ Г, настроенном в резонанс, под действием внешнего синусоидального напряжения с амплитудой $V_0 = 200$ В установился переменный ток с

¹ Δf называется «расстройкой», а $\Delta f/f_0$ — «относительной расстройкой» частоты.

амплитудой $\mathcal{E}_0 = 20$ А. Найти сопротивление контура R и время затухания τ (время, за которое амплитуда колебаний уменьшается в e раз) в режиме свободных затухающих колебаний.

10.17. Прямой однослойный соленоид с индуктивностью L совершает вынужденные крутильные гармонические колебания вокруг своей оси $\varphi = \varphi_0 \cos \omega t$. Соленоид гибкими проводами присоединен к конденсатору емкостью C (опыт Мандельштама и Папалекси). Найти напряжение на конденсаторе при резонансе, когда частота ω равна собственной частоте колебательного контура $\omega_0 = \sqrt{1/(LC)}$. Радиус соленоида a , длина проволоки, из которой он изготовлен, l , сопротивление соленоида R .

10.18. В резонансном контуре вдвое увеличили индуктивность L и вдвое уменьшили емкость C , оставив неизменным активное сопротивление. Как при этом изменилась избирательность контура $f_0/\Delta f$, где f_0 — резонансная частота, а Δf — ширина резонансной кривой?

10.19. Входной контур радиоприемника имеет добротность $Q = 100$ и настроен на $f_0 = 1000$ кГц. Во сколько раз напряжение частоты f_0 на конденсаторе больше напряжения частоты $f_1 = 2f_0$ (мешающая станция), при условии, что амплитуды электродвижущих сил, возбуждающихся в контуре, одинаковы?

10.20. При снятии резонансной кривой колебательного контура (рис. 194) с малым затуханием найдено: выходное напряжение максимально при частоте $f_0 = 1,6$ кГц; при частотах $f \ll f_0$ это напряжение равно $V_0 = 1$ В. Чему равно выходное напряжение V_1 при частоте $f_1 = 16$ кГц?

10.21. При снятии резонансной кривой колебательного контура (рис. 195) найдено: максимальный ток $I_0 = 0,1$ А достигается при частоте генератора $f_0 = 1,6$ кГц (здесь и дальше приведены эффективные значения токов и напряжений); ток при частоте $f_1 = 16$ кГц

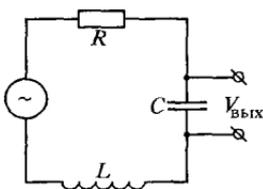


Рис. 194

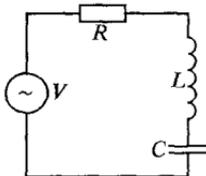


Рис. 195

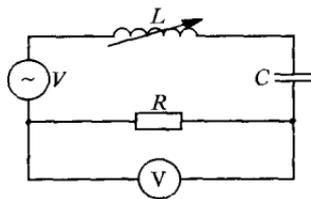


Рис. 196

равен $I_1 = 10^{-4}$ А. Входное напряжение в обоих случаях равно $V = 1$ В. Вычислить по этим данным приближенные значения параметров контура R , L , C .

10.22. Индуктивный датчик является радиотехническим устройством для регистрации небольших изменений индуктивности. Обычно такой датчик представляет собой электрический колебательный контур с изменяемой индуктивностью (рис. 196). Оценить минимальное измеряемое относительное изменение индуктивности $\Delta L/L$,

если контур настроен в резонанс. Напряжение источника питания $V = 100$ В, минимальное измеряемое изменение напряжения на сопротивлении $\Delta V = 10$ мкВ, добротность контура $Q = 10^2$.

10.23. Емкостный датчик — одно из наиболее чувствительных радиотехнических устройств для регистрации малых механических смещений. Обычно емкостный датчик представляет собой электрический колебательный контур с воздушным конденсатором (рис. 197), одна из пластин которого подвижна. Оценить минимальное измеряемое перемещение пластинки конденсатора Δd , если контур настроен в резонанс. Напряжение источника питания $V = 100$ В, минимальное измеряемое изменение напряжения на сопротивлении $\Delta V = 10$ мкВ, добротность контура $Q = 10^3$ и зазор между пластинами $d = 1$ мм.

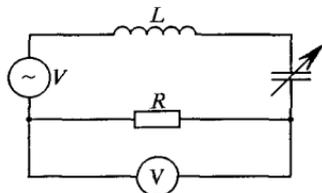


Рис. 197

10.24. В определенном пункте напряженность электрического поля, создаваемого радиостанцией *A*, в пять раз больше, чем напряженность электрического поля радиостанции *B*. Определить добротность контура, с помощью которого можно принимать в данном пункте станцию *B* без помех со стороны станции *A*, если для этого необходимо, чтобы амплитуда сигналов станции *B* в контуре была бы по крайней мере в

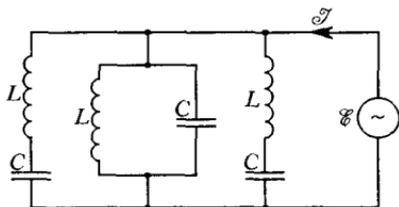


Рис. 198

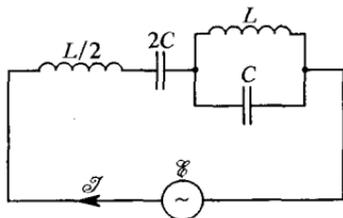


Рис. 199

10 раз больше амплитуды сигналов станции *A*. Частота станции *A* равна 210 кГц, частота станции *B* равна 200 кГц (см. задачу 10.12).

10.25. Для схемы, изображенной на рис. 198, определить частоты источника ЭДС, соответствующие резонансам токов и напряжений. Построить график сдвига фазы тока \mathcal{I} относительно ЭДС \mathcal{E} в зависимости от частоты источника, считая внутреннее сопротивление последнего пренебрежимо малым.

10.26. Для схемы, изображенной на рис. 199, определить частоты источника ЭДС, соответствующие резонансам токов и напряжений. Построить график сдвига фазы тока \mathcal{I} относительно ЭДС источника \mathcal{E} в зависимости от частоты источника, считая внутреннее сопротивление последнего пренебрежимо малым.

10.27. Дан черный ящик с двумя внешними клеммами. Внутри него собрана схема из индуктивности с малыми омическими потерями, емкости и сопротивления. Известно, что если подать на клеммы

постоянное напряжение 1 В, то ток будет равен 10 мА. При переменном напряжении 1 В на частоте 50 Гц ток равен 1 мА. С ростом частоты ток падает, достигает минимума при частоте 500 Гц, а затем постоянно возрастает до предельного значения 10 мА. Нарисовать схему черного ящика и определить ее параметры.

10.28. Дан черный ящик с двумя внешними клеммами. Внутри него собрана схема из индуктивности с малыми омическими потерями, емкости и сопротивления. Известно, что если подать на клеммы постоянное напряжение 1 В, то ток будет равен 1 мА. При переменном напряжении 1 В на частоте 50 Гц ток равен 10 мА. С ростом частоты ток растет и достигает максимума на частоте 500 Гц. Нарисовать схему черного ящика и определить ее параметры.

10.29. В цепь синусоидальной ЭДС включены параллельно активное сопротивление R и реактивное X . Какое активное r и реактивное x сопротивления должны быть подключены к ЭДС последовательно (рис. 200), чтобы ток во внешней цепи (по амплитуде и

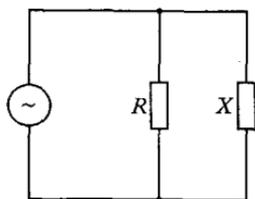


Рис. 200

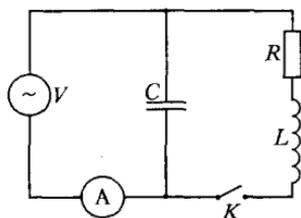
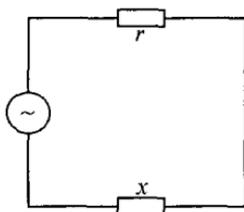


Рис. 201

фазе) остался неизменным? Во что переходят точные выражения для x и r при дополнительных условиях: 1) $r \ll x$; 2) $r \gg x$? X и x — величины вещественные.

10.30. В цепь переменного тока с напряжением $\mathcal{E} = 440$ В и частотой $f = 50$ Гц включены последовательно нормально горящая лампочка накаливания и конденсатор. Чему равна емкость конденсатора C , если лампочка рассчитана на напряжение $V = 220$ В и силу тока $I = 1$ А? Чему равен сдвиг фаз φ между током и полным напряжением в цепи?

10.31. В цепь переменного тока напряжением $\mathcal{E} = 440$ В и частотой $f = 50$ Гц включены последовательно нормально горящая лампочка накаливания и катушка самоиндукции. Лампочка рассчитана на 110 В и 1 А. При замене лампочки другой, рассчитанной на 220 В и 0,8 А, оказалось, что новая лампочка горит также нормальным накалом. Найти сопротивление R и самоиндукцию L катушки.

10.32. Определить диэлектрическую проницаемость ϵ жидкости, если известно, что ее удельное сопротивление $\rho = 10^{11}$ Ом·см и при переходе от постоянного тока к переменному с частотой 50 Гц (при том же эффективном напряжении) ток, текущий через конденсатор, наполненный этой жидкостью, возрастает в 7 раз ($n = 7$).

10.33. Длинный однослойный реостат из нихромовой проволоки с удельным сопротивлением $\rho = 1,1 \cdot 10^{-6}$ Ом·м намотан виток к

витку с плотностью витков $n = 10 \text{ см}^{-1}$ на керамический каркас диаметром $D = 5 \text{ см}$ и включен в цепь переменного тока с частотой $f = 50 \text{ Гц}$. Найти сдвиг фаз между током и напряжением на реостате. Толщиной изоляции проволоки пренебречь.

10.34. В схеме, представленной на рис. 201, емкость C подобрана таким образом, что при замыкании ключа K ток I , показываемый амперметром A , не изменяется. Определить индуктивность катушки, если известно, что $I = 0,5 \text{ А}$, $V = 380 \text{ В}$, $f = 50 \text{ Гц}$.

10.35. По первичной обмотке трансформатора течет ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. В какой момент времени следует разорвать вторичную обмотку трансформатора, чтобы в месте разрыва не образовалась искра? Определить силу тока \mathcal{I}_1 в первичной обмотке в этот момент времени. Индуктивность вторичной обмотки L , омическое сопротивление R .

10.36. Как изменится ответ к предыдущей задаче, если во вторичную обмотку дополнительно включить конденсатор емкостью C ? При какой частоте ω ток в первичной обмотке в момент разрыва вторичной будет равен амплитудному значению \mathcal{I}_0 ?

10.37. Разделительный трансформатор имеет две одинаковые обмотки, у каждой из которых индуктивное сопротивление на рабочей частоте в $n = 5$ раз больше омического. Каково отношение мощностей, потребляемых в первичной цепи при замкнутой и разомкнутой вторичной цепи?

10.38. В трансформаторе омическое сопротивление первичной цепи в n_1 , а вторичной в n_2 раз меньше индуктивного (на рабочей частоте). Найти сдвиг фазы δ между током и напряжением в первичной цепи. Рассеянием магнитного потока в сердечнике трансформатора пренебречь. Получить числовой ответ при $n_1 = n_2 = 10$.

10.39. Вблизи катушки колебательного контура с параметрами L_1 , C , R расположена вторая катушка с индуктивностью L_2 . Взаимная индуктивность между катушками равна M . Какой будет резонансная частота контура, если выводы второй катушки замкнуты накоротко? Считать, что индуктивное сопротивление второй катушки на рассматриваемой частоте значительно больше ее активного сопротивления. При каком условии резонанс недостижим?

10.40. Две одинаковые катушки, намотанные на общий каркас, включены последовательно в колебательный контур с емкостью C

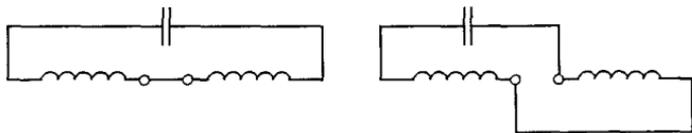


Рис. 202

двумя способами, изображенными на рис. 202. Резонансные частоты колебательных контуров оказались равными ω_1 и ω_2 соответственно. Найти индуктивность L каждой из катушек и коэффициент их взаимной индукции M .

10.41. Высокодобротный колебательный контур (рис. 203) включает две последовательно соединенных катушки с индуктивностями L_1 и L_2 . После того, как катушку L_2 замыкают накоротко, частота собственных колебаний контура не изменяется. Определить коэффициент взаимной индукции M .

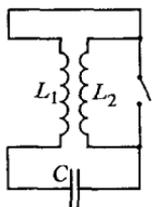


Рис. 203

10.42. К высокодобротному колебательному контуру L_1, C_1 с известной резонансной частотой ω_1 может быть подключена ключом K последовательно цепочка с известными L_2, C_2 (рис. 204). При этом резонансная частота контура не изменяется. Определить коэффициент взаимной индукции M .

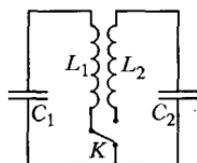


Рис. 204

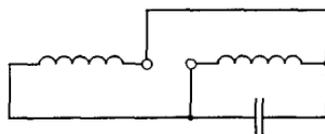
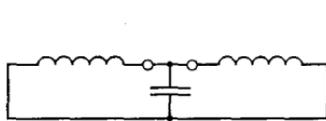


Рис. 205

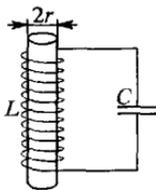


Рис. 206

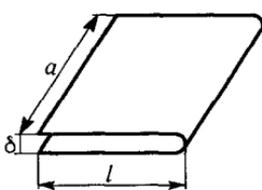


Рис. 207

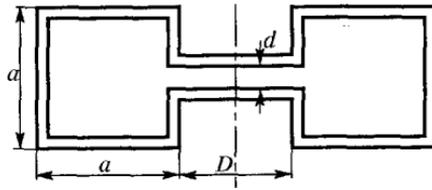


Рис. 208

$\delta = 0,05$ см (удельное сопротивление меди $\rho = 1,8 \cdot 10^{-6}$ Ом·см). Катушка подключена к цепи переменного тока частотой $f = 50$ Гц. Длины трубки и катушки считать одинаковыми и гораздо больше диаметра.

10.45. Катушка колебательного контура имеет добротность $Q = 100$. Если один виток катушки замкнуть накоротко, то ее индуктивность почти не меняется, а добротность уменьшается вдвое. Определить по этим данным число витков N катушки.

10.46. Колебательный контур состоит из конденсатора и заполненной железным сердечником катушки индуктивности, намотанной проводом с пренебрежимо малым сопротивлением. Как изменится добротность контура при увеличении емкости конденсатора в два раза? Скин-эффект не учитывать.

10.47. Длинный соленоид с плотной намоткой размещен на цилиндрическом железном сердечнике с магнитной проницаемостью μ и проводимостью λ (рис. 206). Соленоид замкнут на конденсатор, вследствие чего образован контур с резонансной частотой ω . Радиус сердечника r , утечки в конденсаторе не существенны, обмотку и соединительные провода можно считать идеально проводящими. Определить добротность контура. Скин-эффект не учитывать.

10.48. Дана металлическая скоба длиной $l = 10$ см, шириной $a \sim l$ и с зазором $\delta \ll l$, a (рис. 207). Рассматривая ее как колебательный контур, оценить резонансную частоту.

10.49. Оценить приближенно резонансную частоту $f_{\text{рез}}$ тороидального резонатора, размеры которого представлены на рис. 208, где изображено меридиональное сечение резонатора: $a = 20$ см, $D = 10$ см, $d = 1$ мм.

10.50. Тороидальный резонатор электромагнитных колебаний представляет собой полый идеально проводящий тор круглого сечения. Внутри тора вырезан зазор (рис. 209), края зазора затянуты двумя проводящими сетками, имеющими форму круга радиусом $a = 5$ см. Расстояние между сетками $d = 2$ см, а средний радиус

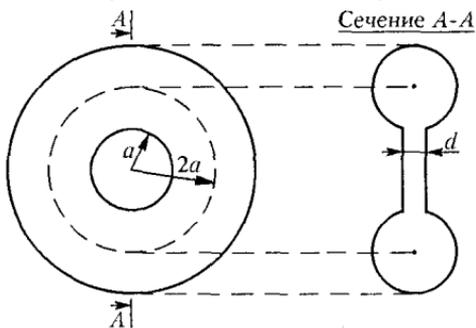


Рис. 209

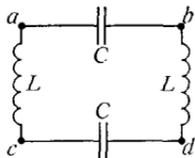


Рис. 210

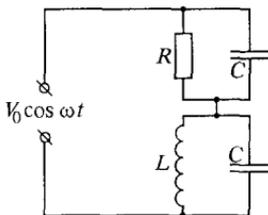


Рис. 211

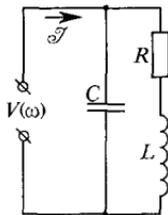


Рис. 212

кривизны тора $2a$. Рассматривая резонатор как колебательный контур, оценить его резонансную частоту. Считать, что ϵ и μ в резонаторе примерно равны единице.

10.51. Пренебрегая активным сопротивлением катушек, определить частоту резонанса токов в изображенном на рис. 210 контуре в случаях, когда генератор подключен к клеммам 1) ab , 2) ad и 3) ac .

10.52. При каком условии амплитуда тока \mathcal{I} в цепи, изображенной на рис. 211, зависит только от амплитуды приложенного напряжения $V = V_0 \cos \omega t$, но не от его частоты? Найти при этом условии разность фаз между приложенным напряжением и напряжением на концах RC -пары.

10.53. На рис. 212 изображена электрическая схема, в которой $R = 6$ Ом, $L = 0,01$ Г. Внешнее напряжение синусоидальное с

круговой частотой $\omega = 300 \text{ с}^{-1}$. Определить, при какой емкости конденсатора C ток \mathcal{I} находится в фазе с напряжением V .

10.54. С помощью схемы, приведенной на рис. 213, требуется получить сдвиг фазы 90° между напряжением на входе V и напряжением на выходе U . Какому условию при этом должны удовлетворять параметры схемы R и C , если частота входного напряжения равна ω ?

10.55. При каком соотношении между параметрами схемы, изображенной на рис. 214, напряжение на выходе U находится в фазе

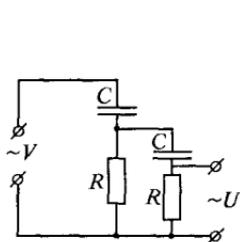


Рис. 213

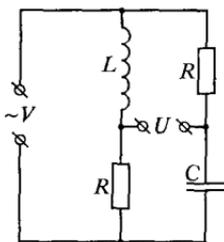


Рис. 214

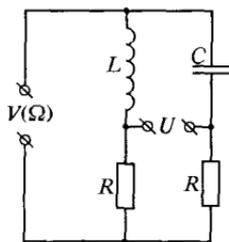


Рис. 215

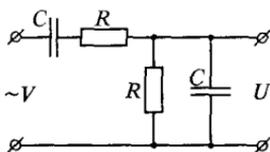


Рис. 216

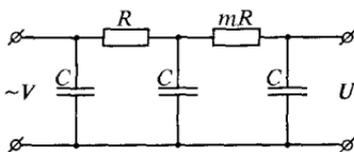


Рис. 217

с напряжением на входе $V = V_0 \cos \Omega t$? Какова при этом амплитуда напряжения на выходе? Построить векторную диаграмму напряжений на элементах схемы.

10.56. В схеме, изображенной на рис. 215, требуется получить сдвиг фаз 90° между входным напряжением V и выходным напряжением U . При каком соотношении между параметрами схемы это возможно? Чему равно при этом U ? Построить для этого случая векторную диаграмму для напряжений на элементах схемы.

10.57. Параметры R и C схемы, изображенной на рис. 216, заданы. При какой частоте ω выходное напряжение U будет находиться в фазе со входным напряжением V ? Каким при этом будет отношение амплитуды напряжений U и V ?

10.58. На вход фильтра (рис. 217) подано напряжение $V = V_0 \cos \omega t$, где $\omega = 1/(RC)$. Определить амплитуду напряжения на выходе U_0 .

10.59. К клеммам A и B (рис. 218) подводится произвольное переменное напряжение $V_{\text{вх}}(t)$, которое возбуждает между клеммами M и N напряжение $V_{\text{вых}}(t)$. Параметры R, L, C подобраны таким

образом, что напряжение на выходе в каждый момент времени мало по сравнению с напряжением на входе в тот же момент. Показать, что при выполнении этого условия выходное напряжение на

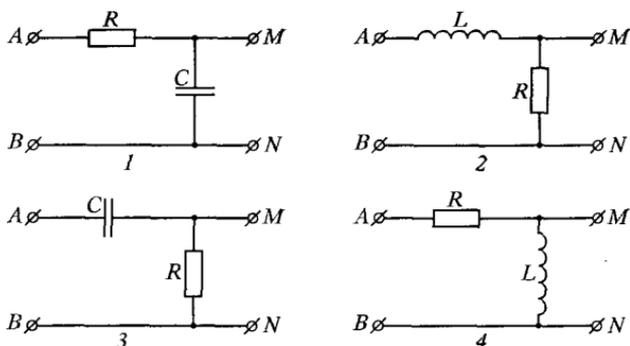


Рис. 218

схемах 1 и 2 приблизительно пропорционально интегралу, а на схемах 3 и 4 — производной от входного напряжения по времени.

10.60. Найти входной импеданс бесконечной цепи, показанной на рис. 219. При каких частотах цепь не будет потреблять мощность от источника?

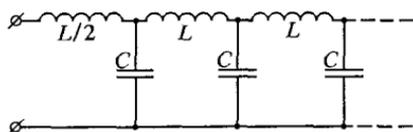


Рис. 219

10.61. На вход схемы, изображенной на рис. 220, подается синусоидальное напряжение с частотой ω . Исследовать зависимость амплитуды и фазы выходного напряжения от величины сопротивления R .

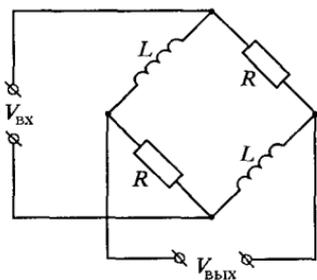


Рис. 220

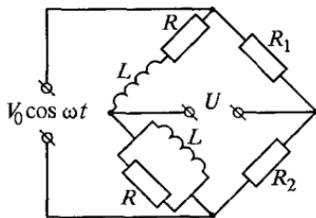


Рис. 221

10.62. При каком соотношении между параметрами моста, изображенного на рис. 221, напряжение U на его выходе находится в фазе со входным напряжением V ? Какова при этом амплитуда напряжения U_0 на выходе?

10.63. Мост переменного тока, изображенный на рис. 222, сбалансирован. Определить соотношение между постоянными времени плеч ab и cd . Является ли найденное соотношение достаточным условием баланса моста?

10.64. Найти условия, при которых мост, изображенный на рис. 223, сбалансирован (т. е. $U = 0$) при подаче на его вход периодического напряжения любой формы.

10.65. На колебательный контур с собственной частотой ω_0 и логарифмическим декрементом затухания $d = 0,02$ действует внешняя

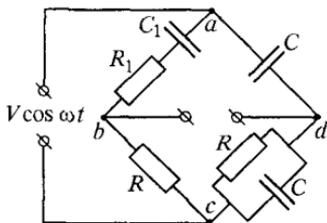


Рис. 222

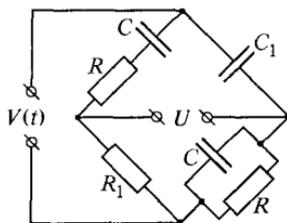


Рис. 223

периодическая сила с постоянной амплитудой. Частота ω внешней силы, вначале равная частоте собственных колебаний, изменяется настолько, что мощность, расходуемая в контуре, падает вдвое. Определить изменение частоты в процентах к собственной (или резонансной) частоте ω_0 .

10.66. Два электрических колебательных контура с известными параметрами связаны индуктивной связью. В одном из контуров действует синусоидальная ЭДС с круговой частотой ω . Определить сдвиг фаз φ между токами в контурах.

10.67. Найти условие, при котором в схеме, изображенной на рис. 224, ток через некоторую нагрузку Z не будет зависеть от величины этой нагрузки. Сопротивлением подводящих проводов и омическим сопротивлением катушки пренебречь.

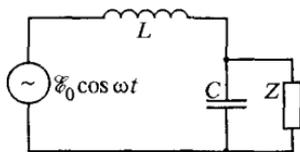


Рис. 224

10.68. Конденсатор колебательного контура возбуждается периодической последовательностью коротких импульсов, частота следования которых равна собственной частоте контура, а их величина равна V_0 . Как

изменится амплитуда вынужденных колебаний, если контур возбудить гармонической ЭДС той же частоты и амплитуды V_0 (ЭДС в этом случае включается последовательно с элементами контура)?

10.69. Проволочная спираль с числом витков $N = 100$ намотана на длинный сердечник с магнитной проницаемостью $\mu = 1000$. Один из концов спирали закреплен, а другой совершает медленные гармонические колебания с частотой $f = 1$ Гц и амплитудой $a = 2$ см. При таких медленных колебаниях спираль деформируется практически равномерно по всей длине. Площадь поперечного сечения, приблизительно равная площади витка спирали, $S = 100$ см², омическое

сопротивление спирали $R = 2$ Ом, а ее длина в недеформированном состоянии $l_0 = 31,4$ см. Концы спирали подсоединяются к источнику с напряжением $\mathcal{E}(t)$. Каково должно быть $\mathcal{E}(t)$, чтобы по спирали шел постоянный ток $\mathcal{I} = 1$ А?

10.70. В одной из схем радиочастотного лампового генератора наличие электронной лампы с нелинейной характеристикой в цепи обратной связи эквивалентно подключению к колебательному контуру двухполюсника (рис. 225), комплексное сопротивление которого зависит от амплитуды тока \mathcal{I}_0 и на частоте ω равно $\hat{Z} = a/\mathcal{I}_0 + ib\mathcal{I}_0/\omega$, где a и b — известные константы. При каких условиях возникнут автоколебания в такой схеме? Каковы частота ω и амплитуда A установившихся колебаний?

10.71. Генератор возбуждает в изображенной на схеме электрической цепи (рис. 226) колебания сложной формы с периодом порядка 10^{-3} с. Внутренняя катушка может поворачиваться вокруг

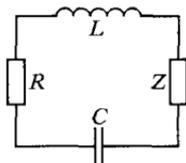


Рис. 225

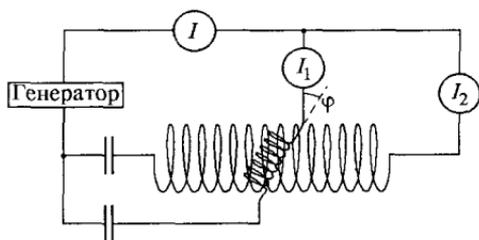


Рис. 226

оси, перпендикулярной плоскости чертежа. За счет упругости подвеса при отсутствии токов внутренняя катушка устанавливается в положении равновесия, при котором ее ось перпендикулярна оси внешней катушки. При пропускании постоянного тока $\mathcal{I}_0 = 1$ А по обеим катушкам отклонение внутренней катушки $\varphi_0 = 1^\circ$. Период собственных колебаний внутренней катушки порядка 1 с. Каково отклонение φ , если амперметры показывают эффективные значения токов $I = 1$ А, $I_1 = 2$ А и $I_2 = 3$ А?

10.72*. Конденсатор подключен к розетке переменного тока с частотой $f = 50$ Гц и напряжением $U = 220$ В. Через конденсатор с сопротивлением утечки $R = 10$ кОм течет ток $I = 1$ А. Зависимость электрического смещения от напряженности E электрического поля в сегнетоэлектрике конденсатора, объем которого $V = 100$ см³, образует петлю гистерезиса с площадью $S = 12,5$ мДж/см³. Найти активное сопротивление r_C и емкость C конденсатора.

10.73. Дроссель подключен к розетке сети переменного тока с частотой $f = 50$ Гц и напряжением $U = 220$ В. Через обмотку с омическим сопротивлением $r = 1$ Ом течет ток $I = 1$ А. Мощность, выделяемая токами Фуко в пластинах сердечника, равна $N = 10$ Вт. Зависимость индукции B от напряженности H магнитного поля в ферромагнетике сердечника, объем которого $V = 100$ см³, образует

петлю гистерезиса с площадью $S = 25 \text{ кГс} \cdot \text{Э}$. Найти активное сопротивление R и индуктивность дросселя L . Считать, что сердечник набран из тонких пластин и поле внутри сердечника однородное.

10.74. Два одинаковых проволочных кольца радиусом r каждое расположены так, как указано на рис. 227. Расстояние l между центрами колец велико по сравнению с r . В кольце 1 поддерживается переменный ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. Найти среднее значение и направление силы F взаимодействия между кольцами. Индуктивность одного кольца равна L , омическое сопротивление R . Исследовать два предельных случая: 1) $\omega L \gg R$; 2) $\omega L \ll R$.

10.75. Металлическое проволочное кольцо площадью S с омическим сопротивлением R и индуктивностью L подвешено в горизонтальном однородном магнитном поле $B = B_0 \cos \omega t$ и удерживается в нем таким образом, что угол между вектором B_0 и нормалью \mathbf{n} к плоскости кольца равен φ (рис. 228). Определить средний момент M сил, действующих на кольцо со стороны магнитного поля.

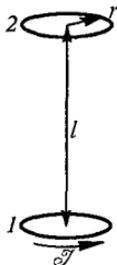


Рис. 227

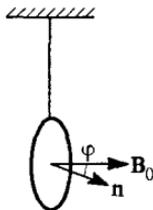


Рис. 228

Найти положения равновесия кольца и исследовать их устойчивость. Рассмотреть два предельных случая: 1) $\omega L \gg R$; 2) $\omega L \ll R$. В каком случае при одинаковых L вращающий момент больше?

10.76. Для регистрации сверхпроводящего перехода круглый цилиндрический образец радиусом r и длиной l помещается в катушку колебательного контура, работающего на частоте $f = 10 \text{ МГц}$. На этой частоте глубина скин-слоя исследуемого металла в нормальном состоянии $\delta = 1,0 \cdot 10^{-5} \text{ см}$. Определить изменение частоты Δf при охлаждении от $T > T_c$ до $T \ll T_c$, где T_c — критическая температура сверхпроводника. Катушку считать соленоидом длиной $l \gg r$, зазор между образцами и витками катушки $d = 0,1 \text{ мм}$, $d \ll r$. Проникновением высокочастотного поля в проволоку катушки пренебречь.

§ 11. Элементы спектрального анализа.

Автоколебания. Параметрический резонанс. Шумы

11.1. Найти спектры следующих колебаний: 1) $f(t) = A \cos^2 \omega_0 t$ (квадратичное преобразование монохроматического сигнала); 2) $f(t) = A(1 + m \cos \Omega t) \cos \omega_0 t$; ($\Omega \ll \omega_0$; $m < 1$) (амплитудная

модуляция); 3) $f(t) = A \cos(\omega_0 t + m \cos \Omega t)$; ($\Omega \ll \omega_0$; $m \ll 1$) (фазовая модуляция).

11.2. В приемниках радиоизлучения обычно осуществляется квадратичное преобразование принимаемого сигнала с последующим усреднением за некоторое время Δt , подчиняющееся условию

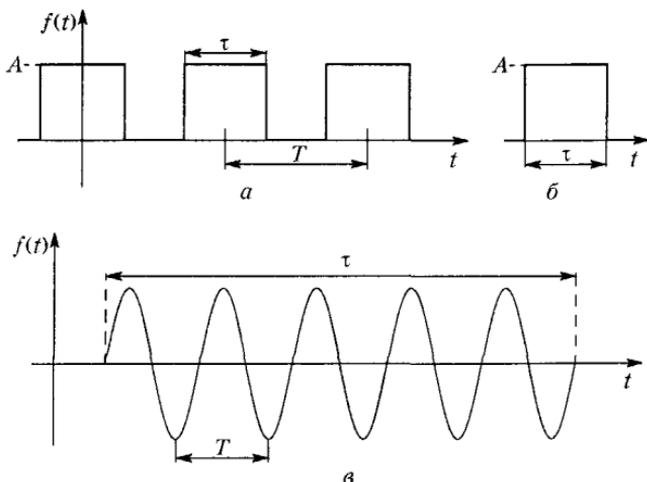


Рис. 229

$2\pi/\omega_0 \ll \Delta t \ll 2\pi/\Omega$, где ω_0 — радиочастота, Ω — частота модуляции ($\omega_0 \gg \Omega$). Что зарегистрирует такой приемник в следующих случаях:

1) на вход поданы амплитудно-модулированные колебания (задача 11.1, п. 2); 2) на вход поданы колебания, модулированные по фазе (задача 11.1, п. 3); 3) на вход поданы колебания, модулированные по фазе с отфильтрованной (т. е. несущей) частотой ω_0 ; 4) на вход поданы колебания модулированные по фазе, в которых фаза спектральной компоненты частоты ω_0 изменена на $\pi/2$ (т. е. фаза несущей изменена на $\pi/2$)?

11.3. Найти спектр следующих сигналов, изображенных на рис. 229: а) периодическая последовательность прямоугольных импульсов; б) прямоугольный импульс; в) прямоугольный цуг.

11.4. Плоский вакуумный диод подключен к источнику постоянного напряжения с пренебрежимо малым внутренним сопротивлением (рис. 230). Эмиссионная способность катода К столь мала, что ток через диод протекает в виде одиночных импульсов отдельных электронов, каждый из которых имеет длительность τ . Найти спектр сигнала на измерительном приборе при прохождении такого импульса.

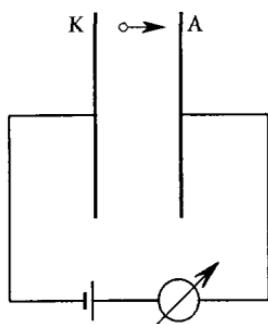


Рис. 230

11.5. Через систему тонких плоскопараллельных пластин, соединенных с измерительным прибором так, как показано на рис. 231, пролетает по нормали к пластинам электрон достаточно высокой энергии, чтобы пронизывать пластины без заметных потерь. Скорость электрона v_0 , ширина каждого зазора d . Определить спектр сигнала на измерительном приборе.

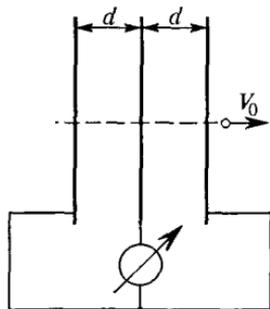


Рис. 231

11.6. Колебательный контур возбуждается переменной ЭДС, частота которой ω отличается от собственной частоты ω_0 , причем расстройка $\Delta\omega = \omega_0 - \omega$ больше ширины резонансной кривой ($|\Delta\omega| > \delta$). Можно ли «раскачать» колебания в контуре (рис. 232) периодическим замыканием и размыканием

ключа K ? При какой частоте переключений амплитуда колебаний в контуре будет максимальной?

11.7. При каких условиях, налагаемых на вид сигнала $f(t)$ (и его спектра $F(\omega)$), напряжение $g(t)$ на выходе RC -цепочек, изображенных на рис. 233 и рис. 234, совпадает с входным напряжением $f(t)$?

11.8. Высокодобротный колебательный контур находится под действием внешней амплитудно-модулированной ЭДС, изменяющейся по закону $\mathcal{E}(t) = A(1 + m \cos^2 \Omega t) \cos \omega_0 t$. Резонансная частота контура может перестраиваться при помощи изменения емкости. Считая коэффициент затухания контура δ заданным, определить амплитуду

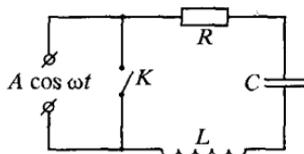


Рис. 232

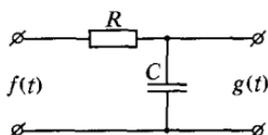


Рис. 233

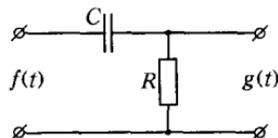


Рис. 234

вынужденных колебаний в следующих случаях: 1) контур настроен на несущую частоту ω_0 ; 2) контур настроен на частоту $\omega_0 + 2\Omega$.

11.9. На вход колебательного контура с высокой добротностью подаются амплитудно-модулированные колебания $\mathcal{E}(t) = A(1 + m \cos \Omega t) \cos \omega t$. При перестройке несущей частоты ω наблюдается несколько резонансов. Указать резонансные значения частот. Определить глубину модуляции m , если известно, что амплитуда вынужденных колебаний напряжения в контуре уменьшилась в $n = 4$ раза при перестройке частоты ω от значения ω_0 до $\omega_0 + \Omega + \delta$ (ω_0 — собственная частота, δ — коэффициент затухания контура).

11.10. В схеме, изображенной на рис. 235, действует переменная ЭДС, изменяющаяся по закону $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \cos^2 \Omega t$. Определить токи \mathcal{I} и \mathcal{I}_1 , если известно, что параметры цепи удовлетворяют соотношению $\Omega^2 = 1/(4LC)$.

11.11. В схеме, изображенной на рис. 236, действует переменная ЭДС, изменяющаяся по закону $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \cos^2 \Omega t$. Определить токи \mathcal{I} и \mathcal{I}_1 , если известно, что параметры цепи удовлетворяют соотношению $\Omega^2 = 1/(4LC)$.

11.12. На RC -цепочку (рис. 237) подается гармоническое напряжение $V_{\text{вх}} = V_0 \cos \omega t$. Параметры цепочки подобраны так, что

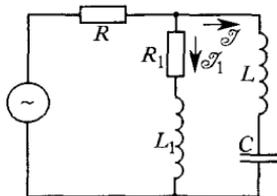


Рис. 235

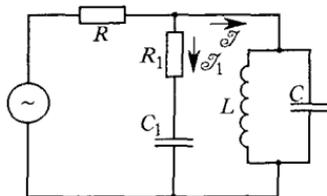


Рис. 236

сдвиг фаз между $V_{\text{вх}}$ и $V_{\text{вх}}$ составляет 60° . Определить спектральный состав выходного напряжения и фазовые сдвиги между спектральными компонентами для случая, когда расстояние между пластинами конденсатора (конденсатор плоский) изменяется по закону $d = d_0(1 + a \cos \Omega t)$, причем $\Omega \ll \omega$ и $a \ll 1$.

11.13. На RC -цепочку (рис. 238) подается синусоидальное напряжение $V_{\text{вх}} = V_0 \cos \omega t$. Параметры цепочки подобраны так, что сдвиг фаз между $V_{\text{вх}}$ и $V_{\text{вх}}$ составляет -45° . Определить спектральный состав выходного напряжения и фазовые сдвиги между спектральными

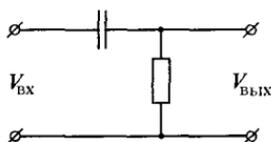


Рис. 237

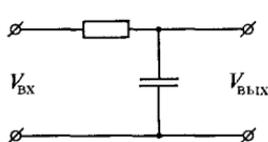


Рис. 238

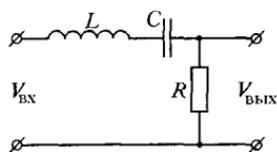


Рис. 239

компонентами для случая, когда расстояние между пластинами плоского конденсатора изменяется по закону $d = d_0(1 + a \cos \Omega t)$, причем $\Omega \ll \omega$ и $a \ll 1$.

11.14. На вход колебательного контура (рис. 239) подается амплитудно-модулированное напряжение $V_{\text{вх}} = V_0(1 + m \cos \Omega t) \cos \omega_0 t$ ($m < 1$). Контур настроен в резонанс с частотой ω_0 . Вычислить $V_{\text{вх}}$, если $\omega_0 = 2 \cdot 10^6 \text{ с}^{-1}$, $\Omega = 5 \cdot 10^3 \text{ с}^{-1}$, добротность контура $Q = 100$.

11.15. На вход колебательного контура (рис. 239) подается периодическая последовательность прямоугольных импульсов, длительность которых в 4 раза меньше величины периода. Частота повторения импульсов совпадает с резонансной частотой контура. Вычислить отношение амплитуд второй гармоники к первой на выходе контура, если его добротность $Q = 100$.

11.16. Сигнал с выпрямителя имеет вид $V(t)$ (половинки косинусоид) (рис. 240). Его подают на схему, изображенную на рис. 241. Контур L, C настроен на частоту ω_0 ; $R \gg \omega_0 L$ и $R \gg r$. Считая контур идеальным, определить форму сигнала $V_R(t)$.

11.17. Сигнал с выпрямителя имеет вид $V(t)$ (половинки косинусоид) (рис. 240). Его подают на схему, изображенную на рис. 242. Контур L, C настроен на частоту ω_0 ; $\omega_0 L \gg R \gg r$. Считая контур идеальным, определить форму сигнала $V_R(t)$.

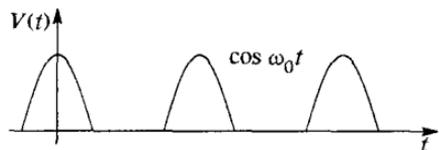


Рис. 240

11.18*. Генератор импульсов, имеющих форму ограниченной косинусоиды (рис. 240), включен в цепь колебательного контура L, C, R , имеющего добротность $Q = 100$ (рис. 243). Внутреннее сопротивление генератора $r = 50$ Ом, а амплитуда ЭДС $V = 100$ В. Найти

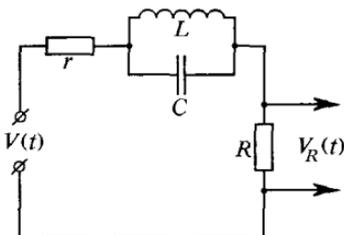


Рис. 241

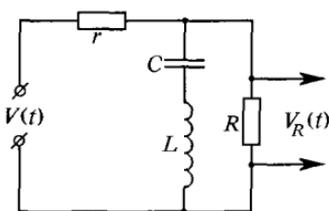


Рис. 242

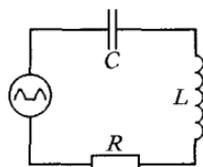


Рис. 243

максимально возможное значение амплитуды первой гармоники тока \mathcal{I}_1^{\max} в контуре, если все высшие гармоники должны быть подавлены по крайней мере в 100 раз ($\beta = \mathcal{I}_1/\mathcal{I}_2 \geq 100$).

11.19. Генератор прямоугольных импульсов с амплитудой $V = 100$ В и скважностью $\alpha = T/\tau = 4$ (T — период следования, τ — длительность импульсов), имеющий внутреннее сопротивление $r = 50$ Ом, нагружен на последовательный контур с добротностью $Q = 100$. Найти максимально возможное значение амплитуды первой гармоники тока в контуре \mathcal{I}_1 , если все высшие гармоники должны быть подавлены по крайней мере в 100 раз ($\beta = \mathcal{I}_1/\mathcal{I}_2 \geq 100$).

11.20. Квадратичный детектор D преобразует входное напряжение $V = V_0(\sin \omega t + \sin 2\omega t)$ по закону $V_d = kV^2$. К выходу детектора подключена цепь, состоящая из последовательно соединенных индуктивности L и сопротивления R ($\omega L/R = 1/3$) (рис. 244). Вычислить отношение амплитуды гармоники с максимальной частотой к постоянной составляющей выходного напряжения, снимаемого с сопротивления.

11.21. Квадратичный детектор D преобразует входное напряжение $V = V_0(\cos \omega t + \cos 2\omega t)$ по закону $V_d = kV^2$. К выходу детектора подключена цепь, состоящая из последовательно соединенных

емкости C и сопротивления R ($\omega RC = 1/\sqrt{2}$) (рис. 245). Вычислить отношение амплитуды гармоники с максимальной частотой к постоянной составляющей выходного напряжения, снимаемого с емкости.

11.22. Электронный пучок линейного ускорителя представляет собой последовательность сгустков, следующих друг за другом с периодом $T = 3 \cdot 10^{-10}$ с. Для измерения электрического тока ускоренных частиц используется цилиндр Фарадея (рис. 246), полностью

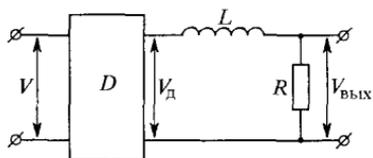


Рис. 244

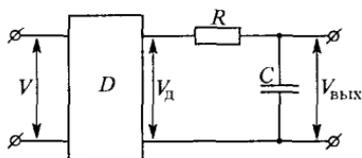


Рис. 245

поглощающий пучок. Цилиндр Фарадея заземлен через сопротивление $R = 100$ Ом, сигнал с которого подается через кабель на вход регистрирующего прибора с большим входным сопротивлением ($R_{вх} \gg R$), который шунтируется емкостью кабеля $C = 200$ пФ (эквивалентная схема измерительной цепи дана на рисунке). Определить число электронов n в сгустке, если показание регистрирующего прибора $U = 1$ В.

11.23. Дифференциальная магнитная проницаемость μ некоторого ферромагнетика зависит от напряженности магнитного поля по закону $\mu = \frac{dB}{dH} = \mu_1 - \mu_2 H^2$. На тонкий тороидальный сердечник из такого материала равномерно намотана катушка, имеющая N витков. Сечение сердечника S , радиус тора r (рис. 247). Через катушку течет постоянный ток подмагничивания, величина которого такова,

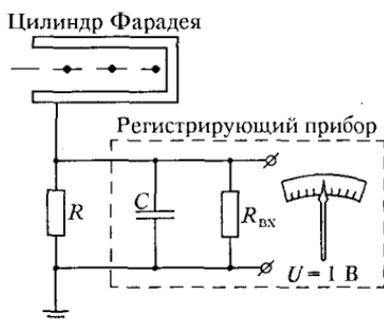


Рис. 246

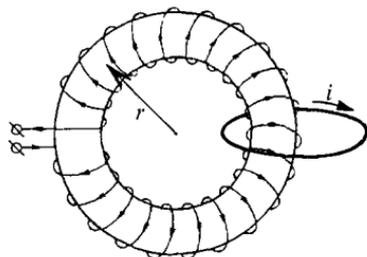


Рис. 247

что зависимость $B(H)$ достигает максимума. Катушка охвачена короткозамкнутым проводом, сопротивление которого R . Определить спектр тока i в проводнике, если помимо тока подмагничивания через катушку пропустить слабый переменный ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \sin \omega t$. Индуктивностью проводника пренебречь.

11.24. Тороидальная катушка, имеющая N витков, равномерно намотана на ферритовый сердечник сечением S и радиусом r . Из-за насыщения дифференциальная магнитная проницаемость материала

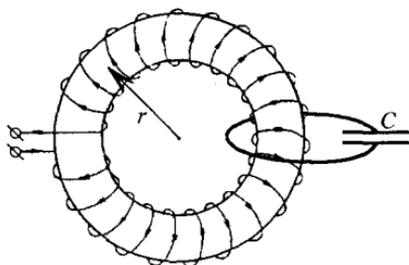


Рис. 248

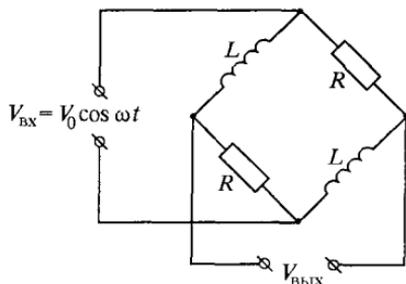


Рис. 249

сердечника зависит от напряженности магнитного поля по закону $\mu = \frac{dB}{dH} = \mu_1 - \mu_2 H^2$. Катушка охвачена проводником, замкнутым на конденсатор емкостью C (рис. 248). Определить спектральный состав тока i через конденсатор, если в катушке течет переменный ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \sin \omega t$. Индуктивностью проводника, омическим сопротивлением цепей и гистерезисом в магнетике пренебречь.

11.25. Каков спектральный состав выходного напряжения $V_{\text{ВЫХ}}$ (т. е. амплитуды и фазы спектральных компонент) в схеме, изображенной на рис. 249, если обе индуктивности одновременно изменяются по закону $L = L_0(1 + m \cos \Omega t)$. Считать, что $m \leq 1$, $\omega \gg \Omega$ и $\omega L_0 \ll R$.

11.26. Каков спектральный состав выходного напряжения $V_{\text{ВЫХ}}$ (т. е. амплитуды и фазы спектральных компонент) в схеме, изображенной на рис. 250, если обе емкости одновременно изменяются по закону $\frac{1}{C} = \frac{1}{C_0}(1 + m \cos \Omega t)$? Считать, что $m \leq 1$, $\omega \gg \Omega$ и $\omega R C_0 \gg 1$.

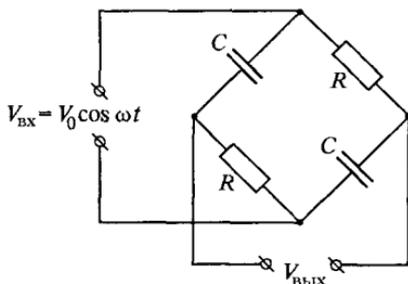


Рис. 250

11.27. В вольтметре для постоянного тока ток поступает в катушку, которая может вращаться во внешнем постоянном магнитном поле. Какую величину измеряет такой вольтметр? Что он будет показывать, если его включить через идеальный диод в розетку переменного

тока с напряжением 220 В (рис. 251)?

11.28. В вольтметрах для измерения постоянного или переменного напряжения используется принцип взаимодействия двух катушек, одна из которых подвижная. Катушки соединены последовательно, так что через них проходит один и тот же ток. Какую

величину измеряет такой вольтметр? Вольтметр такого типа для переменного тока включен через идеальный диод в штепсельную розетку с напряжением 220 В (рис. 251). Какое напряжение покажет вольтметр?

11.29. Оценить отношение амплитуды пульсаций напряжения к его постоянной составляющей $\delta V/V_0$ на нагрузке R однополупериодного выпрямителя, если частота генератора $f = 50$ Гц, $C = 50$ мкФ, $R = 20$ кОм, а сопротивление диода равно нулю (диод открыт) или бесконечности (диод закрыт) (рис. 252).

11.30. Оценить отношение амплитуды пульсаций тока к его постоянной составляющей $\delta I/I_0$ в нагрузке R_2 однополупериодно-

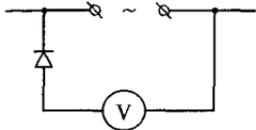


Рис. 251

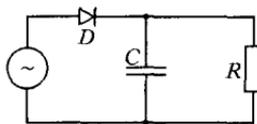


Рис. 252

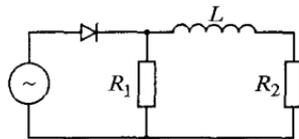


Рис. 253

го выпрямителя, если частота генератора $f = 50$ Гц, $R_2 = 1$ Ом, $R_1 = 10$ Ом, $L = 10$ Г, а сопротивление диода D равно нулю (диод открыт) или бесконечности (диод закрыт) (рис. 253).

11.31. На вход высокодобротного колебательного контура (L , C , R) в начальный момент времени $t = 0$ подается внешняя ЭДС $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \cos [\Omega t + \varphi(t)]$ с законом фазовой модуляции $\varphi(t) = at^2$ ($\Omega \gg \sqrt{a}$). Параметры колебательного контура удовлетворяют условию $2L/R \ll \sqrt{\pi/a}$. Через какое время после включения ЭДС амплитуда вынужденных колебаний в контуре максимальна? Сколько времени должно пройти, чтобы амплитуда вновь заметно уменьшилась?

11.32. На вход высокодобротного колебательного контура (L , C , R) в начальный момент времени $t = 0$ подается внешняя ЭДС $\mathcal{E}(t) = a(t) \cos \omega_0 t$ с законом амплитудной модуляции $a(t) = a(1 + \cos at^2)$, где $\omega_0 \gg \sqrt{a}$. Параметры контура удовлетворяют условиям: $2L/R \ll \sqrt{\pi/a}$, $1/\sqrt{LC} = \omega_0$. Через какое время после включения ЭДС колебания напряжения на обкладках конденсатора окажутся близкими к гармоническим?

11.33. Сигнал $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0 \cos (\omega t + m \cos \Omega t)$, где $m \ll 1$ и $\Omega \ll \omega$, подается на вход контура с высокой добротностью $Q \gg 1$. Резонансная частота контура $\omega_0 = \omega - \Omega$. Определить с точностью до малых поправок зависимость от времени напряжения на конденсаторе $V(t)$. Считать $\Omega \gg \omega_0/Q$.

11.34. На вход колебательного контура, настроенного на частоту ω_0 , подается сигнал $\mathcal{E}(t) = \mathcal{E}_0(1 + m \cos \Omega t) \cos \omega_0 t$, $m < 1$. Добротность контура $Q \gg 1$. Частота модуляции выбрана равной $\Omega = \omega_0/(2Q)$. Определить амплитуды и фазы спектральных компонент напряжения $V(t)$ на выходе. Пояснить решение с помощью векторной диаграммы.

11.35. Индуктивность колебательного контура периодически изменяется во времени по закону, указанному на рис. 254. При каком значении емкости колебательного контура возможен параметрический резонанс? При каком максимальном значении активного сопротивления контура произойдет возбуждение параметрических колебаний? Выполнить числовой расчет для $L_0 = 4 \cdot 10^{-4}$ Г, $\Delta L = 4 \cdot 10^{-5}$ Г, $\tau_0 = 10^{-6}$ с.

11.36. Для поддержания незатухающих колебаний в LCR -контуре ($L = 4 \cdot 10^{-3}$ Г, $C = 10^{-10}$ Ф, $R = 1$ Ом) емкость конденсатора быстро изменяют на величину ΔC каждый раз, когда напряжение на нем равно нулю, а через время $\tau = 6,4 \cdot 10^{-8}$ с возвращают в исходное состояние. Определить величину и знак ΔC .

11.37. В схеме, изображенной на рис. 255, анодный ток \mathcal{I}_a при малых колебаниях в контуре линейно зависит от напряжения на

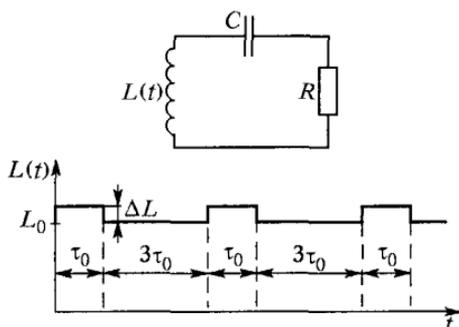


Рис. 254

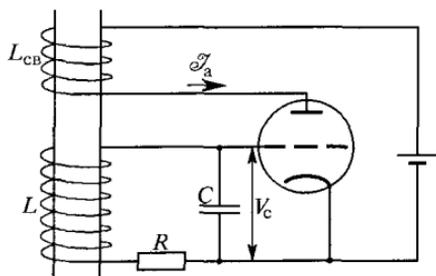


Рис. 255

сетке V_c по закону $\mathcal{I}_a = S V_c + \mathcal{I}_0$, где S и \mathcal{I}_0 — постоянные величины. Катушка колебательного контура L и катушка связи $L_{св}$ намотаны на общем магнитном сердечнике. Считая величины L , $L_{св}$, C и S заданными, определить, при каком максимальном значении активного сопротивления R контура возможно возбуждение автоколебаний. Какова будет эффективная добротность контура, если выбрать $R = 2R_{max}$? Провести числовой расчет для $L = 4 \cdot 10^{-4}$ Г, $L_{св} = 4 \cdot 10^{-6}$ Г, $C = 10^{-8}$ Ф, $S = 2 \cdot 10^{-3}$ А/В.

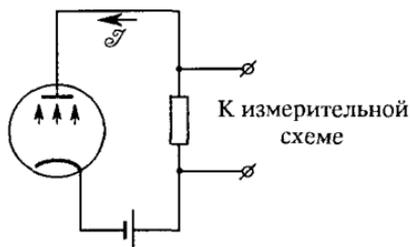


Рис. 256

11.38. С помощью высококачественной измерительной схемы, которая проводит усреднение за время $\tau \approx 1$ с, регистрируются малые изменения $\Delta \mathcal{I}$ постоянного тока, текущего через вакуумный диод (рис. 256), вызванные, например, изменением напряжения батареи. Оценить минимальное регистрируемое на фоне дробового шума диода значение $\Delta \mathcal{I}_{min}$, если средний ток диода $\mathcal{I} \approx 10^{-3}$ А.

11.39. Сигнал от радиопередатчика, принятый на расстоянии $l_1 = 1$ км, равен по мощности уровню собственных шумов приемника. Считая, что шумы обусловлены только тепловыми флуктуациями во входном контуре радиоприемника, оценить, с какого расстояния l_2 можно было бы вести прием с тем же соотношением уровней сигнала и шума, если охладить входные цепи радиоприемника до температуры жидкого гелия $T_2 \approx 4$ К.

§ 12. Уравнения Максвелла. Электромагнитные волны. Волноводы и резонаторы. Плазма

12.1. Считая известным закон Био и Савара $\mathbf{B} = \frac{1}{c} \int \frac{[\mathbf{jR}]}{R^3} dV$ (в пустоте) и формулу векторного анализа $\text{rot}(f\mathbf{a}) = f \text{rot } \mathbf{a} + [\text{grad } f, \mathbf{a}]$, показать, что $\mathbf{B} = \text{rot } \mathbf{A}$, где $\mathbf{A} = \frac{1}{c} \int \frac{\mathbf{j}}{R} dV$. Вектор \mathbf{A} называют вектор-потенциалом.

12.2*. Обкладки плоского конденсатора имеют форму дисков радиусом R . Пространство между обкладками заполнено однородным диэлектриком с диэлектрической и магнитной проницаемостями ϵ и μ . Конденсатор включен в цепь переменного тока $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. Пренебрегая краевыми эффектами, вычислить электрическую и магнитную энергии, локализованные в конденсаторе. Найти отношение максимальной магнитной к максимальной электрической энергии. Расстояние между обкладками конденсатора d . Провести числовой расчет для $R = 10$ см, частоты $\nu = 100$ Гц и $\epsilon = \mu = 1$.

12.3. Пространство внутри длинного соленоида, состоящего из N витков проволоки, заполнено однородным веществом с диэлектрической проницаемостью ϵ и магнитной проницаемостью μ . Длина соленоида равна l , радиус R . По обмотке соленоида течет переменный ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. Пренебрегая краевыми эффектами, вычислить магнитную и электрическую энергии, локализованные внутри соленоида, и найти отношение максимальных значений этих энергий. Провести числовой расчет для $R = 5$ см, $\epsilon = \mu = 1$ и частоты $\nu = 100$ Гц.

12.4*. Заряженный и отключенный от источника электричества плоский конденсатор медленно разряжается объемными токами проводимости, возникающими в диэлектрике между обкладками из-за наличия слабой проводимости. Пренебрегая краевыми эффектами, вычислить напряженность магнитного поля внутри конденсатора.

12.5*. Заряженный и отключенный от источника электричества плоский конденсатор, состоящий из двух одинаковых дисков радиусом R , пробивается электрической искрой вдоль своей оси. Считая разряд квазистационарным и пренебрегая краевыми эффектами, вычислить мгновенное значение напряженности магнитного поля H внутри конденсатора (в зависимости от расстояния r до его оси), если сила тока в электрической искре в рассматриваемый момент времени равна \mathcal{I} .

12.6. Плоский конденсатор состоит из двух одинаковых металлических дисков, пространство между которыми заполнено однородным диэлектриком с диэлектрической проницаемостью ϵ . Расстояние между внутренними поверхностями дисков равно d . Между обкладками конденсатора поддерживается переменное напряжение $V = V_0 \sin \omega t$. Пренебрегая краевыми эффектами, найти магнитное поле H в пространстве между обкладками конденсатора.

12.7. К плоскому воздушному конденсатору, обкладки которого имеют форму дисков с зазором $d = 1$ см между ними, приложено переменное напряжение $V = V_0 \cos \omega t$ с амплитудой $V_0 = 300$ В и круговой частотой $\omega = 3 \cdot 10^6$ с⁻¹. Найти амплитуды полей H_0 и B_0 на расстоянии $r = 1$ см от оси конденсатора, если это расстояние меньше радиуса обкладок конденсатора. Как изменятся эти амплитуды, если зазор между обкладками заполнить однородным диэлектриком с $\epsilon = 10$ и $\mu = 100$?

12.8. Плоский воздушный конденсатор, обкладками которого являются два одинаковых диска, заряжен до высокой разности потенциалов и затем отключен от источника напряжения. В центре конденсатора происходит пробой (проскакивает электрическая искра), в результате чего конденсатор разряжается. Считая разряд квазистационарным и пренебрегая неоднородностью поля на краях конденсатора, определить полный поток электромагнитной энергии, вытекающий из пространства между обкладками. Обсудить явление с точки зрения сохранения и превращения энергии.

12.9. Плоскому конденсатору емкостью C , обкладками которого являются два одинаковых диска, сообщен заряд Q . Затем конденсатор отключают от источника электричества. После этого пластины соединяют длинным цилиндрическим проводом, проходящим вне конденсатора, и конденсатор разряжается. Пренебрегая неоднородностью поля на краях конденсатора, показать непосредственным расчетом, что полный поток электромагнитной энергии из конденсатора равен полному потоку электромагнитной энергии, втекающему внутрь провода. Проанализировать явление с точки зрения представления о движении, превращении и сохранении энергии.

12.10. Найти плотность тока смещения $j_{\text{см}}$ в плоском конденсаторе, пластины которого раздвигаются со скоростью u , оставаясь параллельными друг другу, если: 1) заряды на пластинах конденсатора остаются постоянными; 2) разность потенциалов V между пластинами остается постоянной. Расстояние d между пластинами конденсатора остается все время малым по сравнению с линейными размерами пластин. 3) Что изменится, если пластины конденсатора будут сближаться, а не раздвигаться?

12.11.* Плоский воздушный конденсатор, состоящий из двух одинаковых дисков, заряжен электричеством и помещен внутри соленоида, создающего однородное постоянное магнитное поле $B = 1000$ Гс. Магнитное поле создается батареей, посылающей постоянный ток в обмотку электромагнита. Электрическое поле между пластинами конденсатора равно $E = 10\,000$ В/см. Вся система

(вместе с батареей) помещена на горизонтальных рельсах и может перемещаться по ним без трения. Рельсы параллельны пластинам конденсатора. Как изменится по величине и направлению механический импульс системы, если конденсатор пробивается электрической искрой вдоль его оси и в результате этого разряжается? Объем воздушного пространства между пластинами конденсатора $V = 100 \text{ см}^3$. Обсудить результат с точки зрения закона сохранения импульса. Как изменится механический импульс системы, если конденсатор остается заряженным, но разрывается цепь батареи, питающей соленоид?

12.12. Заряженный плоский воздушный конденсатор с напряженностью электрического поля между пластинами $E_0 = 282 \text{ В/см}$ помещен внутри соленоида, поперечное сечение которого имеет форму прямоугольника со сторонами, параллельными и перпендикулярными пластинам конденсатора. В цепи обмотки соленоида имеется батарея постоянного тока и ключ. Вся система (вместе с батареей) помещена на горизонтальных рельсах, параллельных пластинам конденсатора, и может перемещаться по ним без трения. Вначале цепь соленоида разомкнута. Затем ключ замыкается, и в соленоиде создается постоянное магнитное поле с индукцией $B = 2000 \text{ Гс}$. Как изменится по величине и направлению механический импульс системы после замыкания ключа? Объем воздушного пространства между пластинами конденсатора равен $V = 200 \text{ см}^3$. Обсудить результат с точки зрения закона сохранения импульса.

12.13. Заряженный тонкостенный цилиндрический конденсатор с радиусом внешнего электрода $R = 20 \text{ см}$ висит в вакууме на упругой нити с модулем кручения $f = 10^4 \text{ дин} \cdot \text{см}$ в магнитном поле $B = 10^4 \text{ Гс}$, параллельном нити и тонкому внутреннему электроду конденсатора. При нагреве конденсатор быстро разряжается за счет термоэмиссии. Определить амплитуду φ_0 малых крутильных колебаний конденсатора. Заряд конденсатора $Q = 5 \cdot 10^{-7} \text{ Кл}$, момент инерции конденсатора $J = 100 \text{ г} \cdot \text{см}^2$.

12.14. Одним из методов обнаружения гипотетического элементарного магнитного заряда — монополя Дирака, величина которого в гауссовой системе единиц $g_0 = \hbar c / (2e)$, — может быть регистрация электрического тока, возникающего в сверхпроводящем контуре после прохождения сквозь него монополя. Оценить величину тока в кольце индуктивностью $L = 0,1 \text{ мкГ}$.

Указание. Гипотеза П. Дирака о монополе приводит к симметризации уравнений Максвелла так, что одно из них принимает форму

$$\mathcal{E} = -\frac{1}{c} \frac{d\Phi}{dt} - \frac{4\pi}{c} \mathcal{J}_M,$$

где \mathcal{E} — ЭДС, возникающая в контуре, Φ — поток магнитной индукции, \mathcal{J}_M — ток монополя или магнитный заряд, протекающий через площадку, ограниченную контуром в единицу времени.

12.15. Одним из методов обнаружения гипотетического элементарного магнитного заряда — монополя Дирака, величина которого в гауссовой системе единиц $g_0 = \hbar c / (2e)$, — может быть регистрация электрического заряда, протекшего в металлическом кольце при прохождении сквозь него монополя. Оценить величину заряда для кольца сопротивлением $R = 1$ Ом (см. также предыдущую задачу).

12.16*. Подвесим небольшой стальной цилиндр внутри проволочной катушки, питаемой городским переменным током. Цилиндр, испытывая 50 циклов перемагничивания в секунду, сильно нагревается уже через одну—две минуты. Чтобы доказать, что нагревание обусловлено гистерезисом, а не токами Фуко, подвесим внутри той же катушки медный цилиндр тех же размеров, что и стальной. Электропроводность меди больше, чем у железа, а потому токи Фуко в ней будут сильнее. Между тем при значительном нагревании стального цилиндра медный остается холодным. Является ли это убедительным доказательством гистерезиса у железа?

12.17. Катушка с числом витков N , длиной l и радиусом a заполнена слабопроводящим материалом с постоянной проводимостью λ . Определить, как изменится ЭДС самоиндукции катушки по сравнению со случаем $\lambda = 0$, если по катушке течет ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. Магнитная проницаемость материала μ . Краевыми эффектами пренебречь.

12.18. На горизонтальном столе из непроводящего немагнитного материала покоится сильно сплюснутая собственным весом капля ртути, более похожая на блин. Диаметр «блина» $d = 10$ см. Ртуть абсолютно не смачивает поверхность стола. Далее «блин» вместе со столом помещают в переменное однородное магнитное поле с индукцией $B = B_0 \cos \omega t$, перпендикулярное поверхности стола. Оценить, какая должна быть амплитуда поля B_0 , чтобы на частоте $\nu = 1$ МГц диаметр «блина» изменился в два раза. Поверхностное натяжение ртути $\sigma = 0,465$ Н/м, плотность $\rho = 13,5$ г/см³, ее удельное сопротивление $\alpha = 9,6 \cdot 10^{-7}$ Ом·м. Ускорение свободного падения принять равным $g = 9,8$ м/с².

12.19. Обкладками плоского воздушного конденсатора являются два круговых диска, расположенных на расстоянии d друг от друга. Внутри конденсатора находится проволочная прямоугольная рамка, одна сторона которой совпадает с осью симметрии конденсатора (рис. 257). Сторона рамки, параллельная пластинам конденсатора, равна $2a$, перпендикулярная — $2b$. К обкладкам конденсатора приложено переменное напряжение $V = V_0 \cos \omega t$. Найти силу тока \mathcal{I} в рамке в предположении, что ее омическое сопротивление R велико по сравнению с индуктивным.

12.20. В длинном воздушном соленоиде с радиусом намотки $r_0 = 1$ см, содержащем $n = 10$ витков/см, течет ток, нарастающий с

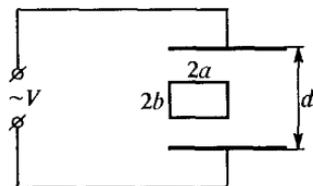


Рис. 257

постоянной скоростью $d\mathcal{I}/dt = 100$ А/с. Какова будет форма силовых линий соответствующего ему вихревого электрического поля E ? Найти величину E на расстоянии $2r_0$ от оси соленоида. Как изменится поле E и индукция D , если соленоид погрузить в однородный немагнитный диэлектрик с диэлектрической проницаемостью $\epsilon = 2$?

12.21. В однородном магнитном поле перпендикулярно вектору B расположен замкнутый круглый виток радиусом r , индуктивность которого L , а омическое сопротивление R . Начиная с момента $t = 0$ поле начинает убывать по линейному закону со скоростью $dB/dt = -a$. Найти закон изменения потока индукции $\Phi(t)$, пронизывающего контур витка.

12.22. Медный цилиндр радиусом $a = 1$ см и высотой $h = 10$ см помещен в переменное однородное магнитное поле $B = B_0 \cos \omega t$ параллельное оси цилиндра. Амплитуда поля $B_0 = 100$ Гс, частота $\nu = 50$ Гц. Определить среднюю мощность тепла Q , выделяющегося в цилиндре из-за токов Фуко. Электропроводность меди $\lambda = 5,14 \cdot 10^{17}$ с⁻¹ (СГСЭ).

12.23. Плоский конденсатор с площадью пластин S и расстоянием между ними d заполнен слабопроводящим диэлектриком с диэлектрической постоянной ϵ и удельным сопротивлением ρ . Через конденсатор течет переменный ток $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \cos \omega t$. Найти V_0 — амплитуду напряжения на конденсаторе.

12.24. В плоский конденсатор, состоящий из двух круглых дисков площадью S , помещена квадратная проволочная рамка со стороной a . Одна из сторон рамки совпадает с осью конденсатора, а две другие направлены по радиусу диска. Сопротивление рамки r (ее индуктивное сопротивление можно считать много меньше омического). Конденсатор заряжается от источника постоянной ЭДС до заряда Q_0 , причем постоянная времени $\tau = RC$. Найти джоулево тепло, выделяющееся в рамке при зарядке конденсатора. Откуда берется эта энергия? При каких условиях можно пренебречь индуктивностью рамки?

12.25. Имеется двухпроводная линия из идеального проводника (без тепловых потерь). Одна пара концов линии присоединена к генератору постоянного тока, другая — к некоторому сопротивлению (нагрузке). Показать, что если падение напряжения в проводах не учитывать, то вектор потока энергии (вектор Пойнтинга) S в пространстве между проводами направлен вдоль проводов от генератора к нагрузке. Как изменится картина, если учесть сопротивление проводов?

12.26. По прямому проводу, обладающему сопротивлением, идет постоянный ток. 1) Указать для произвольной точки боковой поверхности провода направление составляющей вектора Пойнтинга S , обусловленной тангенциальной составляющей E . 2) Показать, что произведение модуля вектора Пойнтинга на величину боковой поверхности провода равно мощности, выделяемой током в проводе.

12.27. Постоянный ток \mathcal{I} течет по цепи, состоящей из резистора сопротивлением R и длиной катушки радиусом r_2 и плотностью

намотки витков n [см⁻¹] и соосного с катушкой прямого провода радиусом r_1 (рис. 258). Пренебрегая сопротивлением катушки и провода, найти аксиальную S_z и азимутальную S_φ компоненты вектора Пойнтинга внутри катушки вдали от ее торцов. Вычислить поток энергии через сечение катушки.

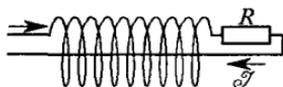


Рис. 258

12.28. Длинный соленоид (длина l , радиус r , число витков N) подключается к источнику постоянной ЭДС \mathcal{E} через сопротивление R (сопротивлением соленоида можно пренебречь).

Найти электромагнитную энергию, втекающую в соленоид за время установления тока, и сравнить ее с магнитной энергией соленоида $L\mathcal{I}^2/2$.

12.29. Цилиндрический электронный пучок радиусом R распространяется в свободном пространстве. Электроны пучка летят параллельно, их энергия W , а концентрация n . Найти величину и направление вектора Пойнтинга в любой точке пространства.

12.30. По цилиндрическому проводнику течет ток, плотность которого j однородна по сечению проводника. Концентрация электронов проводимости n . Пренебрегая сопротивлением и учитывая поле Холла, определить величину и направление вектора Пойнтинга в проводнике в зависимости от расстояния до оси r . Величины $\epsilon = \mu = 1$.

12.31. В свободном пространстве распространяется электронный пучок «ножевой» геометрии, т. е. имеющий вид тонкого плоского слоя; скорость электронов лежит в плоскости слоя. Толщина пучка $2a$, энергия электронов W , концентрация их n . Считая, что все электроны летят параллельно, найти вектор Пойнтинга в произвольной точке пространства.

12.32. Конденсатор, состоящий из двух одинаковых дисков радиусом a , расположенных на расстоянии d друг от друга, заполнен диэлектриком с проницаемостью ϵ и заряжен до напряжения V_0 . Затем конденсатор начинает разряжаться через внешнее сопротивление R . Пренебрегая краевыми эффектами, найти вектор Пойнтинга в конденсаторе как функцию расстояния r от оси и времени t . Найти полную электромагнитную энергию W , вытекшую через боковую поверхность конденсатора за все время разряда.

12.33. Плоский конденсатор, состоящий из двух одинаковых соосных дисков, подключен к источнику постоянного напряжения \mathcal{E} . В момент $t = 0$ расстояние d между дисками начинает увеличиваться по некоторому закону $d(t)$. Найти вектор Пойнтинга \mathbf{S} и электромагнитную энергию $W(r, t)$, переносимую через цилиндрическую поверхность радиусом r , расположенную внутри конденсатора вокруг оси, как функцию времени. Расстояние d между пластинами конденсатора остается все время малым по сравнению с радиусом пластины.

12.34. По проводнику, имеющему форму плоской ленты, течет ток с плотностью j . Носителями тока являются электроны с концентрацией n . Найти величину и направление вектора Пойнтинга в

произвольной точке внутри проводника. Считать толщину ленты много меньше ее ширины, сопротивление не учитывать; $\mu \approx 1$.

12.35. Цилиндрический электронный пучок с концентрацией n_e и продольной скоростью электронов v проходит сквозь газ положительных неподвижных ионов с концентрацией, подобранной таким образом, чтобы скомпенсировать силы взаимодействия электронов в поперечном направлении. Найти величину и направление вектора Пойнтинга внутри пучка, а также концентрацию ионов n_i .

12.36. В длинном соленоиде объемом V и индуктивностью L ток возрастает по закону $\mathcal{I} = at$, где a — известная константа. Определить вектор Пойнтинга внутри соленоида. Определить полный поток Φ_S вектора Пойнтинга \mathbf{S} через сферическую поверхность, центр которой лежит на оси соленоида вдали от его торцов, через время $t = 1$ с после начала процесса. Радиус R поверхности меньше радиуса соленоида. Рассеянием поля на торцах соленоида пренебречь, $\epsilon = \mu = 1$.

12.37. Внутри плоского конденсатора, образованного двумя круглыми дисками, расположенными на расстоянии d друг от друга, мысленно выделена замкнутая цилиндрическая поверхность радиусом R ($2R < d$) и длиной L (L меньше диаметра пластин конденсатора). Ось цилиндра перпендикулярна оси симметрии конденсатора. Напряжение на конденсаторе изменяется по линейному закону $V = At$, где A — известная константа. Определить вектор Пойнтинга внутри конденсатора. Определить полный поток Φ_S вектора Пойнтинга \mathbf{S} через цилиндрическую поверхность через время $t = 1$ с после начала процесса.

12.38. Оболочка и центральный проводник длинного отрезка коаксиального кабеля, замкнутого с торцов, изготовлены из разных сверхпроводников. Вначале по кабелю циркулирует ток \mathcal{I}_0 . Затем температуру повышают так, что внутренний сверхпроводник переходит в нормальное состояние. Сверхпроводимость же оболочки при этом сохраняется. Определить вектор Пойнтинга и электромагнитную энергию, перенесенную за время затухания тока, на единицу длины кабеля. Радиус оболочки R_0 , центрального проводника r_0 . Считать скорость изменения тока $d\mathcal{I}/dt$ известной.

12.39. Двухпроводная линия из задачи 12.25 присоединена с одного конца к генератору синусоидального тока. Напряжение и сила тока в линии находятся в одной и той же фазе. Показать, что вектор Пойнтинга \mathbf{S} в пространстве между проводами всегда направлен от генератора к нагрузке.

12.40. В двухпроводной линии из задачи 12.25 ток отстает по фазе от напряжения на 90° . Показать, что вектор Пойнтинга \mathbf{S} через каждую четверть периода меняет свое направление на обратное и, следовательно, поток энергии за период равен нулю (стоячая волна).

12.41. Источник постоянного тока нагружен на сопротивление $R = 60$ Ом. Сопротивление и источник соединены через коаксиальную линию, длина которой $l \gg r_1, r_2$. В некоторый момент времени

ключ K_1 отключает линию от источника и одновременно K_2 замыкает накоротко нагрузку (рис. 259). Полагая все сопротивления, кроме R , пренебрежимо малыми, а величины ЭДС, l , r_1

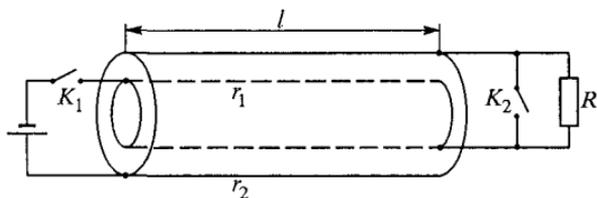


Рис. 259

заданными, определить, при какой величине r_2 энергия, излученная линией после срабатывания ключей, будет минимальной.

12.42. Провода системы Лехера находятся в емкостной связи с генератором синусоидальных колебаний, который поддерживает

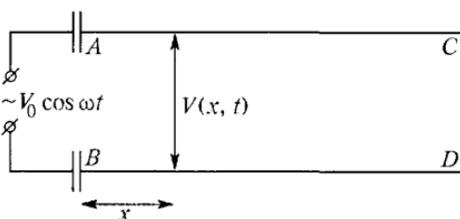


Рис. 260

между концами A и B переменное напряжение $V_0 \cos \omega t$, где V_0 и ω — постоянные. Концы C и D закорочены (рис. 260). Длина лехеровой системы $AC = BD = l$. Найти распределение напряжения $V(x, t)$ между проводами как функцию координаты x и времени t , предполагая, что колебания устано-

вились, а активное сопротивление всех проводов равно нулю. Исследовать амплитуду A установившихся колебаний напряжения в пучностях в зависимости от длины l лехеровой системы.

12.43* Отрезок коаксиального кабеля длиной $l = 14$ м подключен ко входу усилителя с очень высоким входным сопротивлением. Другой конец кабеля замкнут накоротко. Межпроводное пространство кабеля заполнено диэлектриком ($\epsilon = 2$), характеризующимся малой удельной проводимостью $\lambda = 10^{-6} \text{ Ом}^{-1} \cdot \text{м}^{-1} \approx 9 \cdot 10^3$ ед. СГСЭ. Найти наименьшую резонансную частоту ν_{\min} и добротность Q контура, эквивалентного отрезку данного кабеля, считая что потери связаны только с проводимостью диэлектрика.

12.44* Торцы отрезка волновода сечением $a \times b = 10 \times 22 \text{ мм}^2$ и длиной $l = 100 \text{ мм}$ запаяны, и волновод заполнен диэлектрической средой ($\epsilon = 2$), обладающей слабой удельной проводимостью $\lambda = 10^{-7} \text{ Ом}^{-1} \cdot \text{м}^{-1} \approx 900$ ед. СГСЭ. Найти добротность Q полученного СВЧ-резонатора для самой низкой возможной резонансной частоты ν_{\min} , считая, что потери связаны только с проводимостью диэлектрика.

12.45* Волновод с металлическими стенками квадратного сечения со стороной $a = 5 \text{ см}$ возбуждается модулированными колебаниями $E_x(t) = E_0(1 + \cos \Omega t) \cos \omega_0 t$, где $\omega_0/(2\pi) = 3001 \text{ МГц}$, а $\Omega/(2\pi) = 2 \text{ МГц}$. Пренебрегая потерями бегущих волн в волноводе,

определить, по какому закону меняется поле $E_{\text{вых}}(t)$ на выходе волновода длиной L . Поле \mathbf{E} перпендикулярно оси волновода и параллельно одной из стенок (рис. 261). Чему равна фазовая скорость волны с частотой ω_0 ?

12.46. В волноводе квадратного сечения со стороной $a = 5$ см с металлическими стенками возбуждаются колебания электрического поля $E_x = E_0 \cos 2\pi\nu_0 t$ с частотой $\nu_0 = 2998$ МГц (поле \mathbf{E} перпендикулярно оси волновода z и параллельно одной из стенок) (рис. 261). При какой минимальной частоте амплитудной модуляции ν_{min} в волноводе возникнет бегущая волна? Чему равна фазовая скорость волны при частоте модуляции $\nu = 3$ МГц?

12.47. В резонаторе, который представляет собой кубик со стороной a , с идеальными проводящими стенками и вакуумным наполнением возбуждена основная мода электромагнитных колебаний. Электрическое поле с амплитудой E_0 ориентировано по оси z . Найти вектор Пойнтинга $\mathbf{S}(t, x, y, z)$ как функцию координат и времени.

12.48. Генератор электромагнитного излучения с длиной волны $\lambda = 8$ мм и мощностью $N = 1$ Вт настроен на основную моду прямоугольного резонатора с металлическими стенками, объем которого $V = 0,2$ см³ и добротность $Q = 10^3$. Система соединения генератора и резонатора обеспечивает полное поглощение энергии генератора внутри резонатора. Определить максимальную напряженность E_0 электрического поля в резонаторе.

12.49. Прямоугольный сверхпроводящий резонатор высотой $h = 3$ см имеет в горизонтальном сечении форму квадрата со стороной $a = 10$ см. Изнутри резонатор покрыт сверхпроводником, критическое магнитное поле H_c которого в условиях опыта равно 1 кЭ. Во избежание пробоя напряженность E электрического поля всюду не должна быть больше $E_0 = 30$ кВ/см. Измеренная на нижней резонансной частоте добротность резонатора оказалась равной $Q = 10^6$. Какую мощность N можно подводить непрерывно к резонатору на этой частоте, чтобы поддерживать колебания с максимально допустимой амплитудой?

12.50. В волноводе квадратного сечения (сторона квадрата равна a) с идеально проводящими стенками и вакуумным наполнением возбуждена бегущая электромагнитная ТЕ-волна с минимальной частотой при заданном волновом числе k_z . Ось z направлена вдоль волновода, вектор \mathbf{E} параллелен оси x , амплитуда поля равна E_0 . Определить вектор Пойнтинга $\mathbf{S}(x, y, z, t)$ как функцию координат и времени.

12.51. Мощный СВЧ-генератор через волновод питает передающую антенну. Генератор посылает в волновод мощность

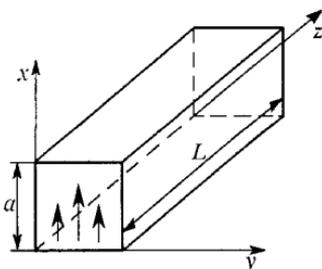


Рис. 261

$N_0 = 100$ кВт, которая частично излучается антенной в окружающее пространство, а частично отражается и поглощается в специальных нагрузках обратной волны. В результате в волноводе возникает суперпозиция прямой и отраженной волн, распространяющихся во встречных направлениях. Найти мощность $N_{\text{изл}}$, излучаемую антенной, если известно, что коэффициент стоячей волны, т. е. отношение максимальной напряженности поля (в пучности) к минимальной (в узле) $k = 2$.

12.52. Мощный СВЧ-генератор через волновод питает нагрузку, посылая в волновод мощность $N_0 = 100$ кВт. Часть этой мощности поглощается в нагрузке ($N_{\text{н}} = 75$ кВт), а часть отражается. В результате в волноводе возникает суперпозиция прямой и отраженной волн, распространяющихся во встречных направлениях. Найти коэффициент стоячей волны в волноводе, т. е. отношение максимальной напряженности поля (в пучности) к минимальной (в узле).

12.53. В прямоугольном объемном резонаторе СВЧ-диапазона со сторонами $a < b < l$ возбуждают низшую моду колебаний. После накопления в резонаторе плазмы, образующейся в результате ионизации оставшегося после откачки воздуха, частота этой моды колебаний удваивается. По этим данным определить концентрацию электронов плазмы.

12.54*. Через волновод прямоугольного сечения со сторонами $a < b$ распространяется волна низшего типа (т. е. H_{01}), возбуждаемая генератором микроволнового излучения с частотой ω_0 . Вследствие ионизации воздуха, оставшегося в волноводе после его вакуумирования, в нем образуется плазма, в результате чего длина волны в волноводе удваивается. Из этих условий определить концентрацию электронов в образовавшейся плазме.

12.55. Плоский конденсатор заполнен плазмой со средней концентрацией электронов и ионов n_0 и температурой T . Расстояние между пластинами конденсатора a , разность потенциалов V . Пренебрегая током через плазму и считая $eV \ll kT$, определить пространственную зависимость потенциала в плазме между пластинами конденсатора.

12.56. Через конденсатор колебательного контура с резонансной частотой $\omega_0 = 10^7 \text{ с}^{-1}$ параллельно пластинам пропускается электронный пучок, полностью заполняющий пространство между ними (ток $\mathcal{I} = 1$ мА, энергия $W = 1$ кэВ, сечение пучка $S = 100 \text{ см}^2$). Во сколько раз изменится резонансная частота?

12.57. По длинному плазменному цилиндру диаметром $2R = 10$ см течет ток $\mathcal{I} = 10^5$ А, сосредоточенный в поверхностном слое. Давление в плазме $P = 10^5 \text{ Н/м}^2$. Определить давление P_0 на боковую поверхность плазменного цилиндра, возникающее под действием тока. Сжимается плазма или расширяется? Найти величину тока, необходимую для того, чтобы радиальные силы уравновесились.

12.58*. Z-пинч представляет собой плазменный шнур, вдоль оси которого течет ток \mathcal{I} . В равновесии магнитное давление его

собственного магнитного поля уравнивает газокинетическое давление плазмы. В одной из моделей плазма считается нейтральной с однородным распределением плотностей частиц и тока по поперечному сечению пучка. Оценить температуру T плазмы на оси шнура. Принять, что внешний радиус шнура $R = 5$ см, сила тока $\mathcal{I} = 4 \cdot 10^5$ А, плотность частиц $n = 10^{16}$ см $^{-3}$, магнитная проницаемость плазмы $\mu = 1$.

12.59. Плазменный шнур удерживается с помощью магнитного поля, параллельного оси шнура, вследствие того, что поле не проникает внутрь плазмы. Оценить величину магнитного поля, необходимую для удержания плазмы, если концентрация частиц плазмы $n = 10^{16}$ см $^{-3}$, а ее температура $T = 10^8$ К.

12.60. В цилиндрическом пропорциональном счетчике пучок частиц вызывает объемную ионизацию. Оценить время собирания ионов в таком счетчике, наполненном аргоном при нормальном давлении. Радиус катода $R = 1$ см, радиус анода $r = 2 \cdot 10^{-2}$ см, разность потенциалов между анодом и катодом $V = 2500$ В, подвижность положительных ионов аргона $\mu^+ = 1,4$ см 2 /(В·с).

12.61. Мощный источник тока создает в тонкой цилиндрической плазменной оболочке ток $\mathcal{I} = 5 \cdot 10^6$ А, параллельный оси и равномерно распределенный по азимуту (рис. 262). Внутри оболочки предварительно создано продольное магнитное поле $B_0 = 1$ кГс. Начальный радиус цилиндра $R_0 = 2$ см. В дальнейшем под действием тока

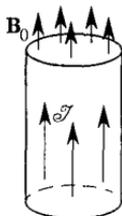


Рис. 262

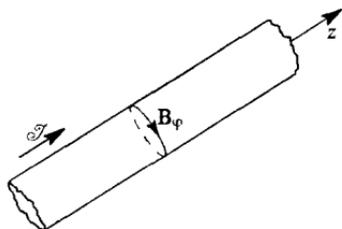


Рис. 263

оболочка сжимается по радиусу. Считая ее идеально проводящей, оценить, при каком радиусе R_x ускорение оболочки меняет знак.

12.62. Вдоль цилиндрического электронейтрального плазменного шнура (Z -пинч) течет ток \mathcal{I} . Считая, что условие механического равновесия плазмы определяется балансом сил Ампера и газокинетического давления, определить температуру вблизи оси плазменного шнура, полагая температуру на поверхности пренебрежимо малой (рис. 263). Плотность тока и концентрация частиц в плазме однородны по сечению, число частиц на единицу длины равно N [см $^{-1}$].

§ 1. Геометрическая оптика и элементы фотометрии

1.1. Сосуд с ртутью равномерно вращается вокруг вертикальной оси с угловой скоростью $\omega = 1 \text{ с}^{-1}$. Поверхность ртути принимает вогнутую форму и используется как зеркало. Определить фокусное расстояние этого зеркала.

1.2*. Доказать геометрически, что если луч света, исходящий из точки A , попадает в точку B после отражения от плоского зеркала, то длина пути этого луча меньше, чем длина любого другого пути, проходящего от A к зеркалу, а затем к B .

1.3*. Показать, что если луч света, исходящий из точки A , попадает в точку B после преломления на плоской границе раздела двух сред, то оптическая длина этого луча меньше оптической длины любого пути, соединяющего A и B (принцип Ферма).

1.4. Найти фокусное расстояние f двояковыпуклой тонкой линзы, ограниченной сферическими поверхностями с радиусами $R_1 = 25 \text{ мм}$ и $R_2 = 40 \text{ мм}$; показатель преломления стекла линзы $n = 1,5$.

1.5. С помощью тонкой собирающей стеклянной линзы с показателем преломления $n = 3/2$ получено действительное изображение предмета на расстоянии 10 см от линзы. После того как предмет и линзу погрузили в воду, не изменяя расстояния между ними, изображение получилось на расстоянии 60 см от линзы. Найти фокусное расстояние f линзы, если показатель преломления воды $n' = 4/3$.

1.6*. Вывести формулу сферического зеркала и формулу тонкой линзы из принципа таутохронизма.¹

1.7. Плоская стеклянная пластинка толщиной 3 мм рассматривается в микроскоп. Сначала микроскоп устанавливают для наблюдения верхней поверхности пластинки, а затем смещают тубус микроскопа вниз до тех пор, пока не будет отчетливо видна нижняя

¹ Для определенности примем следующее правило знаков. Все расстояния, отсчитываемые от зеркала или линзы (или других точек, принимаемых за начала отсчета) в направлении распространения света, считаются положительными, а против направления распространения света — отрицательными. Если падающий свет распространяется слева направо, то это правило знаков совпадает с правилом знаков, принятым в аналитической геометрии. Радиусы кривизны сферических поверхностей отсчитываются в направлении от сферической поверхности к центру кривизны. Фокусные расстояния, напротив, отсчитываются в направлении от фокусов к линзе или зеркалу, а в случае толстых линз или системы линз — в направлении от фокусов к соответствующим главным плоскостям.

поверхность пластинки (для удобства наблюдения на поверхностях пластинки сделаны метки). Смещение тубуса оказалось равным 2 мм. Найти показатель преломления пластинки n .

1.8. Предмет помещен на расстоянии $l_1 = 15$ см от плоскопараллельной стеклянной пластинки. Наблюдатель рассматривает его через пластинку, причем луч зрения нормален к ней. Толщина пластинки $d = 4,5$ см. Показатель преломления стекла $n = 1,5$. Найти расстояние изображения предмета l_2 от ближайшей к наблюдателю поверхности пластинки.

1.9. Показать, что наименьшее отклонение δ параллельного пучка в призме происходит при симметричном ходе лучей в призме. Связать угол наименьшего отклонения δ с показателем преломления n вещества призмы и с преломляющим углом A призмы (рис. 264).

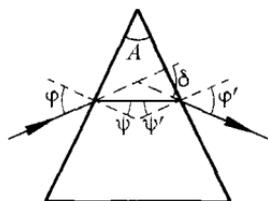


Рис. 264

1.10. Вычислить угол наименьшего отклонения δ для призмы с очень малым преломляющим углом A с учетом членов второго порядка малости (относительно A).

1.11. Чему равен угол наименьшего отклонения δ для линии D натрия в призме с преломляющим углом 60° ? Для линии D показатель преломления стекла призмы $n = 1,62$.

1.12. На плоскопараллельную стеклянную пластинку под углом φ падает узкий пучок света шириной a (рис. 265), содержащий две спектральные компоненты. Показатели преломления стекла для этих

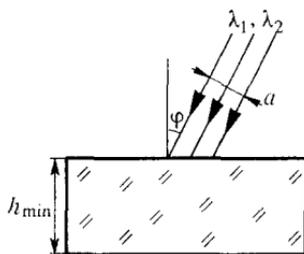


Рис. 265

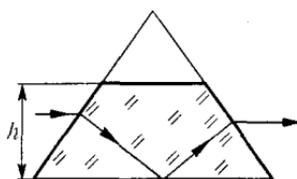


Рис. 266

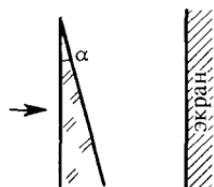


Рис. 267

длин волн различны: n_1 и n_2 . Определить минимальную толщину h_{\min} пластинки, при которой свет, пройдя через пластинку, будет распространяться в виде двух отдельных пучков, каждый из которых содержит только одну спектральную компоненту.

1.13. Для обращения изображения часто используют так называемую призму Дове (рис. 266), представляющую собой усеченную прямоугольную равнобедренную призму. Определить длину l основания призмы, если ее высота $h = 2,11$ см, а показатель преломления стекла $n = 1,41$. Призма должна обращать пучок света максимального сечения.

1.14. На стеклянный клин перпендикулярно его грани падает тонкий луч света (рис. 267). Показатель преломления стекла

$n = 1,41$, угол $\alpha = 10^\circ$. Сколько светлых пятен будет видно на экране, поставленном за клином?

1.15. Перед торцом стеклянного цилиндрического световода, показатель преломления которого равен n , на его оси расположен точечный источник света. Найти угловую апертуру α пучка света, проходящего через световод.

1.16. Цилиндрический стакан с жидкостью поставлен на монету, рассматриваемую сквозь боковую стенку стакана. Указать наименьшую возможную величину показателя преломления n жидкости, при котором монета не видна.

1.17. С каким углом α нужно взять трапециевидальный сосуд с водой $ABCD$ (рис. 268), чтобы сквозь его боковую стенку не было видно предмета, положенного под сосуд? Показатель преломления воды $n = 1,33$. Дно сосуда имеет форму прямоугольника.

1.18. Человек, стоящий на берегу пруда, смотрит на камень, находящийся на дне. Глубина пруда $h = 1$ м. На каком расстоянии h' от поверхности воды получится изображение камня, если луч зрения составляет с нормалью к поверхности воды угол $\varphi = 60^\circ$? Показатель преломления воды $n = 1,33$.

1.19. В оптической системе, предназначенной для задержки во времени короткого светового импульса, используется многократное отражение света от двух вогнутых сферических зеркал Z_1 (радиус

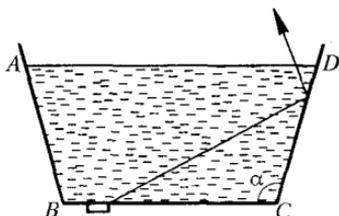


Рис. 268

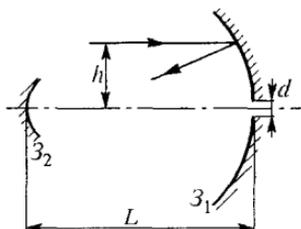


Рис. 269

кривизны $r_1 = 10$ м) и Z_2 (радиус кривизны $r_2 = 1$ м), расположенных на расстоянии $L = 5,5$ м друг от друга (рис. 269). В центре зеркала Z_1 имеется отверстие диаметром $d = 2$ мм. На это зеркало на высоте $h = 15$ см от оси системы падает короткий световой импульс в виде тонкого луча, параллельного оси. Оценить, через какой промежуток времени Δt этот луч выйдет через отверстие.

1.20. Экспериментатор хочет получить фотографию Луны размером 6×6 см, используя вместо объектива систему плоских зеркал и вращающееся ведро со ртутью. Ведро приводится во вращение двигателем со скоростью вращения вала $n = 600$ об/мин. Каково должно быть отношение диаметров шкивов вала на оси двигателя и на оси ведра? Диаметр Луны — 3476 км, расстояние от Луны до Земли — 384 000 км.

1.21. Предмет помещен на оси вогнутого зеркала дальше его фокуса. Между фокусом и зеркалом помещена плоскопараллельная

стеклянная пластинка толщиной d с показателем преломления n так, что ось зеркала перпендикулярна к пластинке. Показать, что введение пластинки смещает изображение так же, как перемещение зеркала на расстояние $d(n-1)/n$ по направлению к предмету.

1.22. Матовое стекло фотографического аппарата установлено так, что резким выходит изображение предмета, находящегося на расстоянии 5 м. До какого диаметра D нужно задиафрагмировать объектив с фокусным расстоянием 20 см, чтобы не было заметной нерезкости в изображении предметов, находящихся на 0,5 м ближе снимаемого? (Нерезкость считать незаметной, если размытость деталей не превышает 0,1 мм.)

1.23. При фотографировании на пленке из-за конечной разрешающей способности получаются резко изображенными не только те предметы, на которые сфокусирован объектив фотоаппарата, но также и предметы, находящиеся несколько ближе и несколько дальше этого расстояния. Оказалось, что при наведении объектива фотоаппарата на предмет, находящийся на расстоянии $L_0 = 10$ м, ближняя граница глубины резкости расположена на расстоянии $L_1 = 7,8$ м. Определить дальнюю границу L_2 .

1.24. Как сместится фокус фотоаппарата, если внутрь аппарата на пути лучей (перпендикулярно к оптической оси) поместить плоскопараллельную стеклянную пластинку толщиной $d = 6$ мм с показателем преломления $n = 1,5$? (Объектив сильно задиафрагмирован.)

1.25. Доказать, что если линза находится перед глазом и движется в сторону, то наблюдателю кажется, что предмет, рассматриваемый через линзу, движется в ту же сторону, что и линза, если линза рассеивающая, и в противоположную, если линза собирающая.

Примечание. Если собирающая линза используется как лупа (предмет помещается между фокусом и линзой), то получается прямое изображение. Если же, отодвинув собирающую линзу достаточно далеко от глаза, рассматривать через нее удаленные предметы, то получают их обратные изображения. В этом случае при смещении линзы в сторону изображение смещается в ту же сторону.

1.26. Показать, что наименьшее расстояние между двумя оптически сопряженными относительно собирающей линзы точками равно $4f$, где f — фокусное расстояние линзы.

1.27. Собирающая линза дает изображение некоторого объекта на экране. Высота изображения равна h_1 . Оставляя неподвижным экран и объект, начинают двигать линзу к экрану и находят, что при втором четком изображении объекта высота изображения равна h_2 . Найти действительную высоту предмета h .

1.28. Расстояние от лампочки до экрана $L = 50$ см. Линза, помещенная между ними, дает четкое изображение лампы на экране при двух положениях, расстояние между которыми $l = 10$ см. Найти фокусное расстояние f линзы.

1.29. У двояковыпуклой тонкой линзы серебрится одна из поверхностей. Найти фокусное расстояние f полученного таким

образом зеркала. Радиус кривизны чистой поверхности равен R_1 , радиус кривизны посеребренной поверхности — R_2 , показатель преломления материала линзы равен n .

1.30. Две одинаковые плосковыпуклые тонкие линзы с показателем преломления n посеребрены: одна с плоской стороны, другая с выпуклой. Найти отношение фокусных расстояний f_1 и f_2 полученных сложных зеркал, если свет в обоих случаях падает с непосеребренной стороны.

1.31. Фотографическим аппаратом, объектив которого имеет фокусное расстояние, меняющееся от 12 см до 20 см, требуется сфотографировать предмет, находящийся на расстоянии 15 см от объектива. Какую линзу нужно добавить к объективу, чтобы изображение вышло резким при максимально возможном фокусном расстоянии?

1.32. Две тонкие линзы с фокусными расстояниями f_1 и f_2 находятся на расстоянии l друг от друга, образуя центрированную систему. Найти фокусное расстояние f этой системы, а также положения ее главных плоскостей.

1.33. Систему двух тонких линз, описанную в предыдущей задаче, требуется заменить одной «эквивалентной» тонкой линзой, которая при любом положении объекта давала бы такое же по величине изображение его, как и описанная система двух линз. Найти фокусное расстояние и положение «эквивалентной» линзы.

1.34. С одной стороны двояковыпуклой тонкой линзы, сделанной из стекла ($n = 1,52$), находится вода ($n' = 1,33$), с другой — воздух. Найти положения главных и фокальных плоскостей и узловых точек системы.

1.35. Фокусное расстояние объектива зрительной трубы равно $f_1 = 60$ см, а окуляра — $f_2 = 4$ см. Показатель преломления стекла объектива и окуляра $n = 3/2$. Труба погружается в воду, заполняющую ее внутреннюю часть. Каким объективом из стекла того же сорта следует заменить объектив трубы, чтобы в нее можно было рассматривать удаленные предметы в воде? Чему будет при этом равно увеличение трубы, если показатель преломления воды $n' = 4/3$?

1.36. Человек с нормальным зрением рассматривает удаленный предмет с помощью зрительной трубы Галилея. В качестве объектива и окуляра используются линзы с фокусными расстояниями $f_1 = 40$ см и $f_2 = -2$ см. При каких расстояниях L между объективом и окуляром наблюдатель увидит четкое изображение предмета, если глаз может аккомодироваться от 10 см до бесконечности?

1.37. Галилеева труба 9-кратного увеличения имеет длину 40 см. После того как объектив и окуляр трубы заменили собирающими линзами, труба стала давать то же увеличение. Определить фокусные расстояния f'_1 и f'_2 этих линз, а также фокусные расстояния f_1 и f_2 объектива и окуляра галилеевой трубы.

1.38. Зрительная труба с фокусным расстоянием объектива $f = 50$ см установлена на бесконечность. На какое расстояние Δl

надо передвинуть окуляр трубы, чтобы ясно видеть предметы на расстоянии 50 м?

1.39. На систему линз, изображенную на рис. 270, падает слева параллельный пучок света. Найти положение точки схождения этого пучка после прохождения системы.

1.40. Найти изображение точки, которая находится на расстоянии 10 см слева от крайней левой линзы системы, изображенной на рис. 271.

1.41. Микроскоп имеет объектив с фокусным расстоянием $f_1 = 1$ см и окуляр с фокусным расстоянием $f_2 = 3$ см, расстояние между ними $d = 20$ см. На каком расстоянии l_1 должен находиться

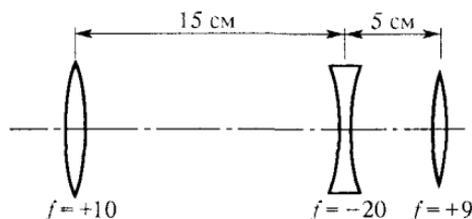


Рис. 270

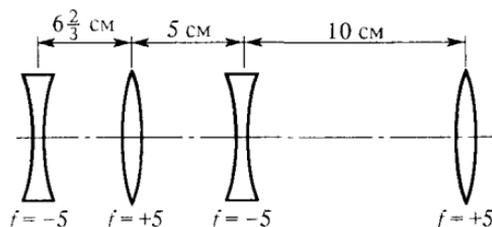


Рис. 271

объект, чтобы окончательное изображение получилось на расстоянии $l_2 = 25$ см от глаза (что является минимальным расстоянием ясного зрения)? Какое при этом получится линейное увеличение α ?¹

1.42. Найти положения главных плоскостей толстой линзы, имеющей форму шара радиусом R . Определить фокусные расстояния f и f' и положения фокальных точек такой линзы, когда она сделана: 1) из воды ($n_{\text{в}} = 4/3$); 2) из стекла ($n_{\text{ст}} = 3/2$). При каком показателе преломления фокальные точки не выйдут наружу?

1.43. Радиус стеклянного ($n = 1,5$) шара $R = 4$ см. 1) Найти расстояние x' от центра шара до изображения предмета, который расположен в 6 см от поверхности шара. 2) Найти увеличение изображения.

1.44. Радиус кривизны сферической поверхности стеклянной ($n = 1,52$) плосковыпуклой линзы $R = 26$ см; толщина линзы

¹ Если нужно 8 часов кряду смотреть в микроскоп, то настройка микроскопа телескопическая — т. е. на выходе окуляра параллельный пучок лучей.

3,04 см. Вычислить фокусное расстояние f линзы и найти положение изображения объекта, находящегося на расстоянии 75 см от ближайшей поверхности линзы и расположенного со стороны:

1) выпуклой поверхности; 2) плоской поверхности.

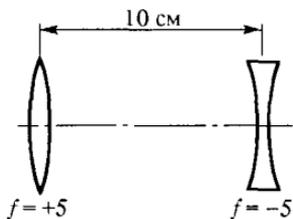


Рис. 272

1.45. Найти фокусное расстояние f и положения главных плоскостей двояковыпуклой толстой линзы, для которой $n = 1,5$, $R_1 = 10$ см, $R_2 = 4$ см, $d = 2$ см.

1.46. Определить положения главных плоскостей, фокальных точек и фокусное расстояние системы двух тонких линз, изображенной на рис. 272.

1.47. Какова освещенность E площадки, если источником света служит бесконечная плоскость, параллельная этой площадке, причем поверхностная яркость источника B всюду одинакова и не зависит от направления?

1.48. Какова освещенность E на горизонтальной площадке, освещаемой небесной полусферой, если считать яркость неба повсюду равномерной и равной B ?

1.49. Какую освещенность E следует создать на белом листе бумаги с коэффициентом отражения $k = 0,85$, чтобы его яркость была $B = 3 \cdot 10^4$ кд/м²? Можно считать, что бумага рассеивает свет по закону Ламберта.

1.50. Освещенность, получаемая при нормальном падении солнечных лучей на поверхность Земли, составляет приблизительно $E_0 = 100\,000$ лк. Какова освещенность E изображения Солнца, даваемого свободной от аберраций линзой с диаметром $D = 5$ см и фокусным расстоянием $f = 10$ см? Угловой диаметр Солнца $\alpha = 30'$.

1.51. Освещенность, получаемая при нормальном падении солнечных лучей на поверхность Земли, около $E = 10^5$ лк. Считая, что излучение Солнца подчиняется закону Ламберта, и пренебрегая поглощением света в атмосфере, определить яркость Солнца, если известно, что радиус земной орбиты $R = 1,5 \cdot 10^8$ км, а диаметр Солнца $D = 1,4 \cdot 10^6$ км.

1.52. Найти освещенность поверхности Земли у экватора светом, отраженным Луной в полночь в полнолуние. Считать, что Солнце является ламбертовым источником света, а Луна — ламбертовым отражателем. Яркость Солнца $B_C = 1,5 \cdot 10^9$ кд/м², радиус Солнца $R_C = 7 \cdot 10^8$ м, расстояние от Солнца до Земли (и Луны) $R_0 = 1,5 \cdot 10^{11}$ м, расстояние от Луны до Земли $R_1 = 3,8 \cdot 10^8$ м, видимый радиус Луны $R_L = 1,7 \cdot 10^6$ м. Коэффициент отражения лунной поверхности $k = 7\%$.

1.53. Спектрограф имеет объектив коллиматора диаметром D с фокусным расстоянием f_1 и объектив камеры того же диаметра с фокусным расстоянием f_2 . Источник с яркостью B резко отображается на входную щель спектрографа при помощи конденсора один

раз с увеличением (расстояние от конденсора до щели равно L), другой раз с уменьшением. Каков должен быть диаметр конденсора D_k , чтобы в обоих его положениях освещенность на фотопластинке была одинаковой? Чему равна освещенность E в этом случае, если пренебречь потерями на отражение и поглощение?

1.54. Тепловой фотоприемник (рис. 273) представляет собой полую камеру с площадью внутренней поверхности $S = 2 \text{ см}^2$, имеющую небольшое отверстие площадью $S_1 = 1 \text{ мм}^2$. Внутренняя поверхность камеры незначительную часть света поглощает (коэффициент поглощения $k = 0,01$), а остальную часть рассеивает. В этих условиях внутри полости создается равномерно распределенное по всем направлениям излучение. Какая часть светового потока Φ/Φ_0 (где Φ_0 — световой поток, падающий на входное отверстие камеры) выходит через отверстие обратно?

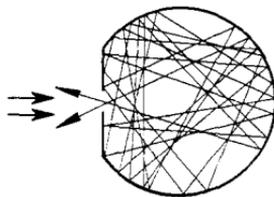


Рис. 273

1.55. Какую мощность должна иметь лампа в осветителе микроскопа для того, чтобы можно было производить киносъемку микроскопических объектов в воздухе с частотой кадров $\nu = 10^4 \text{ Гц}$? Объектив микроскопа имеет увеличение $k_1 = 20$ и апертуру $a = 0,4$, окуляр — увеличение $k_2 = 8$. Коэффициент преобразования энергии в активный для фотослоя свет в лампе накаливания $\eta = 2,5\%$. Тело свечения лампы имеет размеры $S = 2 \times 5 \text{ мм}$. Чувствительность фотослоя $H = 20 \text{ см}^2/\text{эрг}$ (т. е. 1 эрг световой энергии на площади 20 см^2 дает нормальную плотность почернения). Пропускающая способность объекта $\chi = 40\%$. Потерями света в линзах пренебречь.

1.56. Действительное изображение, сформированное собирающей линзой, рассматривается сначала непосредственно, а затем на белом экране. Как зависит в обоих случаях яркость изображения от диаметра линзы?

1.57. Найти яркость изображения Луны, наблюдаемой в телескоп с объективом диаметром 75 мм , при увеличениях: 1) 20-кратном; 2) 25-кратном; 3) 50-кратном. Яркость Луны, видимой невооруженным глазом, принять за единицу. Диаметр зрачка глаза считать равным 3 мм .

1.58. Как известно, яркость изображения в оптической системе не зависит от его увеличения. Почему же при наблюдении в микроскоп изображение кажется менее ярким, если применить большее увеличение? Найти: 1) освещенность изображения в микроскопе с числовой апертурой 1 (сухая система) и увеличением 625; 2) освещенность изображения в микроскопе с числовой апертурой 1,5 (иммерсия с $n = 1,5$) и увеличением 1500. Освещенность объекта принять за единицу. Расстояние ясного зрения равно 25 см , диаметр зрачка глаза считать равным 2 мм . Потерями света в микроскопе пренебречь.

1.59. Диаметр объектива астрономического телескопа равен 18 см. Считая, что коэффициент пропускания всей оптической системы телескопа равен 0,5 и что невооруженный глаз различает звезды шестой величины, найти: 1) величину наиболее слабых звезд, которые могут быть видимы с помощью этого телескопа; 2) наилучшее увеличение для наблюдения звезд; 3) величину звезд, которые будут видимы при увеличении в 10 раз. Диаметр зрачка глаза равен 3 мм.

Примечание. Возрастаию звездной величины на единицу соответствует уменьшение ее видимой яркости в $\sqrt[5]{100} \approx 2,5$ раза.

§ 2. Формулы Френеля. Световое давление

2.1. Проверить с помощью формул Френеля, что поток энергии падающей волны через границу раздела сред равен сумме потоков энергии преломленной и отраженной волн через ту же границу.

2.2. Исходя непосредственно из граничных условий для электрического и магнитного полей на границе вакуума и диэлектрика, найти коэффициент отражения ρ света при нормальном падении на границу раздела. Выразить коэффициент отражения через показатель преломления диэлектрика n . Найти значения ρ для отражения света от поверхности воды ($n = 1,33$) и стекла ($n = 1,5$).

2.3. Найти коэффициент пропускания τ при нормальном падении света из воздуха на стекло с показателем преломления $n = 1,5$.

2.4. Сколько процентов светового потока теряется на отражение в призматическом бинокле? Показатель преломления стекла призм и линз равен 1,5. Схема бинокля дана на рис. 274.

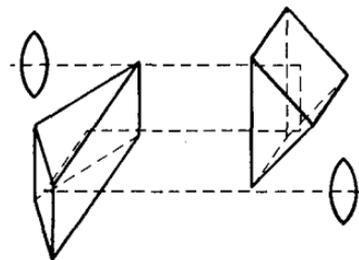


Рис. 274

2.5. При выводе формул Френеля предполагается, что магнитная проницаемость среды $\mu = 1$. Как изменятся формулы Френеля, если не вводить этого предположения?

2.6.* Пользуясь формулами Френеля, показать, что линейно поляризованный свет остается линейно поляризованным после отражения на границе раздела двух прозрачных изотропных сред во всех случаях, за исключением случаев полного внутреннего отражения.

2.7. Угол между плоскостью колебаний поляризованного света и плоскостью падения называется азимутом колебания. Найти азимут преломленной волны δ и азимут отраженной волны ρ , если азимут падающей волны α , а угол падения φ .

2.8. 1) Найти угол полной поляризации для света, отраженного от стекла с показателем преломления $n = 1,5$. 2) Найти степень поляризации преломленного света $\Delta = \frac{\mathcal{I}_\perp - \mathcal{I}_\parallel}{\mathcal{I}_\perp + \mathcal{I}_\parallel}$ при падении света

под тем же углом. (\mathcal{I}_\perp — интенсивность света, поляризованного в плоскости, перпендикулярной плоскости падения, \mathcal{I}_\parallel — поляризованного в плоскости падения.) Падающий свет естественный.

2.9. Под каким углом нужно отразить луч от кристалла каменной соли ($n = 1,544$), чтобы получить максимальную поляризацию отраженного луча? Падающий свет — естественный.

2.10. Найти степень поляризации света, отраженного от поверхности стекла под углами 0° , 45° , $56^\circ 51'$ и 90° (показатель преломления стекла $n = 1,53$). Падающий свет естественный.

2.11. Естественный свет падает под углом Брюстера из воздуха на поверхность стекла с показателем преломления $n = 1,5$. Найти интенсивность \mathcal{I}_r отраженного света, приняв за единицу интенсивность падающего света \mathcal{I}_e .

2.12. При каких условиях луч света, падающий на боковую грань прозрачной изотропной призмы (рис. 275) с преломляющим углом $\alpha = 60^\circ$, проходит через нее без потерь, т. е. не претерпевает отражений на поверхностях призмы?

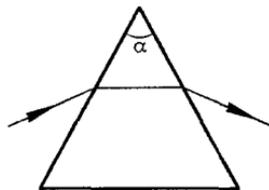


Рис. 275

2.13. На боковую грань призмы, изготовленной из стекла с показателем преломления $n = 1,5$, падает под углом Брюстера φ_B световой пучок, электрический вектор которого лежит в плоскости падения. Каким должен быть преломляющий угол A призмы, чтобы свет прошел через нее, без потерь на отражение?

2.14. Свет падает из среды 1 на среду 2 под углом φ и преломляется под углом ψ . Доказать, что коэффициент отражения не изменится, если свет будет падать из среды 2 на среду 1 под углом ψ .

2.15* На плоскую поверхность отражающей среды нанесен слой прозрачного диэлектрика толщиной l с показателем преломления n . Падающая волна поляризована либо в плоскости падения, либо перпендикулярно к ней. Найти связь между комплексными амплитудами E и R падающей и отраженной волн, если коэффициенты Френеля на верхней и нижней границах слоя (для прямого прохождения света) равны соответственно r_1 и r_2 .

2.16. Пользуясь формулами Френеля, показать, что при отражении плоской электромагнитной волны от идеального зеркала, покрытого сверху слоем прозрачного диэлектрика, амплитуда отраженной волны равна амплитуде падающей. Изменяется лишь фаза волны, как это и должно быть согласно закону сохранения энергии.

2.17. Имеются две параллельные полупрозрачные плоскости. Коэффициенты отражения и пропускания первой из них равны ρ_1 и τ_1 , а второй — ρ_2 и τ_2 соответственно. Степень монохроматичности падающего света невелика, так что интерференции не происходит, а имеет место сложение интенсивностей света. Найти коэффициенты отражения ρ и пропускания τ для совокупности обеих плоскостей.

2.18.* Имеется m параллельных полупрозрачных плоскостей. Коэффициенты отражения и пропускания каждой из них равны ρ и τ . Найти коэффициент отражения ρ_m и коэффициент пропускания τ_m всей системы m плоскостей. Степень монохроматичности падающего света невелика, так что интерференции не происходит, а имеет место сложение интенсивностей света.

2.19. Стопа Столетова состоит из плоскопараллельных стеклянных пластинок с показателем преломления $n = 1,5$. На нее под углом Брюстера падает свет, поляризованный в плоскости падения. Начертить график для коэффициентов отражения и пропускания стопы в зависимости от числа N пластинок.

2.20. Найти степень поляризации преломленного луча по выходе его из стеклянной пластинки с показателем преломления $n = 1,5$ при углах падения 20, 45, 60 и 80°. Падающий свет естественный.

2.21.* На опыте наблюдаются отступления от формул Френеля для отражения света от прозрачных изотропных сред, которые в основном сводятся к двум: 1) не существует угла полной поляризации, при котором свет с электрическим вектором, лежащим в плоскости падения, не отражается совсем; 2) при отражении линейно поляризованного света, плоскость колебаний которого не совпадает с плоскостью падения и не перпендикулярна к ней, получается эллиптическая поляризация, особенно отчетливо заметная в окрестности угла Брюстера (т. е. угла падения $\varphi = \arctg n$). Показать, что каждое из этих отступлений является следствием другого.

2.22.* Будет ли существовать угол полной поляризации, если магнитные проницаемости μ_1 и μ_2 граничащих сред отличны от единицы?

2.23. Показать, что отражательная способность среды, для которой $\epsilon = \mu$ (ϵ — диэлектрическая, μ — магнитная проницаемости), равна нулю.

2.24. Рассчитать преломляющий угол параллелепипеда Френеля, сделанного из стекла с показателем преломления $n = 1,7$.

2.25. Азимут колебаний падающей линейно поляризованной волны равен $+45^\circ$. Какая получится эллиптическая поляризация отраженного света на границе стекло—воздух, правая или левая?¹

2.26. При каком угле падения φ разность фаз δ между компонентой отраженной волны, поляризованной в плоскости падения, и компонентой, поляризованной перпендикулярно к ней, достигает максимума при полном внутреннем отражении, если падающая волна линейно поляризована? Чему равен этот максимум?

2.27. Каким показателем преломления n должно обладать вещество, чтобы при помощи однократного полного внутреннего отражения на границе его с воздухом можно было превращать линейно поляризованный свет в поляризованный по кругу? Азимут колебаний падающего света равен 45° .

¹ Азимут колебаний падающей волны может изменяться от $-\pi/2$ до $+\pi/2$. Он считается положительным, если $E_{\parallel}/E_{\perp} > 0$, и отрицательным, если $E_{\parallel}/E_{\perp} < 0$.

2.28. Падающий свет поляризован линейно с азимутом колебаний, равным $+45^\circ$. Можно ли путем однократного отражения превернуть его в свет, поляризованный по правому кругу?

2.29. Каким должен быть минимальный показатель преломления параллелепипеда Френеля, чтобы при азимуте колебаний падающего света в $+45^\circ$ выходящий свет был поляризован по правому кругу?

2.30. Каким должен быть показатель преломления среды, чтобы коэффициент отражения естественного света имел минимум при угле падения между 0 и 90° ?

2.31.* Исходя из представления, что свет состоит из фотонов, каждый из которых обладает импульсом $h\nu/c$, определить давление P световой волны на плоское зеркало, предполагая, что коэффициент отражения зеркала равен r , а угол падения равен φ . Определить также тангенциальную силу T , действующую на единицу поверхности зеркала со стороны падающего излучения.

2.32.* Решить предыдущую задачу в предположении, что поверхность, на которую падает световая волна, идеально матовая (удовлетворяет закону Ламберта).

2.33. На плоскую поверхность раздела вакуум—стекло (показатель преломления $n = 1,5$) из вакуума падает перпендикулярно к поверхности световой пучок интенсивностью $\mathcal{I} = 10$ Вт/см². Найти величину и направление силы F , действующей на единицу площади поверхности раздела сред.

2.34. Линейно поляризованная световая волна с направлением электрического вектора в плоскости падения и с интенсивностью $\mathcal{I} = 1$ Вт/см² падает из вакуума под углом Брюстера на круглую плоскопараллельную стеклянную пластинку толщиной $d = 3$ мм и диаметром $D = 10$ см. Показатель преломления стекла $n = 1,5$. Найти момент сил M , действующий на пластинку. В какую сторону будет разворачиваться пластинка?

2.35. Показать, что давление излучения при нормальном падении света на идеальное зеркало равно $2u$, а на полностью поглощающую поверхность — u , где u — плотность энергии падающего излучения.

2.36. Каково давление света на идеальное зеркало, если излучение изотропно?

2.37. Найти световое давление солнечного излучения на единицу площади земной поверхности, перпендикулярной к направлению излучения. Солнечная постоянная равна $1,35 \cdot 10^6$ эрг/(с·см²). Абсорбцией в земной атмосфере пренебречь. Рассмотреть три случая: 1) земная поверхность — абсолютно черная; 2) земная поверхность — абсолютно зеркальная; 3) земная поверхность — абсолютно отражающая, но матовая (удовлетворяет закону Ламберта).

2.38.* Плоская световая волна падает на поверхность шара, размеры которого велики по сравнению с длиной световой волны. Предполагая, что поверхность шара 1) абсолютно черная, 2) абсолютно зеркальная, 3) абсолютно матовая (удовлетворяет закону Ламберта), выразить силу светового давления на шар через плотность падающего излучения.

2.39.* В каком случае световое давление плоской неполяризованной волны на шар будет больше: когда поверхность шара идеально отражающая или когда она отражает свет частично, а остальной свет поглощается внутри шара? Размеры шара велики по сравнению с длиной световой волны.

2.40. Определить силу светового давления F_1 солнечного излучения на поверхность земного шара, считая ее абсолютно черной. Найти отношение этой силы к силе гравитационного притяжения Солнца F_2 . Средняя плотность Земли $\rho = 5,5 \text{ г/см}^3$.

2.41.* Принимая во внимание, что давление света на идеально отражающее зеркало при нормальном падении равно удвоенной плотности энергии падающей волны, найти закон изменения плотности световой энергии при отражении от медленно движущегося идеального зеркала.

2.42. Существуют лазеры, мощность излучения которых в импульсе составляет сотни мегаватт. Допустим, что мощность лазера равна $W = 500 \text{ МВт}$, а площадь поперечного сечения светового пучка $S = 1 \text{ см}^2$. Пусть луч сфокусирован идеальной линзой с фокусным расстоянием $f = 5 \text{ см}$. Оценить напряженность электрического поля E и давление света P в фокусе такой линзы. Длина волны $\lambda = 6943 \text{ \AA}$.

2.43. Лазер на рубине излучает в импульсе длительностью $\tau = 0,5 \text{ мс}$ энергию $\mathcal{E} = 1 \text{ Дж}$ в виде почти параллельного пучка с сечением $S = 1 \text{ см}^2$. Рабочая длина волны лазера $\lambda = 6943 \text{ \AA}$. Определить следующие величины: 1) давление несфокусированного пучка света на площадку, перпендикулярную к пучку; 2) давление света на площадку, перпендикулярную к пучку, при максимально возможной концентрации светового пучка (при фокусировке в область с площадью поперечного сечения порядка λ^2); 3) напряженность электрического поля E в области максимально возможной концентрации светового пучка.

Примечание. Считать излучение лазера во время импульса равномерным.

§ 3. Интерференция монохроматического света

3.1.* Направления распространения двух плоских волн одной и той же длины λ составляют угол $\varphi/2$ с нормалью к плоскости экрана, на котором наблюдаются интерференционные полосы (рис. 276). Показать, что при малых φ расстояние Δx между соседними интерференционными полосами $\Delta x \approx \lambda/\varphi$.

3.2. Как изменится выражение для Δx в предыдущей задаче, если интерферирующие лучи падают на экран не симметрично относительно нормали?

3.3. Найти длину волны λ монохроматического излучения, если в опыте Юнга расстояние первого интерференционного максимума от

центральной полосы $x = 0,05$ см. Данные установки (рис. 277): $a = 5$ м, $d = 0,5$ см.

3.4. На пути одного луча в интерференционной установке Юнга стоит трубка длиной $l = 2$ см с плоскопараллельными стеклянными основаниями и наблюдается интерференционная картина, когда эта трубка наполнена воздухом. Затем трубка наполняется хлором и при этом наблюдается смещение интерференционной картины на

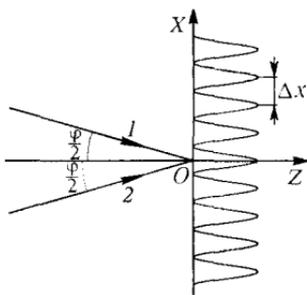


Рис. 276

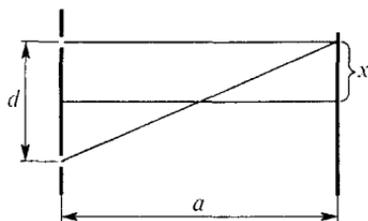


Рис. 277

$N = 20$ полос. Вся установка помещена в термостат, поддерживающий постоянную температуру. Наблюдения проводятся со светом линии D натрия ($\lambda = 5890 \text{ \AA}$). Принимая показатель преломления воздуха $n = 1,000276$, вычислить показатель преломления хлора. В какую сторону смещаются полосы интерференции при наполнении сосуда хлором?

3.5. Выразить расстояние x от центра интерференционной картины до m -й светлой полосы в опыте с бипризмой (рис. 278). Показатель преломления призмы n , длина волны λ , преломляющий угол α . Интерферирующие лучи падают на экран приблизительно перпендикулярно.

3.6. Преломляющий угол бипризмы $\alpha = 3'26''$. Между точечным источником монохроматического света ($\lambda = 5000 \text{ \AA}$) и бипризмой помещена линза таким образом, что ширина интерференционных полос оказалась не зависящей от расстояния от экрана до бипризмы. Найти расстояние между соседними темными полосами, если показатель преломления стекла бипризмы $n = 1,5$. Найти максимальное число полос N , которое может наблюдаться в этой установке, если оно получается при удалении экрана от бипризмы на $L = 5$ м.

3.7. При каком положении экрана в установке, описанной в предыдущей задаче, будет наблюдаться максимальное число интерференционных полос, если расстояние между вершинами преломляющих углов бипризмы составляет $l = 4$ см? Чему равно это число полос? При каком положении экрана интерференционные полосы исчезнут?

3.8. Найти число полос интерференции N , получающихся с помощью бипризмы, если показатель преломления ее n , преломляющий

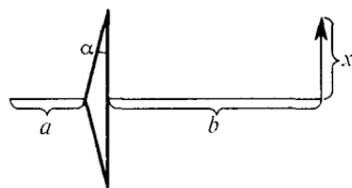


Рис. 278

угол α , длина волны источника λ . Расстояние от источника света до бипризмы равно a , а расстояние от бипризмы до экрана равно b .

3.9*. Полосы интерференции получаются с помощью бипризмы Френеля с малым преломляющим углом и щелевого источника света, параллельного ребру бипризмы. Интерференционные полосы наблюдаются на экране, расположенном перпендикулярно к оси установки. Нулевая полоса получается в центре экрана — на оси (точнее, в плоскости симметрии) установки. Расстояние от источника до бипризмы равно a , от бипризмы до экрана — b . В какую сторону и на какую величину x сместится нулевая интерференционная полоса, если щелевой источник света немного сместить в направлении, перпендикулярном к оси оптической системы, на величину h ?

3.10. От двух когерентных источников света S_1 и S_2 (рис. 279) получена система интерференционных полос на экране AB , удаленном от источников на расстояние $a = 2$ м. Во сколько раз изменится ширина интерференционных полос, если между источниками и экраном

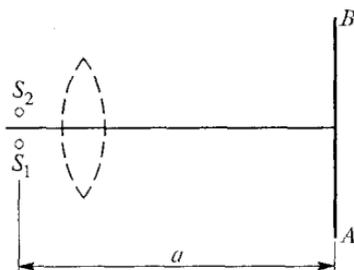


Рис. 279

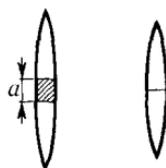


Рис. 280

поместить собирающую линзу с фокусным расстоянием $f = 25$ см? Рассмотреть два случая: 1) расстояние линзы от источников равно $2f$; 2) источники S_1 и S_2 находятся в фокальной плоскости линзы.

3.11. Из линзы с фокусным расстоянием $f = 50$ см вырезана центральная часть ширины a , как показано на рис. 280. Обе половины линзы сдвинуты до соприкосновения. По одну сторону линзы помещен точечный источник монохроматического света ($\lambda = 6000 \text{ \AA}$). С противоположной стороны линзы помещен экран, на котором наблюдаются полосы интерференции. Расстояние между соседними светлыми полосами $\Delta x = 0,5$ мм и не изменяется при перемещении экрана вдоль оптической оси. Найти a .

3.12. Плоская монохроматическая волна длины λ падает перпендикулярно к ребру клина из стекла с углом при вершине $\alpha \ll 1$ (рис. 281). Показатель преломления стекла n , угол падения волны φ_1 . Найти расстояние Δx между соседними максимумами интерференционных полос на экране, расположенном перпендикулярно к отраженному свету.

3.13. Свет с длиной волны $\lambda = 6000 \text{ \AA}$ падает на тонкую мыльную пленку. Угол падения $\varphi = 30^\circ$. В отраженном свете на пленке наблюдаются интерференционные полосы. Расстояние между соседними

полосами $\Delta x = 4$ мм. Показатель преломления мыльной пленки $n = 1,33$. Вычислить угол α между поверхностями пленки.

3.14. При какой толщине пленки исчезают интерференционные полосы при освещении ее светом с длиной волны $\lambda = 6 \cdot 10^{-5}$ см? Показатель преломления пленки $n = 1,5$.

3.15. В оптических приборах потери света при прохождении через прибор происходят главным образом вследствие отражения света от поверхностей оптических деталей. Для увеличения поверхностной прозрачности стекла его поверхность покрывают тонкой пленкой, показатель преломления которой меньше показателя преломления стекла. Каковы должны быть толщина пленки и ее показатель преломления, чтобы отражательная способность стекла обратилась в ноль?

3.16. В очень тонкой клиновидной пластинке в отраженном свете при нормальном падении наблюдаются интерференционные полосы. Расстояние между соседними темными полосами $\Delta x = 5$ мм. Зная, что длина световой волны $\lambda = 5800 \text{ \AA}$, а показатель преломления пластинки $n = 1,5$, найти угол α между гранями пластинки.

3.17 С помощью воздушного клина с углом при вершине α наблюдаются полосы равной толщины в отраженном монохроматическом свете. Свет падает на клин нормально. Найти распределение освещенности E в интерференционной картине на поверхности клина. Считать интенсивности световых пучков, отраженных от обеих поверхностей клина, одинаковыми и равными \mathcal{I}_0 .

3.18. Спутник Земли, поднимаясь над горизонтом, излучает радиоволны длины $\lambda = 10$ см. Микроволновый детектор расположен на

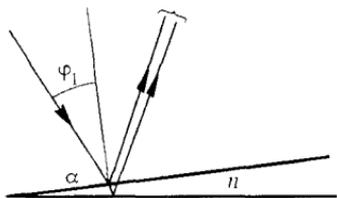


Рис. 281

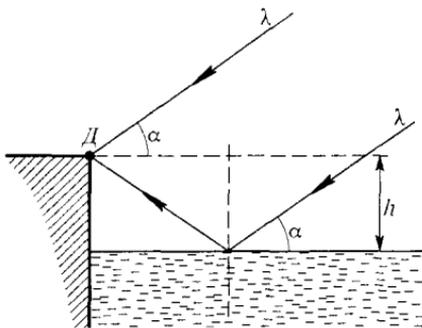


Рис. 282

берегу озера на высоте $h = 1$ м над уровнем воды (рис. 282). Рассматривая поверхность воды как идеальный проводник, определить, при каком угле α спутника над горизонтом детектор зарегистрирует 1-й и 2-й максимумы интенсивности сигнала. Рассмотреть случаи горизонтальной и вертикальной поляризации.

3.19. Радиоизлучение космического источника длины волны λ , имеющего угловой размер ψ , принимается горизонтальным вибратором, служащим антенной. Вибратор расположен на отвесном берегу на высоте h над уровнем моря. Рассматривая поверхность воды как плоское зеркало, определить, как будет меняться интенсивность

принимаемого сигнала в зависимости от угла α возвышения источника над горизонтом. При каких значениях углового размера источника интенсивность принимаемого сигнала не будет зависеть от α ? Для простоты расчет провести для малых значений α и ψ .

3.20 Радиоизлучение от точечного космического источника с длиной волны $\lambda = 1$ м, находящегося в плоскости экватора, принимается с помощью двух одинаковых антенн, расположенных по направлению восток—запад на расстоянии $L = 200$ м друг от друга. На входной контур приемника подается сумма сигналов, приходящих от обеих антенн по кабелям одинаковой длины. Как меняется

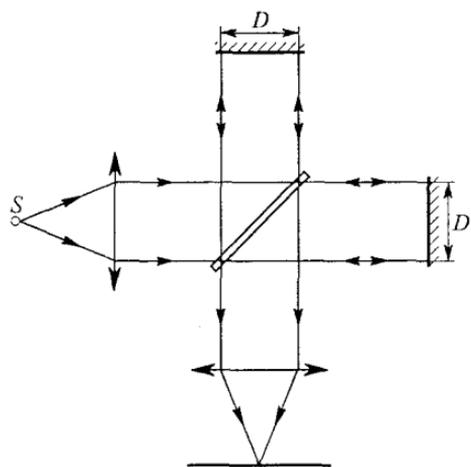


Рис. 283

в результате вращения Земли амплитуда напряжения U_0 на входном контуре приемника?

3.21. Оценить неточность, которую можно допускать в установке углов наклона зеркал в интерферометре Майкельсона (рис. 283) для того, чтобы можно было наблюдать полосы равного наклона. Ширина зеркал $D = 5$ см, длина волны света $\lambda = 0,55$ мкм.

3.22. Найти относительное смещение $\Delta l/l$ интерференционных полос, полученных с помощью пластинки Луммера—Герке, при изменении температуры на 1°C . Толщина пластинки

$h = 2$ см, показатель преломления $n = 1,5$, температурный коэффициент линейного расширения стекла $\alpha = 8,5 \cdot 10^{-6} \text{ K}^{-1}$, длина волны света $\lambda = 500$ нм. Зависимостью показателя преломления от температуры пренебречь.

3.23. На поверхности жидкости с показателем преломления n_1 плавает очень тонкая линза с показателем преломления $n < n_1$, геометрические размеры которой показаны на рис. 284. Рассчитать, какая картина будет видна в отраженном монохроматическом свете с длиной волны λ , если смотреть на линзу сверху.

3.24. Найти расстояние Δl между двадцатым и двадцать первым светлыми кольцами Ньютона, если расстояние между вторым и третьим равно 1 мм, а кольца наблюдаются в отраженном свете.

3.25. Найти фокусное расстояние f плосковыпуклой линзы, примененной для получения колец Ньютона, если радиус третьего светлого кольца равен 1,1 мм, $n = 1,6$, $\lambda = 5890 \text{ \AA}$. Кольца наблюдаются в отраженном свете.

3.26. При наблюдении колец Ньютона в отраженном синем свете ($\lambda_c = 4500 \text{ \AA}$) с помощью плосковыпуклой линзы, положенной на плоскую пластинку, радиус третьего светлого кольца оказался равным 1,06 мм. После замены синего светофильтра на красный был измерен

радиус пятого светлого кольца, оказавшийся равным 1,77 мм. Найти радиус кривизны R линзы и длину волны $\lambda_{\text{кр}}$ красного света.

3.27. Плоскопараллельная стеклянная пластинка лежит на одной из поверхностей двояковыпуклой линзы. При наблюдении колец Ньютона в отраженном свете натриевой горелки ($\lambda = 5890 \text{ \AA}$) найдено, что радиус темного кольца порядка $m = 20$ (центральному темному кольцу соответствует $m = 0$) равен $r_1 = 2 \text{ мм}$. Когда пластинка была положена на другую поверхность линзы, радиус темного кольца того же порядка сделался равным $r_2 = 4 \text{ мм}$. Определить фокусное расстояние линзы, если показатель преломления стекла, из которого она изготовлена, $n = 1,5$.

3.28. Найти радиус r центрального темного пятна колец Ньютона, если между линзой и пластинкой налит бензол ($n = 1,5$). Радиус кривизны линзы $R = 1 \text{ м}$. Показатели преломления линзы и пластинки одинаковы. Наблюдение ведется в отраженном натриевом свете ($\lambda = 5890 \text{ \AA}$).

3.29 Кольца Ньютона получают с помощью плосковыпуклой линзы с радиусом кривизны R_1 , положенной на вогнутую сферическую поверхность с радиусом кривизны $R_2 > R_1$. Кольца наблюдаются в отраженном свете. Определить радиус r_m m -го темного кольца, если длина световой волны равна λ .

3.30. Кольца Ньютона получают между двумя плосковыпуклыми линзами, прижатыми друг к другу своими выпуклыми поверхностями. Найти радиус r_m m -го темного кольца, если длина световой волны равна λ , а радиусы кривизны выпуклых поверхностей линз равны R_1 и R_2 . Наблюдение ведется в отраженном свете.

3.31. Тонкая симметричная двояковыпуклая линза сложена с

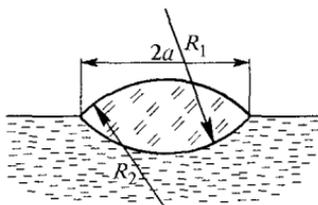


Рис. 284

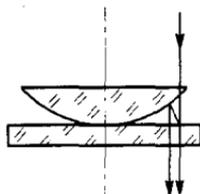


Рис. 285

тонкой симметричной двояковогнутой линзой так, что в некоторой точке они соприкасаются. Показатель преломления обеих линз $n = 1,6$. Наблюдается интерференционная картина в отраженном свете на длине волны $\lambda = 0,6 \text{ мкм}$. Определить фокусное расстояние f системы линз, если радиус 5-го светлого кольца $r = 2 \text{ мм}$.

3.32. Интерференционная картина (кольца Ньютона) наблюдается в проходящем свете (рис. 285). Показатель преломления линзы и пластинки равен $n = 1,5$. Найти отношение интенсивностей $\mathcal{I}_{\text{max}}/\mathcal{I}_{\text{min}}$ света в максимуме и минимуме интерференционной картины. Можно ли увидеть картину глазом, если контрастная чувствительность глаза равна 0,05?

3.33. Две тонкие симметричные линзы (одна двояковыпуклая, другая двояковогнутая) приложены вплотную друг к другу (рис. 286) так, что между ними возникает контакт, вокруг которого в отраженном свете наблюдается интерференционная картина (кольца Ньютона). Определить оптическую силу системы из двух линз, если известно, что радиус восьмого темного кольца равен $r = 4$ мм при длине волны света $\lambda = 0,5$ мкм. Коэффициент преломления материала обеих линз $n = 1,5$.

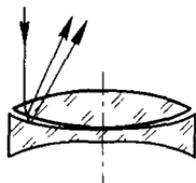


Рис. 286

3.34. В установке для наблюдения колец Ньютона плосковыпуклая линза сделана подвижной и может перемещаться в направлении, перпендикулярном к пластинке. Описать, что будет происходить с кольцами Ньютона при удалении и приближении линзы к пластинке. Кольца получаются с помощью монохроматического света.

3.35. Источником освещения в интерферометре Майкельсона является лазер, частота излучения которого перестраивается во времени по линейному закону $\omega = \omega_0(1 + at)$. Разность хода в плечах интерферометра $L = 1$ м. Длина волны $\lambda_0 = 1$ мкм, $a = 0,1$ с⁻¹. Какова частота изменения тока фотоприемника, регистрирующего интерференционную картину.

§ 4. Интерференция квазимонохроматического света. Временная когерентность

4.1.* Описать, как будет меняться резкость колец Ньютона при перемещении плосковыпуклой линзы в направлении, перпендикулярном к пластинке. Кольца наблюдаются в отраженном свете D -линии Na. Учесть, что D -линия Na не монохроматична, а представляет собой две близкие спектральные линии с $\lambda_1 = 5890 \text{ \AA}$ и $\lambda_2 = 5896 \text{ \AA}$.

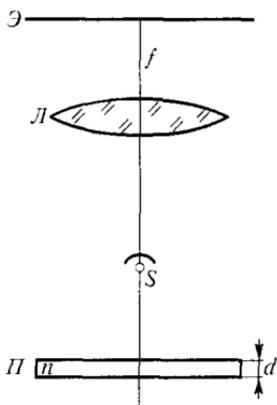


Рис. 287

4.2. Найти разность длин волн D -линий Na, если известно, что резкость интерференционной картины, наблюдаемой в интерферометре с двумя лучами, минимальна у 490-й, 1470-й и т. д., а максимальна у 1-й, 980-й и т. д. полос. Средняя длина волны D -линий $\lambda = 5893 \text{ \AA}$ (см. задачу 4.1).

4.3.* Интерференционные полосы равного наклона в фокальной плоскости линзы L (рис. 287) получаются при отражении от плоскопараллельной пластинки Π , освещаемой монохроматическим источником света S .

Прямой свет источника на линзу не попадет. Длина световой волны $\lambda = 6000 \text{ \AA}$, толщина пластинки $d = 1,6$ мм; показатель преломления $n = 1,5$; фокусное расстояние линзы $f = 40$ см. Найти радиус

r первого видимого на экране Э темного интерференционного кольца, если центр колец темный. Какова максимально допустимая ширина линии $\Delta\lambda$, освещающей пластинку, чтобы при указанных параметрах схемы можно было наблюдать интерференционные кольца?

4.4.* Сколько темных колец N можно наблюдать в условиях предыдущей задачи, если диаметр линзы $D = 8$ см, а источник S помещен посередине между линзой и пластинкой на расстоянии f от линзы?

4.5. Какова должна быть минимальная толщина пластинки, чтобы в условиях предыдущей задачи можно было получить по крайней мере одно темное кольцо?

4.6. Свет от двух одинаковых некогерентных точечных источников (рис. 288) S_1 и S_2 ($\lambda = 500$ нм, $\Delta\lambda = 50$ нм) падает на непрозрачный экран с двумя отверстиями, расстояние между которыми $d = 1$ см. Интерференция света, прошедшего через отверстия, наблюдается вблизи точки P , лежащей на оси системы. Источники и точка наблюдения находятся на одинаковом расстоянии $L = 2$ м от экрана. При симметричном удалении источников от оси (т. е. при увеличении расстояния b между источниками) интерференционная картина в окрестности точки P периодически возникает и исчезает. Оценить число периодов восстановления интерференционной картины при увеличении расстояния b от нуля до d ($0 \leq b \leq d$).

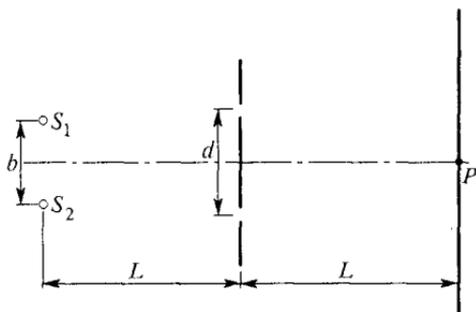


Рис. 288

4.7. Свет далекого точечного источника S падает на фотоприемник непосредственно и отразившись от горизонтальной плоскости (рис. 289).

При вертикальном перемещении источника фотоприемник $\Phi\Pi$ регистрирует изменение интенсивности падающего на него света. Оценить максимальный

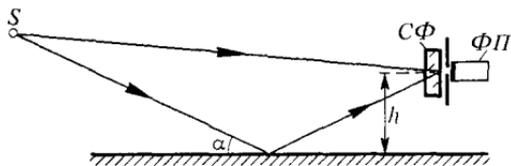


Рис. 289

угол α возвышения источника над горизонтом, при котором еще заметны изменения фототока, если перед фотоприемником установлен светофильтр $C\Phi$ с полосой пропускания $\Delta\nu = 3 \cdot 10^{11}$ Гц. Входное отверстие фотоприемника находится на высоте $h = 1$ см над отражающей плоскостью.

4.8. В интерферометре Рэлея плоская волна испытывает дифракцию на двух щелях. Дифракционная картина наблюдается в

фокальной плоскости линзы с фокусным расстоянием $f = 100$ см (рис. 290). Одну из щелей закрывают плоскопараллельной пластинкой диспергирующего вещества толщиной $h = 0,01$ мм с законом

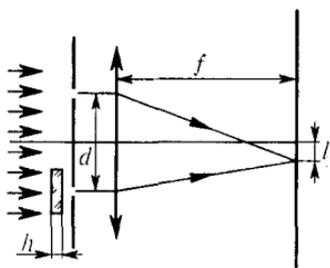


Рис. 290

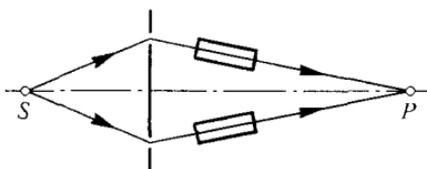


Рис. 291

дисперсии $n(\lambda) = A - B\lambda$, где A и B — некоторые постоянные. При этом белая (ахроматическая) полоса смещается на расстояние $l = 4$ мм. Определить постоянную A , если известно, что расстояние между щелями равно $d = 1$ см.

4.9. Интерференция света от двух малых отверстий в непрозрачном экране наблюдается в точке P (рис. 291). Позади отверстий на пути лучей поставлены две одинаковые кюветы, наполненные воздухом при одинаковом начальном давлении. При изменении давления в одной из кювет изменение интенсивности света в точке P имеет осциллирующий характер. Определить разность давлений ΔP газа в кюветах, при которой амплитуда осцилляций становится равной нулю, если 1-й минимум интенсивности наступает при разности давлений $\Delta P_1 = 10^{-3}$ мм рт. ст. Спектр излучения точечного источника S равномерен в полосе $\Delta\omega$ и имеет относительную ширину $\Delta\omega/\omega = 10^{-5}$.

4.10. Интерференционные полосы равной толщины наблюдаются на воздушном клине между двумя стеклянными пластинками с углом при вершине $\alpha = 1'$. Полосы получаются в свете зеленой линии ртути с длиной волны $\lambda = 5461$ Å и шириной $\Delta\lambda = 0,1$ Å. Определить: 1) расстояние Δx между двумя соседними полосами; 2) максимальное количество полос N , которые можно было бы видеть на клине, если бы его размеры не были ограничены; 3) расстояние x последней наблюдаемой полосы от вершины клина и толщину h клина в этом месте; 4) максимально допустимое угловое расхождение лучей $\delta\phi$, при котором возможно наблюдение всех полос.

4.11. Определить видность V интерференционной картины от двух точечных источников, спектр излучения которых одинаков и изображен на рис. 292. Как зависит видность V от ширины спектра $\Delta\nu$?

4.12. Два пучка белого света, полученные от одного точечного источника, сходятся на входной щели оптического спектрального прибора. Разность хода $\Delta = 300$ м. Оценить разрешающую способность R спектрального прибора, который может обнаружить интерференцию этих пучков.

4.13. Два пучка белого света от одного источника приходят в точку наблюдения P (рис. 293а) с разностью хода Δ . С помощью спектроскопа высокой разрешающей способности исследуется распределение энергии в спектре колебаний, возникающих в точке P

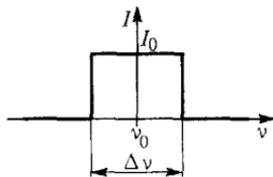


Рис. 292

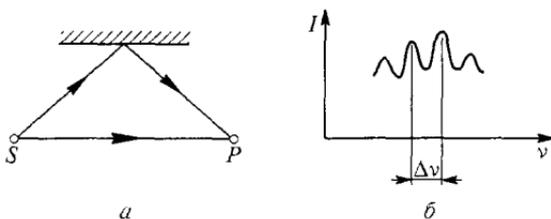


Рис. 293

при наложении обоих пучков. Оказалось, что наблюдаются чередующиеся максимумы и минимумы спектральной интенсивности $I(\nu)$, причем частотный интервал между соседними максимумами $\Delta\nu = 10$ МГц (рис. 293б). Определить разность хода Δ .

4.14. Монохроматическое излучение проходит через интерферометр Маха—Цандера, в одном из плеч которого расположена кювета с газом длиной l . В кювете создается избыточное давление. При этом показатель преломления газа в нем изменяется по закону $n(t) = 1 + at$. Определить спектр колебаний тока фотоприемника, расположенного в области нулевой полосы интерферометра.

4.15. Три синфазных излучателя $1, 2, 3$ расположены вдоль прямой (рис. 294). Расстояние между излучателями 1 и 2 равно $\lambda/2$, а между излучателями 2 и 3 в полтора раза больше. Амплитуды излучателей 1 и 2 одинаковы. Какова должна быть амплитуда излучателя 3 , чтобы в диаграмме направленности системы существовали минимумы нулевой интенсивности? Найти направления на эти минимумы. Решение дать аналитически и с помощью векторной диаграммы.

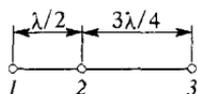


Рис. 294

4.16. В одно из плеч интерферометра Майкельсона вместо отражающего зеркала помещена непоглощающая пластина с полупрозрачной передней и зеркальной задней стенкой (рис. 295). Толщина пластины $d = 2$ мм, показатель преломления $n = 5$, спектр падающего излучения простирается от 0 до 110 ГГц. При перемещении зеркала во втором плече детектор регистрирует ряд пиков интенсивности излучения. Каково расстояние между пиками в единицах длины перемещения зеркала?

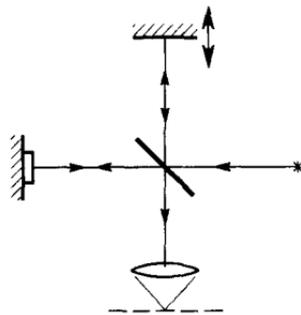


Рис. 295

4.17. В фурье-спектрометре, служащем для исследования спектрального излучения, одно из зеркал интерферометра Майкельсона перемещается со скоростью $v = 0,1$ см/с

(рис. 296). Какова зависимость тока фотоприемника от времени $\mathcal{I}(t)$, если излучение содержит две спектральные линии $\lambda_1 = 500$ нм и $\lambda_2 = \lambda_1 + \delta\lambda$, где $\delta\lambda = 0,02$ нм, с отношением интенсивностей $I_2/I_1 = 0,5$? Оценить минимальное время измерения, необходимое для разрешения этих линий. Нарисовать график зависимости тока от времени.

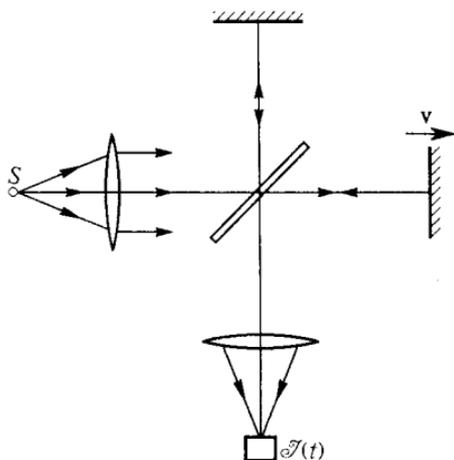


Рис. 296

4.18. Для исследования спектрального состава излучения источника S одно из зеркал интерферометра Майкельсона (рис. 296) перемещается со скоростью $v = 0,01$ см/с. Какова зависимость тока фотоприемника от времени $\mathcal{I}(t)$, если источник излучает на длине волны $\lambda = 500$ нм, причем ширина спектральной линии $\Delta\lambda = 0,01$ нм? Спектральная интенсивность внутри спектральной

линии $I(\omega) = I_0 = \text{const}$. Оценить минимальное время, необходимое для изучения спектрального состава излучения. Нарисовать график зависимости тока от времени.

§ 5. Протяженные источники света. Пространственная когерентность

5.1.* Найти видность V интерференционной картины в опыте Юнга при использовании протяженного источника света. Размер источника света b , расстояние от источника до экрана со щелями L , расстояние между щелями d . Средняя длина волны $\lambda = 500$ нм. Сравнить результат с задачей 4.11.

5.2. На экран с двумя узкими параллельными щелями падают лучи непосредственно от Солнца. При каком расстоянии D между щелями могут наблюдаться интерференционные полосы за экраном? Угловой диаметр Солнца $\alpha \approx 0,01$ рад.

5.3. Изображение Солнца получено при помощи линзы с фокусным расстоянием $f = 50$ мм на отверстии экрана (размер отверстия равен величине изображения). За экраном помещены две узкие параллельные щели на расстоянии $D = 1$ мм друг от друга. При каком расстоянии l между экраном и щелями могут наблюдаться интерференционные полосы? Угловой диаметр Солнца $\alpha \approx 0,01$ рад.

5.4. Какому условию должны удовлетворять размеры источника света, чтобы могли наблюдаться интерференционные полосы в установке с 1) зеркалами Френеля, 2) зеркалом Ллойда? Различные точки источника излучают некогерентно.

5.5. Интерференционная картина наблюдается с помощью би-призмы Френеля (преломляющий угол $\alpha = 20'$, показатель преломле-ния $n = 1,5$). Экран и источник света ($\lambda = 600$ нм, $\Delta\lambda = 20$ нм) на-ходятся на одинаковом расстоянии от бипризмы. Оценить число ин-терференционных полос, которые будут видны на экране. На каком расстоянии от центра интерференционной картины интерференцион-ные полосы размываются? Каков допустимый размер источника, при котором можно наблюдать все интерференционные полосы?

5.6. Перед линзой L (рис. 297) установлена плоскопараллельная стеклянная пластинка Π , перпендикулярная к главной оптической оси и освещаемая монохроматическим светом от протяженного

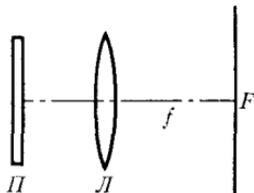


Рис. 297

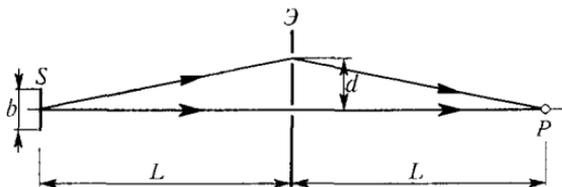


Рис. 298

источника. Описать интерференционную картину в фокальной пло-скости линзы. Как изменится эта картина при наклоне пластинки на угол $\alpha = 10^\circ$ (по отношению к исходному положению)? Фокусное расстояние линзы $f = 30$ см.

5.7. Билинза Бийе изготовлена из двух половинок тонкой соби-рающей линзы с фокусным расстоянием $f = 10$ см. На расстоянии $x = 3f/2$ от нее помещен источник света в виде щели, освещаемой широкоугольным пучком света с длиной волны $\lambda = 5790$ Å. Экран для наблюдения интерференционных полос установлен с противопо-ложной стороны билинзы на расстоянии $L = 330$ см от нее. При ка-кой минимальной ширине щели b интерференционные полосы на экране пропадут? Считать, что различные точки щели излучают световые волны некогерентно. Расстояние между половинками би-линзы $a = 0,5$ мм.

5.8. Свет от протяженного монохроматического источника S па-дает на непрозрачный экран \mathcal{E} , в котором имеются два маленьких отверстия. Интерференция света, прошедшего через отверстия, на-блюдается в точке P (рис. 298). Источник света S и точка P нахо-дятся на одинаковом расстоянии L от экрана. При увеличении рас-стояния d между отверстиями изменение интенсивности в точке P имеет осциллирующий характер. Определить линейный размер b источника света, если 1-й минимум интенсивности в точке P наоб-людается при $d = d_1 = 1$ см, а амплитуда осцилляций становится рав-ной нулю при $d = d_2 = 20$ см (условие $d \ll L$ выполняется всегда).

5.9. Наблюдаются полосы равной толщины в воздушном клине между двумя плоскопараллельными стеклянными пластинками, образующими между собой очень малый угол. Клин освещается рассеянным светом. Наблюдение ведется невооруженным глазом с

расстояния ясного зрения $L = 25$ см в направлении, перпендикулярном к поверхности клина, причем глаз может смещаться перпендикулярно к ребру клина. Оценить максимальное число интерференционных полос N , которое может видеть глаз в монохроматическом свете при таком способе наблюдения, если диаметр зрачка глаза $d = 5$ мм. Оценить степень монохроматичности света, необходимую для того, чтобы такое максимальное число полос могло наблюдаться.

5.10. Полосы равной толщины, получающиеся в тонком стеклянном клине с показателем преломления $n = 1,5$ при освещении рассеянным монохроматическим светом с длиной волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$, проецируются линзой на экран. Перед линзой помещена квадратная диафрагма со стороной $d = 1$ см и отстоящая от клина на расстояние $L = 50$ см. Какой максимальный порядок интерференции N может при этом наблюдаться на экране? Главная оптическая ось проецирующей системы приблизительно перпендикулярна к поверхности клина.

5.11. Рассчитать, какую ширину b может иметь источник света в интерферометре Майкельсона, если зеркала интерферометра расположены на неодинаковых расстояниях от делительной пластинки и разность этих расстояний равна $L = 2$ см. Фокусное расстояние коллиматора равно $f = 25$ см. Немонохроматичностью источника пренебречь, длина волны света $\lambda = 0,5$ мкм. Наблюдаются линии равной толщины.

5.12. Источник света S расположен на расстоянии $L = 1$ м от тонкой слюдяной пластинки толщиной $h = 0,1$ мм с показателем преломления $n = 1,4$ (рис. 299). На таком же расстоянии от пластинки расположен небольшой экран \mathcal{E} , ориентированный перпендикулярно

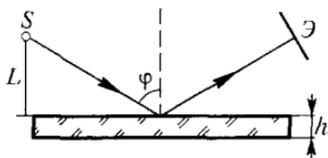


Рис. 299

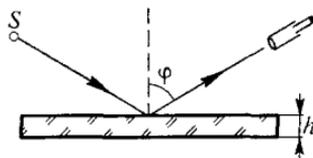


Рис. 300

отраженным лучам, на котором наблюдаются интерференционные полосы. Угол $\varphi = 60^\circ$. Найти порядок m интерференционной полосы в центре экрана и ширину Δl интерференционных полос. Оценить допустимый размер b и допустимую монохроматичность $\Delta\lambda$ источника. Используется зеленый свет с длиной волны $\lambda = 560$ нм.

5.13. С помощью зрительной трубы, установленной на бесконечность, наблюдают интерференционные полосы в тонкой плоскопараллельной стеклянной пластинке толщиной $h = 0,2$ мм с показателем преломления $n = 1,41$; при этом угол наблюдения φ может изменяться от 0 до 90° (рис. 300). Найти максимальный и минимальный порядок интерференционных полос. Оценить допустимую немонахроматичность $\Delta\lambda$ источника, при которой будут достаточно четко наблюдаться все интерференционные полосы. Каков допустимый

размер источника света в этом интерференционном эксперименте? Используется зеленый свет с длиной волны $\lambda = 560$ нм.

5.14. В двулучевой интерференционной схеме с равными интенсивностями интерферирующих лучей используется источник белого света, размер которого $b = 0,025$ см. Интерференционная картина, наблюдаемая через светофильтр, изображена на рис. 301. Оценить

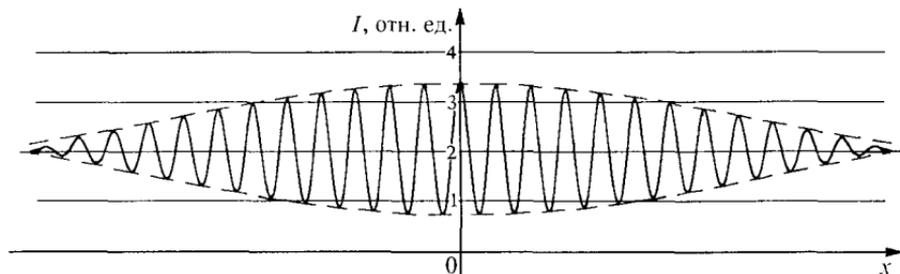


Рис. 301

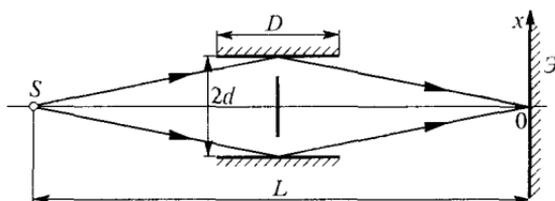


Рис. 302

полосу пропускания фильтра $\Delta\lambda$ и аперттуру интерференции Ω . Средняя длина волны равна $\lambda = 500$ нм.

5.15. Интерференционная картина, полученная при интерференции двух пучков одинаковой интенсивности при аперттуре интерференции $\Omega = 10^{-3}$ рад, изображена на рис. 301. Оценить некогерентность источника $\Delta\lambda$ и его линейный размер b . Средняя длина волны равна $\lambda = 500$ нм.

5.16. В интерференционной схеме (рис. 302) используется квази-монохроматический источник света S ($\lambda = 5 \cdot 10^{-5}$ см). Отражающие зеркала расположены симметрично относительно источника S и экрана \mathcal{E} , на котором наблюдается интерференция. Найти: 1) ширину интерференционной полосы Λ на экране \mathcal{E} , 2) область локализации полос на экране, 3) максимальный и минимальный порядок интерференции и число наблюдаемых полос, 4) степень монохроматичности $\Delta\lambda$, при которой число наблюдаемых полос максимально, 5) допустимый размер источника b . Параметры схемы: $L = 1$ м, $2d = 2,5$ см, $D = 10$ см.

5.17. В интерференционной схеме, изображенной на рис. 303, используется квази-монохроматический протяженный источник света S ($\lambda = 5,0 \cdot 10^{-5}$ см, $\Delta\lambda = 28 \text{ \AA}$). Полагая, что спектральная интенсивность излучения постоянна в интервале $\Delta\lambda$, найти: 1) ширину интерференционных полос Λ на экране \mathcal{E} , 2) количество наблюдаемых

полос, 3) область локализации полос на экране, 4) максимальный и минимальный порядок наблюдаемых полос, 5) допустимый размер источника b . Параметры схемы указаны на рис. 304. Отражающее зеркало расположено симметрично относительно источника S и точки O экрана \mathcal{E} .

5.18. На рис. 304 изображена схема установки Майкельсона, предназначенной для измерения угловых диаметров звезд. Зеркала M_1, M_2, M_3, M_4 направляют в объектив телескопа два пучка света, интерферирующие друг с другом в фокальной плоскости объектива.

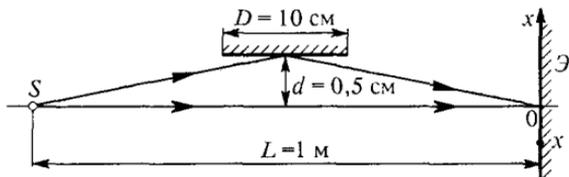


Рис. 303

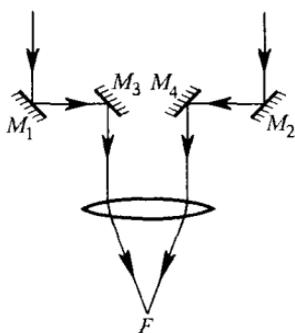


Рис. 304

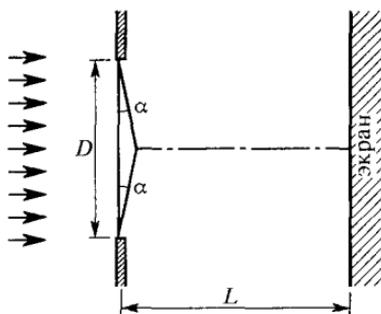


Рис. 305

При измерении углового диаметра гигантской красной звезды Бетельгейзе Майкельсон нашел, что интерференционные полосы исчезли, когда расстояние между внешними зеркалами M_1 и M_2 (рис. 305) равнялось 306,5 см. Считая, что эффективная длина волны света от Бетельгейзе равна 5750 \AA , вычислить угловой диаметр этой звезды ψ .

5.19. Параллельный пучок света от удаленного источника с длиной волны $\lambda = 500 \text{ нм}$ падает на бипризму с преломляющим углом $\alpha = 10^{-2}$ рад и шириной $D = 2 \text{ см}$, выполненную из стекла с показателем преломления $n = 1,5$ (рис. 305). 1) На каком расстоянии L от бипризмы следует расположить экран, чтобы на нем можно было наблюдать максимально возможное число интерференционных полос? 2) Оценить допустимую немонахроматичность $\Delta\lambda$ света, необходимую для наблюдения всех полос. 3) Оценить допустимый угловой размер ψ источника в этом интерференционном опыте.

5.20. Из тонкой линзы диаметром $D = 2,5 \text{ см}$ с фокусным расстоянием $f = 50 \text{ см}$ вырезана центральная полоска шириной $a = 0,5 \text{ см}$, после чего обе половины линзы сдвинуты до соприкосновения

(билинза). Источник света S с длиной волны $\lambda = 500$ нм располагается на оси системы в фокальной плоскости линзы (рис. 306). 1) На каком расстоянии L от билинзы следует расположить экран, чтобы на нем можно было наблюдать максимально возможное число интерференционных полос? Определить ширину Λ интерференционных полос

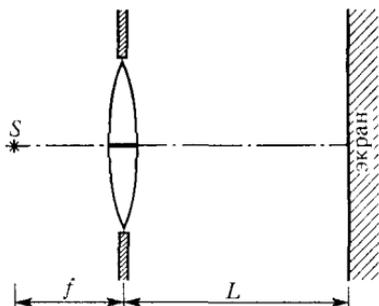


Рис. 306

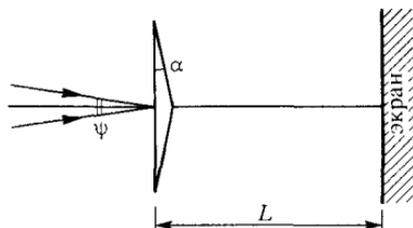


Рис. 307

и их число. 2) Оценить допустимую некогерентность $\Delta\lambda$ источника света в этот интерференционный эксперименте, необходимую для наблюдения всех полос. 3) Оценить допустимый размер b источника света.

5.21. Бипризма освещается монохроматическим светом с длиной волны $\lambda = 500$ нм от удаленного протяженного источника с угловым размером $\psi = 10^{-3}$ рад. Преломляющий угол бипризмы $\alpha = 5 \cdot 10^{-3}$ рад, показатель преломления $n = 1,5$. Определить видность интерференционных полос, наблюдаемых на экране, в зависимости от расстояния L между экраном и бипризмой (рис. 307). При каких значениях L интерференционные полосы размываются? Размер бипризмы считать достаточно большим. Источник можно считать равномерно светящейся полоской, параллельной ребру бипризмы.

5.22. В интерференционной схеме с двумя параллельными зеркалами (рис. 308) используется протяженный источник монохроматического света в виде однородно светящейся полоски шириной $b = 5 \cdot 10^{-3}$ см. Длина волны излучения $\lambda = 600$ нм, расстояние между зеркалами $d = 0,2$ см. Какова видность V интерференционных полос на экране, расположенном на расстоянии $z_0 = 0,5$ м от источника? В каком направлении и на какое расстояние следует переместить экран, чтобы: 1) видность увеличилась в 2 раза; 2) интерференционная картина исчезла (размылась)? Размеры зеркал считать достаточно большими. Прямые лучи от источника на экран не попадают.

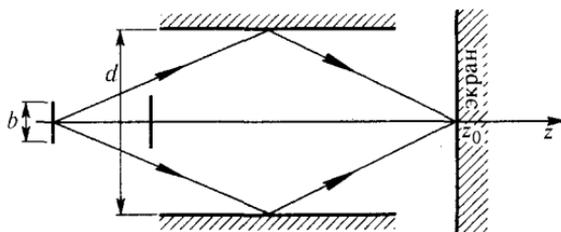


Рис. 308

Прямые лучи от источника на экран не попадают.

§ 6. Дифракция Френеля. Зонные пластинки

6.1. Какова интенсивность света \mathcal{I} в центре дифракционной картины от круглого экрана, если он закрывает первую зону Френеля? Интенсивность света в отсутствие экрана равна \mathcal{I}_0 .

6.2* Непрозрачный экран, имеющий форму полудиска, помещен между точечным источником S и точкой наблюдения A таким образом, что точка O располагается на одной прямой с точками S и A (рис. 309). Экран закрывает небольшое нечетное число полужон Френеля. Какова освещенность в точке A ?

6.3. Между точечным источником S и точкой наблюдения A помещен диск, центр которого расположен на одной прямой с точками

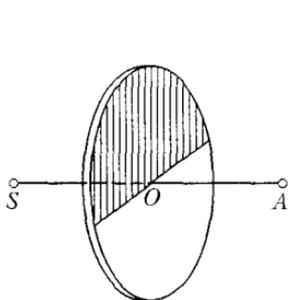


Рис. 309

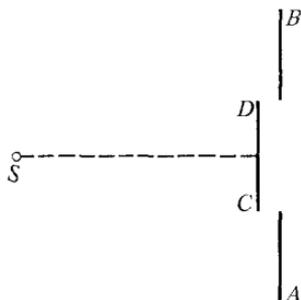


Рис. 310

S и A (рис. 309). Одна половина диска прозрачна, другая непрозрачна. Диск закрывает первые три зоны Френеля. Толщина прозрачной части диска $l = N \frac{\lambda}{2(n-1)}$, где n — показатель преломления прозрачной части диска, N — целое число. Какова освещенность в точке A при четном и нечетном N ?

6.4* Вдали от точечного источника S электромагнитной волны поставлен бесконечный идеально отражающий экран AB (рис. 310). Пользуясь векторной диаграммой, найти, как изменится интенсивность отраженной волны в точке S , если из экрана вырезать диск CD с центром в основании перпендикуляра, опущенного из S на плоскость экрана, и сместить этот диск по направлению к источнику на одну двенадцатую длины волны? Площадь диска составляет одну треть от площади первой зоны Френеля. Как изменится результат, если смещение произвести в противоположную сторону на ту же величину?

6.5. В установке предыдущей задачи площадь диска составляет половину площади центральной зоны Френеля. На какое минимальное расстояние h следует сместить диск в направлении от источника, чтобы интенсивность отраженной волны в точке S осталась неизменной?

6.6. Если круглое отверстие (например, ирисовая диафрагма) увеличивается таким образом, что его радиус от радиуса одной зоны возрастает до радиуса двух зон, то освещенность в точке P (точка

P — изображение источника света, даваемое диафрагмой) падает почти до нуля. Как согласовать этот факт с увеличением всего светового потока через диафрагму в два раза?

6.7. Точечный источник монохроматического света помещен на расстоянии a от круглой диафрагмы, а экран — с противоположной стороны на расстоянии b от нее. При каких радиусах диафрагмы r центр дифракционных колец, наблюдаемых на экране, будет темным и при каких — светлым, если перпендикуляр, опущенный из источника на плоскость диафрагмы, проходит через ее центр?

6.8. Между точечным монохроматическим источником света и точкой наблюдения перпендикулярно соединяющей их линии помещен экран, состоящий из секторов двух кругов (рис. 311). Радиус

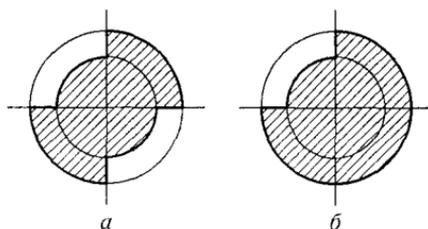


Рис. 311

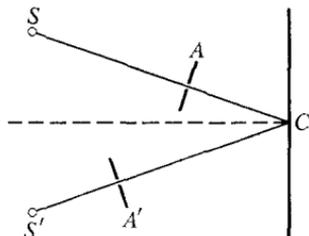


Рис. 312

одного из них равен радиусу 1-й зоны Френеля, другого — радиусу 2-й зоны Френеля. Определить интенсивность света в точке наблюдения, если в отсутствие экрана она равна \mathcal{I}_0 . Рассмотреть экраны, изображенные на рис. 311а и 311б.

6.9. Симметрично между источником ($\lambda = 4900 \text{ \AA}$) и точкой наблюдения расположен непрозрачный экран с круглым отверстием ($r = 0,35 \text{ мм}$). Расстояние от источника до экрана $a = 1 \text{ м}$. Во сколько раз изменится интенсивность в точке наблюдения, если источник сместить вдоль оси к отверстию на расстояние $\Delta a = 0,8 \text{ м}$?

6.10. Между источником S ($\lambda = 4,9 \cdot 10^{-5} \text{ см}$) и точкой наблюдения P расположен непрозрачный экран с круглым отверстием на оси SP . Расстояние от источника до экрана $a = 3 \text{ м}$, между экраном и точкой наблюдения $b = 1 \text{ м}$. Во сколько раз изменится интенсивность сигнала, если точку наблюдения удалить вдоль оси на расстояние $b' = 3 \text{ м}$ от экрана?

6.11. В непрозрачной пластинке имеется отверстие диаметром $d = 1 \text{ мм}$. Оно освещается монохроматическим светом с длиной волны $\lambda = 500 \text{ нм}$ от удаленного точечного источника. Найти расстояние L_{max} от отверстия, на котором будет наблюдаться наибольшая освещенность.

6.12. Два точечных некогерентных источника монохроматического света S и S' освещают экран (рис. 312). Для точки C выполняется условие $SC = S'C = 1 \text{ м}$. Во сколько раз изменится освещенность в точке C , если на пути лучей в точках A и A' расположить непрозрачные экраны с круглым отверстием, диаметр которого равен $0,6 \text{ мм}$?

Центры отверстий совпадают с SC и $S'C$; $AC = 9$ см, $A'C = 20$ см. Длина волны света равна 5600 \AA . Как изменится ответ, если источники будут когерентными?

6.13. Параллельный пучок монохроматического света с длиной волны $\lambda = 6000 \text{ \AA}$ нормально падает на непрозрачный экран с круглым отверстием диаметром $D = 1,2$ мм. На расстоянии $b_1 = 18$ см за экраном на оси отверстия наблюдается пятно. На какое минимальное расстояние Δb нужно сместиться от этой точки вдоль оси отверстия, удаляясь от него, чтобы в центре дифракционной картины вновь наблюдалось темное пятно?

6.14. Вдали от точечного источника S стоит бесконечный идеально отражающий экран. Из экрана удален диск диаметром $d_1 = 2r_1\sqrt{2/3}$, где r_1 — радиус 1-й зоны Френеля, и поставлен другой диаметром $d_2 = d_1/\sqrt{2}$. Найти интенсивность \mathcal{I} отраженной волны в точке S , если диск диаметром d_2 стоит в плоскости экрана.

6.15. Яркий источник можно сфотографировать, поместив между ним и фотопластинкой гладкий непрозрачный шар. Объяснить явление. Диаметр шара $D = 40$ мм, расстояние от источника до шара $a = 12$ м, расстояние от шара до изображения $b = 18$ м, размер источника $y = 7$ мм. Определить размер изображения y' . Будет ли изображение испорчено, если поверхность шара испещрена множеством неправильных царапин, глубина которых h порядка $0,1$ мм? Можно ли шар заменить диском?

6.16. Диск из стекла с показателем преломления n (для длины волны λ) закрывает полторы зоны Френеля для точки наблюдения P . При какой толщине h диска освещенность в точке P будет наибольшей?

6.17. В параллельном пучке радиоизлучения, длина волны которого $\lambda = 3$ см, поставлен диск из диэлектрика с показателем преломления $n = 1,5$. Диск перпендикулярен направлению пучка. Диаметр диска $D = 20$ см. При какой толщине диска h и на каком расстоянии b от диска вдоль его оси будет наблюдаться максимальная интенсивность излучения? Отражением излучения от диска пренебречь.

6.18. Непрозрачный диск, радиус которого $R = 0,55$ см, освещается плоской монохроматической волной ($\lambda = 5 \cdot 10^{-5}$ см). Оказалось, что если в центре диска проделать маленькое отверстие, то интенсивность света в точке наблюдения, находящейся за диском на оси отверстия на расстоянии $L = 1,5$ м учетверится. Определить минимальный радиус отверстия.

6.19. Непрозрачный диск диаметром $D = 1$ см, освещается плоской нормально падающей волной ($\lambda = 5 \cdot 10^{-5}$ см). При каком минимальном диаметре отверстия, проделанного в центре диска, интенсивность света в точке, находящейся за диском на оси симметрии на расстоянии $L = 1,5$ м, равна нулю?

6.20. В плоскопараллельной стеклянной пластинке с показателем преломления n , на которую нормально падает плоская волна,

вырезано круглое отверстие размером в одну зону Френеля для некоторой точки P , лежащей на оси системы. Определить, при какой толщине пластинки h интенсивность \mathcal{I} колебаний в точке P будет максимальной. Найти \mathcal{I}_{\max} , если в отсутствие пластинки интенсивность равна \mathcal{I}_0 . Длина волны падающего света равна λ .

6.21* Интенсивность света в некоторой точке на оси за отверстием в непрозрачном экране, на который нормально падает параллельный пучок монохроматического света, равна \mathcal{I}_0 , если в отверстии укладывается одна зона Френеля. С помощью векторной диаграммы найти интенсивность света в той же точке, если радиус отверстия уменьшить на $\alpha = 1/3$ первоначальной величины.

6.22. Параллельный пучок монохроматического света ($\lambda = 5000 \text{ \AA}$) интенсивностью \mathcal{I}_0 падает на непрозрачный экран с круглым отверстием диаметром 2 мм. 1) Найти расстояния b_1, b_2, \dots, b_m от экрана до точек P_1, P_2, \dots, P_m на оси отверстия, для которых в пределах отверстия укладывается 1, 2, \dots , m зон Френеля. 2) Построить приближенно график зависимости интенсивности света на оси отверстия от расстояния от точки наблюдения до экрана. 3) Насколько надо сместиться из точки P_1 , удаляясь от экрана, чтобы интенсивность света в новой точке наблюдения стала в два раза меньше, чем в точке P_1 ?

6.23. Плоская монохроматическая световая волна с интенсивностью \mathcal{I}_0 падает нормально на непрозрачный экран в виде полуплоскости с вырезом на краю, имеющем форму полукруга (рис. 313). Найти интенсивность света в точке P , для которой граница выреза совпадает с границей 1-й зоны Френеля.

6.24. На белой стене наблюдается тень от прямолинейного края AB непрозрачного экрана, освещаемого параллельными монохроматическими лучами, падающими на экран перпендикулярно

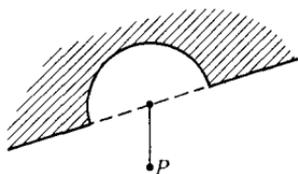


Рис. 313



Рис. 314

($\lambda = 5000 \text{ \AA}$). Плоскости стены и экрана параллельны, расстояние между ними $b = 4 \text{ м}$. На краю экрана выточено углубление, имеющее форму полукруга радиусом $r = 1 \text{ мм}$ (рис. 314). Как изменится интенсивность света в точке стены, являющейся геометрической тенью центра O соответствующего круга по сравнению с интенсивностью в той же точке, когда углубления не было?

6.25. Точечный источник света с двумя монохроматическими линиями $\lambda_1 = 660 \text{ нм}$ и $\lambda_2 = 440 \text{ нм}$ одинаковой интенсивности расположен на расстоянии $L = 1 \text{ м}$ от экрана. Перед экраном на расстоянии $a = 0,2 \text{ м}$ расположен прозрачный диск диаметром $D = 0,92 \text{ мм}$,

вносящий фазовую задержку в π для обеих компонент, причем источник света, центры диска и экрана лежат на общей оси. Как отличаются интенсивности света в центре экрана при наличии и в отсутствие диска?

6.26. Точечный источник света с двумя монохроматическими линиями $\lambda_1 = 6600 \text{ \AA}$ и $\lambda_2 = 4400 \text{ \AA}$ одинаковой интенсивности расположен на расстоянии $l = 1 \text{ м}$ от экрана. Перед экраном на расстоянии $a = 0,2 \text{ м}$ располагается непрозрачный лист с отверстием диаметром $D = 0,92 \text{ мм}$ так, что источник света, центры диска и экрана расположены на общей оси системы. Как отличаются освещенности в центре экрана при наличии и в отсутствие листа?

6.27. Между точечным источником и приемником излучения установлен непрозрачный экран с круглым отверстием, размер которого соответствует внешнему краю зоны Френеля. Всю систему заполняют водой, показатель преломления которой $n = 1,33$. Определить интенсивность излучения \mathcal{I} , которую регистрирует приемник, если известно, что в отсутствие экрана интенсивность была равна \mathcal{I}_0 .

6.28. Параллельный пучок монохроматического света нормально падает из воздуха на плоскую поверхность диэлектрика. Определить максимальную величину напряженности электрического поля в диэлектрике E_{\max} . Оценить расстояние l от поверхности диэлектрика до точки, в которой поле максимально. Диаметр светового пучка $D = 0,1 \text{ см}$, длина световой волны в воздухе $\lambda = 0,5 \text{ мкм}$, плотность потока мощности в падающем пучке $S = 1 \text{ кВт/см}^2$, показатель преломления диэлектрика $n = 2$.

6.29. Параллельный пучок монохроматического света с длиной волны $\lambda = 0,5 \text{ мкм}$ нормально падает на поверхность диэлектрика с показателем преломления $n = 2$. Поверхность диэлектрика покрыта черным (неотражающим) экраном, в котором имеется отверстие диаметром $D = 0,1 \text{ см}$. На каком расстоянии l от поверхности диэлектрика (в воздухе) электрическое поле волны максимально? Принимая плотность потока мощности в падающей волне равной $S = 1 \text{ кВт/см}^2$, определить максимальную величину напряженности электрического поля в воздухе E_{\max} .

6.30. На пути плоской световой волны с $\lambda = 0,54 \text{ мкм}$ поставили тонкую собирающую линзу с фокусным расстоянием $f = 50 \text{ см}$, непосредственно за ней — диафрагму с круглым отверстием и на расстоянии $b = 75 \text{ см}$ от диафрагмы — экран. При каких радиусах отверстия центр дифракционной картины на экране имеет максимальную освещенность?

6.31. Перед тонкой линзой с оптической силой $D = 2,5 \text{ дптр}$ расположен непрозрачный экран с круглым отверстием $r = 1,1 \text{ мм}$. На экран параллельно оптической оси падает пучок света с длиной волны $\lambda = 550 \text{ нм}$. Измеряется интенсивность света \mathcal{I}_1 в фокусе линзы, после этого линзу убирают и вновь измеряют интенсивность света \mathcal{I}_2 в той же точке. Найти отношение $\mathcal{I}_1 / \mathcal{I}_2$.

6.32. Источник света и точка наблюдения расположены на одинаковых расстояниях от круглого отверстия в непрозрачном экране. Радиус отверстия равен радиусу 1-й зоны Френеля. Интенсивность колебаний в точке наблюдения равна \mathcal{I}_0 . Найти интенсивность \mathcal{I} колебаний в точке наблюдения, если посередине между источником и экраном расположить без нарушений осевой симметрии тонкую собирающую линзу, такую, что источник при этом оказывается в ее фокусе.

6.33. Точечный источник света и точка наблюдения P расположены симметрично на расстоянии $2L$ на оси круглого отверстия в непрозрачном экране. Отверстие оставляет открытой одну зону Френеля для точки P . Во сколько раз изменится интенсивность света в точке P , если к отверстию без нарушения осевой симметрии приложить тонкую линзу с фокусным расстоянием $f = L$?

6.34.* На длиннофокусную собирающую линзу с ирисовой диафрагмой падает параллельный пучок монохроматического света. На расстоянии a от линзы помещен экран, на котором наблюдаются дифракционные кольца. При каких радиусах диафрагмы центр колец будет темным и при каких светлым, если фокусное расстояние линзы равно f ?

6.35. Зонная пластинка дает изображение источника, удаленного от нее на 3 м, на расстоянии 2 м от своей поверхности. Где получится изображение источника, если его отодвинуть в бесконечность?

6.36. Определить фокусное расстояние f зонной пластинки для света с длиной волны 5000 \AA , если радиус 5-го кольца этой пластинки равен $1,5 \text{ мм}$; определить радиус r_1 1-го кольца этой пластинки. Что произойдет, если пространство между зонной пластинкой и экраном заполнено средой с показателем преломления n ($n > 1$)?

6.37. Какова интенсивность света \mathcal{I} в фокусе зонной пластинки, если закрыты все зоны, кроме 1-й? Интенсивность света без пластинки равна \mathcal{I}_0 .

6.38. Какова интенсивность света \mathcal{I} в фокусе зонной пластинки, если закрыть всю пластинку, за исключением верхней половины 1-й зоны? Интенсивность света без пластинки равна \mathcal{I}_0 .

6.39. Зонная пластинка, вырезанная из стекла с показателем преломления n , представляет собой тело вращения, сечение которого показано на рис. 315. Пластинка помещена в непрозрачную оправу. Радиусы ступенек $r_1 = 2$, $r_2 = 4$, $r_3 = 6 \text{ мм}$. Толщина ступенек h одинакова. Определить максимальное фокусное расстояние f_{max} пластинки для света с длиной волны $\lambda = 500 \text{ нм}$. Указать, при какой толщине h интенсивность в фокусе будет наибольшей. Какой максимальный выигрыш в интенсивности будет давать такая система?

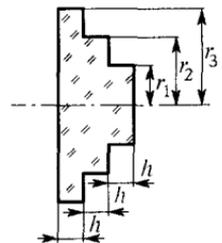


Рис. 315

6.40. Основное фокусное расстояние амплитудной плоской зонной пластинки равно f_0 . Найти ее остальные фокусные расстояния.

6.41. Освещенный предмет расположен на оси зонной пластинки на расстоянии a от нее. Самое дальнее от зонной пластинки изображение предмета получается на расстоянии b от нее. На каких расстояниях b_k от пластинки получаются остальные изображения предмета?

6.42*. С помощью зонной пластинки надо сфотографировать освещенный предмет с угловым размером $2\alpha = 0,1$ рад. Оценить число зон пластинки, при котором будет достигнута наибольшая четкость в изображении всех частей предмета.

6.43. Линза с фокусным расстоянием $f = 50$ см и диаметром $D = 5$ см освещается параллельным монохроматическим пучком света с длиной волны $\lambda = 630$ нм. Найти, во сколько раз интенсивность волны \mathcal{I} в фокусе линзы превышает интенсивность волны \mathcal{I}_0 , падающей на линзу. Оценить размер b пятна в фокальной плоскости.

6.44. Зонная пластинка с радиусом 1-й зоны Френеля $r_1 = 0,5$ мм помещена перед отверстием в экране диаметром $D = 1$ см. Пластинка освещается параллельным монохроматическим пучком света с длиной волны $\lambda = 500$ нм и интенсивностью \mathcal{I}_0 . Определить интенсивность \mathcal{I} волны в фокусе пластинки. Оценить размер b пятна в фокальной плоскости.

6.45*. Требуется изготовить отражательную зонную пластинку на вогнутом сферическом зеркале кольцевыми зонами Френеля. Найти радиус m -й зоны r_m , если источник света и точка наблюдения расположены на оси зеркала на расстояниях a и b соответственно от его вершины, причем $a \leq R \leq b$, $r_m \ll a$, где R — радиус кривизны поверхности зеркала.

6.46*. В предыдущей задаче $R = 100$ см, $a = 80$ см, $\lambda = 5000$ Å, радиус 4-й зоны Френеля $r_4 = 0,2$ см. Где будут расположены изображения S' источника нулевого и ± 1 -го порядков?

6.47. Зонная пластинка имеет такие же параметры, как и в предыдущей задаче. Источник монохроматического света ($\lambda = 5000$ Å)

помещен в центре кривизны вогнутого зеркала, на котором она изготовлена ($a = R$). Пластинка дает два изображения ± 1 -го порядков в точках, отстоящих от зеркала на расстояния b_1 и b_2 , причем $b_1 - b_2 = R/10$. Найти радиус m -й зоны пластинки.

6.48. Для измерения размеров малых светящихся частиц предложена схема, изображенная на рис. 316. Частица S и плоскость наблюдения Π расположены на двойном фокусном расстоянии от собирающей линзы L с фокусным расстоянием $f = 25$ см. Перед линзой на некотором расстоянии L , которое может изменяться в процессе эксперимента,

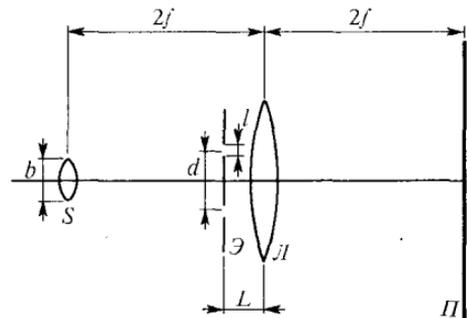


Рис. 316

Частица S и плоскость наблюдения Π расположены на двойном фокусном расстоянии от собирающей линзы L с фокусным расстоянием $f = 25$ см. Перед линзой на некотором расстоянии L , которое может изменяться в процессе эксперимента,

расположен экран Э с двойной щелью. Расстояние между щелями $d = 1$ см, ширина каждой щели $l = 2$ мм. Длина волны света $\lambda = 5 \cdot 10^{-5}$ см. Определить ширину интерференционных полос, наблюдаемых на плоскости П, если экран расположен точно посередине между частицей S и линзой ($L = f$). Оценить, при каком значении L интерференционные полосы исчезнут, если размер источника $b = 10^{-3}$ см.

6.49. Направленность излучения ультразвукового дальномера обеспечивается рупором конической формы длиной $a = 15$ см и диаметром выходного отверстия $D = 10$ см. Оценить, в каких пределах можно перестраивать излучаемую частоту, чтобы интенсивность волны, излучаемой в направлении оси рупора, изменялась бы не более, чем в 2 раза. Средняя рабочая частота $\nu = 100$ кГц. Считать волну, распространяющуюся в рупоре, сферической. Скорость звука $v = 330$ м/с.

6.50. На пути сферической монохроматической волны, сходящейся в точке O , на расстоянии $z = R_0$ от точки O устанавливается экран с круглым отверстием (рис. 317). Размер отверстия таков, что

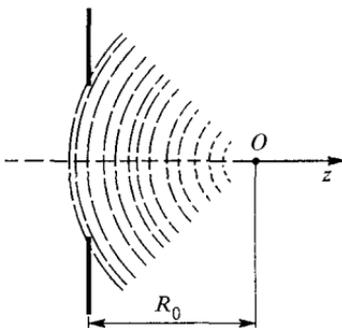


Рис. 317

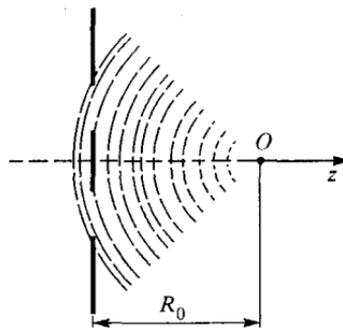


Рис. 318

при освещении экрана плоской волной с той же длиной волны на нем укладывалось бы три зоны Френеля для точки O . Найти интенсивность света в точке O , принимая интенсивность в плоскости экрана равной \mathcal{I}_0 . Определить, при каких значениях z будут наблюдаться локальные минимумы интенсивности, если точку наблюдения удалять от точки O в область $z > R_0$.

6.51. На пути сферической монохроматической волны, сходящейся в точке O , на расстоянии $z = R_0$ от точки O устанавливается непрозрачный экран с кольцевым вырезом (рис. 318). При освещении этого экрана плоской волной с той же длиной волны экран оставался бы открытыми 2-ю, 3-ю и 4-ю зоны Френеля для точки O . Найти интенсивность света в точке O , принимая интенсивность в плоскости экрана равной \mathcal{I}_0 . Определить, при каких значениях z будут наблюдаться локальные минимумы интенсивности, если точку наблюдения смещать от точки O в область $z \leq R_0$.

§ 7. Дифракция Фраунгофера.

Разрешающая способность оптических инструментов

7.1. Параболическое зеркало диаметром $D = 1$ м используется как антенна для волн длины $\lambda = 3$ см. Оценить наименьшее расстояние L_{\min} , на котором следует поместить приемник для снятия диаграммы направленности.

7.2. Для измерения скорости частиц жидкости бесконтактным методом используется лазерный анемометр. Два когерентных лазерных пучка с длиной волны излучения

$\lambda = 0,63$ мкм и углом сходимости $\varphi = 2^\circ$ пересекаются в некоторой области жидкости, в которой небольшие взвешенные частички движутся со скоростью v (рис. 319). Определить скорость этих частиц, если известно, что при регистрации отраженного от них света частота колебаний тока фотоприемника Φ равна $\nu = 5,54$ кГц.

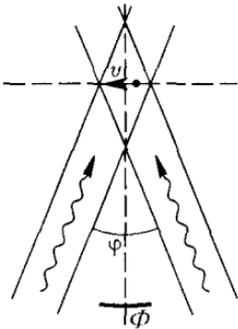


Рис. 319

7.3. Оценить, с какого расстояния L можно увидеть раздельно свет от двух фар автомобиля.

7.4. Пыль, взвешенная в воздухе, делает видимым узкий лазерный луч. Луч виден особенно хорошо, если смотреть почти навстречу

ему в пределах угла приблизительно 10° . Объяснить явление и оценить размер b пылинок, если длина волны света 6300 \AA .

7.5. О зоркости хищных птиц ходят легенды. Оценить, на основе дифракционных соображений, может ли орел, летающий над землей на высоте 1 км, разглядеть мышонка размером в 2 см.

7.6. Изображение точечного источника проецируется на экран с помощью тонкой линзы с малым апертурным числом двумя способами, реализуемыми при условии, что, расстояние от источника до экрана в обоих случаях остается постоянным и равным $L = 4$ м. При этом фокусное расстояние линзы $f = 0,75$ м. Как относятся освещенности в центре дифракционного изображения в этих двух случаях?

7.7. Изображение точечного источника проецируется на экран с помощью тонкой линзы с малым апертурным числом двумя разными способами. В первом расстояние от источника до линзы равно ее удвоенному фокусному расстоянию. Во втором это расстояние составляет $5/4$ фокусного расстояния линзы. Во сколько раз изменится освещенность в центре дифракционного изображения?

7.8. В интерферометре Майкельсона источником света служит круглая диафрагма S диаметром $d = 0,05$ мм, которая освещается параллельным пучком монохроматического света с длиной волны $\lambda = 0,6$ мкм. Длины плеч интерферометра $AB = 30$, $AC = 10$ см (рис. 320). Интерференционная картина в виде концентрических колец наблюдается на экране \mathcal{E} , помещенном в фокальной плоскости линзы. Оценить число m интерференционных колец, наблюдаемых в пределах главного дифракционного максимума источника.

7.9. С искусственного спутника Земли, обращающегося по круговой орбите на расстоянии $h = 250$ км, проводится фотографирование земной поверхности. Разрешающая способность фотопленки $N = 500$ линий/мм. Какими параметрами должен обладать объектив фотоаппарата (диаметр D , фокусное расстояние f), чтобы при фотографировании разрешались детали с линейными размерами $l \approx 1$ м?

7.10. С самолета, летящего на высоте $H = 5$ км, производится аэрофотосъемка местности. Какими следует выбрать фокусное расстояние f и диаметр объектива D фотоаппарата, чтобы сфотографировать объекты размером $l \approx 2,5$ см на фотопленку с разрешающей способностью $n = 500$ штрих/мм? На какое время τ следует открывать затвор фотоаппарата (экспозиция), чтобы движение самолета со скоростью $V = 360$ км/час не приводило к размытию изображения?

7.11. На щель шириной b положена стеклянная призма с показателем преломления n и преломляющим углом α (рис. 321).

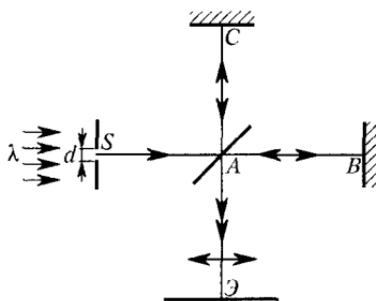


Рис. 320

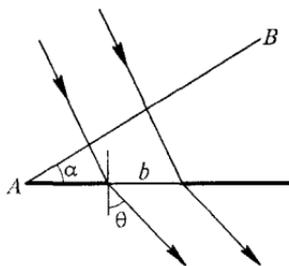


Рис. 321

На грань AB призмы нормально падает плоская монохроматическая волна. Найти направления на нулевой максимум и минимум в дифракционной картине Фраунгофера.

7.12*. Плоская световая волна падает нормально на абсолютно черный экран, размеры которого велики по сравнению с длиной волны. Часть энергии поглощается черным экраном, а часть рассеивается из-за дифракции. Показать, что количество поглощенной энергии равно количеству рассеянной.

7.13. Оценить минимально необходимую для локации Луны энергию \mathcal{E} световой вспышки рубинового лазера ($\lambda = 0,7$ мкм), если отражение луча осуществлялось 14 призмами, установленными на Луноходе-1. Каждая из призм отражает луч на угол 180° . Отражение от призмы рассматривать, как отражение от плоского зеркала диаметром $d = 6$ см. Посылка и прием луча осуществлялись телескопом Симеизской обсерватории. Диаметр зеркала телескопа $D = 2,6$ м. При приеме мог быть обнаружен сигнал, состоящий из двух фотонов.

7.14*. Доказать, что при дифракции Фраунгофера интенсивности дифрагированного света от дополнительных экранов совпадают во всех направлениях, за исключением направления падающей волны

(принцип Бабиня). Дополнительными называются два экрана, у которых непрозрачные места одного экрана по форме и положению совпадают с отверстиями другого.

7.15. Точечный источник света находится на некотором расстоянии a от щели шириной D . За щелью на расстоянии b от нее помещен экран, плоскость которого параллельна плоскости щели. Прямая, соединяющая источник света с серединой щели, перпендикулярна к плоскости экрана. Найти приближенное выражение для расстояния x между центральным максимумом и первым дифракционным минимумом на экране, считая, что углы дифракции малы. Найти условие применимости полученного приближенного выражения.

7.16. Камера-обскура длиной $L = 10$ см с малым отверстием предназначена для фотографирования удаленных предметов. Оценить диаметр отверстия D камеры, при котором она имеет наибольшую разрешающую способность. Длина волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$.

7.17. Пучок фтористо-водородного лазера, работающего в одномодовом режиме на длине волны $\lambda = 3$ мкм, формируется зеркалами диаметром $D = 3$ м. На каком максимальном расстоянии L может находиться мишень, чтобы плотность потока энергии на ней была практически равна плотности потока на зеркале?

7.18. Оценить, во сколько раз отличаются напряженности электрического поля монохроматической волны $\lambda = 1$ мкм в фокусе сферического зеркала (диаметр $D = 10$ см, радиус кривизны $R = 1$ м) и на его входе.

7.19. Плоская волна проходит через стеклянную пластинку с показателем преломления $n = 3/2$, падая на ее поверхность нормально (рис. 322). Толщина пластинки испытывает скачкообразное изменение на величину $b = 2\lambda/3$ вдоль прямой, проходящей через точку C перпендикулярно плоскости рисунка.

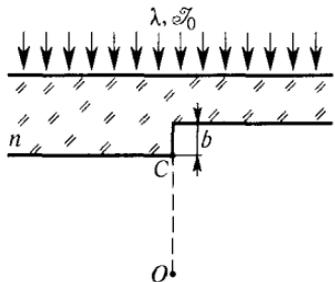


Рис. 322

Найти интенсивность света в точке O , лежащей в плоскости, проходящей через точку C перпендикулярно к плоскости рисунка, если интенсивность света в этой точке в случае плоскопараллельной пластинки (т. е. при $b = 0$) равна \mathcal{I}_0 .

7.20. Плоская волна проходит через стеклянную пластинку с показателем преломления n , падая на ее поверхность нормально (рис. 322). Толщина пластинки испытывает скачкообразное изменение на величину b вдоль некоторой прямой, проходящей через точку C перпендикулярно к плоскости рисунка.

При каких значениях b интенсивность света в точке O , лежащей в плоскости, проходящей через точку C перпендикулярно к плоскости рисунка, будет вдвое меньше интенсивности света в той же точке O в случае отсутствия уступа на пластинке? Длина волны падающего света равна λ .

7.21. Дифракционные полосы от двух одинаковых параллельных щелей наблюдаются в фокальной плоскости линзы L (рис. 323). S_1 и S_2 — бесконечно удаленные линейные источники монохроматического света, параллельные щелям. При каком угловом расстоянии

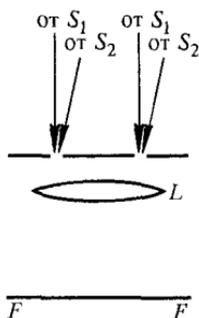


Рис. 323

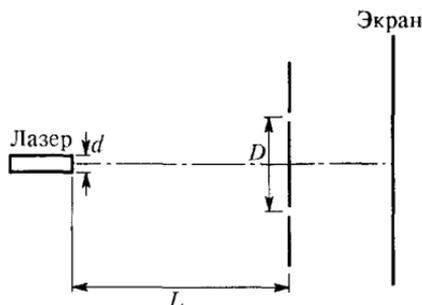


Рис. 324

между S_1 и S_2 дифракционные полосы исчезнут, если расстояние между центрами щелей равно D и велико по сравнению с шириной щели и длиной световой волны λ ?

7.22. В установке, описанной в предыдущей задаче источники S_1 и S_2 помещены в фокальной плоскости коллиматорной линзы с фокусным расстоянием f . При каком расстоянии x между S_1 и S_2 дифракционные полосы исчезнут?

7.23. На рис. 324 изображена схема интерференционного опыта Юнга, в котором используется явление дифракции света на двух щелях. В качестве источника света в схеме применен лазер, работающий на длине волны $\lambda = 6328 \text{ \AA}$. Пучок света на выходе лазера имеет плоский волновой фронт. Диаметр пучка $d = 2 \text{ мм}$. При каком расстоянии между щелями D возможно наблюдение интерференционной картины на экране, если расстояние от источника до двойной щели $L = 4 \text{ м}$?

7.24. Квадратное отверстие со стороной $L_0 = 0,2 \text{ см}$ освещается параллельным пучком солнечных лучей, падающих нормально к плоскости отверстия. Найти форму и размер $L \times L$ изображения отверстия на экране, удаленном на 50 м от него, если плоскость экрана параллельна плоскости отверстия. Границей освещенности на экране считать положение первого дифракционного минимума наиболее сильно отклоняемых лучей (видимый спектр $7000\text{--}4000 \text{ \AA}$).

7.25. Диффрагма линзы имеет форму квадрата с длиной стороны D . Точечный монохроматический источник света помещается на главной оптической оси линзы. Найти распределение интенсивности света, получающегося в результате дифракции в плоскости изображения источника.

7.26. Дифракция Фраунгофера плоской волны на щели наблюдается в фокальной плоскости линзы. Во сколько раз изменится интенсивность в фокусе линзы, если щель накрыть плоскопараллельной

пластинкой, амплитудный коэффициент пропускания которой имеет вид $\tau(x) = \sin(\pi x/a)$? Ось x направлена перпендикулярно щели, точки $x = 0$ и $x = a$ — координаты краев щели.

7.27. Найти картину дифракции Фраунгофера плоской монохроматической неполяризованной волны на длинной прямой щели шириной b , вдоль оси которой симметрично расположена длинная пластинка из поляроида шириной $b/2$.

7.28. На щель шириной a нормально падает плоская волна с длиной волны λ . Щель закрыта двумя стеклянными пластинками шириной $a/2$ и толщиной h с показателями преломления n_1 и n_2 и коэффициентами пропускания (по интенсивности) τ_1 и τ_2 . Найти распределение интенсивности в дифракционной картине Фраунгофера. При каком условии в центре картины получается темная полоса?

7.29. Рассчитать и проанализировать дифракционную картину при нормальном падении света на пилообразную решетку (рис. 325), сделанную из стекла с показателем преломления n . Число зубьев решетки равно N , $a \gg h$. Длина волны падающего света равна λ .

7.30. Плоская монохроматическая волна (длина волны λ) падает на плосковогнутую сферическую линзу диаметром $2\rho_0$ (рис. 326). Пространство вне линзы закрыто экраном. Вычислить интенсивность

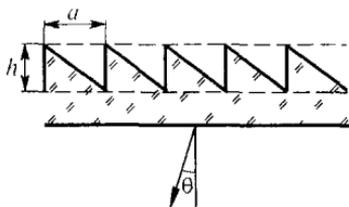


Рис. 325

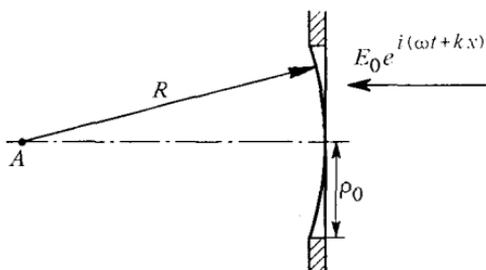


Рис. 326

в точке A центра кривизны линзы, лежащей на оптической оси системы. При каких радиусах линзы ρ_{max} интенсивность в точке A максимальна ($\rho_0 \ll R$)? Показатель преломления материала линзы n .

7.31. Цилиндрическая линза шириной D освещается параллельным пучком монохроматического света. Центральная часть линзы (рис. 327) перекрывается прозрачной полоской, вносящей фазовую задержку в π . Какова ширина полоски b , если центральный дифракционный максимум сузился вдвое? Во сколько раз изменилась при этом интенсивность в фокусе?

7.32. Цилиндрическая линза освещается параллельным пучком монохроматического света (рис. 328). Во сколько раз изменится интенсивность в фокусе и ширина центрального максимума, если центр линзы перекрыть непрозрачной полоской, ширина которой вдвое меньше ширины линзы? Как изменится световой поток в центральном максимуме?

7.33. Оценить, во сколько раз изменится угловое разрешение телескопа, если центральную часть его объектива закрыть непрозрачным экраном. Для простоты при оценке считать сечения объектива и

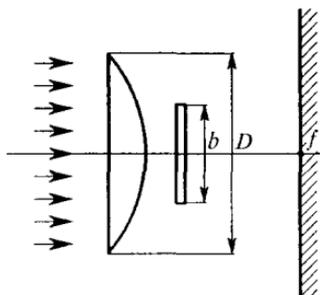


Рис. 327

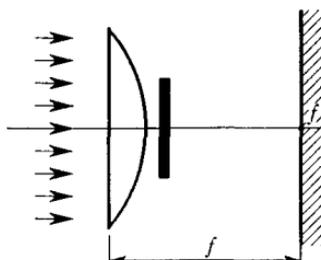


Рис. 328

экрана симметрично расположенными квадратами со сторонами D и d соответственно. Каково максимальное возможное изменение разрешающей способности?

7.34*. Оптическая система (труба или микроскоп) дает в качестве изображения светящейся точки систему дифракционных колец. Согласно Рэлю, минимальное расстояние между двумя близкими точками, которые еще изображаются раздельно, определяется тем, что центральный светлый кружок от первой светящейся точки должен приходиться на первое темное кольцо дифракционной картины, даваемой второй светящейся точкой. Ориентировочно можно принять, что глаз способен различить две близкие точки, если максимумы освещенности в местах их геометрических изображений превосходят интенсивность посредине между ними не менее чем на 15%. Приняв это, проверить, действительно ли при выполнении критерия Рэля получатся раздельные изображения двух самосветящихся точек.

Указание. Для простоты расчета принять, что диафрагма квадратная. В случае круглой диафрагмы результаты мало отличаются от тех, которые получаются для квадратной диафрагмы. (См. решение задачи 7.25*.)

7.35*. Решить предыдущую задачу в предположении, что изображаемые точки не самосветящиеся, а освещаются одним и тем же источником света. Например, можно взять два круглых отверстия в экране, размеры которых малы по сравнению с расстоянием между ними. Рассмотреть качественно три случая: 1) отверстия освещаются пучком лучей, параллельных главной оптической оси; 2) отверстия освещаются параллельными лучами, но наклоненными к главной оптической оси; 3) отверстия освещаются диффузным светом.

7.36. При аэрофотосъемке местности используется объектив с фокусным расстоянием $f = 10$ см и диаметром $D = 5$ см. Съемка производится на фотопленку, имеющую разрешающую способность $R = 100 \text{ мм}^{-1}$. Определить, какие детали местности могут быть разрешены на фотографиях, если съемка производилась с высоты $h = 10$ км.

7.37*. Объектив телескопа имеет фокусное расстояние $f_1 = 3$ м и диаметр $D = 15$ см. Определить фокусное расстояние f_2 окуляра, при котором полностью используется разрешающая способность объектива, если диаметр зрачка глаза $d = 3$ мм. Предполагая, что в системе телескоп—глаз отсутствуют aberrации, оценить, на каком расстоянии L с помощью такого телескопа можно читать книгу с размером букв $b \approx 2$ мм.

7.38. Современные фотопленки способны разрешать до $z = 10^4$ линий/см. Какую светосилу (т. е. отношение квадратов диаметра D и фокусного расстояния f) должен иметь объектив фотоаппарата, чтобы полностью использовать разрешающую способность пленки?

7.39*. Каково должно быть увеличение зрительной трубы для того, чтобы полностью использовать разрешающую способность ее объектива?

7.40. 1) Подсчитать разрешающую способность зрительной трубы с диаметром объектива 5 см. 2) При каком увеличении будет использована полная разрешающая способность этой трубы? Диаметр зрачка глаза $d = 5$ мм.

7.41. Самый большой в мире телескоп был сооружен в России и установлен в астрономической обсерватории на северных отрогах Кавказского хребта, вблизи станции Зеленчукская. Диаметр зеркала этого телескопа $D = 6$ м. Найти разрешаемое им угловое расстояние $\delta\theta$ для длины волны $\lambda = 5500 \text{ \AA}$.

7.42. В чем выгода применения телескопов для рассматривания звезд, если они не дают увеличения по сравнению с невооруженным глазом?

7.43. В принципе можно построить телескоп сколь угодно высокой разрешающей способности без объектива, заменив объектив круглым отверстием. Какова должна быть длина L такого телескопа, чтобы он имел ту же разрешающую способность, что и обычный телескоп с диаметром объектива $D = 1$ м? Чему будет равна светосила S такого телескопа?

7.44. Производится фотографирование удаленных предметов с помощью объектива телескопа на фотопластинке, помещенной в его фокальной плоскости. Полученный снимок с помощью окуляра того же телескопа проецируется на удаленный экран. Каково должно быть угловое увеличение телескопа, чтобы при этом была использована полностью разрешающая способность объектива телескопа? Изображение на экране рассматривается с того места, где установлен проекционный аппарат. Диаметр зрачка глаза равен d .

7.45. Гальванометр имеет зеркальце диаметром $D = 5$ мм. Оценить (учитывая дифракционные эффекты), дальше какого расстояния L не следует отодвигать шкалу от гальванометра, если отсчеты с помощью зрительной трубы можно делать с точностью до $l = 0,5$ мм.

7.46. Какова должна быть минимальная длина отрезка на Луне и Солнце, чтобы его изображение в рефлекторе с диаметром зеркала 6 м можно было отличить от изображения точки?

7.47. Каково должно быть минимальное расстояние между двумя точками на поверхности Марса, чтобы их изображение в телескопе (рефракторе) с диаметром объектива 60 см можно было отличить от изображения одной точки? Считать, что Марс наблюдается в момент великого противостояния, когда расстояние до него от Земли минимально и составляет $56 \cdot 10^6$ км.

7.48. Космонавты прибыли на Луну. Чтобы сообщить об этом на Землю, они растягивают на поверхности Луны черный круглый тент. Каким должен быть радиус r этого тента, чтобы его можно было заметить с Земли в телескоп с объективом $D = 5$ м? Контрастная чувствительность приемника 0,01.

7.49. Блестящий металлический межпланетный корабль попечного размера $d = 10$ м опустили на поверхность Луны в полнолуние. Оценить диаметр D зеркала телескопа, в который можно с Земли увидеть прибытие корабля, если контраст, надежно обнаруживаемый глазом, принять равным $k = 0,15$. Считать коэффициент отражения лунной поверхности равным $\rho_1 = 0,1$, а металла — $\rho_2 = 1$; наблюдение ведется в свете с длиной волны $\lambda = 0,6$ мкм.

7.50*. Луч лазера фокусируется идеальной оптической системой с отношением $f/D = 1$. Оценить мощность N лазера, при которой в электрическом поле в фокусе системы электроны смогут приобретать энергию порядка энергии покоя m_0c^2 . Как зависит N от длины волны λ ? Какое магнитное поле B будет при этом в фокусе?

7.51*. Ракета удаляется от Земли и перестает быть видимой на фоне неба в телескоп с объективом диаметром $D_1 = 80$ мм, когда она находится на расстоянии $L_1 = 2 \cdot 10^4$ км от Земли. На каком расстоянии L_2 от Земли удастся заметить эту ракету в телескоп с объективом диаметром $D_2 = 200$ мм при той же контрастной чувствительности глаза?

7.52*. Излучение лазера непрерывного действия на длине волны $\lambda = 0,63$ мкм мощностью $N = 10$ мВт направляется на спутник с помощью телескопа, объектив которого имеет диаметр $D = 30$ см. Свет, отраженный спутником, улавливается другим таким же телескопом и фокусируется на фотоприемник с пороговой чувствительностью $N_{\text{пор}} = 10^{-14}$ Вт. Оценить максимальное расстояние L_{max} до спутника, на котором отраженный сигнал еще может быть обнаружен. Поверхность спутника равномерно рассеивает падающий свет с коэффициентом отражения $\rho = 0,9$. Диаметр спутника $d = 20$ см.

7.53. Оценить расстояние L , с которого можно увидеть невооруженным глазом свет лазера, генерирующего в непрерывном режиме мощность $N = 10$ Вт на частоте $\nu = 6 \cdot 10^{14}$ Гц, если для формирования луча используется параболическое зеркало диаметром $D = 50$ см. Глаз видит источник в зеленой части спектра, если в зрачок (диаметр зрачка $d = 5$ мм) попадает $n = 60$ квантов в секунду.

7.54. В фокальной плоскости объектива телескопа помещена фотопластинка. Освещенность изображения звезды на фотопластинке в $\alpha = 10$ раз меньше освещенности дневного неба. Во сколько раз

надо увеличить диаметр объектива, чтобы освещенность изображения звезды на фотопластинке стала в $\beta = 10$ раз больше освещенности изображения неба?

7.55. При наблюдении в телескоп с нормальным увеличением освещенность изображения звезды на сетчатке глаза в $\alpha = 10$ раз меньше освещенности дневного неба, рассматриваемого в тот же телескоп. Во сколько раз надо увеличить диаметр объектива для того, чтобы освещенность изображения звезды на сетчатке стала в $\beta = 10$ раз больше освещенности изображения неба, если вместе с объективом телескопа заменен и окуляр таким образом, что увеличение телескопа осталось нормальным?

7.56.* Каково должно быть увеличение микроскопа, чтобы полностью использовать разрешающую способность его объектива?

7.57. Проволочная сетка, ячейки которой имеют форму квадратов, проецируется собирающей линзой на экран. В задней фокальной плоскости линзы помещена узкая щель. Как будет меняться картина на экране при вращении щели вокруг главной оптической оси линзы? Как изменится картина при увеличении ширины щели (опыты Аббе)?

7.58. С помощью объектива микроскопа получена микрофотография малого объекта (например, растительных клеток или бактерий) с линейным увеличением N . Тот же объектив был использован для проецирования полученной микрофотографии на удаленный экран. Каково должно быть минимальное значение увеличения N , чтобы полностью использовать разрешающую способность микроскопа? Диаметр апертурной диафрагмы объектива равен D , диаметр зрачка глаза d . Изображение на экране рассматривается с места нахождения объектива.

7.59. Определить минимальное разрешаемое расстояние δ микроскопа при наилучших условиях освещения для 1) безиммерсионного объектива с числовой апертурой $a = 0,9$, 2) того же объектива, но с масляной иммерсией ($n = 1,6$). Длина волны при визуальных наблюдениях $\lambda = 5500 \text{ \AA}$.

7.60. Интерференционные кольца Ньютона получены при отражении рассеянного монохроматического света ($\lambda = 600 \text{ нм}$) от поверхности линзы с радиусом кривизны $R = 60 \text{ см}$ и плоского зеркала. Наблюдение колец проводится с помощью микроскопа с малой апертурой. При какой апертуре микроскопа u возможно наблюдение максимального числа колец? Каково при этом число наблюдаемых колец?

7.61. Почему для увеличения разрешающей способности эмиссионного электронного микроскопа необходимо создавать очень сильное электрическое поле у катода? В эмиссионном микроскопе объектом является нагретый катод. Оценить напряженность электрического поля у катода для того, чтобы 1) разрешающая способность эмиссионного микроскопа достигла разрешающей способности наилучших световых микроскопов; 2) превысила ее в 100 раз. Температуру катода считать равной 1000°C .

7.62. Каково должно быть фокусное расстояние f_2 окуляра микроскопа, чтобы была полностью использована разрешающая

способность объектива? Числовая апертура объектива равна $n \sin \alpha$, фокусное расстояние объектива f_1 , длина тубуса (трубы микроскопа) l . Длину тубуса можно считать равной расстоянию между объективом и плоскостью первого изображения (т. е. изображения, даваемого объективом).

7.63. С помощью объектива телескопа с диаметром D и фокусным расстоянием f производится фотографирование удаленных объектов на мелкозернистой пластинке, помещенной в фокальной плоскости объектива. Полученное изображение рассматривается в микроскоп с числовой апертурой $n \sin \alpha$ и увеличением M . Каким условиям должны удовлетворять числовая апертура и увеличение микроскопа, чтобы полностью использовать разрешающую способность объектива телескопа?

7.64. Угловая апертура электронного микроскопа $\Omega_{эл} = 10^{-4}$, а оптического — $\Omega_{опт} \approx 1$. Оценить напряжение U , ускоряющее электроны, при котором разрешающая способность этих приборов будет одинакова.

7.65. Оценить длительность τ светового импульса от одной грани 8-гранного вращающегося зеркала, расположенного на расстоянии $L = 200$ м от точечного источника света S . Световой импульс регистрируется фотоумножителем с малой шириной входной щели, расположенным вблизи источника (рис. 329). Ширина грани зеркала равна $a = 1$ см. Длина волны света $\lambda = 500$ нм. Зеркало вращается с частотой $\nu = 16$ Гц.

7.66. Изображения микродеталей, лежащих на черной подложке, проецируют с большим увеличением на экран. Одна деталь (более темная) имеет диаметр $d_1 = 50$ мкм, другая (более светлая) рассеивает в $k = 5$ раз большую долю падающего света и имеет диаметр $d_2 = 2$ мкм.

Оценить отношение средних освещенностей изображений этих двух деталей. Применяется объектив, диаметр которого $D = 1$ мм, а фокусное расстояние $f = 20$ мм; длина волны используемого света $\lambda = 0,5$ мкм.

7.67. Первый зеркальный телескоп, созданный И. Ньютоном, имел диаметр объектива $D_1 = 5$ см и фокусное расстояние $f_1 = 15$ см. Канадский инженер Э. Борра пытается организовать создание телескопа, в котором зеркалом служила бы поверхность вращающейся в сосуде воды. Предполагаемые параметры объектива: $D_2 = 30$ м и $f_2 = 100$ м. Оценить, во сколько раз должны отличаться средние освещенности изображений звезды Бетельгейзе, полученные в фокальных плоскостях объективов этих телескопов? Угловой диаметр звезды $\alpha = 2,3 \cdot 10^{-7}$ рад. Коэффициент отражения зеркала телескопа Ньютона $k_1 \sim 1$, а для поверхности воды $k_2 = 0,02$. Длину волны принять равной $\lambda = 0,6$ мкм.

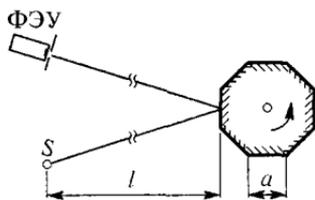


Рис. 329

§ 8. Спектральные приборы

8.1. Какую разрешающую силу должен иметь спектральный аппарат для разрешения дублета D -линии натрия ($\lambda_1 = 5890 \text{ \AA}$, $\lambda_2 = 5896 \text{ \AA}$)?

8.2. Найти величину наименьшего основания призмы b , изготовленной из стекла, дисперсия которого вблизи D -линии натрия $dn/d\lambda = 956 \text{ см}^{-1}$, чтобы призма смогла разрешить желтый дублет натрия ($\lambda_1 = 5890 \text{ \AA}$, $\lambda_2 = 5896 \text{ \AA}$).

8.3* Спектрограф имеет стеклянную призму с основанием $a = 10 \text{ см}$ и преломляющим углом $A = 60^\circ$, устанавливаемую при работе на угол наименьшего отклонения вблизи длины волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$. Показатель преломления стекла призмы $n = 1,73$; фокусное расстояние объектива коллиматора $f = 25 \text{ см}$. Какова должна быть ширина коллиматорной щели b , чтобы можно было практически полностью использовать теоретическую разрешающую способность призмы?

8.4* Найти угловое распределение интенсивности света при френгоферовой дифракции на решетке из N щелей и с периодом d при условии, что световые лучи падают на решетку нормально, а ширина щели равна b .

8.5* Дополнительными, или взаимно дополнительными, дифракционными решетками называются такие щелевые решетки, у которых непрозрачные места одной решетки совпадают с прозрачными в другой. Убедиться непосредственным расчетом, что при освещении таких решеток одним и тем же световым пучком положения и интенсивности главных дифракционных максимумов одного и того же порядка совпадают, за исключением главных максимумов нулевых порядков. Если же число штрихов решетки очень велико, то совпадают также интенсивности дифрагированного света для всех направлений, за исключением направления падающего света.

8.6. Параллельный пучок монохроматического света падает на дифракционную решетку с заданной полной шириной ее штрихованной поверхности. При каком значении отношения b/d ширины щели b к периоду решетки d интенсивность главных дифракционных максимумов 2-го порядка максимальна?

8.7* Показать, что для обычной амплитудной щелевой дифракционной решетки справедливо неравенство $\mathcal{I}_{\text{диф}} \leq \mathcal{I}_{\text{пад}}/4$, где $\mathcal{I}_{\text{пад}}$ — полный поток энергии, падающий на решетку, $\mathcal{I}_{\text{диф}}$ — поток энергии дифрагированного света, приходящийся на все дифракционные максимумы, кроме максимума нулевого порядка. Максимальное значение дифрагированного потока энергии достигается в случае, когда ширина щелей решетки равна половине ее периода.

8.8. Найти угловое распределение дифракционных минимумов при дифракции на решетке, период которой равен d , а ширина щели равна b .

8.9. Найти условие появления главного дифракционного максимума при наклонном падении лучей на решетку (угол падения θ_0).

Какой вид принимает это условие, если $d \gg \lambda$, а порядок спектра $m \ll d/\lambda$?

8.10. Пучок рентгеновских лучей падает на решетку с периодом 1 мкм под углом $89^\circ 30'$. Угол дифракции для спектра второго порядка равен 89° . Найти λ .

8.11. Найти условие равенства нулю интенсивности m -го максимума для дифракционной решетки с периодом d и шириной щели b .

8.12. Описать характер спектров дифракционной решетки, если ее постоянная d равна 1) удвоенной, 2) утроенной, 3) учетверенной ширине щели b .

8.13. Какой максимальный порядок спектра может наблюдаться при дифракции света с длиной волны λ на решетке с периодом d ?

8.14. Определить длину волны спектральной линии, изображение которой, даваемое дифракционной решеткой в спектре 3-го порядка, совпадает с изображением линии $\lambda = 4861 \text{ \AA}$ в спектре 4-го порядка.

8.15. Чем определяется максимальная длина волны, которая может получиться в спектре дифракционной решетки? Определить постоянную, которую должна иметь решетка, способная давать инфракрасный спектр с длинноволновой границей 100 мкм.

8.16. При каком условии можно наблюдать зеркальное отражение от шероховатой поверхности при малых и больших углах падения?

8.17. Могут ли перекрываться спектры 1-го и 2-го порядков дифракционной решетки при освещении ее видимым светом (7000—4000 Å)?

8.18. На одномерную фазовую дифракционную решетку (рис. 330) нормально падает плоская монохроматическая волна. На участках a и b оптические пути равны соответственно $l_1 = n_1 z_1$ и

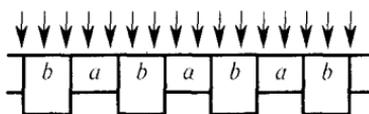


Рис. 330

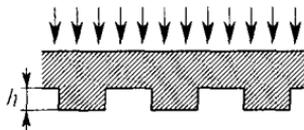


Рис. 331

$l_2 = n_2 z_2$ (n_1 и n_2 — показатели преломления, z_1 и z_2 — соответствующие толщины). Как меняются интенсивности дифракционных максимумов и соответствующие им углы дифракции при $n_1 \rightarrow n_2$ и $z_1 \rightarrow z_2$?

8.19. Прозрачная периодическая структура, профиль которой изображен на рис. 331, освещается сверху плоской монохроматической волной, падающей нормально на верхнюю границу. Ширина уступов и впадин структуры одинакова. При заданном показателе преломления n подобрать глубину h таким образом, чтобы главные фраунгоферовы дифракционные максимумы 1-го порядка имели наибольшую интенсивность. Какова при этом интенсивность нулевого главного максимума?

8.20. На одномерную дифракционную решетку со щелями (рис. 332) падает плоская монохроматическая волна. Щели b решетки совсем прозрачные, а участки a имеют коэффициент пропускания α . Как меняются интенсивности дифракционных максимумов и соответствующие им углы дифракции, когда $\alpha \rightarrow 1$?

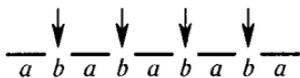


Рис. 332

8.21. На дифракционную решетку нормально падает параллельный пучок монохроматического света с длиной волны λ .

Решетка имеет N щелей шириной b и периодом d . Найти угловое распределение интенсивности света за решеткой, если закрыть центральную ее часть непрозрачным экраном так, что по краям решетки открытыми остаются по n щелей. Нарисуйте (качественно) график зависимости интенсивности \mathcal{I} от $\sin \theta$.

8.22. На дифракционную решетку с шириной щелей b , равной половине периода d ($d = 2b$), нормально падает плоская монохроматическая волна. Найти долю энергии падающей волны, рассеянную в нулевой и в каждый из 2-х и 1-х порядков ($d = 10\lambda$).

8.23. Дифракционная решетка шириной $a = 3$ см с числом штрихов $N = 10^4$ освещается параллельным пучком света от натриевой лампы \mathcal{L} . Пучок формируется с помощью щели S шириной $\delta = 0,05$ мм, помещенной в фокусе линзы L с фокусным расстоянием

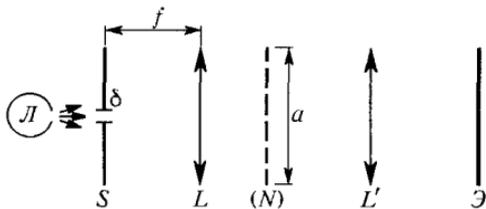


Рис. 333

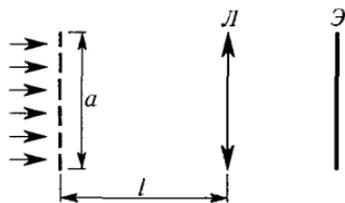


Рис. 334

$f = 10$ см (рис. 333). Далее следует стандартное френгоферово расположение. В каком порядке спектра на экране \mathcal{E} может быть разрешен желтый дублет натрия (588,996 и 589,593 нм)?

8.24. Дифракционная решетка шириной a освещается параллельным пучком света от натриевой лампы, при этом $a\delta\lambda \gg \lambda^2$, где λ — средняя длина волны, а $\delta\lambda$ — расстояние между линиями дублета. Далее на расстоянии l помещена линза \mathcal{L} диаметром D , а в ее фокальной плоскости — экран наблюдения (рис. 334). Какому условию должно удовлетворять расстояние l , чтобы желтый дублет натрия (588,996 и 589,593 нм) разрешался на экране?

8.25. Спектр некоторого вещества в видимой области содержит ряд спектральных линий в диапазоне от 400 нм до 600 нм с минимальной разницей длин волн $\delta\lambda = 0,5$ Å. Спектр изучается с помощью достаточно большой дифракционной решетки с периодом $d = 0,01$ мм. С помощью линзы спектр проецируется на экран, расположенный в ее фокальной плоскости, и рассматривается затем невооруженным

глазом с расстояния наилучшего зрения ($L = 25$ см). Определить минимальные значения диаметра линзы D и ее фокусного расстояния f , при которых наблюдатель может разглядеть все линии спектра. Диаметр зрачка глаза принять равным $d_{зр} = 0,5$ см.

8.26.* Над центром изношенной граммофонной пластинки помещен точечный источник света на высоте $h_1 = 1$ см. Глаз наблюдателя, расположенный на расстоянии $a = 110$ см от оси пластинки и на высоте $h_2 = 10$ см, видит, помимо геометрического изображения источника, систему дифракционных полос на поверхности пластинки. Определить расстояние Δx между ними, если расстояние между бороздками $d = 0,5$ мм. Длина волны $\lambda = 5500$ Å.

8.27. 1) Подсчитать угловую дисперсию в угл. с/Å в спектре 1-го порядка для решетки, имеющей 3937 штрих/см. 2) Подсчитать линейную дисперсию спектрографа с такой решеткой при объективе с фокусным расстоянием 50 см. 3) Подсчитать величину, обратную линейной дисперсии [Å/мм]. При расчете считать, что углы дифракции малы ($\cos \theta \approx 1$).

8.28. Какое расстояние между компонентами желтой линии дублета натрия ($\lambda_1 = 5890$ Å, $\lambda_2 = 5896$ Å) получится на фотографическом негативе в спектрографе, описанном в предыдущей задаче?

8.29. Найти угловую дисперсию решетки с постоянной $d = 5$ мкм, если $\lambda = 5000$ Å, порядок спектра $n = 3$.

8.30. На плоскую отражательную решетку нормально падает свет D -линии натрия ($\lambda = 5890$ Å). Определить число штрихов решетки на 1 мм, если спектр 2-го порядка наблюдается под углом 45° к нормали.

8.31. Найти угловое расстояние между главным максимумом и ближайшим к нему минимумом дифракционной решетки.

8.32. Подсчитать минимальное число штрихов решетки, которая может разрешить натриевый дублет в спектре 1-го порядка.

8.33. Подсчитать разрешающую силу решетки с периодом $2,5 \cdot 10^{-4}$ см и шириной 3 см в спектрах 1-го и 4-го порядков.

8.34. Изменяется ли разрешающая сила решетки при изменении наклона первичного пучка, падающего на нее?

8.35. Изменяются ли разрешающая способность и дисперсионная область дифракционной решетки, если, закрепив неподвижно трубу, в которую наблюдаются дифракционные спектры, закрыть через одну щели решетки?

8.36. Какова ширина спектральной линии водорода ($\lambda = 6563$ Å) на негативе спектрографа, если в нем использована решетка шириной $l = 3$ см и объектив с фокусным расстоянием $f = 15$ см?

8.37. Коллиматорная щель S , освещаемая источником света, помещается в главном фокусе линзы L с фокусным расстоянием $f = 20$ см. Пройдя через линзу, свет падает на дифракционную решетку, плоскость которой перпендикулярна к главной оптической оси линзы L . Число штрихов решетки $N = 1000$, ее период $d = 0,001$ см. Какова должна быть ширина коллиматорной щели b ,

чтобы была полностью использована разрешающая способность решетки в окрестности длины волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$?

8.38* Свет от газоразрядной трубки, диаметр которой $D = 1 \text{ см}$, непосредственно падает на дифракционную решетку, расположенную на расстоянии $L = 100 \text{ см}$. Оценить, какой будет в этих условиях максимальная разрешающая способность $R_{\max} = \lambda/\delta\lambda$.

8.39. Свет от газоразрядной трубки, диаметр которой $D = 0,1 \text{ см}$, непосредственно падает на дифракционную решетку. Оценить, на каком минимальном расстоянии L_{\min} от трубки нужно расположить решетку, чтобы при этом можно было разрешить две спектральные линии с расстоянием между ними $\delta\lambda = 5 \text{ нм}$ при $\lambda = 500 \text{ нм}$.

8.40. Свет от удаленного источника, угловой размер которого составляет $\psi = 10^{-3}$ рад, непосредственно падает на дифракционную решетку. Оценить, какую максимальную разрешающую способность R_{\max} можно получить в таких условиях.

8.41. Удаленный протяженный источник испускает две узкие спектральные линии $\lambda_1 = 500 \text{ нм}$ и $\lambda_2 = 500,2 \text{ нм}$ равной интенсивности. Свет от источника непосредственно падает на дифракционную решетку. Оценить угловой размер ψ источника, при котором можно разрешить эти две линии.

8.42. Наблюдается дифракция параллельного пучка монохроматического излучения с частотой $\nu = 10^{15}$ Гц, падающего нормально на дифракционную решетку с числом штрихов $N = 1,5 \cdot 10^4$. Во сколько раз изменится угловая расходимость в 1-м порядке, если падающее на решетку излучение промодулировать так, чтобы были сформированы короткие импульсы длительностью $\tau = 10^{-12}$ с?

8.43*. Дифракционная решетка с числом штрихов $N = 10^5$ имеет заводской дефект: ее период на разных участках неодинаков и изменяется в пределах $0,1\%$. Можно ли с помощью такой решетки обнаружить простой эффект Зеемана в магнитном поле с индукцией $B = 10^4$ Гс на длине волны $\lambda = 600 \text{ нм}$? Найти минимальное расстояние между линиями, которое может разрешить такая решетка.

8.44. Для дифракционной решетки с числом штрихов $N = 500$ штрих/мм предел разрешения в спектре 1-го порядка равен $\delta\lambda = 0,1 \text{ нм}$ при средней длине волны $\lambda = 600 \text{ нм}$. Изображение спектра получается с помощью линзы на экране. Определить минимальный допустимый диаметр D_{\min} линзы, при котором изображение спектра может быть разрешено.

8.45. Параллельный пучок импульсного лазера с длительностью импульсов 1 пс падает нормально на дифракционную решетку с высоким разрешением. Излучение, дифрагированное под углом 45° к оси падающего пучка, регистрируется быстродействующим фотоприемником, установленным в фокусе удаленного от решетки объектива диаметром 3 см . Оценить длительность импульсов, регистрируемых фотоприемником. Считать, что оптическая плоскость объектива установлена перпендикулярно оси дифрагированного пучка, разрешение определяется дифракцией на объективе.

8.46. Импульсное излучение с длительностью импульсов 1 пс и длиной волны $\lambda = 0,53$ мкм падает на дифракционную решетку с разрешающей способностью $R = 3400$. Оценить отношение длительности импульсов за решеткой к длительности падающих импульсов.

8.47. Излучение неодимового лазера с длиной волны $\lambda = 1,06$ мкм представляет собой последовательность ультракоротких импульсов, следующих с интервалом $\tau = 1$ нс. Излучение падает нормально на решетку с числом штрихов $n = 1500$ штрих/см. Каков минимальный размер L решетки, с помощью которой можно разрешить структуру спектра излучения во 2-м порядке дифракции?

8.48. Ультрафиолетовое излучение состоит из двух близких спектральных линий ($\lambda \approx 300$ нм, $\Delta\lambda = 0,1$ нм). Излучение падает под углом $\alpha = 86^\circ$ к нормали на отражательную дифракционную решетку с периодом $d = 4$ мкм. Оценить диаметр падающего пучка лучей, при котором возможно разрешение спектральных линий во 2-м дифракционном порядке.

8.49. С помощью оптического затвора из параллельного пучка света, содержащего смесь двух монохроматических компонент $\lambda_1 = 500$ нм и $\lambda_2 = 510$ нм выделен короткий импульс длительности

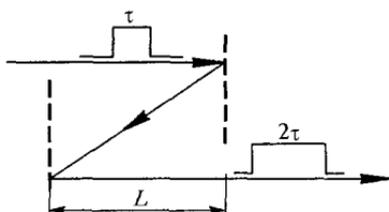


Рис. 335

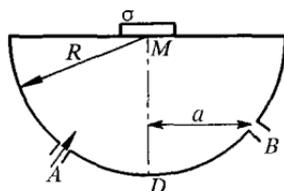


Рис. 336

$\tau = 5 \cdot 10^{-13}$ с. Импульс последовательно дифрагирует на двух одинаковых отражательных решетках, после чего распространяется в направлении, параллельном исходному (рис. 335). При каком расстоянии L между решетками длительность импульса на выходе увеличится вдвое? (Период решетки $d = 5 \cdot 10^{-4}$ см; выделяется 1-й порядок дифракции.)

8.50. Два коротких совмещенных во времени импульса света со средними длинами волн $\lambda_1 = 0,55$ мкм и $\lambda_2 = 0,56$ мкм нормально падает на отражательную дифракционную решетку ($d = 2 \cdot 10^{-4}$ см). Дифрагированный в первый порядок свет попадает на вторую такую же решетку, параллельную первой, на которой снова дифрагирует в направлении, параллельном исходному. На сколько по времени сдвигаются импульсы разных длин волн друг относительно друга, если расстояние между решетками $l = 50$ см?

8.51. Найти период d отражательной дифракционной решетки σ , если входная щель A и выходная щель B спектрального прибора (рис. 336) расположены на окружности радиусом $R = 1$ м, центр которой совпадает с центром решетки M . На щель A последовательно направляют пучок СО-лазера (длина волны излучения $\lambda_1 = 5$ мкм)

и пучок CO_2 -лазера ($\lambda_2 = 10$ мкм). При этом 2-й порядок дифрагировавшего пучка CO -лазера возвращается во входную щель, а 1-й порядок дифрагировавшего пучка от CO_2 -лазера падает на выходную щель. Расстояние от выходной щели до нормали MD к решетке α равно 0,5 м.

8.52. Импульсное излучение лазера с длительностью импульсов $\tau = 10^{-12}$ с проходит через спектрометр с дифракционной решеткой с максимальной оптической разностью хода $\Delta = 10$ см. Найти изменение ширины полосы излучения $\Delta\omega_2/\Delta\omega_1$.

8.53. Лазер испускает световые импульсы с центральной длиной волны 0,6 мкм с длительностью 1 пс и скважностью (отношение периода повторения импульсов к длительности каждого из них) 10^3 . Это излучение пропускается через монохроматор с разрешающей способностью $5 \cdot 10^4$. Оценить скважность импульсов Q по выходе из монохроматора.

8.54. Электрон движется в вакууме со скоростью v вблизи поверхности дифракционной решетки с периодом d . Скорость электрона параллельна поверхности решетки и перпендикулярна ее штрихам. Определить длины волн, которые могут излучаться под углом θ к нормали решетки из-за взаимодействия электрона с решеткой (эффект Смита—Парселла).

8.55. Одним из условий стабильности дифракционной картины, полученной с помощью дифракционной решетки, является постоянство температуры. Оценить максимально допустимое изменение температуры ΔT решетки, при котором еще практически полностью используется ее разрешающая способность, если фотографирование спектров ведется в 1-м порядке. Температурный коэффициент линейного расширения материала решетки $\alpha = 10^{-5} \text{ K}^{-1}$, полное число штрихов $N = 10^5$.

8.56. Для выделения одной моды из большого числа мод, генерируемых газовым лазером, предлагается использовать модифицированный резонатор Фабри—Перо, одно из зеркал которого заменено наклонной отражательной дифракционной решеткой DP (рис. 337). Внутри резонатора располагается наряду с активной средой AC телескопическая система $ТС$, предназначенная для расширения светового пучка, падающего на решетку. Найти минимальный размер D , до которого нужно расширить пучок, чтобы было можно выделить одну моду. Длина резонатора равна $L = 15$ см, длина волны генерации $\lambda = 1,2$ мкм, решетка имеет $N = 1600$ штрих/мм. Используется дифракция в 1-м порядке.

8.57. Для сужения спектра излучения лазера на красителе, имеющего широкий спектр в окрестности длины волны $\lambda = 600$ нм, одно из зеркал резонатора заменено дифракционной решеткой, нормаль к которой составляет угол $\varphi = 60^\circ$ к оси резонатора. Определить ширину спектра $\delta\lambda$ излучения такого лазера, если диаметр кюветы с красителем $D = 0,5$ см.

8.58. Для сужения спектра излучения лазера на красителе, имеющего широкий спектр в окрестности длины волны $\lambda = 600$ нм,

внутри резонатора устанавливается призма Π под углом минимального отклонения (рис. 338). Оценить спектральную ширину $\delta\lambda$ излучения такого лазера, если призма изготовлена из стекла, имею-

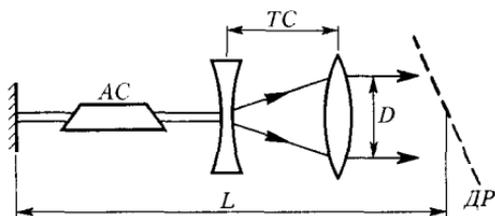


Рис. 337

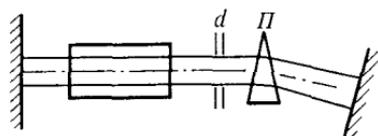


Рис. 338

щего дисперсию $dn/d\lambda = 1000 \text{ см}^{-1}$ в окрестности длины волны генерации, а преломляющий угол $\alpha = 10^\circ$. В резонаторе лазера установлена также диафрагма диаметром $d = 0,5 \text{ см}$.

8.59* Для рентгеновских лучей не существует линз и сферических зеркал. Для наблюдения дифракции рентгеновских лучей узкий пучок их падает на кристалл или (при скользящем падении) на дифракционную решетку. Дифракционная картина фиксируется на фотопластинке без какой бы то ни было фокусировки. На каком расстоянии l_F от кристалла надо установить фотопластинку, чтобы на ней наблюдалась дифракционная картина Фраунгофера, если ширина пучка падающих рентгеновских лучей $h = 1 \text{ мм}$, а длина волны $\lambda = 1 \text{ \AA}$? На опыте фотопластинку устанавливают на расстоянии нескольких сантиметров или десятков сантиметров, а для вычисления направлений на дифракционные максимумы пользуются формулами фраунгоферовой дифракции. Приняв во внимание вычисленное значение для l_F , объяснить, почему можно поступать таким образом.

8.60* Имея в виду решение предыдущей задачи, получить выражение для разрешающей способности (одномерной) дифракционной решетки в рентгеновской области спектра.

8.61. Рентгеновское излучение с длиной волны $\lambda = 2,8 \text{ \AA}$ дифрагирует на кристалле каменной соли, испытывая отражение от ряда кристаллических плоскостей под углом $\varphi = 30^\circ$ к нормали. Толщина кристалла $L = 0,56 \text{ мм}$. Определить угловую расходимость дифракционного максимума.

8.62. На дифракционную решетку с числом штрихов $n = 1000 \text{ штрих/см}$ падает плоская монохроматическая волна ($\lambda_0 = 1 \text{ мкм}$), частота которой начинает медленно изменяться со временем по закону $\omega = \omega_0(1 + at)$. За решеткой расположена линза с фокусным расстоянием $f = 100 \text{ см}$. Оценить время, в течение которого положение 6-го максимума в фокальной плоскости достигнет положения 5-го в начальный момент времени. Известно, что максимум интенсивности перемещается вдоль фокальной плоскости со скоростью $v = 1 \text{ км/с}$.

8.63. Монохроматический плоский пучок света с длиной волны $\lambda = 600$ нм падает нормально на дифракционную решетку с периодом $d = 5$ мкм. Определить относительное изменение частоты света, продифрагировавшего во второй порядок, если решетка движется с постоянной скоростью $v = 500$ см/с параллельно своей плоскости.

8.64. Дифракционная решетка, имеющая 1000 штрих/мм, освещается параллельным пучком монохроматического света. Решетка перемещается со скоростью $v = 0,5$ см/с в направлении, указанном на рис. 339. В фокальной плоскости линзы установлена фильтрующая маска, пропускающая лишь 1-й и -1-й порядки дифракции. Какова частота изменения тока фотоприемника, установленного в точке P_1 плоскости изображения? Как изменится частота, если используются ± 2 -е порядки дифракции? Чем отличаются токи фотоприемников, установленных в точках P_1 и P_2 ?

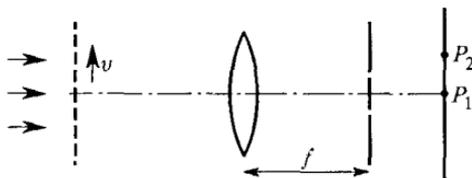


Рис. 339

Какой максимальный порядок спектра m можно получить от такой решетки, и каково минимальное расстояние $\delta\lambda$ между спектральными линиями, которое способна разрешить решетка в указанной области спектра? Спектр максимального порядка фотографируется на фотопластинке с помощью объектива с фокусным расстоянием $f = 50$ см. Какое расстояние Δx между спектральными линиями λ_1 и λ_2 получится на фотопластинке?

8.65. На плоскую отражательную решетку, содержащую $N = 50\,000$ штрихов, нормально падает свет от двойной линии натрия ($\lambda_1 = 5890$ Å, $\lambda_2 = 5896$ Å). Плотность штрихов $n = 5000$ штрих/мм. Какой максимальный порядок спектра m можно получить от такой решетки, и каково минимальное расстояние $\delta\lambda$ между спектральными линиями, которое способна разрешить решетка в указанной области спектра? Спектр максимального порядка фотографируется на фотопластинке с помощью объектива с фокусным расстоянием $f = 50$ см. Какое расстояние Δx между спектральными линиями λ_1 и λ_2 получится на фотопластинке?

8.66* Стеклопризма с основанием $b = 10$ см изготовлена из тяжелого флинта, дисперсия которого в окрестности $\lambda = 6000$ Å равна $dn/d\lambda = 1000$ см⁻¹. Какую максимальную разрешающую способность может иметь дифракционная решетка, ширина заштрихованной части которой равна длине основания этой призмы? Сравнить разрешающую способность такой решетки с разрешающей способностью призмы.

8.67. Ширина заштрихованной части дифракционной решетки равна длине основания призмы из каменной соли. Разрешающая способность решетки в 1-м порядке равна разрешающей способности призмы для длины волны $\lambda = 5150$ Å. Определить период решетки d , если показатель преломления каменной соли для длины волны $\lambda_1 = 4861$ Å равен $n_1 = 1,5537$, а для длины волны $\lambda_2 = 5461$ Å $n_2 = 1,5477$.

8.68. Параллельный пучок света падает на призму с угловой дисперсией $d\varphi/d\lambda = 10^3$ см⁻¹. Свет, прошедший через призму, нормально падает на дифракционную решетку с периодом d . Размер решетки превышает поперечное сечение пучка лучей, выходящих

из призмы. При каком значении d разрешающая способность системы в спектре 2-го порядка будет в два раза больше разрешающей способности одной призмы? Считать дифракционные углы малыми.

8.69. Определить угловую дисперсию и дисперсионную область пластинки Луммера—Герке с учетом дисперсии показателя преломления. Считать угол ϵ между выходящим лучом и поверхностью пластинки малым.

8.70. Каково число N интерферирующих лучей в пластинке Луммера—Герке длиной $L = 30$ см, толщиной $h = 1$ см и с показателем преломления $n = 1,52$?

8.71. Какую минимальную длину L должна иметь пластинка Луммера—Герке ($n = 1,5$), чтобы разрешить дублетную структуру линии H_{α} ($\lambda = 6563 \text{ \AA}$)? Разность длин волн линий дублета равна $0,14 \text{ \AA}$. Пренебречь величиной $dn/d\lambda$.

8.72. Какой должна быть длина b основания стеклянной призмы, чтобы она имела такую же разрешающую способность, как и пластинка Луммера—Герке длиной $L = 20$ см? Показатель преломления пластинки $n = 1,5$; дисперсия показателя преломления призмы $dn_{\text{пр}}/d\lambda = 956 \text{ см}^{-1}$; длина волны $\lambda = 6000 \text{ \AA}$.

8.73. При нормальном падении на плоскопараллельную пластинку из непоглощающего материала параллельного пучка монохроматического излучения, длина волны которого перестраивается непрерывно, коэффициент пропускания пластинки «осциллирует» так, что его соседние максимумы приходятся на длины волн в 720 мкм , 840 мкм и т. д. Найти показатель преломления материала пластинки, если ее толщина $d = 1,2 \text{ мм}$.

8.74. Определить условие максимума, угловое расстояние между максимумами, угловую дисперсию и дисперсионную область эталона Фабри—Перо (ввести угол падения φ и расстояние между зеркалами L).

8.75. Определить дисперсионную область эталона Фабри—Перо при $h = 1 \text{ см}$, $\lambda = 5000 \text{ \AA}$. Угол падения φ считать малым.

8.76. Чему равен порядок спектра при работе с эталоном Фабри—Перо в зеленой части спектра ($\lambda = 5500 \text{ \AA}$), если расстояние между пластинками равно 1 см ? Угол падения очень мал.

8.77*. Разрешающую способность интерферометра Фабри—Перо можно определить, пользуясь следующим критерием. Для разрешения двух спектральных линий λ и λ' необходимо, чтобы в интерференционной картине, даваемой интерферометром, эти линии были разведены на расстояние не меньше полуширины линии. Пользуясь этим критерием, найти выражение для разрешающей способности интерферометра Фабри—Перо.

8.78. Зеркала интерферометра Фабри—Перо, имеющие коэффициент отражения $\rho = 99\%$ (по интенсивности), расположены на расстоянии $L = 1 \text{ м}$ друг от друга. Эталон используется в качестве оптического резонатора на длине волны $\lambda = 0,63 \text{ мкм}$. Пользуясь аналогией с колебательным контуром, определить добротность резонатора

и ширину $\delta\nu$ резонансной кривой (в мегагерцах). Определить также частотный интервал $\Delta\nu$ между двумя соседними резонансами.

8.79. Излучение точечного монохроматического источника ($\lambda = 5000 \text{ \AA}$) проходит через резонатор Фабри—Перо (расстояние между зеркалами $L_1 = 25 \text{ см}$). Каково минимальное расстояние L_2

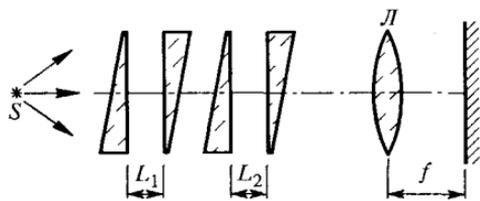


Рис. 340

между зеркалами второго резонатора (рис. 340), если после его установки вслед за первым первые девять колец в фокальной плоскости линзы исчезают? Каков радиус первого оставшегося кольца? Фокусное расстояние линзы $f = 100 \text{ см}$.

8.80* С помощью интерферометра Фабри—Перо исследуется выделенный системой фильтров участок спектра шириной $\Delta\lambda = 0,2 \text{ нм}$. Минимальная разность длин волн соседних спектральных линий $\delta\lambda = 0,001 \text{ нм}$. Оценить максимальное значение коэффициента пропускания $\tau = 1 - \rho$ (где ρ — коэффициент отражения зеркал по энергии), при котором разрешаются соседние линии.

8.81. Определить время установления колебаний и добротность в оптическом резонаторе, используемом в лазерах (длина волны излучения $\lambda = 0,63 \text{ мкм}$) и состоящем из двух плоскопараллельных зеркал, расположенных на расстоянии $L = 100 \text{ см}$ друг от друга и имеющих коэффициент отражения по энергии $\rho_1 = 100\%$ и $\rho_2 = 80\%$. Явлениями дифракции на краях зеркал пренебречь.

8.82. В интерферометре Фабри—Перо среда между зеркалами обладает дисперсией. При изменении длины волны света λ на величину $\Delta\lambda$ наблюдаемые интерференционные кольца сдвигаются так, что каждое кольцо перемещается на место соседнего кольца. Предполагая, что база интерферометра $L \gg \lambda$, вычислить дисперсию показателя преломления среды $dn/d\lambda$.

8.83* Определить разрешающую способность спектрометра инфракрасного диапазона, работающего по следующему принципу. Излучение исследуемого ИК-источника в диапазоне $\lambda_{\text{ИК}} \approx 3 \text{ мкм}$ смешивается в нелинейном кристалле с излучением стабильного аргонового лазера. При этом возникает излучение на суммарной частоте, лежащей в оптическом диапазоне. Последнее анализируется с помощью интерферометра Фабри—Перо, зеркала которого отстоят друг от друга на расстояние $L = 1 \text{ см}$ и имеют коэффициент отражения по интенсивности $\rho = 0,9$.

8.84* В интерферометре Фабри—Перо с открытым воздушным промежутком между зеркалами при температуре $T_1 = 293 \text{ К}$ наблюдается одно из колец равного наклона, угловой размер которого $\varphi_1 = 0,01 \text{ рад}$. При повышении температуры кольцо стягивается к центру и исчезает. Найти температуру T_2 , при которой это произойдет, если для воздуха при температуре T_1 разность $n - 1 = 0,00029$,

где n — показатель преломления. (Для воздуха разность $n - 1$ пропорциональна его плотности.)

8.85. Интерферометр Фабри—Перо образован двумя зеркалами с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 0,9$, разделенными кольцом из инвара толщиной $d = 100$ мм. Интерференционная картина фиксируется на фотопластинке. Оценить допустимое изменение температуры в лаборатории за время экспонирования, если коэффициент линейного расширения инвара $\alpha = 9 \cdot 10^{-7} \text{ K}^{-1}$. Длина волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$.

8.86. Интерферометр Фабри—Перо образован двумя зеркалами с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 0,95$, разнесенными на расстояние $L = 10$ мм. Интерференционная картина фиксируется на фотопластинке. Оценить величину допустимых изменений атмосферного давления в лаборатории за время экспозиции. Показатель преломления воздуха связан с атмосферным давлением P (в паскалях) соотношением $n = 1 + 28 \cdot 10^{-10} P$. Длина волны света $\lambda = 5000 \text{ \AA}$.

8.87. На интерферометр Фабри—Перо, состоящий из двух одинаковых зеркал диаметром $D = 1$ см, падает свет с длиной волны $\lambda = 500$ нм. Интерференционная картина наблюдается с помощью зрительной трубы, установленной на бесконечность, и имеет вид концентрических колец. Первое кольцо имеет угловой диаметр $\varphi = 10^{-2}$ рад. Оценить максимальную разрешающую способность спектрального прибора в этих условиях.

8.88. На интерферометр Фабри—Перо, состоящий из двух одинаковых зеркал, падает пучок света с длиной волны $\lambda \approx 0,5$ мкм. Интерференционная картина наблюдается в фокальной плоскости линзы диаметром $D = 2,5$ см с фокусным расстоянием $f = 10$ см и имеет вид концентрических колец. Первое кольцо имеет диаметр $d = 1$ см. Оценить максимальную разрешающую способность спектрального прибора в этих условиях.

8.89. Интерферометр Фабри—Перо состоит из двух одинаковых плоских зеркал с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 0,95$, расположенных на некотором расстоянии L друг от друга. На интерферометр нормально падает плоская волна, содержащая две спектральные компоненты $\lambda_1 = 546,740$ нм и $\lambda_2 = 546,768$ нм. При изменении L интерферометр последовательно настраивается на пропускание одной из спектральных компонент (λ_1 или λ_2). Оценить минимальное L_{\min} и максимальное L_{\max} значения, при которых интерферометр способен отделить одну спектральную компоненту от другой.

8.90. Излучение гелий-неонового лазера анализируется с помощью интерферометра Фабри—Перо. Спектральная линия излучения лазера совпадает с серединой линии поглощения неона на длине волны $\lambda = 0,63$ мкм. Оказалось, что пустой интерферометр Фабри—Перо в этих условиях имеет разрешающую способность $R_0 = 10^8$. Если пространство между зеркалами интерферометра заполнить разреженным неоном, то разрешающая способность падает до

поглощает неон на длине $l = 1$ м.

8.91. На резонатор Фабри—Перо с расстоянием между зеркалами (базой) $L = 0,5$ см и разрешающей способностью $R = 10^6$ падает ультракороткий световой импульс длительностью $\tau = 10^{-11}$ с и с длиной волны $\lambda = 500$ нм. Определить зависимость от времени сигнала, который регистрирует фотоприемник, установленный за резонатором Фабри—Перо.

8.92* Плоский пучок монохроматического света шириной D падает нормально на плоский резонатор Фабри—Перо. Оценить добротность резонатора Q , при которой диаметр пучка на выходе резонатора возрастает приблизительно в 3 раза. Длина волны падающего света отвечает максимуму пропускания резонатора.

8.93. Спектр лазерного импульса анализируется с помощью интерферометра Фабри—Перо, образованного зеркалами с коэффициентами отражения по энергии $\rho \sim 1$, находящимися на расстоянии L друг от друга. Оценить длительность импульса после прохождения через интерферометр.

8.94. Найти максимальную и минимальную амплитуды колебаний *внутри* резонатора Фабри—Перо, настроенного в резонанс с нормально падающей монохроматической волной амплитуды A_0 . Коэффициент отражения зеркал по интенсивности $\rho = 0,95$. Поглощением света пренебречь.

8.95. Оценить разрешающую способность интерферометра Фабри—Перо, если отношение максимальной и минимальной амплитуд колебаний поля *внутри* интерферометра, освещаемого плоской нормально падающей волной ($\lambda = 600$ нм), равно $\alpha = A_{\max}/A_{\min} = 90$. Расстояние между зеркалами $L = 4$ см.

8.96. На испаряющуюся прозрачную пленку нормально падает излучение лазера с длиной волны $\lambda = 630$ нм. Контроль толщины пленки осуществляется путем измерения интенсивности прошедшего излучения, которая периодически изменяется в процессе испарения, так что $\mathcal{I}_{\min}/\mathcal{I}_{\max} = 0,84$. Пренебрегая поглощением света в пленке, определите, при какой минимальной толщине интенсивность прошедшего света достигает максимального значения.

8.97. На подложке осаждается прозрачная пленка, контроль толщины которой производится путем измерения доли (по энергии) отраженного назад излучения лазера с длиной волны $\lambda = 0,63$ мкм. По мере роста пленки эта доля осциллирует, принимая минимальное значение, равное $2 \cdot 10^{-2}$. Какова толщина пленки в эти моменты? Излучение падает нормально к поверхности пленки. Коэффициент отражения на границе пленка—подложка (по амплитуде) $s = -1/7$. Рассмотреть двулучевое приближение.

8.98. Импульс видимого света длительностью τ падает на интерферометр Фабри—Перо параллельно его оси и затем фокусируется на чувствительную площадку фотоприемника. Расстояние между зеркалами интерферометра $L = 15$ см, коэффициент отражения

зеркал по энергии $\rho = 0,99$. Оценить, при каком значении величины τ в фототоке возникнут осцилляции, имеющие затухающий характер. Оценить частоту осцилляций ν , характерное время T затухания и число N колебаний фототока за время T . Инерционность фотоприемника считать достаточно малой.

8.99. Видимый свет от квазимонохроматического источника с шириной спектральной линии $\Delta\nu = 10^9$ Гц падает на интерферометр Фабри—Перо параллельно его оси и затем фокусируется на чувствительную площадку фотоприемника (рис. 341). Оценить значение расстояния L между зеркалами интерферометра и их коэффициент отражения по энергии ρ , чтобы в фототоке можно было зарегистрировать осцилляции за время измерения $T \approx 10^{-7}$ с. Считать, что время реакции фотоприемника на изменение интенсивности света не превышает 10^{-9} с.

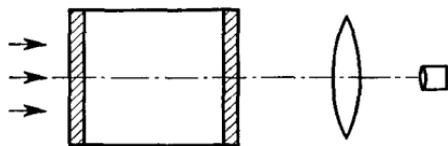


Рис. 341

8.100. В гелий-неоновом лазере ($\lambda = 630$ нм) используется оптический резонатор Фабри—Перо с коэффициентом отражения зеркал по энергии $\rho = 0,99$. Длина резонатора $l = 10$ см. Известно, что в некотором сечении внутри резонатора пучок лучей имеет плоский фазовый фронт, а радиальное распределение интенсивности света выражается формулой $\mathcal{I}(r) = \mathcal{I}_0 \exp\left(-\frac{r^2}{2W_0^2}\right)$, где $W_0 = \sqrt{\frac{l}{2k}}$, k — волновое число. Оценить интенсивность света на оси резонатора на расстоянии $L = 10$ м от него, если принять $\mathcal{I}_0 = 10^5$ Вт/м².

8.101. 1) Каков порядок m спектра при работе в области $\lambda = 5000$ Å с эшелон Майкельсона, высота ступенек которого $b = 1$ см, а показатель преломления стекла $n = 1,5$? 2) Найти угловое расстояние θ между главными максимумами для той же области спектра при ширине ступеньки $a = 0,2$ см.

8.102. Эшелон Майкельсона состоит из $N = 30$ стеклянных пластинок с показателем преломления $n = 1,5$; толщина каждой из них $h = 1$ см. Какова должна быть длина b основания стеклянной призмы, чтобы она имела такую же разрешающую способность, что и рассматриваемый эшелон? Дисперсия показателя преломления призмы $dn_{\text{пр}}/d\lambda = 956$ см⁻¹; длина волны $\lambda = 6000$ Å.

§ 9. Элементы фурье-оптики и голографии

9.1. Три плоские монохроматические волны с амплитудами 1, a и a ($a \ll 1$) падают на плоскость $z = 0$ под углами 0 , α и $-\alpha$ (рис. 342) так, что в точке $x = 0$ колебания оказываются синфазными. При смещении плоскости наблюдения в область $z > 0$ происходят периодические изменения контраста интерференционной картины. Объяснить явление. Найти положения плоскости наблюдения, в

которых контраст картины максимальный и минимальный. Чему он равен?

9.2. Найти спектр плоских волн $F(u)$ за синусоидальной решеткой, освещаемой нормально падающей плоской волной. Амплитудный коэффициент пропускания решетки $\tau(x) = 1 + a \cos \Omega x$ ($a < 1$)

9.3. Найти спектр плоских волн за щелью шириной a , освещаемой нормально падающей плоской волной. Решить ту же задачу, если щель перекрыть решеткой с периодом d и размером прозрачных участков b ($a = Nd$, где N — число штрихов решетки).

9.4. Два плоских когерентных монохроматических пучка света с длиной волны $\lambda = 500$ нм и с амплитудами A_0 и $2A_0$ падают под углами $\alpha = \pm 0,05$ рад на синусоидальную решетку с амплитудным коэффициентом пропускания $\tau(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$. В точке $x = 0$

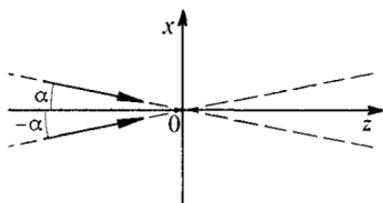


Рис. 342

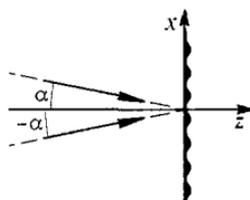


Рис. 343

эти волны создают противофазные колебания (рис. 343). Период решетки $d = 10^{-3}$ см. Определить пространственный спектр волны за решеткой.

9.5* В кювету, имеющую форму прямоугольного параллелепипеда, налит толуол, в котором возбуждаются ультразвуковые волны с помощью колебаний пластинки пьезокварца. Пластинка кварца установлена параллельно боковым стенкам кюветы. Ультразвуковые волны, возбуждаемые пластинкой, отражаются от одной из боковых стенок кюветы. В результате в жидкости образуется стоячая ультразвуковая волна. Чему равен пространственный период изменения показателя преломления жидкости при наличии в ней стоячей ультразвуковой волны?

9.6* На рис. 344 изображена схема установки для наблюдения дифракции света на ультразвуке. Стоячие ультразвуковые волны образуются в кювете K . Пластинка кварца P установлена параллельно стенке AC , так что волны, излучаемые ею, распространяются в направлении, параллельном AB . Дифракционные максимумы и минимумы наблюдаются в трубу T , установленную на бесконечность. Показать, что угол дифракции θ для максимума m -го порядка определяется из условия $\Delta \sin \theta = m\lambda$.

У к а з а н и е. Принять во внимание, что частота ультразвуковых колебаний весьма мала по сравнению с частотой световых колебаний.

9.7. Дифракция света на ультразвуковой волне в толуоле наблюдается на установке, описанной в предыдущей задаче. В качестве источника света использована зеленая линия ртути ($\lambda = 5461 \text{ \AA}$). Вместо трубы T за кюветой поставлена собирающая линза с фокусным

расстоянием $f = 30$ см. Дифракционные полосы получаются в фокальной плоскости линзы и рассматриваются в микроскоп, снабженный шкалой. Определить скорость звука v в толуоле, если расстояние между двумя соседними максимумами $\Delta x = 0,546$ мм, а частота ультразвука $\nu = 4000$ кГц.

9.8: Можно ли по характеру дифракционной картины Фраунгофера на плоской ультразвуковой волне решить, происходит ли дифракция на бегущей или стоячей ультразвуковой волне? Поглощением ультразвука пренебречь.

9.9: Если жидкость, в которой установилась стоячая ультразвуковая волна, рассматривать в микроскоп, то благодаря неоднородности жидкости будут видны светлые и темные полосы. Чему равно расстояние между двумя соседними светлыми или темными полосами?

9.10. Горизонтальный луч He—Ne лазера с $\lambda = 0,63$ мкм падает нормально на тонкую стеклянную кювету с водой. В воде возбуждена стоячая ультразвуковая волна. Направление распространения ультразвука перпендикулярно направлению падающего луча. В результате дифракции света на ультразвуке первые дифрагированные волны отклонились на угол $\varphi = 5,7^\circ$. Дифрагированный свет анализируется интерферометром Фабри—Перо толщиной $L = 1$ см. Определить спектральный состав дифрагированного света и оценить коэффициент отражения зеркал интерферометра, при котором можно наблюдать исследуемую структуру спектра. Скорость звука в воде $v = 1,5$ км/с.

9.11. Два плоских монохроматических когерентных пучка света с длиной волны $\lambda = 600$ нм и равными амплитудами A_0 падают под углом $\alpha = \pm 0,06$ рад на синусоидальную решетку с амплитудными коэффициентами пропускания $\tau(x) = (1 + \sin \Omega x)/2$ (рис. 343). В точке $x = 0$ эти волны создают синфазные колебания. Период решетки $d = 10^{-3}$ см. Определить пространственный спектр волн за решеткой.

9.12. Плоский монохроматический пучок света интенсивностью \mathcal{I}_0 и длины волны λ дифрагирует на двух последовательно расположенных синусоидальных решетках с амплитудным коэффициентом

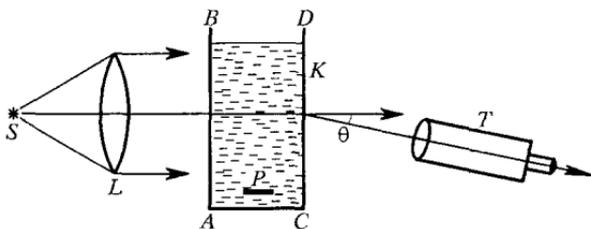


Рис. 344

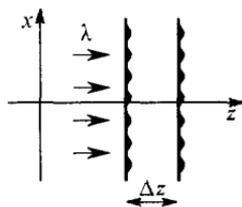


Рис. 345

пропускания $\tau_1(x) = \tau_2(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$ (рис. 345). Определить, при каких расстояниях Δz между решетками интенсивность дифракционных максимумов 1-го порядка максимальна и минимальна. Найти эти значения.

9.13. Плоский монохроматический пучок света с длиной волны λ дифрагирует на двух последовательно расположенных синусоидальных решетках с амплитудным коэффициентом пропускания $\tau_1(x) = \tau_2(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$. При смещении одной из решеток вдоль оси z со скоростью v (рис. 346) интенсивность нулевого дифракционного максимума периодически изменяется. Определить частоту ω этих изменений, а также отношение максимальной и минимальной интенсивностей.

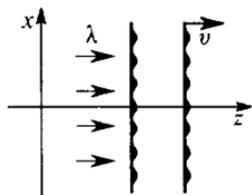


Рис. 346

9.14. Предлагается следующая схема спектрометра — устройства для исследования спектрального состава излучения источника света, содержащего две спектральные компоненты. Сколлимированный пучок света дифрагирует на двух последовательно расположенных одинаковых синусоидальных решетках, одна из которых перемещается с постоянной скоростью. (рис. 347а). В фокальной плоскости

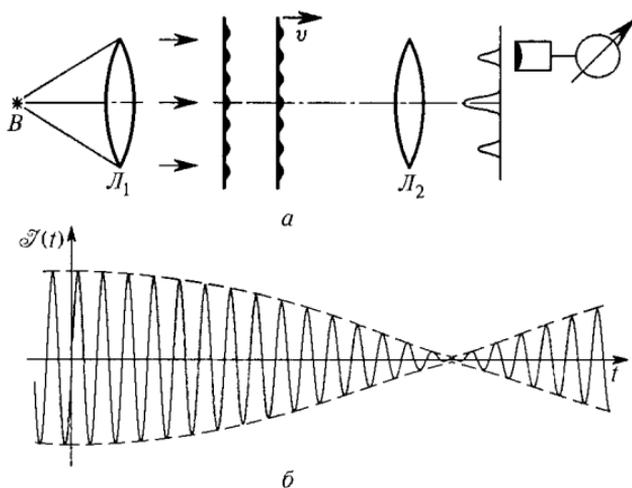


Рис. 347

линзы L_2 исследуется зависимость $\mathcal{J}(t)$ интенсивности первого спектрального максимума от времени. Оказалось, что эта зависимость имеет вид, изображенный на рис. 347б. Определить относительное расстояние $\Delta\lambda/\lambda$ между двумя спектральными компонентами λ и $\lambda + \Delta\lambda$ в излучении источника.

9.15. При наблюдении фазовых (прозрачных) структур методом темного поля в общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2 (рис. 348) на оптической оси устанавливается проволока Π . Фазовая решетка создается в жидкости стоячей ультразвуковой волной частоты $\nu = 20$ МГц. Найти расстояние Δl между интерференционными полосами на экране \mathcal{E} , а также максимально допустимое удаление L_{\max} экрана от линзы L_2 , при котором еще возможно наблюдение

интерференционной картины. Диаметр линзы L_2 $D = 4$ см, скорость звука $v = 1,5$ км/с. Решетка освещается нормально падающей плоской волной ($\lambda = 0,5$ мкм).

9.16. При наблюдении фазовых (прозрачных) структур методом темного поля в общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2 (рис. 348)

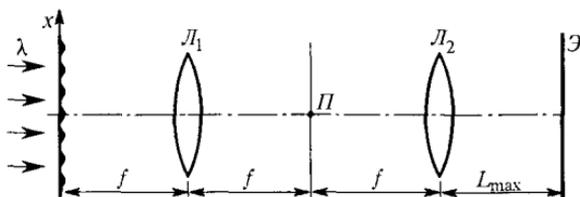


Рис. 348

на оптической оси устанавливается проволока Π . Оценить ее допустимый диаметр (d_{max} и d_{min}) для наблюдения на экране \mathcal{E} интерференционной картины от фазовой синусоидальной решетки с периодом $\Lambda = 2$ мм, освещаемой нормально падающей плоской волной длины $\lambda = 0,5$ мкм. Диаметр линзы L_2 равен $D = 2$ см, фокусное расстояние $f = 20$ см.

9.17. Один из методов наблюдения фазовых (прозрачных) объектов состоит в следующем: в общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2 на оптической оси устанавливается прозрачная пластинка

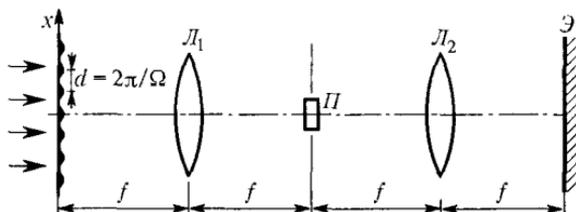


Рис. 349

Π , вносящая фазовую задержку в $\pi/2$ (рис. 349). Найти распределение интенсивности $\mathcal{I}(x)$ в плоскости изображения (в задней фокальной плоскости линзы L_2), если предмет — фазовая синусоидальная решетка с амплитудным коэффициентом пропускания $\tau(x) = \exp(im \cos \Omega x)$, $m \ll 1$ — расположен в передней фокальной плоскости линзы L_1 . Как изменится картина интенсивности, если использовать пластинку с задержкой в $3\pi/2$? Как изменится контраст, если пластинка обладает коэффициентом поглощения k_{Π} ?

9.18. Фазовая синусоидальная решетка с глубиной модуляции $m \ll 1$ установлена в передней фокальной плоскости линзы L_1 и освещается параллельным пучком монохроматического линейно поляризованного света с длиной волны λ . Определить толщину и ориентацию маленькой кристаллической пластинки, установленной в

фурье-плоскости (рис. 350), при которой контраст изображения на экране (видность) максимален. Какова при этом максимальная и

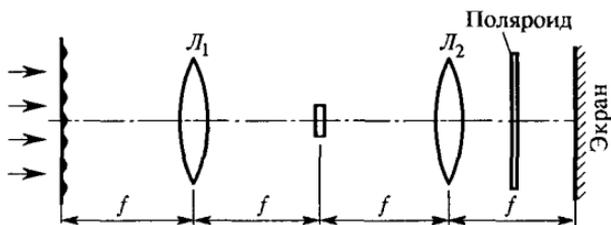


Рис. 350

минимальная видности при вращении поляроида вокруг оптической оси (поляриод расположен между линзой L_2 и экраном)?

9.19. Для наблюдения фазового (прозрачного) объекта в общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2 устанавливают на оптической оси небольшой идеальный поляриод, который вносит для проходящего света фазовую задержку в 2π (рис. 351). Определить видность

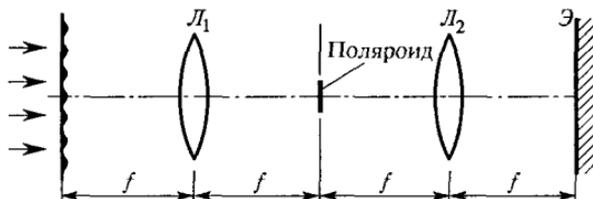


Рис. 351

интерференционной картины в задней фокальной плоскости линзы L_2 , если расположенную в передней фокальной плоскости линзы L_1 фазовую решетку с амплитудным коэффициентом пропускания $\tau(x) = \exp(i \cdot 0,2 \cos \Omega x)$ освещать плоским пучком монохроматического света, поляризованного по кругу.

9.20. Амплитудная синусоидальная решетка с коэффициентом пропускания по амплитуде $\tau(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$ установлена во входной плоскости оптической системы (рис. 352) и освещается нор-

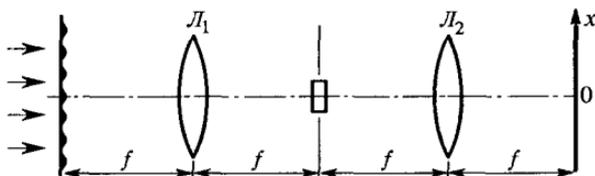


Рис. 352

мально падающей плоской волной (длина волны λ). Какова контрастность изображения в выходной плоскости, если в общей фокальной плоскости двух линз на оптической оси разместить прозрачную пластинку, вносящую фазовую задержку в $\pi/2$, (удовлетворяющую условию: $(n - 1)d = m\lambda + \lambda/4$)?

9.21. Решетка с функцией пропускания $\tau(x) = 1 + m \cos \Omega x$, $m < 1$ установлена во входной плоскости схемы Катрона (рис. 353) и освещается параллельным пучком монохроматического циркулярно поляризованного света с длиной волны λ . Определить толщину

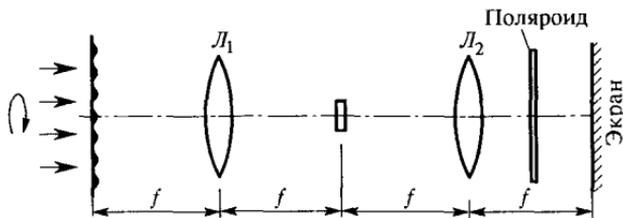


Рис. 353

маленькой кристаллической пластинки, установленной на оси системы в фурье-плоскости, а также взаимную ориентацию разрешенного направления поляриоида и пластинки, если контраст (видность) изображения на экране максимален. Чему равна видность изображения, если после этого повернуть поляририд на 90° ?

9.22. Один из методов наблюдения фазовых (прозрачных) объектов состоит в том, что плоскость наблюдения P смещается на некоторое расстояние l относительно плоскости P_0 , сопряженной с объектом (т. е. плоскости, в которой в соответствии с геометрической оптикой располагается его изображение) (рис. 354). При этом

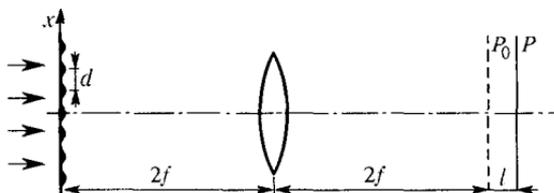


Рис. 354

контрастность наблюдаемой картины периодически изменяется при изменении l . Найти период d фазовой синусоидальной решетки, если в схеме, представленной на рисунке, ее контрастное изображение в первый раз возникло при $l_1 = \Delta L$. При каких других значениях l изображение будет контрастным?

9.23. В оптической схеме предметом является дифракционная решетка с большим числом штрихов и шагом d (рис. 355). Решетка освещается плоской нормально падающей монохроматической волной. Если в общую фокальную плоскость линз поместить такую же решетку, то наблюдаемое изображение входной решетки практически не изменится. Определить минимальный интервал времени τ между моментами возникновения изображения решетки, если угол падения волны затем изменять по закону $\alpha(t) = 2(\lambda/d) \sin(2\pi\nu t)$, где частота $\nu = 1$ Гц, $\lambda/d \ll 1$. Считать, что для заданного шага решеток фокусное расстояние линз минимально.

9.24. В оптической схеме предметом является дифракционная решетка с большим числом штрихов и шагом d_1 (рис. 355). Решетка освещается плоской нормально падающей монохроматической волной. Если в общую фокальную плоскость линз поместить решетку с



Рис. 355

вдвое большим шагом $d_2 = 2d_1$, то наблюдаемое изображение входной решетки практически не изменится. Определить минимальный интервал времени между моментами возникновения изображения решетки, если угол падения волны затем изменять по закону $\alpha(t) = 2(\lambda/d_1) \sin(2\pi\nu t)$, где частота $\nu = 1$ Гц, $\lambda/d_1 \ll 1$. Считать, что для заданного шага решеток фокусное расстояние линз минимально.

9.25. При нормальном освещении амплитудной синусоидальной решетки монохроматическим параллельным пучком света в плоскостях саморепродукции P воспроизводятся ее изображения

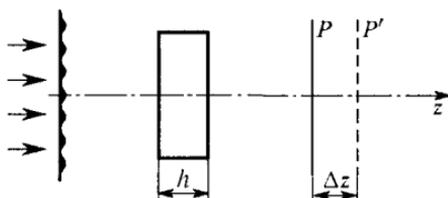


Рис. 356

(рис. 356). Если за дифракционной решеткой поместить однородную плоскопараллельную пластинку толщиной $h = 30$ мм с показателем преломления n , то все плоскости изображения сместятся по оси z на $\Delta z = 10$ мм. Определить n , если отношение длины волны λ к периоду решетки d достаточно мало ($\lambda/d \ll 1$).

9.26. Дифракционная решетка размером L и периодом d освещается нормально падающей плоской полной (длина волны $\lambda \ll d$). За ней воспроизводятся ее изображения в плоскостях саморепродукции. Оценить число изображений, наблюдаемых за решеткой, в которых еще различима ее структура.

9.27. При наблюдении методом фазового контраста фазовой синусоидальной решетки с амплитудным коэффициентом пропускания $\tau(x) = e^{im \cos \Omega x}$, $m \ll 1$ по ошибке фазовую пластинку Φ расположили так, что она перекрыла в общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2 один из дифракционных максимумов 1-го порядка

(рис. 357). Найти распределение поля в плоскости Π изображения. На какое минимальное расстояние l нужно переместить плоскость

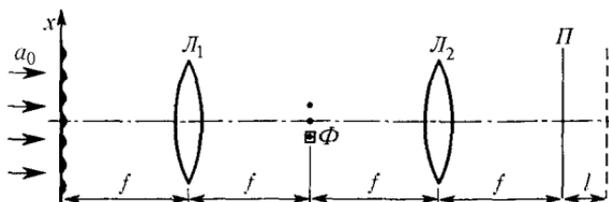


Рис. 357

наблюдения, чтобы возникло изображение чисто амплитудной решетки? Пояснить свое решение с помощью векторной диаграммы. Углы дифракции считать малыми. Длина волны λ .

9.28. Две последовательно расположенные вплотную друг к другу решетки с функциями пропускания $\tau_1(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$ и $\tau_2(x) = \exp(im \cos \Omega x)$, $m \ll 1$ освещаются плоской нормально падающей монохроматической волной. Как изменится отношение интенсивностей волн, дифрагировавших в ± 1 -е порядки дифракции, если сдвинуть первую решетку вдоль оси x на четверть периода? Какова разность фаз колебаний поля в ± 1 -х порядках дифракции?

9.29. Плоская монохроматическая волна (длина волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$) дифрагирует на амплитудной синусоидальной решетке, а затем проходит через интерферометр Фабри–Перо с расстоянием между зеркалами $L = 2 \text{ см}$. При каком максимальном периоде решетки d контраст интерференционной картины, возникающей в плоскости наблюдения, максимален?

9.30. Оптическая система состоит из двух одинаковых линз с общей фокальной плоскостью; f — фокусное расстояние линз. Амплитудная синусоидальная решетка находится в передней фокальной плоскости 1-й линзы, а изображение рассматривается в задней фокальной плоскости 2-й линзы. Как зависит характер изображения от соотношения между частотой решетки Ω и диаметром линзы D ?

9.31. Свет точечного квазимонохроматического источника S коллимируется объективом L_1 и падает на систему из двух последовательно расположенных одинаковых синусоидальных дифракционных

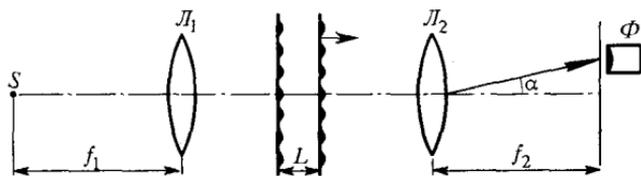


Рис. 358

решеток (рис. 358). При продольном смещении одной из решеток фотоприемник Φ регистрирует осцилляции интенсивности в первом дифракционном максимуме. Считая углы дифракции малыми,

определить длину волны источника λ и оценить ширину спектра излучения $\Delta\lambda$, если известно, что первый минимум интенсивности наблюдается при расстоянии между решетками $L = L_1 = 2$ см, а амплитуда осцилляций становится равной нулю при $L \geq L_2 = 20$ см. Период решеток $d = 10^{-2}$ см.

9.32. При голографировании в лазерном излучении плоского предмета A опорный пучок света создавался с помощью призмы Pr , находящейся в плоскости предмета (рис. 359). Где расположены

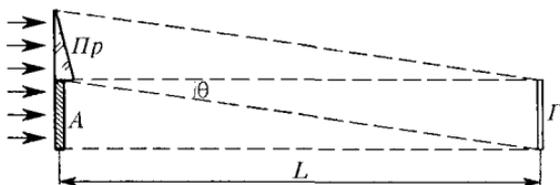


Рис. 359

мнимое и действительное изображения предмета при просвечивании голограммы G ? Излучение лазера считать плоской монохроматической волной. Угол отклонения луча призмой равен θ . Расстояние от предмета до голограммы равно L .

9.33. Найти амплитудный коэффициент пропускания $\tau(x)$ голограммы точечного источника света, если в качестве опорной волны используется нормально падающая на плоскость голограммы плоская волна. Расстояние от источника до голограммы равно L . Считать, что прозрачность голограммы пропорциональна интенсивности света при записи. Найти положение действительного и мнимого изображений при восстановлении изображения нормально падающей плоской волной. Как изменится положение восстановленных изображений, если при записи использовать наклонный опорный пучок с углом наклона θ ? Оценить минимальный размер a_{\min} голограммы, при котором полностью используется разрешающая способность фотоэмульсии, равная n [линий/мм]. Найти размер b восстановленного изображения.

9.34. Голограмма записана на пластинке радиусом $r = 5$ см. Она освещается монохроматическим светом длины волны $\lambda = 0,5$ мкм, а изображение получается на расстоянии $L = 1$ м. Найти допустимую некогерентность света $\Delta\lambda$, при которой еще полностью используется теоретическая разрешающая способность голограммы.

9.35. Получена голограмма небольшого предмета, расположенного на расстоянии $L = 50$ см от нее. Каким должен быть размер D фотопластинки, чтобы записать на голограмме детали размером $b \approx 0,01$ мм? Какая некогерентность света $\Delta\lambda$ допустима при записи голограммы? Длина волны света $\lambda = 0,5$ мкм.

9.36. При записи голограммы предмета, находящегося на расстоянии $L = 1$ м, используется излучение He-Ne лазера ($\lambda \approx 6300$ Å). Восстанавливается изображение с помощью протяженного квазимонохроматического источника с угловым размером $\alpha = 10^{-4}$ рад.

Каков минимальный размер деталей в восстановленном изображении? Какова при этом требуемая монохроматичность?

9.37. Излучение He—Ne лазера ($\lambda \approx 6300 \text{ \AA}$) используется для записи голограммы. Расстояние от предмета до голограммы $L = 1 \text{ м}$. Какого минимального размера детали d можно восстановить с помощью немонохроматического источника с шириной полосы $\Delta\lambda = 9 \text{ \AA}$? Каков необходимый для этого размер голограммы D ?

9.38. Точечный объект движется параллельно фотопластинке, на которую записывается его голограмма. Оценить скорость v объекта, при которой голограмма будет иметь максимальное число колец. Объект и фотопластинка освещаются плоской волной с длиной волны $\lambda = 0,5 \text{ мкм}$, нормальной к плоскости фотопластинки. Размер фотопластинки $D = 0,1 \text{ м}$, расстояние между объектом и фотопластинкой $L = 1 \text{ м}$, время экспозиции $\tau = 0,01 \text{ с}$. Найти также разрешающую способность голограммы Δl в направлении движения объекта.

9.39. Для записи голограммы без опорного пучка используется схема, изображенная на рис. 360. Предмет S , освещаемый параллельным пучком монохроматического света λ , расположен на расстоянии L от входной плоскости Π_0 , а фотопластинка (голограмма) Π_1

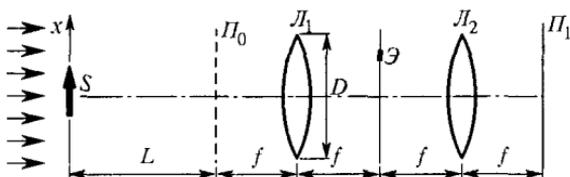


Рис. 360

в выходной плоскости Π_1 . В некоторой точке фурье-плоскости (общей фокальной плоскости линз L_1 и L_2) установлен небольшой непрозрачный экран \mathcal{E} . Полагая, что предмет — синусоидальная решетка с функцией пропускания $\tau(x) = (1 + \cos \Omega x)/2$, а непрозрачный экран перекрывает первый дифракционный максимум, найти распределение интенсивности на голограмме, считая известным диаметр D линз. Найти также положение восстановленных изображений. (Для восстановления используется плоская волна, нормально падающая на голограмму.) Оценить требуемый размер непрозрачного экрана.

9.40. При записи голограммы на фотопленку с толщиной слоя фотоэмульсии $h = 5 \text{ мкм}$ падают две плоские монохроматические волны ($\lambda = 5 \cdot 10^{-5} \text{ см}$) с равными амплитудами. Одна из волн (опорная) падает по нормали к фотопластинке, другая (предметная) — под углом $\alpha = 60^\circ$ к нормали. Предполагая, что показатель преломления фотоэмульсии $n = 1$, определить расстояние между слоями с максимальным почернением фотоэмульсии (интерференционные максимумы). Сколько таких слоев пройдет луч света, пронизывающий фотопластинку по нормали?

9.41. Голографические дифракционные решетки получают путем фотографирования интерференционных полос, полученных в лазерном излучении, на фотопленке высокого разрешения. Пусть на

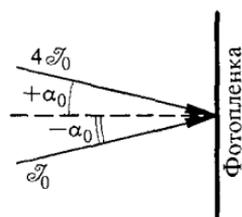


Рис. 361

плоскую пленку под углами α и $-\alpha$ к нормали падают два широких пучках лазерного излучения с длиной волны λ (рис. 361). Интенсивность излучения в пучках равна $4\mathcal{I}_0$ и \mathcal{I}_0 соответственно. После проявления и обработки фотопленки ее просвечивают лазерным пучком интенсивностью $4\mathcal{I}_0$ и той же длины волны λ . Этот пучок падает на поверхность полученной таким образом голографической решетки под углом α к нормали. Предполагая, что амплитудная прозрачность решетки пропорциональна интенсивности света при записи, определить спектр плоских волн за решеткой.

§ 10. Дисперсия света. Эффект Доплера в оптике

10.1. Рассматривая импульс, представляющий собой суперпозицию двух гармонических волн $\sin(\omega t - kx)$ и $\sin(\omega' t - k'x)$, найти групповую скорость u . Считать, что $\omega \approx \omega'$, $k \approx k'$.

10.2. Выразить групповую скорость $u = d\omega/dk$ через фазовую скорость света v и $dv/d\lambda$, а также через v и $dn/d\lambda$.

10.3. Изобразим кривой зависимость фазовой скорости волны v от длины волны λ (рис. 362). Показать, что отрезок OA на оси v , отсекаемый касательной к этой кривой в точке λ_0 , равен групповой скорости для длины волны $\lambda = \lambda_0$. (Построение П. С. Эренфеста).

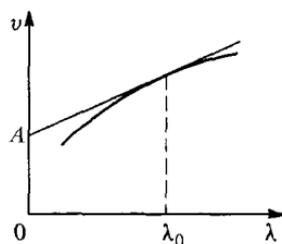


Рис. 362

10.4. Плоское волновое возмущение распространяется в среде с линейным законом дисперсии: $v = a + b\lambda$, где v — фазовая скорость, а a и b — постоянные. Показать, что каково бы ни было возмущение, форма его, непрерывно изменяясь, будет периодически восстанавливаться по истечении времени $\tau = d\lambda/dv = 1/b$. Показать, что отношение

пути s , пройденного возмущением за промежуток времени τ , к продолжительности этого промежутка равно групповой скорости.

У к а з а н и е. Любое плоское возмущение в любой момент времени может быть получено суперпозицией синусоид. Каждая из синусоид перемещается со своей фазовой скоростью в одном и том же направлении. Вследствие этого непрерывно деформируется форма возмущения. Утверждение, сформулированное в задаче, будет доказано, если показать, что существует такое время τ , по истечении которого точно восстанавливается первоначальное взаимное расположение синусоид. Достаточно провести рассуждение для трех синусоид; обобщение на большее число синусоид тривиально.

10.5. Вычислить групповую скорость u для различных законов дисперсии (v — фазовая скорость):

1) $v = a$ ($a = \text{const}$) — недиспергирующая среда, например звуковые волны в воздухе;

2) $v = a\sqrt{\lambda}$ — волны на поверхности воды, вызываемые силой тяжести (гравитационные волны);

3) $v = a/\sqrt{\lambda}$ — капиллярные волны;

4) $v = a/\lambda$ — поперечные колебания стержня;

5) $v = \sqrt{c^2 + b^2\lambda^2}$ — электромагнитные волны в ионосфере (c — скорость света в вакууме, λ — длина волны в среде, см. задачу 10.16);

6) $v = c\omega/\sqrt{\omega^2\varepsilon\mu - c^2\alpha^2}$ — электромагнитные волны в прямолинейном волноводе, заполненном диспергирующей средой с диэлектрической проницаемостью $\varepsilon = \varepsilon(\omega)$ и магнитной проницаемостью $\mu = \mu(\omega)$ (c — скорость света в вакууме, α — постоянная, зависящая от размеров и формы поперечного сечения волновода).

10.6. При каком законе дисперсии немагнитной среды $\varepsilon = \varepsilon(\omega)$, заполняющей прямолинейный волновод или бесконечное пространство, связь между фазовой и групповой скоростями электромагнитных волн принимает вид $vu = c^2$?

У к а з а н и е. См. предыдущую задачу.

10.7. Показать, что в условиях предыдущей задачи, а также в том случае, когда внутри волновода вакуум, фазовая скорость электромагнитных волн в волноводе превосходит скорость света в вакууме.

10.8. Найти групповую скорость u рентгеновского излучения в среде, если предельный угол полного внутреннего отражения при падении этих волн на среду из воздуха равен α . Показатель преломления рентгеновских волн определяется выражением $n^2 = 1 - \omega_0^2/\omega^2$, где ω_0 — постоянная.

10.9. Майкельсон измерил скорость света в сероуглероде по методу вращающегося зеркала. Показатель преломления сероуглерода для средней длины волны видимого спектра равен $n = 1,64$, а величина $1 + \frac{\lambda}{n} \frac{dn}{d\lambda} = 0,93$. Определить, какое следует ожидать значение для отношения скорости света в вакууме к измеренной этим методом скорости света в сероуглероде.

10.10. Получить формулу для диэлектрической проницаемости $\varepsilon(\omega)$ ионизованного газа в монохроматическом электрическом поле $E = E_0 \cos \omega t$. Столкновениями электронов и ионов пренебречь.

10.11. Может ли показатель преломления быть меньше единицы?

10.12. Диэлектрическая проницаемость плазмы $\varepsilon(\omega)$ (см. задачу 10.10) отрицательна, если $\omega < \omega_0$. В этом случае показатель преломления $n = \sqrt{\varepsilon}$ — чисто мнимая величина. Выяснить физический смысл чисто мнимого показателя преломления.

10.13. Радиоволна распространяется вверх. Волны каких частот могут проходить через ионосферу? Какие волны будут полностью отражаться?

10.14. Радиосигнал определенной частоты $\nu = \omega/2\pi$ посылается вверх и отражается на определенной высоте. Определить концентрацию электронов в точке отражения.

10.15. Концентрация электронов на Солнце на расстоянии $r = 0,06R$ от границы фотосферы ($R = 6,95 \cdot 10^{10}$ см — радиус Солнца) примерно равна $N = 2 \cdot 10^8$ см $^{-3}$. Могут ли радиоволны из этой области Солнца достигать Земли, если длина волны (в вакууме) равна 1) $\lambda = 1$ м, 2) $\lambda = 10$ м, 3) $\lambda = 50$ м?

10.16. Получить выражение для фазовой скорости радиоволны в ионосфере в зависимости от длины волны λ в ионосфере. (См. задачу 10.10).

10.17. Лазер на CO_2 со средней длиной волны $\lambda = 10,6$ мкм излучает две близкие частоты ν_1 и ν_2 . Излучение такого лазера смешивают в нелинейном кристалле с излучением лазера на Nd ($\lambda_3 = 1,06$ мкм). Анализ излучения на комбинационных частотах ($\nu_1 + \nu_3$ и $\nu_2 + \nu_3$) показал, что соответствующие им длины волн отличаются на $\delta\lambda = 0,5$ нм. Определить разность длин волн $\Delta\lambda = \lambda_1 - \lambda_2$ излучения лазера.

10.18.* Показатель преломления ионосферы для радиоволн с частотой $\nu = 10$ МГц равен $n = 0,90$. Найти концентрацию N электронов в ионосфере, а также фазовую v и групповую u скорости для этих радиоволн.

10.19. При изучении прохождения плоской электромагнитной волны частоты $\nu = 8$ МГц через плоские однородные слои плазмы с концентрацией свободных электронов $N = 10^6$ см $^{-3}$ найдено, что энергетические коэффициенты пропускания волн отличаются в 10 раз для слоев плазмы, толщины которых отличаются в два раза. Пренебрегая интенсивностью волн, отраженных от задней границы каждого слоя, найти их толщины d_1 и d_2 .

10.20. Для оценки интегральных и средних характеристик межзвездной плазмы можно использовать экспериментальный факт, установленный сразу же после открытия пульсаров. Оказалось, что из-за дисперсии плазмы импульсы радиоизлучения пульсаров на более низких частотах всегда запаздывают по отношению к импульсам более высоких частот. Рассмотрите следующий идеализированный пример. Два монохроматических сигнала с длинами волн $\lambda_1 = 3$ см и $\lambda_2 = 5$ см распространяются в плазме. Определить полное число n свободных электронов на пути сигналов (т. е. их число в цилиндре площадью 1 см 2 и высотой, равной расстоянию источник—приемник), если испущенные одновременно сигналы запаздывают друг относительно друга на время $\Delta t = 10^{-5}$ с. Концентрация электронов хотя и не постоянна вдоль пути сигналов, но показатель преломления везде весьма близок к единице. Определить также среднюю концентрацию N свободных электронов на пути сигналов, если их относительное запаздывание $\Delta t/t_0 = 10^{-15}$ (t_0 — время распространения от источника до приемника).

10.21. Импульсное излучение пульсара CP 1919 + 21 на частоте $\nu_1 = 80$ МГц достигает Земли на $\Delta t = 7$ с позже, чем соответствующий импульс на частоте $\nu_2 = 2000$ МГц. Оценить расстояние L до пульсара, если принять среднюю концентрацию электронов в межзвездном пространстве равной $N \approx 0,05$ см⁻³.

10.22. Измерение скорости ракеты при вертикальном взлете проводится импульсным радиолокатором, расположенным в точке старта. На экране локатора по оси времени фиксируются моменты послышки двух последовательных радиоимпульсов и их приема после отражения от ракеты. Поскольку скорость распространения радиоволн в ионосфере точно неизвестна, возникает погрешность в определении скорости ракеты. Найти относительную погрешность в определении скорости ($\Delta v/v$) ракеты, принимая максимальную концентрацию электронов в ионосфере равной $N = 10^6$ см⁻³, а рабочую частоту радиолокатора $\nu = 400$ МГц.

10.23. С целью проверки теории относительности предполагается с помощью радиоволн точно измерить параметры орбиты спутника Земли. Однако из-за преломления радиоволн в ионосфере, где средняя концентрация электронов $N = 10^5$ см⁻³, возникают ошибки измерений. Оценить минимальную частоту ν_{\min} , на которой следует проводить такие наблюдения.

10.24. Определить число свободных электронов на атом Ag, если пленка серебра прозрачна для ультрафиолета, начиная с энергии $\mathcal{E} = 5$ эВ. Для серебра относительная атомная масса равна $A = 108$, плотность $\rho = 10,5$ г/см³.

10.25. Параллельный пучок рентгеновского излучения длины волны $\lambda = 0,1$ нм падает на тонкую двояковыпуклую линзу из бериллия (плотность бериллия $\rho = 1,85$ г/см³, порядковый номер $Z = 4$, относительная атомная масса $A = 9$) с поверхностями одинаковых радиусов кривизны $R = 40$ см. Диаметр линзы считать равным $D = 9$ см. Найти угол расхождения φ пучка после линзы.

10.26. На экран из ${}^9_4\text{Be}$ (плотность $\rho = 1,85$ г/см³) падает плоская волна $\lambda = 100$ Å (от рентгеновского лазера). В экране имеется круглое отверстие диаметром $d = 2,45 \cdot 10^{-2}$ см. Расстояние до точки P наблюдения $L = 1$ м. Определить толщину экрана h , когда интенсивность в точке P максимальна (поглощением и отражением пренебречь). Определить величину максимальной интенсивности. (Для рентгеновского излучения электроны Be можно считать свободными).

10.27. На круглую пластинку из ${}^9_4\text{Be}$ (плотность $\rho = 1,85$ г/см³) падает плоская монохроматическая волна $\lambda = 100$ Å (от рентгеновского лазера). Расстояние до точки P наблюдения $L = 1$ м. Определить диаметр и толщину пластинки, при которых интенсивность в точке P максимальна. Определить величину максимальной интенсивности. Поглощением в пластинке пренебречь. (Для рентгеновского излучения электроны Be можно считать свободными).

10.28: Зеркало в виде сильно вытянутого параболоида вращения фокусирует мягкие рентгеновские лучи благодаря полному внутреннему отражению при скользящих углах падения α на далекие от вершины части параболоида (рис. 363). Оценить угол схождения лучей φ в фокусе параболоида для рентгеновского излучения с энергией 2 кэВ, если зеркало изготовлено из бериллия (плотность бериллия $\rho = 1,85 \text{ г/см}^3$, порядковый номер $Z = 4$, относительная атомная масса $A = 9$).

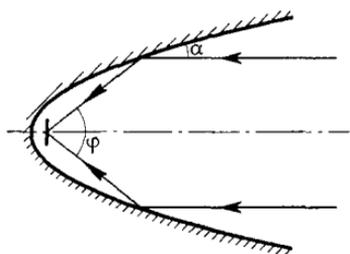


Рис. 363

10.29. Рентгеновское излучение падает на поверхность железной пластины (плотность железа $\rho = 7,8 \text{ г/см}^3$, порядковый номер $Z = 26$, относительная атомная масса $A = 56$). Предполагая, что для достаточно жесткого излучения все электроны вещества можно считать свободными, определить, на сколько отличается от единицы показатель преломления железа для рентгеновского излучения с длиной волны в вакууме $\lambda = 8,6 \cdot 10^{-2} \text{ нм}$. Найти угол скольжения β при полном «внешнем» отражении излучения от поверхности железной пластины.

10.30: Оценить мощность N , при которой лазерный луч диаметром $d = 1 \text{ мм}$ вызывает электрический пробой газа. Свободный пробег электронов в газе при условиях опыта равен $l_{\text{пр}} = 10^{-4} \text{ см}$, потенциал ионизации газа $U = 10 \text{ В}$, длина волны излучения $\lambda \approx 5 \cdot 10^{-5} \text{ см}$.

10.31. Волоконный световод представляет собой стеклянный цилиндр (сердцевину) с показателем преломления n_1 , окруженный оболочкой с показателем преломления n_2 (рис. 364). В сердцевину с помощью короткофокусной линзы вводится импульс света от лазера длительностью $\tau = 5 \cdot 10^{-12} \text{ с}$. Оценить длину импульса света на выходе световода длиной $L = 100 \text{ м}$. При оценке принять во внимание, что диаметр сердцевины d много больше длины волны света λ . Групповая скорость света в стекле $u = 2 \cdot 10^8 \text{ м/с}$ и $n_1 = 1,02n_2$.

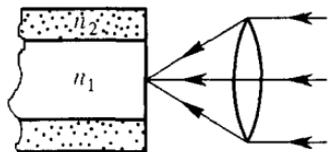


Рис. 364

10.32: Для одновременной передачи множества сигналов используют геостационарный спутник Земли в качестве ретранслятора. Оценить, сколько телефонных каналов с шириной полосы $\Delta\nu = 3 \text{ кГц}$ можно одновременно передавать по такой линии связи на средней частоте 10 ГГц. Средняя концентрация свободных электронов на пути сигналов $N = 10^5 \text{ см}^{-3}$. Влияние ионов можно не учитывать.

10.33: «Рентгеновод» представляет собой полый капилляр, стенки которого выполнены из твердого вещества (SiO_2). Захват

рентгеновского кванта в «рентгеновод» происходит за счет полного «внутреннего» отражения. Оценить, какими должны быть внутренний диаметр капилляра и радиус изгиба «рентгеновода», чтобы он был пригоден для транспортировки рентгеновских лучей с энергией $\varepsilon = 10$ кэВ.

10.34. Найти показатель преломления n газа и его градиент по высоте на поверхности Венеры, атмосфера которой состоит из углекислого газа CO_2 с поляризуемостью молекул $\alpha = 2,7 \cdot 10^{-23}$ см³. Давление на Венере $P_0 = 100$ атм, температура $t = 500$ °С. Найти радиус кривизны r светового луча, пущенного горизонтально. К каким особенностям атмосферной оптики планеты приводит найденное значение? Ускорение свободного падения на Венере $g_B = 0,84 g_3$.

Указание. Радиус r кривизны горизонтального луча определяется соотношением $\frac{1}{r} = \frac{1}{n} \frac{dn}{dh}$.

10.35. Во сколько раз должна увеличиться плотность атмосферы Земли для того, чтобы в ней, как на Венере, возникла круговая рефракция, при которой луч света обойдет Землю? Показатель преломления воздуха при атмосферном давлении равен $n_0 = 1,0003$ (см. предыдущую задачу).

10.36. Световой луч распространяется в поле тяжести параллельно поверхности Земли. Пренебрегая движением воздуха, определить величину отклонения луча на пути 1 км. Считать давление $P = 1$ атм, температуру воздуха $T = 300$ К, коэффициент преломления воздуха при этих условиях $n = 1 + 3 \cdot 10^{-4}$.

10.37. На плосковыпуклую линзу с радиусом кривизны $R = 100$ см падает плоская монохроматическая волна, частота которой возрастает со временем по закону $\omega = \omega_0(1 + at)$, $\frac{\omega - \omega_0}{\omega_0} \ll 1$, $\lambda_0 = 1$ мкм. Определить константу a , если фокус перемещается со скоростью $v = 3$ км/с. Показатель преломления линзы $n = 1,5$. Дисперсия линзы $dn/d\lambda = -10^3$ см⁻¹.

10.38. Линейно поляризованный импульс квазимонохроматического излучения проходит через электрооптическую ячейку Поккельса длиной $l = 10$ см. Показатель преломления ячейки увеличивают по закону $n(t) = n_0 + at$. Как изменится длительность импульса и его средняя частота после прохождения через ячейку, если $a = 3 \cdot 10^8$ с⁻¹?

10.39. Показатель преломления некоторой прозрачной среды вблизи частоты $\bar{\omega}$ изменяется по закону $n(\omega) = n_0 - A/(\omega - \omega_0)$, где $n_0 = 1,5$, $\omega_0 = 4 \cdot 10^{14}$ с⁻¹, $A = \text{const}$, $\omega < \omega_0$. Через слой такого вещества толщиной $l = 3$ см проходит короткий световой импульс, средняя частота которого равна $\bar{\omega}$, а спектральная ширина $\Delta\omega \ll |\bar{\omega} - \omega_0|$. Известно, что $|\bar{\omega} - \omega_0| \approx 10^{12}$ с⁻¹, и $|n(\bar{\omega}) - n_0| = 0,01$. Оценить время прохождения импульса через слой и сравнить это время со временем прохождения такого же расстояния в вакууме.

10.40. Определить время прохождения импульса света через слой вещества толщиной $l = 1$ см, показатель преломления которого вблизи средней частоты $\bar{\omega}$ импульса описывается как $n(\omega) = n_0 - A(\omega - \omega_0)$, где $n_0 = 1,5$, A — константа и $\omega_0 = 4 \cdot 10^{14} \text{ с}^{-1}$ — резонансная частота атомов вещества. Рассмотреть случай $\bar{\omega} < \omega_0$, $|\bar{\omega} - \omega_0| \approx 10^{12} \text{ с}^{-1}$, $|n(\bar{\omega}) - n_0| \approx 0,1$. Считать спектральную ширину импульса $\Delta\omega \ll |\bar{\omega} - \omega_0|$. Поглощением света пренебречь.

10.41* Для того чтобы короткий импульс-сигнал, описываемый функцией $f(t)$, передать через диспергирующую среду без искажений, предлагается на входе в среду сформировать плоское волновое возмущение, периодически (с периодом T) повторяя сигнал $f(t)$. На каком минимальном расстоянии от входной плоскости повторяется неискаженная форма сигнала? Закон дисперсии среды в полосе частот, охватываемых сигналом, имеет вид $k(\omega) = B\omega^2$.

10.42. Для того чтобы короткий импульс-сигнал, описываемый функцией $f(t)$, передать через диспергирующую среду (толщина среды L) без искажений, предлагается на входе в среду сформировать плоское волновое возмущение, периодически повторяя сигнал $f(t)$. Закон дисперсии среды в полосе частот сигнала имеет вид $k(\omega) = B\omega^4$. Какова необходимая минимальная частота повторения, при которой на выходе из среды повторяется неискаженная форма сигнала?

10.43. Плазма заполняет полупространство $x > 0$, причем концентрация электронов растет вглубь по закону $n(x) = \mu x$; $\mu = \text{const}$. Перпендикулярно границе $x = 0$ падает электромагнитный волновой пакет со средней частотой ω , уходит в плазму, отражается от зоны критической плотности и через некоторое время τ регистрируется при $x = 0$. Определить время τ .

10.44. В ионосфере Земли (на высоте ~ 100 км), где концентрация свободных электронов $N = 10^5 \text{ см}^{-3}$ и постоянное магнитное поле $B = 0,5$ Гс, вдоль силовых линий магнитного поля могут распространяться электромагнитные волны («свистящие атмосферические») с законом дисперсии вида: $k^2 = \frac{4\pi N e \omega}{cB}$, где

k — волновое число, e — заряд электрона, ω — угловая частота, c — скорость света. Найти фазовую и групповую скорости таких волн, если $\omega = 10^6 \text{ с}^{-1}$.

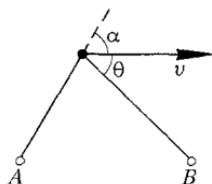


Рис. 365

10.45* Из точки A (рис. 365) на спутник, летящий со скоростью v , падает лазерный луч с частотой ν_0 . Отраженный луч регистрируется в точке B . Найти частоту ν принимаемого на Земле сигнала. Оценить разрешающую способность R регистрирующего спектрального прибора, необходимую для обнаружения релятивистской поправки к смещению частоты.

10.46. Найти полуширину линии H_{α} , излучаемой водородом при температуре 50°C . Считать, что уширение линии вызвано лишь эффектом Доплера. Длина волны линии H_{α} $\lambda = 6563 \text{ \AA}$.

Примечание. Полушириной линии называется величина $\Delta\lambda = \lambda_0 - \lambda_{1/2}$, где λ_0 — длина волны, соответствующая центру линии, и $\lambda_{1/2}$ — длина волны, при которой $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0/2$.

10.47. Найти $\Delta\lambda/\lambda$, если источник движется со скоростью v в среде с показателем преломления n .

10.48*. Излучение рубинового лазера рассеивается на звуковых колебаниях в воде. При рассеянии света происходит доплеровское смещение частоты. Оценить число штрихов N дифракционной решетки, с помощью которой в 1-м дифракционном порядке можно обнаружить смещение частоты в свете, рассеянном под прямым углом. Скорость звука в воде $v = 1400 \text{ м/с}$, показатель преломления $n = 1,3$. Считать, что в воде есть звуковые волны всевозможных направлений.

10.49. Какое число штрихов N должна иметь дифракционная решетка, чтобы с ее помощью в спектре испускания Солнца (во время полного солнечного затмения) можно было обнаружить гравитационное смещение спектральных линий во 2-м порядке? Данные, необходимые для числовых расчетов, можно получить, зная угловой диаметр Солнца (при наблюдении с Земли) $\alpha_c \approx 0,01 \text{ рад}$ и скорость движения Земли по орбите $v_3 = 30 \text{ км/с}$.

10.50. Спектральные линии, излучаемые нагретым газом, оказываются уширенными вследствие того, что атомы газа движутся с разными скоростями относительно наблюдателя (эффект Доплера). Считая распределение скоростей атомов газа максвелловским, оценить размеры L дифракционной решетки с периодом $d = 1 \text{ мкм}$, которую надо использовать для изучения формы спектральных линий, излучаемых неоном ^{20}Ne при температуре $T = 1000 \text{ К}$.

10.51. Двойная звезда состоит из двух близких по массе звезд, вращающихся относительно общего центра с периодом $\tau = 10 \text{ сут}$ и отстоящих друг от друга на расстоянии $L = 2 \cdot 10^7 \text{ км}$. Определить, какое число штрихов N дифракционной решетки необходимо для того, чтобы при наблюдении видимого спектра водорода в излучении этих звезд можно было во 2-м порядке заметить вращение системы. Можно ли, в принципе, таким способом заметить относительное вращение таких звезд, если период $\tau = 10 \text{ лет}$? Температура поверхности звезд $T = 6000 \text{ К}$.

10.52. Наблюдаются периодические изменения в спектре излучения двойной звезды, которые обусловлены эффектом Доплера. Спектральные линии периодически с периодом $T = 10 \text{ сут}$ разделяются на две компоненты. Максимальная разница длин волн двух компонент линии водорода $\lambda = 4340 \text{ \AA}$ в излучении этой звезды равна $\Delta\lambda = 8,84 \text{ \AA}$. Предполагая, что двойная звезда состоит из двух одинаковых звезд, найти их массы и расстояние между ними.

10.53*. Оценить порядок скорости v , с которой должен удаляться от Солнца космический корабль, чтобы находящийся в нем

космонавт, имея в распоряжении спектрометр с дифракционной решеткой, мог заметить движение корабля относительно Солнца при наблюдении видимой части спектра солнечного водорода по 2-м порядку. Какое число штрихов N должна иметь при этом дифракционная решетка? Температура поверхности Солнца $T = 6000$ К.

10.54. В оптическом резонаторе, состоящем из четырех плоских зеркал (рис. 366), световые волны могут распространяться во встречных направлениях по периметру квадрата, сторона которого равна l . Если такой резонатор привести во вращение с угловой скоростью Ω вокруг оси, перпендикулярной плоскости рисунка, резонансные частоты ν для встречных волн оказываются неодинаковыми. Объяснить явление и определить разность $\Delta\nu$ этих частот.

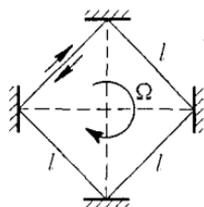


Рис. 366

10.55. Оценить температуру водородной лампы, используемой в качестве источника света в интерферометре Майкельсона, если при смещении одного из зеркал число наблюдаемых интерференционных максимумов составляет $N = 7 \cdot 10^4$. Первоначально зеркала интерферометра были расположены на одинаковых расстояниях от делительной пластинки. Влиянием протяженности источника пренебречь.

§ 11. Поляризованный свет.

Элементы кристаллооптики и нелинейной оптики

11.1. Найти наименьшую толщину d пластинки кварца, вырезанной параллельно оптической оси, чтобы падающий плоско поляризованный свет выходил поляризованным по кругу ($n_e = 1,5533$, $n_o = 1,5442$, $\lambda = 5 \cdot 10^{-5}$ см).

11.2. При какой толщине пластинка из исландского шпата является пластинкой в четверть волны для света с длиной волны $\lambda_1 = 5880 \text{ \AA}$ и может поворачивать плоскость поляризации на 90° для света с длиной волны $\lambda_2 = 5740 \text{ \AA}$? Разность показателей преломления для обыкновенного и необыкновенного лучей принять равной 0,2 для обеих длин волн. Считать, что обыкновенный и необыкновенный лучи идут по одному направлению.

11.3. Параллельный пучок света падает нормально на пластинку исландского шпата, вырезанную параллельно оптической оси. Определить разность хода Δ обыкновенного и необыкновенного лучей, прошедших через пластинку. Толщина пластинки равна 0,03 мм; $n_o = 1,658$, $n_e = 1,486$.

11.4. Какова должна быть наименьшая толщина d пластинки слюды, чтобы она могла служить в качестве пластинки в $1/4$ волны для света натриевого источника, если для этого света показатели преломления волн, идущих перпендикулярно к пластинке, соответственно равны $n_1 = 1,5941$, $n_2 = 1,5887$?

11.5. Почему, если через плоскопараллельную двоякопреломляющую кристаллическую пластинку смотреть на удаленный предмет,

видно одно изображение, а не два, как в случае близко расположенных предметов?

11.6. Наблюдатель смотрит на близкий предмет через плоскопараллельную двоякопреломляющую пластинку из исландского шпата и видит два прямых увеличенных изображения предмета, когда между пластинкой и предметом помещена собирающая линза на расстоянии 4 см от предмета. После того как к линзе вплотную приложили собирающее очковое стекло с оптической силой в 5 дптр, стало видно только одно изображение предмета. Определить фокусное расстояние f линзы.

11.7. Ветровое стекло и фары автомашин снабжаются пластинками из поляроида. Как должны быть расположены эти пластинки, чтобы шофер мог видеть дорогу, освещенную светом его фар, и не страдал бы от света фар встречных машин?

11.8. Узкий пучок неполяризованного света падает нормально на пластинку исландского шпата и затем нормально на вторую такую же пластинку, главная плоскость которой образует с главной плоскостью первой пластинки угол 30° . Затем свет падает на экран. Описать полученную картину и найти относительную интенсивность наблюдаемых на экране пятен.

Примечание. Пластинки вырезаны так, что оптическая ось составляет угол γ с плоскостью пластинки. При этом $0 \leq \gamma < 90^\circ$.

11.9. В интерференционном опыте Юнга между щелью S и щелями S_1 и S_2 (рис. 367) введен поляроид P , главные оси которого параллельны или перпендикулярны к щелям S_1 и S_2 . Как изменится интерференционная картина на экране, если щели S_1 и S_2 прикрыть пластинками в полволны, ориентированными взаимно перпендикулярно друг к другу (параллельно и перпендикулярно к щелям)? Что произойдет, если поляроид P повернуть на 90° ? Какая картина будет наблюдаться, если убрать поляроид? Рассмотреть ту же задачу, если вместо пластинки в полволны используется пластинка в четверть волны. Щели S_1 и S_2 предполагаются узкими (порядка длины волны), а расстояние между ними большим по сравнению с их шириной.

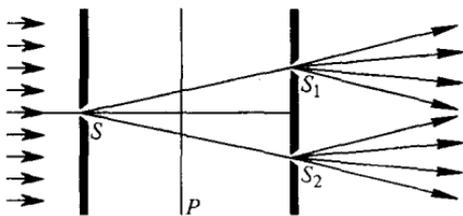


Рис. 367

11.10*. Частично линейно поляризованный свет рассматривается через николю. При повороте николя на 60° от положения, соответствующего максимальной яркости, яркость пучка уменьшается в два раза. Найти степень поляризации пучка $\Delta = \frac{\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}}{\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min}}$ и отношение интенсивностей естественного и линейно поляризованного света (\mathcal{I}_{\max} и \mathcal{I}_{\min} — максимальная и минимальная интенсивности света, проходящего через николю).

11.11. Определить, во сколько раз изменится интенсивность частично поляризованного света, рассматриваемого через николю, при повороте николя на 60° по отношению к положению, соответствующему максимальной интенсивности. Степень поляризации света $\Delta = \frac{\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}}{\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min}} = 0,5$.

11.12. Один поляроид пропускает 30% света, если на него падает естественный свет. После прохождения света через два таких поляроида интенсивность падает до 9%. Найти угол φ между осями поляроидов.

11.13. Некогерентная смесь линейно поляризованного света и света, поляризованного по кругу, рассматривается через поляроид. Найдено положение поляроида, соответствующее максимальной интенсивности прошедшего света. При повороте поляроида из этого положения на угол $\alpha = 30^\circ$ интенсивность света уменьшалась на $p = 20\%$. Найти отношение интенсивности света \mathcal{I}_k , поляризованного по кругу, к интенсивности линейно поляризованного света \mathcal{I}_d .

11.14. Некогерентная смесь линейно поляризованного света и света, поляризованного по кругу, рассматривается через николю. Найдено положение николя, при котором интенсивность проходящего света максимальна. При повороте николя от этого положения на некоторый угол вокруг оси пучка интенсивность проходящего света уменьшается в $m = 2$ раза по сравнению с максимальной и во столько же раз увеличивается по сравнению с минимальной. Найти отношение интенсивности \mathcal{I}_k света, поляризованного по кругу, к интенсивности света \mathcal{I}_d линейно поляризованного.

11.15. Как изменится результат предыдущей задачи, если линейно поляризованный свет и свет, поляризованный по кругу, будут когерентны?

11.16. Смесь света, поляризованного по кругу, и естественного рассматривается через кристаллическую пластинку в четверть волны и николю. При вращении николя вокруг оси светового пучка найдено, что максимальная интенсивность света, прошедшего через систему в $m = 3$ раза, превосходит минимальную интенсивность. Найти отношение интенсивности света \mathcal{I}_k , поляризованного по кругу, к интенсивности естественного света \mathcal{I}_e .

11.17. Параллельный пучок монохроматического света с длиной волны λ , поляризованный по правому кругу, падает нормально на пластинку в полволны. Найти состояние поляризации света, прошедшего через эту пластинку.

11.18. Параллельный пучок монохроматического света с длиной волны λ падает нормально на поляроид, а затем на пластинку в полволны. Главная плоскость поляроида (в которой лежит электрический вектор пропускаемой им волны) составляет угол α с осью этой пластинки. Найти состояние поляризации прошедшего света на выходе из пластинки в полволны.

11.19* Параллельный пучок монохроматического света проходит через два николя, главные плоскости которых повернуты друг

относительно друга на угол $\alpha = 20^\circ$. Между николями ставится пластинка одноосного кристалла, вырезанная параллельно оптической оси и вносящая разность хода $\lambda/2$ между обыкновенным и необыкновенным лучами. Какой угол β должна составлять оптическая ось пластинки с главным направлением первого николя, чтобы свет через эту систему не прошел?

11.20. Для сравнения яркостей двух поверхностей, освещаемых неполяризованным светом, одну из них рассматривают непосредственно, а другую через два николя. Каково отношение этих яркостей, если освещенность обеих поверхностей кажется одинаковой при угле между николями $\alpha = 60^\circ$? Считать, что потери света в каждом николе на отражение и поглощение составляют $p = 10\%$ от падающего света.

11.21. Имеется горизонтальный параллельный пучок эллиптически поляризованного света. Обнаружено, что при прохождении пучка через пластинку в $\lambda/4$ при определенной ее ориентации свет оказывается линейно поляризованным под углом $\alpha_1 = 23^\circ$ к вертикали. Если пластинку повернуть на угол 90° , то весь свет снова оказывается линейно поляризованным под углом $\alpha_2 = 83^\circ$ к вертикали. Найти отношение a/b полуосей эллипса поляризации и угол φ наклона большой оси.

11.22. Некогерентная смесь неполяризованного, линейно поляризованного света и света с круговой поляризацией анализируется при помощи быстро вращающегося поляризатора и фотоприемника, ток которого зависит от интенсивности света. Оказалось, что глубина модуляции фототока равна $m_1 = 0,1$. После установки на пути лучей пластинки $\lambda/4$ было выяснено, что свет по-прежнему представляет собой некогерентную смесь неполяризованного, линейно поляризованного света и света, поляризованного по кругу, но теперь глубина модуляции фототока составила $m_2 = 0,2$. Определить степень поляризации света¹.

11.23. Плоская монохроматическая эллиптически поляризованная волна падает на кристаллическую пластинку, после которой установлен анализатор. Оказалось, что существует такое положение кристаллической пластинки, при котором интенсивность света, вышедшего из анализатора, не зависит от положения анализатора и равна \mathcal{I}_1 . В отсутствие пластинки максимальная интенсивность света, которая может быть получена после анализатора, составила \mathcal{I}_2 . Определите отношение полуосей эллипса поляризации.

11.24.* Плоская световая волна эллиптически поляризована. Длины полуосей эллипса колебаний равны соответственно a и b . Какую кристаллическую пластинку надо поставить на пути распространения волны и как надо ориентировать эту пластинку, чтобы

¹ В этом разделе удобнее вычислять степень поляризации света так же, как в задаче 11.10: $\Delta = (\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}) / (\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min})$. Эта формула, конечно, соответствует введенной ранее в § 2.

получить свет, поляризованный по кругу 1) с тем же направлением вращения; 2) с противоположным направлением вращения?

11.25. На плоский экран, состоящий из двух поляроидных полуплоскостей, граничащих друг с другом вдоль прямой, перпендикулярно падает пучок параллельных лучей, поляризованных по кругу (рис. 368). Оси поляроидов взаимно перпендикулярны. Интенсивность падающего света равна \mathcal{I}_0 . Определить интенсивность \mathcal{I} света

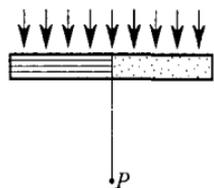


Рис. 368

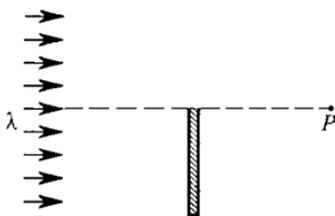


Рис. 369

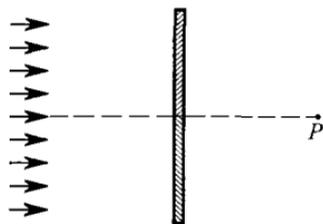


Рис. 370

в точке P , расположенной в плоскости, перпендикулярной плоскости экрана и проходящей через границу раздела между поляроидами. Как будет поляризован свет в точке P ?

11.26. Плоская волна монохроматического света длины λ , поляризованного по кругу, создает в точке P интенсивность \mathcal{I}_0 . На пути волны ставят большую пластинку из идеального поляроида, как показано на рис. 369. Показатель преломления вещества поляроида n . Найти толщину d пластинки, при которой интенсивность света в точке P будет максимальной. Чему равна \mathcal{I}_{\max} ?

11.27. Плоская волна монохроматического света, поляризованного по кругу, создает в точке P интенсивность \mathcal{I}_0 . На пути волны ставят две большие пластинки в $\lambda/4$, как показано на рис. 370. Главные направления пластинок ориентированы взаимно перпендикулярно. Найти интенсивность \mathcal{I} в точке P .

11.28. Плоская волна круговой поляризации (длина волны λ) падает на полубесконечный экран (рис. 371), изготовленный из поляроида с показателем преломления для разрешенного направления n ($n - 1 \ll 1$) и толщиной $a = \lambda/[4(n - 1)]$. Какова степень поляризации света в точке наблюдения P ?

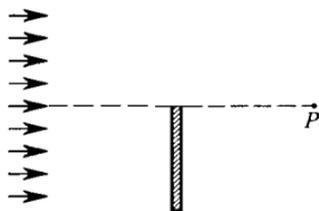


Рис. 371

11.29. Бесконечный экран состоит из двух поляроидных полуплоскостей, граничащих друг с другом вдоль прямой. Главное направление одной из полуплоскостей параллельно, а другой перпендикулярно к этой прямой. На экран перпендикулярно к его поверхности падает пучок параллельных лучей естественного света с длиной волны λ . Описать качественно дифракционную картину, получающуюся за экраном.

11.30. На прозрачную пластинку в полволны, ограниченную прямолинейным краем, нормально падает пучок параллельных линейно поляризованных лучей интенсивностью \mathcal{I}_0 (рис. 372). Плоскость поляризации падающего света наклонена под углом 45° к краю пластинки. Определить интенсивность \mathcal{I} прошедшего света в точке P , расположенной в плоскости, перпендикулярной к плоскости пластинки и проходящей через ее край. Какова будет в общем случае (при произвольной толщине пластинки) поляризация прошедшего света в точке P ?

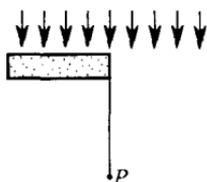


Рис. 372

11.31. Плоская поляризованная по кругу монохроматическая волна света с длиной λ и интенсивностью \mathcal{I}_0 падает на диск, вырезанный из идеального поляроида, показатель преломления которого равен n . Диск закрывает для некоторой точки P одну зону Френеля. Какова должна быть толщина d диска, чтобы интенсивность света в точке P была максимальной? Найти эту интенсивность \mathcal{I}_{\max} .

11.32. Круглое отверстие в непрозрачном экране содержит для точки наблюдения P одну зону Френеля. Отверстие закрыто поляроидом так, что направления колебаний в первой и второй половинах зон взаимно перпендикулярны. Отверстие освещается светом, поляризованным по кругу. Определить интенсивность света \mathcal{I} в точке P , если в отсутствие экрана она равна \mathcal{I}_0 . Как будет поляризован свет в точке наблюдения? Считать, что в поляроидах нет поглощения света разрешенной поляризации.

11.33. Определить интенсивность света \mathcal{I} в точке P экрана, на который падает монохроматический свет интенсивностью \mathcal{I}_0 , если на пути поставить диск из оптически активного вещества, закрывающий полторы зоны Френеля и поворачивающий плоскость поляризации на 90° . Отражением и поглощением света пренебречь.

11.34. Параллельный пучок неполяризованного монохроматического света падает на пластинку в $\lambda/4$. Интенсивность света в некоторой точке P за пластинкой равна \mathcal{I}_0 . Из пластинки вырезают диск, закрывающий одну зону Френеля для точки P . Диск повернули вокруг луча на угол 90° и поставили на место. Какой стала интенсивность \mathcal{I} в точке P ?

11.35. Параллельный пучок неполяризованного монохроматического света падает на пластинку в $\lambda/2$. Интенсивность света в некоторой точке наблюдения P за пластинкой равна \mathcal{I}_0 . Из пластинки вырезают диск, закрывающий полторы зоны Френеля для точки P . Диск повернули вокруг луча на угол $\pi/2$ и поставили на место. Какой стала интенсивность \mathcal{I} в точке P ?

11.36. Из кристаллической пластинки $\lambda/2$ вырезаны диски диаметром в одну и две зоны Френеля для точки P . Диски вносят в пучок света вплотную друг к другу, так что у них совпадают 1) разноименные главные направления, 2) одноименные главные направления. При этом для света, поляризованного по одному из главных направлений, ни амплитуда, ни фаза колебаний не изменились.

Во сколько раз изменится интенсивность света той же поляризации в случаях 1) и 2), если малый диск повернуть на 90° ?

11.37. Плоская монохроматическая волна, поляризованная по кругу, падает на диск, вырезанный из пластинки $\lambda/2$. Для точки наблюдения на оси диск закрывает три первые зоны Френеля. Толщина диска подобрана так, что он вносит дополнительный оптический путь в $3\lambda/2$ для необыкновенного луча. Во сколько раз изменится интенсивность в точке наблюдения, если диск убрать? Поглощением и отражением света пренебречь.

11.38. Зонная пластинка сделана из поляроида. Во всех четных зонах полярироид ориентирован вертикально, во всех нечетных — горизонтально. Какова будет интенсивность света в основном фокусе пластинки, если она освещается неполяризованным светом?

11.39. В непрозрачном экране, на который нормально падает плоская линейно поляризованная волна интенсивностью \mathcal{I}_0 , вырезано круглое отверстие размером в одну зону Френеля для некоторой точки наблюдения, лежащей на оси системы. В отверстие вставлены пластинки $\lambda/4$ в форме полудисков, одноименные оси которых ориентированы взаимно перпендикулярно. Направление колебаний в падающей волне составляет 45° с главными направлениями пластинок в обоих случаях. Какова интенсивность колебаний в точке наблюдения?

11.40. В непрозрачном экране, на который нормально падает плоская линейно поляризованная волна интенсивностью \mathcal{I}_0 , вырезано круглое отверстие размером в две зоны Френеля для некоторой точки наблюдения, лежащей на оси системы. Первая зона перекрыта пластинкой $\lambda/4$ в форме диска, а вторая — пластинкой $\lambda/4$ в форме кольца. Одноименные оси пластинок ориентированы взаимно перпендикулярно. Главные направления пластинок в обоих случаях составляют угол 45° с направлением колебаний в падающей волне. Какова интенсивность колебаний в точке наблюдения?

11.41. Параллельный пучок линейно поляризованного света с длиной волны $\lambda = 5000 \text{ \AA}$ и вектором \mathbf{E}_0 , лежащим в плоскости рис. 373, нормально падает на три щели, закрытых одинаковыми

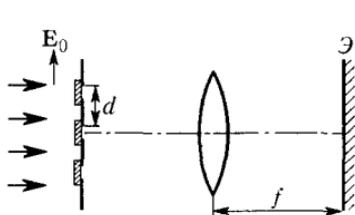


Рис. 373

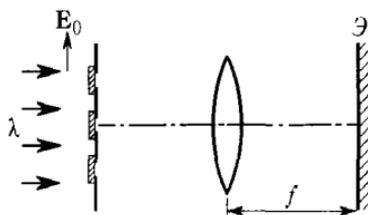


Рис. 374

двойкопреломляющими пластинками в $\lambda/4$. Причем крайние щели закрыты одинаково ориентированными пластинками так, что вектор \mathbf{E}_0 совпадает с одним из главных направлений этих пластинок, а средняя пластинка повернута относительно них на 90° .

Интерференционная картина рассматривается на экране с помощью линзы с фокусным расстоянием $f = 1$ м. Найти распределение интенсивности в фокальной плоскости линзы, считая размер щелей пренебрежимо малым по сравнению с расстоянием d между ними ($d = 1$ см). Определить видность V интерференционной картины, а также ее период Λ .

11.42. Параллельный пучок линейно поляризованного света с длиной волны $\lambda = 500$ нм с вектором \mathbf{E}_0 , лежащим в плоскости рис. 374, нормально падает на три щели, закрытые одинаковыми двоякопреломляющими пластинками в $\lambda/2$. Причем первые две рядом стоящие щели закрыты одинаково ориентированными пластинками так, что вектор \mathbf{E}_0 падающей волны совпадает с одним из главных направлений этих пластинок. А третья пластинка повернута относительно первых двух на 90° . Интерференционная картина рассматривается на экране с помощью линзы с фокусным расстоянием $f = 2$ м. Считая размер щелей пренебрежимо малым по сравнению с расстоянием d между ними ($d = 0,5$ см), найти распределение интенсивности в фокальной плоскости линзы. Определить также видность интерференционной картины и ее период на экране Э.

11.43. Параллельный пучок поляризованного по кругу монохроматического света падает на решетку с периодом d и шириной щелей $b = d/2$. Каждая щель перекрыта двумя полосками поляроида одинаковой ширины $b/2$ с взаимно перпендикулярными разрешенными направлениями. Какова поляризация света в нулевом и боковых дифракционных максимумах (± 1 -м, ± 2 -м, ...)?

11.44. Как изменится разрешающая способность дифракционной решетки, если одну ее половину прикрыть поляроидом, ориентированным параллельно штрихам решетки, а другую — поляроидом, ориентированным перпендикулярно к штрихам? Будет ли зависеть разрешающая сила решетки от поляризации падающего света?

11.45. В предыдущей задаче перед и за решеткой дополнительно ставятся два поляроида, главные направления которых параллельны друг другу и образуют угол 45° с направлением штрихов решетки. Как изменится разрешающая способность такой решетки по сравнению с ничем не прикрытой решеткой?

11.46. Параллельный пучок циркулярно поляризованного света с длиной волны λ падает нормально на дифракционную решетку. Как изменится расстояние между главными максимумами и интенсивность нулевого максимума, если щели решетки перекрыть пластинками в $\lambda/4$, причем так, что одноименные главные направления на четных и нечетных щелях взаимно перпендикулярны? Какова поляризация света в нулевом, четных и нечетных дифракционных максимумах?

11.47. Наблюдается дифракция Фраунгофера монохроматического света с длиной волны $\lambda = 0,6$ мкм на плоской решетке. Как изменятся расстояния между дифракционными максимумами и интенсивность нулевого максимума, если каждую вторую щель закрыть полимерной пленкой толщиной $d = 13,5$ мкм, показатель

преломления которой $n = 1,1$? Отражением света от пленки пренебречь.

11.48. Наблюдается дифракция Фраунгофера монохроматического циркулярно поляризованного излучения на плоской решетке. Как изменятся расстояния между дифракционными максимумами и интенсивность нулевого максимума, если щели закрыть пластинками в $\lambda/2$ так, что главные оси пластинок в соседних щелях будут взаимно перпендикулярны?

11.49. Плоская монохроматическая линейно поляризованная световая волна падает нормально на периодическую структуру, состоящую из чередующихся полосок поляроида, главные плоскости которых взаимно перпендикулярны. Отношение ширины полосок разных типов равно трем. Направление колебания электрического вектора волны составляет угол α с главной плоскостью полоски с меньшей шириной. Определить направления на главные максимумы первого порядка и их интенсивности, если интенсивность волны в нулевом максимуме равна \mathcal{I}_0 .

11.50*. Линейно поляризованное лазерное излучение с длиной волны $\lambda = 0,63$ мкм падает нормально на тонкую магнитно-оптическую прозрачную пленку с чередующейся одномерной доменной структурой. Свет, проходящий через соседние домены, испытывает поворот плоскости поляризации в противоположные стороны на угол $\pi/2$. Ширина доменов одинакова и равна d . Дифракционная картина наблюдается в фокальной плоскости линзы. Определить интенсивность света в дифракционных максимумах нулевого, 1-го и 2-го порядков, если известно, что при освещении тем же излучением обычной амплитудной решетки, состоящей из чередующихся прозрачных и непрозрачных полосок шириной d , интенсивность в максимуме 1-го порядка оказывается равной \mathcal{I} .

11.51. Световые волны с одинаковыми частотой и линейной поляризацией распространяются в плечах двулучевого интерферометра. На выходе из него фотоприемник регистрирует интенсивность света \mathcal{I} . Оказалось, что при изменении оптического пути в одном из плеч она колеблется между \mathcal{I}_{\max} и \mathcal{I}_{\min} так, что видность картины $V = (\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}) / (\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min}) = 1$. Какой будет ее наименьшая величина, если в одно из плеч интерферометра поместить прозрачную кристаллическую пластинку $\lambda/4$? Считать, что поток проходит через пластинку однократно.

11.52. Плоская монохроматическая волна с круговой поляризацией падает нормально на систему из пластинки $\lambda/2$ и поляроида. Какова будет интенсивность прошедшей волны, если между ними разместить некоторое произвольное число пластинок $\lambda/4$? Главные оси всех пластинок и поляроида параллельны. Интенсивность падающей волны \mathcal{I}_0 .

11.53. Плоская монохроматическая волна с круговой поляризацией падает на систему из пластинки $\lambda/4$, нескольких пластинок $\lambda/2$ и поляроида. Главные направления всех пластинок и поляроида

параллельны. Какова будет интенсивность прошедшей волны, если интенсивность падающей \mathcal{I}_0 ?

11.54. Параллельный пучок естественного света интенсивностью \mathcal{I}_0 и длины волны λ падает на систему из двух скрещенных поляроидов Π_1 и Π_2 и клина K из кварца с малым преломляющим углом α . Показатели преломления кварца равны n_e и n_o . Оптическая ось клина параллельна его ребру и составляет угол 45° с разрешенными направлениями поляроидов (рис. 375). Пройдя через систему, свет падает на

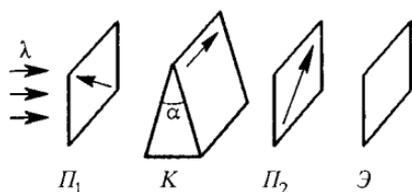


Рис. 375

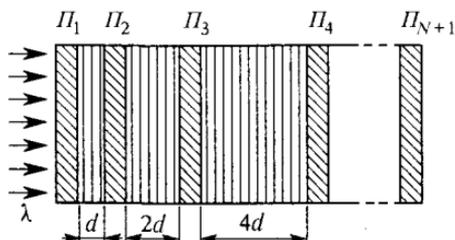


Рис. 376

белый экран Э. Найти распределение интенсивности света $\mathcal{I}(x)$ на экране. Что увидит наблюдатель на экране Э, если между ним и поляроидом Π_2 расположить линзу так, чтобы экран оказался в ее фокальной плоскости?

11.55. На систему, состоящую из чередующихся $N + 1$ поляроидов и N пластинок кварца, вырезанных параллельно оптической оси, падает плоская монохроматическая волна длины λ (рис. 376). Главные направления всех поляроидов параллельны и составляют угол 45° с оптической осью пластинок. Волна поляризована вдоль главного направления поляроида. Толщины пластинок равны $d, 2d, \dots, 2^{N-1}d$. Показатели преломления кварца равны n_o и n_e . Определить амплитуду A волны на выходе из системы, если на входе она равна A_0 . Отражением света на границах пластинок и поляроидов пренебречь. Какова спектральная разрешающая способность этой системы?

11.56. На периодическую структуру, состоящую из тонких параллельных диэлектрических пластин, падает плоская монохроматическая волна (рис. 377). Толщины пластин равны d_0 , расстояние между ними d , диэлектрическая проницаемость пластин равна ϵ_1 , окружающей среды ϵ . Длина волны значительно больше d_0 и d . Показать, что структура аналогична одноосному кристаллу, и определить показатели преломления обыкновенного n_o и необыкновенного n_e лучей.

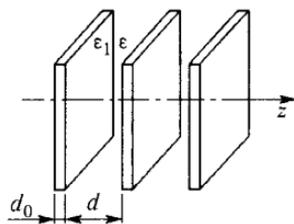


Рис. 377

11.57. Для модуляции линейно поляризованного света существует устройство, состоящее из двух параллельных двулучепреломляющих

пластинок (рис. 378), две из которых в $\lambda/4$ неподвижны, а третья в $\lambda/2$, расположенная между ними, совершает заданное во времени вращение на угол $\theta(t)$ вокруг оси системы. Определить зависимости от времени амплитуды, фазы и поляризации модулированного света, если нормально падающее на первую пластинку в $\lambda/4$ монохроматическое излучение линейно поляризовано в плоскости, составляющей с ее оптической осью угол, равный 45° .

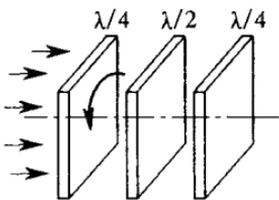


Рис. 378

11.58*: Оптическое волокно можно представить в виде протяженной двулучепреломляющей пластинки, главные оси которой поворачиваются на некоторый угол, зависящий

от расстояния z от входного сечения. Пусть $\theta(z) = az$, где a — некоторая константа, и на вход волокна падает линейно поляризованный свет, плоскость поляризации которой совпадает с одной из главных осей. При каких значениях величины a возможен переход этого состояния поляризации в круговое, если разность показателей преломления обыкновенной и необыкновенной волн равна Δn , а длина волны λ ?

11.59. Между двумя скрещенными поляроидами расположена анизотропная кристаллическая пластинка с заданными Δn и d , вырезанная параллельно оптической оси. Разрешенные направления поляроидов составляют угол 45° с оптической осью. Система освещается параллельным пучком амплитудно-модулированного света. При какой частоте модуляции система пропустит боковые гармоники, отфильтровав несущее колебание?

11.60. Показатель преломления кристаллического кварца для длины волны $\lambda = 589$ нм равен $n_o = 1,544$ для обыкновенного луча и $n_e = 1,553$ для необыкновенного луча. На пластинку из кварца, вырезанную параллельно оптической оси, нормально падает линейно поляризованный свет указанной длины волны, занимающий спектральный интервал $\Delta\lambda = 40$ нм. Найти толщину пластинки d и направление поляризации падающего света, если свет после пластинки оказался неполяризованным.

11.61. Расположив пластинку, вырезанную из исландского шпата, параллельно его оптической оси, между скрещенными николями, можно осуществить монохроматор, позволяющий, например, задержать одну из линий дублета натрия и пропустить другую. Найти, какой должна быть при этом минимальная толщина d_{\min} пластинки и как ее нужно ориентировать. Показатели преломления исландского шпата для линии $\lambda_1 = 589,0$ нм равны $n_{e1} = 1,48654$ и $n_{o1} = 1,65846$, для линии $\lambda_2 = 589,6$ нм — $n_{e2} = 1,48652$ и $n_{o2} = 1,65843$.

11.62. Кварцевая пластинка $\lambda/2$ используется как анализатор степени поляризации лазерных импульсов. Оценить минимальную длительность лазерных импульсов, для которых еще можно пользоваться таким анализатором, если длина волны света $\lambda = 0,63$ мкм, а коэффициенты преломления для обыкновенного и необыкновенного

лучей в кварце $n_o = 1,5442$ и $n_e = 1,5533$ соответственно. Дисперсией показателей преломления пренебречь.

11.63. Ограниченный импульс длительностью τ линейно поляризованного излучения нормально падает на двулучепреломляющую пластинку толщиной d . Пластинка вырезана параллельно оптической оси. Плоскость поляризации света составляет угол 30° относительно одного из главных направлений. Найти значения d , при которых за пластинкой будут наблюдаться два отдельных импульса. Как поляризованы эти импульсы и каковы максимальные значения их амплитуд, если максимальное значение амплитуды исходного импульса равно E_0 . Разность $\Delta n = n_o - n_e$ считать известной и не зависящей от частоты света.

11.64. На поверхность плоскопараллельной пластинки толщиной $L = 0,1$ см нанесено высокоотражающее покрытие с энергетическим коэффициентом отражения $\rho = 0,9$. На пластинку нормально падает монохроматический пучок неполяризованного света ($\lambda = 600$ нм). Свет на выходе из пластинки оказался почти полностью линейно поляризованным вследствие слабой анизотропии материала пластинки. Оценить минимальную величину анизотропии показателя преломляющей пластинки $\Delta n = n_e - n_o$, при которой возможен этот эффект.

11.65. Призма Волластона (рис. 379) сделана из исландского шпата ($n_o = 1,658$, $n_e = 1,486$), угол $\alpha = 15^\circ$. Рассчитать, на какой угол φ будут разведены обыкновенный и необыкновенный лучи.

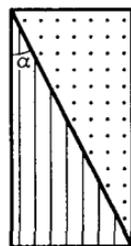


Рис. 379

11.66. Две поляризационные призмы с воздушной прослойкой изготовлены из исландского шпата. В одной призме оптическая ось перпендикулярна, в другой — параллельна плоскости падения (рис. 380). Опишите действие каждой призмы. Как будет поляризован проходящий свет? Какая призма будет пропускать больше света? В каких пределах должен быть заключен

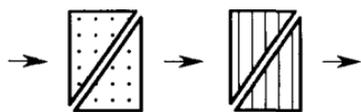


Рис. 380

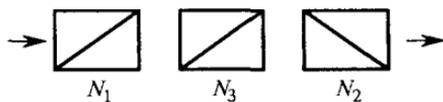


Рис. 381

угол α , чтобы из призмы выходил линейно поляризованный свет. Для исландского шпата $n_o = 1,658$, $n_e = 1,486$. Свет падает на грань призмы перпендикулярно.

11.67. Два николя N_1 и N_2 повернуты один относительно другого на угол α ; между ними помещен николю N_3 (рис. 381). На систему падает параллельный пучок неполяризованного света. Предполагая, что необыкновенный луч проходит через каждый николю без потерь, найти ориентацию николя N_3 относительно николя N_1 , при которой интенсивность проходящего света максимальна. Определить

интенсивность проходящего света в этих положениях, если интенсивность падающего света равна \mathcal{I}_0 .

11.68: На пластинку кварца, вырезанную параллельно оптической оси, нормально падает белый свет, поляризованный по кругу. За пластинкой поставлен поляририд, главное направление которого составляет угол 45° с осью пластинки. Прошедший свет попадает на щель спектрографа. Сколько темных полос k получится в спектре, если толщина кварцевой пластинки $d' = 2$ мм, $n_e = 1,55$, $n_o = 1,54$. Падающий свет занимает интервал длин волн от $\lambda_1 = 4000 \text{ \AA}$ до $\lambda_2 = 5000 \text{ \AA}$, в котором $n_e - n_o = \text{const}$.

11.69. Между скрещенными николями помещена пластинка кварца, вырезанная параллельно оптической оси. Оптическая ось пластинки составляет угол 45° с главными направлениями николей. Рассчитать минимальную толщину пластинки, при которой одна линия водорода $\lambda_1 = 6563 \text{ \AA}$ будет сильно ослаблена, а другая $\lambda_2 = 4102 \text{ \AA}$ будет обладать максимальной интенсивностью. Величина анизотропии кварца $\Delta n = 0,009$.

11.70. Найти интенсивность света, прошедшего через кристаллическую пластинку, помещенную между двумя николями, главные плоскости которых образуют с одним из главных направлений пластинки углы α и β . Исследовать случаи скрещенных и параллельных николей.

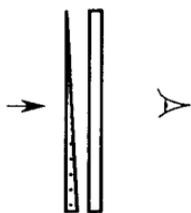


Рис. 382

11.71. Клин из двоякопреломляющего вещества помещен на пути монохроматического света, поляризованного по кругу (рис. 382). Оптическая ось клина параллельна ребру клина. Свет, прошедший через клин, рассматривается через поляририд, главное направление которого составляет угол 45° с ребром клина. Найти число темных полос m , наблюдаемых на поверхности клина. Максимальная толщина клина $d_{\text{max}} = 0,05$ см, $n_o = 1,54$, $n_e = 1,55$, $\lambda = 5000 \text{ \AA}$.

11.72: На кварцевую пластинку толщиной 3 мм, вырезанную параллельно оптической оси, нормально падает пучок белого линейно поляризованного света, плоскость поляризации которого составляет угол 45° с осью пластинки. Выходящий из пластинки свет сначала вновь проходит через николь, скрещенный с первичным поляризатором светового пучка, а затем падает на щель спектроскопа. Сколько темных полос будет наблюдаться в спектре между длинами волн $\lambda_D = 5890 \text{ \AA}$ и $\lambda_F = 4860 \text{ \AA}$, если обыкновенный (n_o) и необыкновенный (n_e) показатели преломления кварца для этих длин волн имеют следующие значения: для λ_D — $n_o = 1,5442$, $n_e = 1,5533$, а для λ_F — $n_o = 1,5497$, $n_e = 1,5589$.

11.73. Между двумя скрещенными николями помещена кристаллическая пластинка толщиной $d = 0,045$ мм с показателями преломления $n_e = 1,55$, $n_o = 1,54$. Пластинка вырезана параллельно оптической оси кристалла и ориентирована так, что главное направление первого николя составляет угол $\alpha = 30^\circ$ с ее оптической осью.

На систему нормально падает естественный свет с длиной волны $\lambda = 6000 \text{ \AA}$ и интенсивностью \mathcal{I}_0 . Найти интенсивность \mathcal{I} света, прошедшего через описанную систему.

11.74. Два когерентных пучка квазимонохроматического неполяризованного света равной интенсивности дают на экране интерференционные полосы. Какой толщины кристаллическую пластинку надо ввести на пути одного из этих пучков, чтобы интерференционные полосы исчезли и притом так, чтобы их нельзя было восстановить никакой стеклянной пластинкой, вводимой в другой пучок? Как изменится картина, если за кристаллической пластинкой поставить поляроид? При каком положении поляроида интерференционных полос не будет?

11.75. Как отличить свет левополяризованный по кругу от правополяризованного?

11.76. Как отличить естественный свет от света, поляризованного по кругу, и от смеси естественного света с поляризованным по кругу?

11.77. Как отличить друг от друга 1) эллиптически поляризованный свет, 2) смесь естественного света с линейно поляризованным светом (отчасти линейно поляризованный свет), 3) смесь естественного света с эллиптически поляризованным светом (отчасти эллиптически поляризованный свет)?

11.78. Между скрещенными николями помещена кристаллическая пластинка толщиной $d_1 = 0,02 \text{ мм}$ с величиной анизотропии $\Delta n_1 = 0,05$. На нее в параллельном положении положена другая пластинка толщиной $d_2 = 0,02 \text{ мм}$ с $\Delta n_2 = 0,025$. В какой цвет окрашено поле зрения? В какой цвет будет оно окрашено, если верхнюю пластинку и верхний николь повернуть на 90° от первоначального положения?

Примечание. Параллельным положением называется такая ориентировка пластинок, при которой направление колебаний волны, распространяющейся с большей (меньшей) скоростью в одной пластинке, совпадает с направлением колебаний волны, распространяющейся с большей (меньшей) скоростью во второй пластинке.

11.79. Поверхности кристаллической пластинки толщиной $d = 1 \text{ мм}$, обладающей слабой анизотропией, покрыты отражающими покрытиями с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 0,9$. Пластинка вырезана параллельно оптической оси и освещается параллельным пучком неполяризованного света ($\lambda = 5 \cdot 10^{-5} \text{ см}$). Оценить минимальную величину анизотропии Δn , при которой свет на выходе из пластинки окажется практически полностью поляризованным ($n_0 = 1,62$).

11.80. Поверхности плоскопараллельной кварцевой пластинки толщиной $d = 0,5 \text{ мм}$, вырезанной параллельно оптической оси, покрыты высокоотражающими покрытиями с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 0,9$. Пластинка освещается параллельным пучком света с круговой поляризацией (длина волны $\lambda = 6 \cdot 10^{-5} \text{ см}$).

Какова поляризация и интенсивность света, прошедшего пластинку, если интенсивность падающего света \mathcal{I}_0 ? Главные показатели преломления $n_o = 1,5442$, $n_e = 1,5534$.

11.81. На кристаллическую пластинку, вырезанную параллельно оптической оси, падает нормально свет, поляризованный по кругу. Прошедший свет рассматривается через анализатор. 1) Определить интенсивность света, если главная плоскость анализатора составляет угол α с одним из главных направлений пластинки. 2) Под каким углом надо поставить анализатор, чтобы получить максимальную и минимальную интенсивности?

11.82. Клин из двоякопреломляющего вещества помещен на пути монохроматического света, поляризованного по кругу. Оптическая ось параллельна ребру клина. Описать наблюдаемую через николю картину, когда клин неподвижен и когда он поворачивается вокруг направления распространения света.

11.83. Две одинаковые плоские густые решетки из параллельных тонких идеально проводящих проволок расположены в параллельных плоскостях на расстоянии $l = 1,5$ см одна от другой так, что образующие их проволоки взаимно перпендикулярны. Плоскость поляризации волны $\lambda = 8,5$ см, падающей на систему решеток под углом $\alpha = 45^\circ$, наклонена на угол $\theta = 45^\circ$ к плоскости падения. Определить характер поляризации отраженной волны для случая, когда плоскость падения параллельна направлению проволок 1-й решетки.

11.84. Параллельный пучок монохроматического излучения (длина волны в вакууме $\lambda = 496$ мкм), поляризованного по кругу, падает нормально на решетку, изготовленную в виде натянутых проволочек с расстоянием между ними $d \ll \lambda$. При таких условиях решетка полностью пропускает излучение, поляризованное так, что электрический вектор направлен перпендикулярно проволочкам, и отражает излучение с поляризацией, повернутой на 90° . Найти вращающий момент M и силу F , действующие на решетку, если интенсивность потока в пучке $\mathcal{I} = 10$ Вт/см², а облучаемая поверхность решетки $S = 10$ см².

11.85. Две одинаковые плоские густые решетки из параллельных тонких идеально проводящих проволок расположены в параллельных плоскостях на расстоянии $l = 2$ см одна от другой так, что образующие их проволочки взаимно перпендикулярны. Волна $\lambda = 11,3$ см с правой эллиптической поляризацией падает на систему решеток под углом $\alpha = 45^\circ$. Большая ось эллипса лежит в плоскости падения, отношение осей эллипса равно 1,73. Определить характер отраженной волны для случая, когда плоскость падения параллельна направлению проволок первой решетки. Описать изменение ее характера при вращении системы решеток (их взаимное расположение и плоскости сохраняются).

11.86. При воздействии линейно поляризованного света в некоторых твердых телах наблюдается явление фотоиндуцированной анизотропии. Через такой двоякопреломляющий кристалл толщиной

$d = 1$ мкм с плоскопараллельными гранями последовательно пропускаются монохроматические импульсы света с одинаковой интенсивностью \mathcal{I}_0 и длиной волны $\lambda = 0,5$ мкм, но с различной поляризацией. После прохождения кристалла измеряются интенсивности \mathcal{I}_{\parallel} и \mathcal{I}_{\perp} . Коэффициент отражения света от граней не зависит от поляризации: $\rho_{\parallel} = \rho_{\perp} = \rho = 0,05$. Оценить $(\mathcal{I}_{\parallel} - \mathcal{I}_{\perp})/\mathcal{I}_0$, если разность показателей преломления $n_{\parallel} - n_{\perp} = 0,005$, а средняя его величина $n_{\text{ср}} \approx 1,635$. Поглощением света в кристалле пренебречь.

11.87. Пространство между зеркалами интерферометра Фабри—Перо с разрешающей способностью $R = \lambda/\delta\lambda = 10^8$ заполнено химически чистым нитробензолом. При наложении однородного поперечного электрического поля нитробензол становится слабоанизотропной средой, причем оптическая ось совпадает с направлением поля (эффект Керра). Интерферометр освещается монохроматическим пучком неполяризованного света ($\lambda = 600$ нм). Оценить минимальную величину электрического поля, при которой на выходе интерферометра будет наблюдаться почти полностью линейно поляризованный свет. Постоянную Керра для нитробензола принять равной $B = 2 \cdot 10^{-5}$ ед. СГСЭ.

Примечание: Постоянной Керра называют константу в выражении $n_e - n_o = \lambda B E^2$.

11.88. Нелинейный интерферометр Фабри—Перо представляет собой тонкую пластинку из вещества, показатель преломления которого пропорционален квадрату напряженности электрического поля: $n = n_0 + n_2 E^2$. Пластинка покрыта высокоотражающими покрытиями с коэффициентом отражения по энергии $\rho = 99\%$. Определить уровень плотности мощности S лазерного излучения с $\lambda = 1,051$ мкм, пропускаемого таким интерферометром, если $n_0 = 3,5$, $n_2 = 10^{-9}$ ед. СГСЭ, а толщина пластинки $d = 12$ мкм.

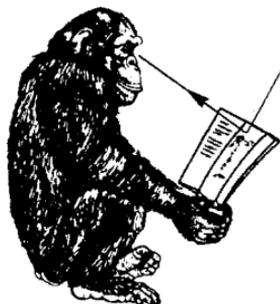
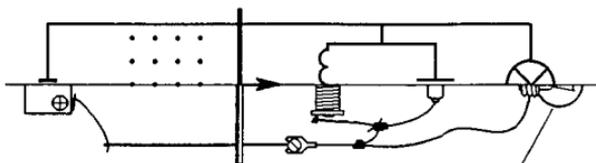
11.89. Явление самофокусировки объясняется зависимостью показателя преломления от интенсивности света ($n = n_0 + n_2 E_0^2$, где E_0 — амплитуда напряженности электрического поля в световой волне). Одним из самых больших значений n_2 обладает сероуглерод ($n_2 = 2 \cdot 10^{-11}$ ед. СГСЭ). Мощный пучок лазерного излучения с параболической зависимостью интенсивности от расстояния от центра пучка ($\mathcal{I} = \mathcal{I}_0(1 - r^2/r_0^2)$ при $r < r_0$ и $\mathcal{I} = 0$ при $r > r_0$) проходит сквозь слой сероуглерода толщиной $L = 5$ см. Найти, на каком расстоянии от кюветы с сероуглеродом сфокусируется лазерный пучок $\mathcal{I}_0 = 5 \cdot 10^8$ Вт/см², $r_0 = 5$ мм.¹

11.90. Гауссов пучок неодимового лазера ($\lambda = 1$ мкм) с радиальным распределением поля по сечению: $E = E_0 \exp[-r^2/(R^2)]$

¹ Здесь под интенсивностью понимается не $\overline{E^2}$, как обычно, а величина, равная плотности потока энергии $\mathcal{I} = \overline{S^2} = \frac{c}{4\pi} \frac{E_0^2}{2}$.

($R = 3$ мм) и с плоским волновым фронтом падает на плоскопараллельную пластинку толщиной $d = 1$ см, сделанную из нелинейного вещества, показатель преломления которого зависит от интенсивности: $n = n_0 + n_2 E^2$ ($n_2 = 10^{-11}$ ед. СГСЭ). Оценить, при какой мощности лазера возможно уменьшить диаметр пучка (фокусировка) после прохождения пластинки.

11.91. У большинства веществ показатель преломления уменьшается с ростом температуры (вследствие теплового расширения). Пучок лазерного излучения видимого диапазона спектра проходит сквозь слой слабопоглощающей жидкости толщиной $L = 1$ см, так что в жидкости устанавливается распределение температуры $t = t_0 + t_1(1 - r^2/r_0^2)$ при $r < r_0$ и $t = t_0$ при $r > r_0$, где r — расстояние от центра пучка, $t_1 = 2$ °С, $r_0 = 2$ мм. Найти фокусное расстояние и знак наведенной в жидкости линзы, если $dn/dt = -4 \cdot 10^{-4}$ К $^{-1}$.



ОТВЕТЫ и избранные решения

§ 1. Электрический заряд и напряженность электрического поля. Диполь. Теорема Гаусса

$$1.1. \frac{F_e}{F_g} = \frac{e^2}{\gamma m^2} = \begin{cases} 1,24 \cdot 10^{36} & \text{для протонов,} \\ 4,17 \cdot 10^{42} & \text{для электронов,} \end{cases}$$

где γ — гравитационная постоянная.

$$1.2. Q = \frac{2\sqrt{2}+1}{4} q.$$

$$1.3. \mathbf{E} = \frac{3(\mathbf{p}\mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{\mathbf{p}}{r^3}.$$

1.4* Решение. Разложим вектор \mathbf{p} (рис. 383) на составляющую \mathbf{p}_{\parallel} вдоль радиуса \mathbf{r} и составляющую \mathbf{p}_{\perp} , к нему перпендикулярную. Соответствующие им поля в точке наблюдения A :

$$E_{\parallel} = \frac{2p_{\parallel}}{r^3}, \quad E_{\perp} = -\frac{p_{\perp}}{r^3}.$$

Угол β между радиусом \mathbf{r} и электрической силовой линией определяется формулой

$$\operatorname{tg} \beta = \frac{E_{\perp}}{E_{\parallel}} = \frac{p_{\perp}}{2p_{\parallel}} = \frac{1}{2} \operatorname{tg} \theta.$$

Проекция бесконечно малого участка силовой линии на направление вектора \mathbf{p}_{\perp} может быть, с одной стороны, представлена как $dr \operatorname{tg} \beta = (dr \operatorname{tg} \theta)/2$;

с другой стороны — как $r \operatorname{tg} \theta$. Поэтому $(dr \operatorname{tg} \theta)/2 = r d\theta$. Интегрируя это уравнение, получаем искомое уравнение электрической силовой линии: $r = r_0 \sin^2 \theta$. Постоянная r_0 имеет смысл длины радиус-вектора \mathbf{r} в экваториальной плоскости, т. е. при $\theta = \pi/2$.

$$1.5. \text{ а) } W = -(\mathbf{p}\mathbf{E}); \quad \text{ б) } W = -\frac{(\mathbf{p}\mathbf{E})}{2} = -\frac{\alpha E^2}{2}.$$

$$1.6. E = \frac{3qa^2}{r^4}.$$

$$1.7. F = \frac{2qp}{d^3}. \text{ Диполь будет притягиваться к заряду, если он обращен к нему противоположно заряженным концом, а отталкиваться в противном случае.}$$

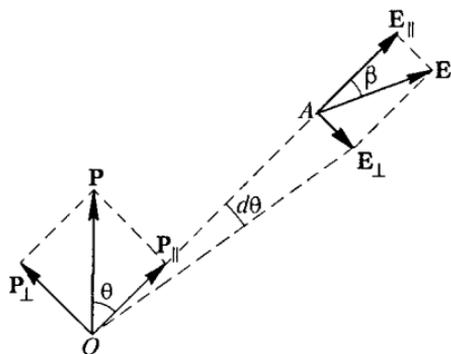


Рис. 383

1.8. Возможны, и притом на любом расстоянии от диполя. Плоскость круговой орбиты заряда перпендикулярна к оси диполя. Угол α между направлением дипольного момента и радиус-вектором, проведенным от диполя к движущемуся заряду, определяется выражением $\cos \alpha = \mp \sqrt{1/3}$, где знак «минус» относится к положительному заряду, а «плюс» — к отрицательному.

1.9. $F = \frac{6p_1 p_2}{d^4}$. Диполи притягиваются, если они обращены друг к другу противоположно заряженными концами, и отталкиваются в противном случае.

1.10. $E = \sigma \Omega$, где $\Omega = 2\pi \left(1 - \frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} \right)$ — телесный угол, под которым виден диск из данной точки.

$$1.11. E = \begin{cases} 0, & \text{если } 0 < r < R_1 \text{ или } R_3 < r < \infty; \\ -\frac{Q}{r^2} \frac{1 - R_3/R_2}{1 - R_3/R_1}, & \text{если } R_1 < r < R_2; \\ +\frac{Q}{r^2} \frac{1 - R_1/R_2}{1 - R_1/R_3}, & \text{если } R_2 < r < R_3. \end{cases}$$

1.12.* $E = 2\pi\sigma$.

Решение. Пусть σ — поверхностная плотность заряда на сфере. Тогда поле вблизи наружной ее поверхности $E = 4\pi\sigma$; внутри сферы $E = 0$. То же самое поле может быть представлено как сумма поля малого диска с поверхностной плотностью σ , вырезанного из сферы, и поля остальной части поверхности. Поле вблизи центра диска, как известно, равно $E = \pm 2\pi\sigma$ (знак зависит от стороны диска). Следовательно, поле остальной части сферы составляет $2\pi\sigma$.

1.13. $\sigma_1 = -\sigma_2 = \frac{1}{2} (q_1 - q_2)$,

$\sigma'_1 = \sigma'_2 = \frac{1}{2} (q_1 + q_2)$;

$E = 2\pi (q_1 - q_2)$,

$E' = 2\pi (q_1 + q_2)$.

1.14. $E = \frac{8\pi d}{d^2 + 4h^2}$.

1.15. Поле перпендикулярно к поверхности слоя и направлено, как указано на рис. 384а. Вне слоя $E = \pm 2\pi\rho d$, внутри слоя $E = 4\pi\rho x$. Ось X перпендикулярна к поверхности слоя, $x = 0$ в середине слоя. Изменение напряженности поля E в зависимости от x изображено на рис. 384б.

1.16. $T = \sqrt{\frac{\pi m d}{\rho_0 \rho}}$.

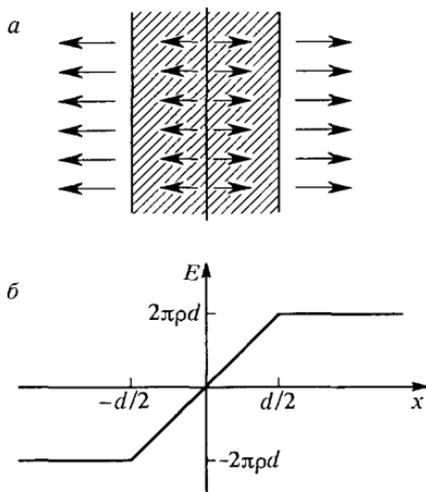


Рис. 384

1.17. $\rho(r) = \text{const} = \frac{3e}{4\pi R^3}$; $v = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{e^2}{mR^3}} = 2,5 \cdot 10^{15}$ Гц, где m — масса электрона.

1.18. $T = 2\pi d \sqrt{\frac{2J}{q_1 q_2}}$, где q_1 и q_2 — заряды шарика и кружка, а J — момент инерции стрелки.

1.19* Решение. 1) Вычислим поле внутри шара. Ввиду сферической симметрии

$$\mathbf{E} = E(r) \frac{\mathbf{r}}{r},$$

или в координатной форме,

$$E_x = E(r) \frac{x}{r}, \quad E_y = E(r) \frac{y}{r}, \quad E_z = E(r) \frac{z}{r}.$$

Дифференцируя E_x и учитывая, что $\frac{\partial r}{\partial x} = \frac{x}{r}$ (последнее получается дифференцированием равенства $r^2 = x^2 + y^2 + z^2$), находим

$$\frac{\partial E_x}{\partial x} = \frac{dE}{dr} \frac{x^2}{r^2} - \frac{E}{r^3} x^2 + \frac{E}{r}.$$

Написав аналогичные соотношения для производных $\frac{\partial E_y}{\partial y}$, $\frac{\partial E_z}{\partial z}$ и сложив, получим

$$\text{div } \mathbf{E} = \frac{dE}{dr} + \frac{2E}{r} = \frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 E).$$

Внутри шара

$$\frac{1}{r^2} \frac{d}{dr} (r^2 E) = 4\pi\rho,$$

откуда

$$E = \frac{4\pi}{3} \rho r + \frac{C}{r^2}.$$

Постоянная C должна равняться нулю, так как напряженность поля E в центре шара конечна, как это ясно из физических соображений.

Вне шара на расстоянии r от центра

$$E = \frac{4\pi}{3} \frac{R^3 \rho}{r^2}.$$

2) Аналогично вычисляется поле внутри пластины:

$$E = \begin{cases} 4\pi\rho x & \text{внутри пластины,} \\ 4\pi\rho h = 2\pi\sigma & \text{вне пластины.} \end{cases}$$

1.20. $\rho = 1,3 \cdot 10^{-3}$ ед. СГСЭ.

1.21. $\rho(r) = \frac{E_0}{2\pi r}$.

1.22. $\mathbf{E} = \frac{4}{3} \pi \rho \mathbf{r}$, где $\mathbf{r} = \overrightarrow{OO'}$. Поле однородно.

1.23. $\sigma = \frac{3E_0}{4\pi} \cos \theta$; вне сферы — поле точечного диполя с дипольным моментом $\mathbf{p} = R^3 \mathbf{E}$.

1.24. $\sigma(\theta) = \frac{E_0}{2\pi} \cos \theta$.

1.25. Поле на поверхности шара (рис. 385) $E_A = 3E_0 \cos \theta \frac{r}{R}$.

а) $|E_A| = |E_0|$ при $\cos \theta = \pm \frac{1}{3}$; б) $|\cos \theta| = \frac{2}{3}$.

1.26. В точках A и B напряженность поля возрастет в три раза, в точках C и D обратится в ноль.

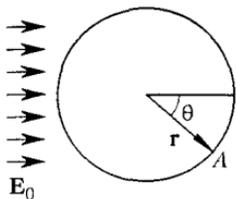


Рис. 385

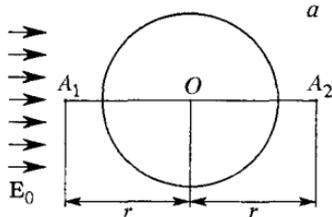
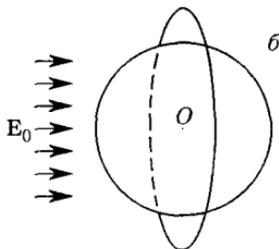


Рис. 386



1.27. а) См. рис. 386а. Поле удваивается в точках A_1 и A_2 , лежащих на расстоянии $r = \sqrt[3]{2}R$ от центра O шара.

б) Поле уменьшается втрое в точках окружности радиусом $r = \sqrt[3]{\frac{3}{2}}R$ с центром, совпадающим с центром шара O (рис. 386б). Плоскость этого круга перпендикулярна вектору E_0 .

1.28. У вершины $E_1 = 3E_0$, у основания $E_2 = 0$. Пробоя не будет.

1.29. $F = -\frac{6E_0^2 a^6}{r^4}$ — сферы притягиваются.

1.30. $F = \frac{3E_0^2 a^6}{r^4}$ — сферы отталкиваются.

§ 2. Потенциал. Метод электрических изображений

2.1. $v = \sqrt{(\sqrt[3]{4} - 1) \frac{q^2}{mr}}$.

2.2. 1) Нет.

2) Внутри будет, снаружи нет.

2.3. Поле будет иметь вид, показанный на рис. 387. Потенциал внешнего шара Q/R_3 , а потенциал внутреннего $Q\left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3}\right)$. Если внешний шар заземлить, то его потенциал будет равен нулю, а потенциал внутреннего шара будет равен $Q(R_2 - R_1)/(R_1 R_2)$.

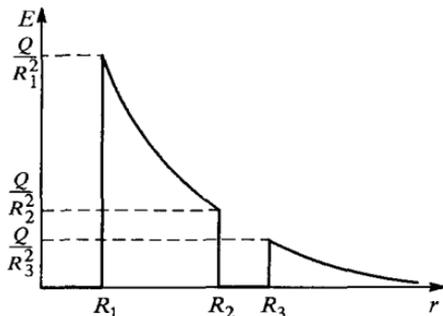


Рис. 387

2.4. $\varphi_A(1) = \frac{Q_1}{r} + \frac{Q_2}{R_2} + \frac{Q_3}{R_3}$, где r — расстояние от центра системы до точки A ;

$$\varphi_A(2) = \frac{Q_1}{r} - \frac{Q_2}{R_2} + \frac{Q_1 + Q_2 + Q_3}{R_3};$$

$$\Delta\varphi = \varphi_A(2) - \varphi_A(1) = (Q_1 + Q_2) \left(\frac{1}{R_3} - \frac{1}{R_2} \right).$$

2.5. $\varphi(x) = \left(\frac{\varphi_0}{d} + 2\pi\rho d\right)x - 2\pi\rho x^2$, где координата x отсчитывается от заземленной пластины.

$$\mathbf{2.6.}^* \rho = -\frac{\varphi_0}{2\pi d^2}.$$

Решение. Если x — расстояние от пластины с потенциалом φ_0 , то напряженность поля по теореме Гаусса определяется уравнением

$$\frac{\partial E}{\partial x} = 4\pi\rho.$$

Так как потенциал φ связан с напряженностью поля E равенством

$$E = -\frac{d\varphi}{dx}, \quad \text{то} \quad \frac{d^2\varphi}{dx^2} = -4\pi\rho.$$

Общее решение последнего уравнения

$$\varphi = -2\pi\rho x^2 + Cx + C_1.$$

Учитывая условия задачи, находим константы C и C_1 и ответ.

2.7.* В точке на расстоянии r от оси цилиндров потенциал

$$\varphi = \frac{\varphi_0 + \pi\rho(R_2^2 - R_1^2)}{\ln(R_2/R_1)} \ln(r/R_1) - \pi\rho(r^2 - R_1^2).$$

Решение. По теореме Гаусса для кольцевого слоя радиусом r толщиной dr

$$E \cdot 2\pi r - \left(E - \frac{dE}{dr} dr\right) 2\pi(r - dr) = 4\pi\rho \cdot 2\pi r dr,$$

где E — напряженность поля. Отсюда

$$\frac{dE}{dr} + \frac{1}{r} E = 4\pi\rho,$$

или для потенциала

$$\frac{d^2\varphi}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d\varphi}{dr} = -4\pi\rho.$$

Частное решение этого уравнения $\varphi_1 = -\pi\rho r^2$. Решение соответствующего однородного уравнения $\frac{d^2\varphi}{dr^2} + \frac{1}{r} \frac{d\varphi}{dr} = 0$ имеет вид $\varphi_2 = C \ln r + C_1$. Таким образом, общее решение неоднородного уравнения

$$\varphi = \varphi_1 + \varphi_2 = C \ln r + C_1 - \pi\rho r^2.$$

Подставляя сюда заданные в условии задачи значения потенциала, находим C и C_1 и получаем ответ.

$$\mathbf{2.8.} \quad V = \frac{mv_0^2}{2e} \frac{L}{H} = 14 \text{ мкВ, где } m \text{ и } e \text{ — масса и заряд электрона.}$$

$$\mathbf{2.9.} \quad E = \frac{4\mathcal{E}}{D} \sqrt{\frac{m_p}{W}} = 1,7 \text{ ед. СГСЭ} = 5,1 \text{ кВ/см;}$$

$$V = \mathcal{E} \sqrt{\frac{m_p}{W}} = 4,3 \text{ ед. СГСЭ} = 1,3 \text{ кВ, где } m_p \text{ — масса протона.}$$

$$2.10. E = \frac{q}{5h^2} \sqrt{26 - 2\sqrt{5}}.$$

2.11. $\sigma(r) = \frac{qR}{2\pi(R^2 + r^2)^{3/2}}$, где r — расстояние от перпендикуляра, опущенного из заряда на плоскость.

$$2.12. F_1 = \frac{4Q_1^2}{R^2}; \quad F_2 = \frac{4Q_2^2}{R^2}.$$

$$2.13. F_{\text{гор}} = -\frac{Q^2}{l^2} + \frac{Q^2}{4h^2 + l^2} \left(1 + 4\frac{h^2}{l^2}\right)^{-1/2};$$

$$F_{\text{верт}} = mg + \frac{Q^2}{4h^2} \left[1 + \left(1 + \frac{l^2}{4h^2}\right)^{-3/2}\right].$$

2.14. $F = \frac{q}{2d^2} \left(\sqrt{2} - \frac{1}{2}\right)$. Сила F направлена к вершине двугранного угла O .

$$2.15. F = \frac{3}{4} \frac{p^2}{L_0^4} \approx 0,54 \text{ дин}; \quad A = \frac{p^2}{4L_0^3} \left(1 - \frac{L_0^3}{L^3}\right) \approx 0,16 \text{ эрг}.$$

$$2.16. F = \frac{3}{4} (3\sqrt{2} - 1) \frac{p^2}{a^4}.$$

$$2.17. \sigma = -\frac{Q}{2\pi H(l+H)} = -8 \cdot 10^{-10} \text{ Кл/см}^2.$$

$$2.18. \sigma = -\frac{Q}{4\pi R^2} \left(1 - \frac{H}{\sqrt{H^2 + R^2}}\right) \approx -2,6 \cdot 10^{-11} \text{ Кл/см}^2.$$

$$2.19. R = \frac{dn}{n^2 - 1}; \quad H = \frac{d}{n^2 - 1}.$$

У к а з а н и е. Взять за начало координат точку, в которой находится меньший заряд, направить ось X в сторону большего заряда и записать потенциал в точке (x, y) плоскости, проходящей через линию соединения зарядов, а затем приравнять его нулю.

$$2.20. 1) F = \frac{dr}{(d^2 - r^2)^2} q^2; \quad 2) F = \left[\frac{dr}{(d^2 - r^2)^2} - \frac{r}{d^3}\right] q^2.$$

$$2.21. 1) A = \frac{rq^2}{2(d^2 - r^2)}; \quad 2) A = \frac{r^3 q^2}{2d^2(d^2 - r^2)}.$$

$$2.22. 1) \sigma = \frac{q}{4\pi R^2}; \quad 2) \varphi = \frac{q}{R};$$

$$3) \sigma_B = \frac{q}{4\pi(r-d)^2} \left(1 + \frac{d}{r}\right), \quad \sigma_C = \frac{q}{4\pi(r+d)^2} \left(1 - \frac{d}{r}\right).$$

$$2.23^* \varphi = \frac{q}{d} + \frac{Q}{r}.$$

Р е ш е н и е. Потенциал точки O равен

$$\varphi = \frac{q}{d} + \sum \frac{\Delta Q_i}{R_i} = \frac{q}{d} + \frac{Q}{R}.$$

Потенциал шара будет иметь то же значение.

2.24* Решение. Введем электрические изображения в сфере и плоскости, как указано на рис. 388. Сгруппируем заряды попарно 1) q с $-q$, 2) q' с $-q'$. Каждая пара в плоскости $ACDB$ создает нулевой потенциал. Сгруппируем теперь те же заряды по-другому: 1) q с q' ; 2) $-q$ с $-q'$. При такой группировке каждая пара будет создавать нулевой потенциал на сфере $CMDN$. Ясно

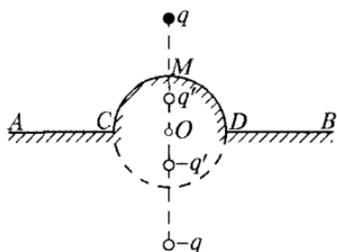


Рис. 388

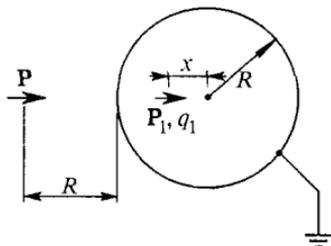


Рис. 389

поэтому, что потенциал четырех зарядов q , $-q$, q' , $-q'$ обращается в ноль на поверхности $ACMDB$. Следовательно, поле этих зарядов в верхнем полупространстве будет тождественно с полем, которое требуется рассчитать.

$$2.25. \varphi = \begin{cases} \frac{Q}{R} + \frac{q}{d}, & \text{если } d > R, \\ \frac{Q}{R} + \frac{q}{R}, & \text{если } d \leq R, \end{cases}$$

(см. решение задачи 2.23).

$$2.26. q^* = -q \frac{r}{d}.$$

2.27. 1) Для заземленной сферы:

$$\text{точка A (рис. 13): } \frac{E_1}{E_0} = 1 + \frac{R}{r} = 11; \text{ точка B: } \frac{E_1}{E_0} = 1 - \frac{R}{r} = 9.$$

2) Для незаземленной сферы:

$$\text{точка A: } \frac{E_1}{E_0} = 3 - \frac{r}{R} = 2,9; \text{ точка B: } \frac{E_1}{E_0} = 3 + \frac{r}{R} = 3,1.$$

2.28. Заряд-изображение состоит из диполя $\mathbf{p}_1 = \frac{\mathbf{p}}{8}$ и заряда $q_1 = -\frac{p}{4R}$, расположенных на расстоянии $x = \frac{R}{2}$ от центра сферы (рис. 389).

$$F = \frac{8}{27} \frac{p^2}{R^4}.$$

2.29. При $a \gg R$ в центре сферы диполь-изображение с моментом $p = \frac{2R^3 q}{a^2}$, $\frac{\Delta F}{F} = 16 \left(\frac{R}{a}\right)^3$, где $\Delta F = \frac{q^2}{4a^2} 16 \left(\frac{R}{a}\right)^3$ — добавочная сила притяжения, возникающая из-за наличия сферы.

$$\text{Без сферы } F = \frac{q^2}{4a^2}.$$

$$2.30. F = \frac{8q^2}{9R^2}; \quad \sigma_{\text{внутр}} = -\frac{3q}{2\pi R^2}; \quad \sigma_{\text{внеш}} = \frac{q+Q}{4\pi R^2}.$$

$$2.31. \sigma_{\text{внутр}} = \frac{q}{18\pi R^2}; \quad \sigma_{\text{внеш}} = -\frac{q}{4\pi R^2}.$$

После заземления $\sigma'_{\text{внутр}} = \sigma_{\text{внутр}}$; $\sigma'_{\text{внеш}} = 0$.

$$2.32^* F \approx -\frac{3p^2 R^3}{a^7} \text{ (сила притяжения).}$$

Решение. Приведем два решения: оценочное и точное.

а) *Оценочное решение.* Из условия видно, что $a \gg R$. Таким образом, можно считать, что сфера находится (приближенно, конечно) в однородном поле E . Дипольный момент сферы $p' = R^3 E = \left(-\frac{p}{a^3}\right) R^3$. Теперь, когда получена оценка дипольного момента сферы, считаем, что этот дипольный момент \mathbf{p}' находится в неоднородном поле диполя \mathbf{p} . Поле диполя в перпендикулярном к его оси направлении $E = -\frac{p}{r^3}$. Сила взаимодействия $F = p' \left(\frac{\partial E}{\partial r}\right) \Big|_{r=a} = -\frac{3p^2 R^3}{a^7}$. Это сила притяжения.

б) *Точное решение.* Известно, что для расчета взаимодействия точечного заряда с незаряженной сферой пользуются методом изображений (см. задачу 2.20 или Д. В. Сивухин, т. 3, § 23). Заряд-изображение q^* помещается на отрезке прямой, соединяющей заряд q и центр O сферы (рис. 390). Смещение заряда q^* относительно центра сферы $x = \frac{R^2}{a}$. Сам же заряд $q^* = -\frac{R}{a} q = -\frac{x}{R} q$.

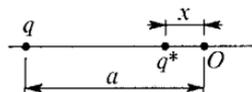


Рис. 390

Таким образом:

$$q \xrightarrow{\text{отобразится}} -\frac{x}{R} q.$$

Малое смещение da заряда q приведет к малому смещению dx заряда-изображения

$$|dx| = \frac{R^2}{a^2} |da| = \frac{x}{a} |da| = \frac{x^2}{R^2} |da|.$$

Применительно к плечу диполя обозначим $da = l$, $dx = l'$. Таким образом,

$$l \xrightarrow{\text{отобразится}} \frac{x^2}{R^2} l.$$

Нетрудно понять, что и в нашем случае, когда диполь перпендикулярен оси, также справедливо полученное отображение. Поскольку $\mathbf{p} = q\mathbf{l}$, то

$$\mathbf{p} \xrightarrow{\text{отобразится}} \mathbf{p}' = -\left(\frac{x}{R}\right)^3 \mathbf{p}.$$

Используя известное соотношение для силы взаимодействия двух параллельных диполей (задача 1.30), получим

$$F = \frac{3pp'}{(a - R^2/a)^4} = -\frac{3p^2 a R^3}{(a^2 - R^2)^4} \approx -\frac{3p^2 R^3}{a^7}.$$

Заметим, что приближенный результат получен при допущении $a \gg R$, и он совпадает с оценочным решением.

$$2.33. E(A) = \frac{3p}{R^3}; \quad E(B) = 0.$$

$$2.34. F = \frac{128}{27} \frac{p^2}{R^4} \text{ — сила притяжения.}$$

$$2.35. F = \frac{64}{9} \frac{p^2}{R^4} \text{ — сила отталкивания.}$$

У к а з а н и е. Следует учесть не только диполь-изображение, но и компенсационный заряд в точке размещения диполя-изображения.

$$2.36. F \propto \frac{1}{d^5}.$$

2.37. На оси кольца на расстояниях $x = \pm \frac{R}{\sqrt{2}}$ равновесие устойчиво.

В центре кольца — неустойчиво.

$$2.38. q = -2(\sqrt{2} - 1)Q.$$

$$2.39. F = 0,2 \frac{q^2}{R^2}.$$

$$2.40. F = \frac{Q^2}{R^2} \left[1 - \frac{r}{R} + \frac{r/R}{(1 - r^2/R^2)^2} \right].$$

$$2.41^* Q = qa \frac{1 - (1 - a^2)^2}{(1 - a^2)^2}, \text{ где } a = \frac{R}{d}.$$

Решение. Поляризованный шар в условиях задачи (рис. 391) может быть заменен парой зарядов: $q' = -qR/d$ на расстоянии $b = R^2/d$ от цент-

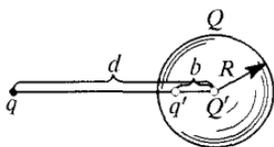


Рис. 391

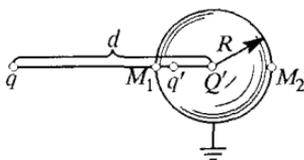


Рис. 392

ра и $Q' = Q - q'$ в центре (Q — полный заряд шара). Сила взаимодействия

$$F = \frac{qq'}{(d-b)^2} + \frac{qQ'}{d^2} = -q^2 \frac{dR}{(d^2 - R^2)^2} + q^2 \frac{R}{d^3} + qQ \frac{1}{d^2}.$$

Из условия $F = 0$ имеем

$$Q = q \frac{R}{d} \frac{d^4 - (d^2 - R^2)^2}{(d^2 - R^2)d} = qa \frac{1 - (1 - a^2)^2}{(1 - a^2)^2},$$

где $a = R/d$.

$$2.42^* \sigma_1 = -\frac{q}{4\pi(d+R)^2} \left(\frac{d}{R} - 1 \right), \quad \sigma_2 = -\frac{q}{4\pi(d-R)^2} \left(\frac{d}{R} + 1 \right).$$

Решение. Поле снаружи шара совпадает с полем пары зарядов q и q' (рис. 392). С другой стороны, поверхностная плотность заряда на шаре

связана с полем вблизи его поверхности: $\sigma = \frac{1}{4\pi} E$. В окрестности точки M_2 имеем

$$E_2 = \frac{q}{(d+R)^2} + \frac{q'}{(b+R)^2}, \quad \text{где } q' = -q \frac{R}{d}, \quad b = \frac{R^2}{d},$$

отсюда

$$E_2 = -\frac{q}{(d+R)^2} \left(\frac{d}{R} - 1 \right).$$

Аналогично, в окрестности точки M_1

$$E_1 = -\frac{q}{(d-R)^2} \left(\frac{d}{R} + 1 \right).$$

$$2.43. \quad \varphi = \left(1 + \frac{L}{R} \right)^{5/2} \left(\frac{R}{r} \right)^{3/2} \left(\frac{mg}{2} \right)^{1/2} = 130 \text{ ед. СГСЭ.}$$

$$2.44. \quad v_0 = \frac{Qr}{(L+R)^2} \sqrt{\frac{r}{m}} = 240 \text{ см/с.}$$

$$2.45. \quad F = \frac{2x^2}{R(1-r^2/R^2)}.$$

$$2.46^* \quad q_3 = \frac{q_2^2}{q_1}.$$

Решение. Потенциалы проводников являются линейными однородными функциями их зарядов: $\varphi_i = \sum_k A_{ik} q_k$. В силу симметрии все коэффициенты A_{ik} с одинаковыми индексами равны между собой. Точно также равны все коэффициенты с разными индексами. Обозначая эти коэффициенты через A и B соответственно, можем записать $\varphi_1 = Aq_1 + B(q_2 + q_3)$ и аналогично для остальных проводников. При зарядке первого шара он получает потенциал $\varphi_1 = Aq_1$. При зарядке остальных двух шаров потенциал первого шара меняется, но его значения для решения не нужны. При зарядке второго шара его потенциал становится равным также $\varphi_1 = Aq_2 + Bq_1$. Аналогично, для третьего шара $\varphi_1 = Aq_3 + B(q_1 + q_2)$. Таким образом, $Aq_1 = Aq_2 + Bq_1 = Aq_3 + B(q_1 + q_2)$. Отсюда получаем ответ.

2.47* $E_x = \frac{Vy}{hd}, \quad E_y = \frac{Vx}{hd}$.

Решение. Введем прямоугольную систему координат, как указано на рис. 19 (ось Z перпендикулярна к плоскости рисунка и параллельна длинным сторонам пластин). Искомое поле потенциально и удовлетворяет уравнению Лапласа

$$\frac{\partial^2 \varphi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \varphi}{\partial y^2} = 0.$$

На проводнике BD (т. е. при $y = 0$) потенциал должен обращаться в постоянную, которую мы примем равной нулю. Искомое решение есть $\varphi = \alpha x + \beta y$, где α и β — постоянные. В силу симметрии потенциал φ не должен меняться

при замене y на $-y$, а потому $\beta = 0$. Для напряженности поля получаем

$$E_x = -\frac{\partial\varphi}{\partial x} = -\alpha y, \quad E_y = -\frac{\partial\varphi}{\partial y} = -\alpha x.$$

Постоянная α найдется по разности потенциалов между точками B и A (или между точками D и C). Потенциалы точек A и D равны соответственно $\varphi_A = +V/2$, $\varphi_D = -V/2$. Напряженность поля E_y на поверхности пластины AB (т. е. при $x = -d/2$) равна $E_y = -V/(2h) = \alpha d/2$, откуда $\alpha = -V/(hd)$. Окончательно

$$E_x = \frac{Vy}{hd}, \quad E_y = \frac{Vx}{hd}.$$

Уравнение силовой линии $\frac{dx}{E_x} = \frac{dy}{E_y}$ имеет вид

$$\frac{dx}{y} = \frac{dy}{x},$$

откуда $y^2 - x^2 = C$, т. е. силовыми линиями являются равнобедренные гиперболы. При $C > 0$ оси гипербол совпадают с осью Y , при $C < 0$ — с осью X . Для выяснения смысла постоянной C обозначим через a расстояние от вершины гиперболы до начала координат. При

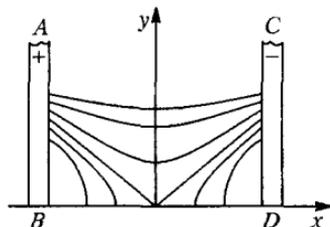


Рис. 393

$C > 0$ координатами вершины гиперболы будут $(0; a)$. Они должны удовлетворять уравнению $a^2 - 0^2 = C$, откуда $C = a^2$. Аналогично, для второго случая ($C < 0$) $C = -a^2$. Таким образом, получаются два семейства гипербол: $y^2 - x^2 = a^2$ и $x^2 - y^2 = a^2$, асимптотами которых являются биссектрисы соответствующих координатных углов (рис. 393). Гиперболические силовые линии первого семейства легко

воспроизводятся экспериментально обычным демонстрационным методом. Силовые линии второго семейства экспериментально получить трудно из-за малости составляющей поля E_x .

2.48. $\Delta\varphi_{\max} = E_{\max}d \left(1 - \frac{d}{2b}\right) \ln\left(\frac{2b}{d} - 1\right) \approx E_{\max}d \ln\left(\frac{2b}{d}\right) \approx 207$ кВ, где E_{\max} — поле пробоя воздуха.

2.49. $\sigma_A = \sigma_{A'} = -\frac{1}{4\pi} E_A$, где E_A — электрическое поле в точке A .

$$E_A = \frac{2q}{a^2} \left(1 - \frac{1}{3^2} + \frac{1}{5^2} - \frac{1}{7^2} + \dots\right) \approx 1,82 \frac{q}{a^2}.$$

С точностью 1% отбрасываем все члены, начиная с $\frac{1}{13^2}$; $\sigma_A = -0,145 \frac{q}{a^2}$.

2.50* $\alpha = 0$.

Решение. На рис. 394 изображено электрическое поле точечного заряда, размещенного над металлической плоскостью на высоте H . Для ответа на вопрос задачи предлагается вычислить поток через замкнутую поверхность, ограниченную поверхностями: I — часть сферической поверхности, окружающей точечный заряд $+q$ в малой окрестности этого заряда (рис. 275);

II — силовыми линиями, заканчивающимися на плоскости на расстоянии $x = H\sqrt{3}$; III — плоскостью, проведенной вблизи металлического листа. Таким образом, внутри поверхности I—II—III нет электрических зарядов, а значит поток вектора \mathbf{E} через эту замкнутую поверхность

$\Phi_E = \oint (\mathbf{E} d\mathbf{S}) = 0$. Рассмотрим составляющие этого потока по поверхностям I, II, III. Сразу очевидно, что поток $\int_{\text{II}} (\mathbf{E} d\mathbf{S}) = 0$.

Поток вектора \mathbf{E} через поверхность I $\int_{\text{I}} (\mathbf{E} d\mathbf{S}) = -q\Omega$, где Ω — телесный угол,

охватывающий часть сферы I. Для того, чтобы вычислить поток вектора \mathbf{E} через поверхность III, следует предварительно вычислить поле $E(x)$ вблизи металлического листа. Используя зеркальное изображение заряда $+q$, легко найти

$$E(x) = \frac{2qH}{(x^2 + H^2)^{3/2}}.$$

Таким образом,

$$\int_{\text{III}} (\mathbf{E} d\mathbf{S}) = 2qH \int_0^{H\sqrt{3}} \frac{2\pi x dx}{(x^2 + H^2)^{3/2}} = 2\pi q.$$

Итак $\Phi_E = \oint (\mathbf{E} d\mathbf{S}) = -q\Omega + 2\pi q = 0$, откуда $\Omega = 2\pi$, а значит искомым углом $\alpha = 0$.

2.51. $D = 2H$.

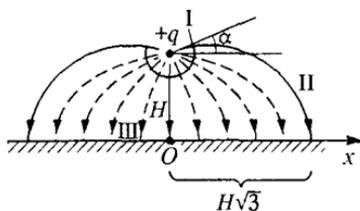


Рис. 394

§ 3. Электрическое поле в веществе. Энергия электрического поля. Энергетический метод вычисления пондеромоторных сил

3.1. $\epsilon = 1 + 4\pi r^3 n$.

3.2. $x = \frac{\epsilon - 1}{4\pi n_0 z e} E = 2 \cdot 10^{-16}$ см, где, n_0 — число Ломпидта.

3.3. $\beta = \frac{3}{4} a^3 = 0,11 \cdot 10^{-24}$ см³.

У к а з а н и е. Учитывая, что $r \ll a$ и используя распределение электрона в атоме, по теореме Гаусса вычислить $E(r) = -\frac{4}{3} \frac{er}{a^3}$. Далее следует определить смещение r_0 электронного облака при наложении внешнего поля E_0 . Записав дипольный момент атома $p = er_0$, найти коэффициент β при поле E_0 .

3.4. $\beta = a^3 = 0,15 \cdot 10^{-24}$ см³.

3.5. $\omega_0 = \sqrt{\frac{d_0 E_0}{J}}$. В отсутствие переменного поля, пренебрегая тепловым движением, можно полагать все диполи выстроены по полю E_0 .

3.6. $\frac{\Delta n}{n_0} = \frac{\beta E^2}{2kT} = 1,2 \cdot 10^{-7}$.

3.7. $\mathbf{E}_A = 2\pi \mathbf{P}_0$; $\frac{E_A}{E_B} = \left(\frac{l}{r}\right)^2$.

$$3.8. E_C = E_A \frac{2h}{D} = 12 \text{ В/см.}$$

$$3.9. \mathbf{E} = -8 \frac{l}{L} \mathbf{P}; \quad \mathbf{D} = 4 \left(\pi - 2 \frac{l}{L} \right) \mathbf{P}.$$

$$3.10. \mathbf{E}_A = -\frac{hl}{2R^2} \mathbf{P}; \quad \mathbf{D}_A = \left(4\pi - \frac{hl}{2R^2} \right) \mathbf{P}.$$

$$3.11. \mathbf{E}_A = -\frac{2a}{R} \mathbf{P}; \quad \mathbf{D}_A = 2 \left(2\pi - \frac{a}{R} \right) \mathbf{P}.$$

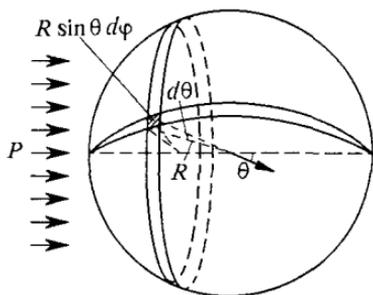


Рис. 395

$$3.12. \mathbf{E}_O = \frac{\pi h}{R} \left(\frac{R}{r} - 1 \right) \mathbf{P}.$$

$$3.13. \text{Поле в пластине } E_1 = 4\pi P_0 \left(\frac{x^2}{d^2} - 1 \right);$$

вне пластины $E_2 = 0. V = \frac{16\pi}{3} P_0 d.$

$$3.14. \mathbf{E} = \frac{4H}{R} \left(\frac{\pi}{4} - \frac{R}{l} \right) \mathbf{P}.$$

3.15. $E' = (\epsilon - 1)E/3$. Если поляризация диэлектрической среды P , то $(\epsilon - 1)E = 4\pi P$. Напряженность поля в центре сферической

полости $E' = 4\pi P/3$. В самом деле (рис. 395),

$$E' = \int_0^\pi d\theta \int_0^{2\pi} \frac{P \cos \theta R^2 \sin \theta d\varphi}{R^2} \cos \theta = 2\pi P \int_0^\pi \sin \theta \cos^2 \theta d\theta = \frac{4\pi}{3} P.$$

$$3.17. F \approx \frac{3p^2}{l^4} = \frac{(\epsilon - 1)^2 V^2 r^6}{3 d^2 l^4} \approx 3 \cdot 10^{-6} \text{ дин (отталкивание).}$$

$$3.18. F \approx \frac{2}{3} (\epsilon - 1)^2 \frac{V^2 r^6}{d^2 l^4} \approx 6 \cdot 10^{-6} \text{ дин (притяжение).}$$

$$3.19. E_1 = D_1 = 4\pi P \frac{h}{d} - \text{в зазоре;}$$

$$E_2 = -4\pi P \left(1 - \frac{h}{d} \right) - \text{в пластине; } D_2 = D_1.$$

$$3.20. \mathbf{E} = \frac{2\mathbf{E}_0}{\epsilon + 1}; \quad \mathbf{P} = \frac{\epsilon - 1}{\epsilon + 1} \frac{\mathbf{E}_0}{2\pi}.$$

$$3.21. E \approx \frac{D}{1 + 4\pi n_0 \beta_0} \left[1 - \frac{D^2}{(1 + 4\pi n_0 \beta_0)^3} \frac{4\pi n_0 \beta_0^2}{kT} \right].$$

$$3.22. \sigma = \frac{q}{4\pi R^2} \left(\frac{1}{\epsilon_2} - \frac{1}{\epsilon_1} \right).$$

$$3.23. 1) \Phi_E = \pi R^2 E_0 \cos \theta \frac{\epsilon - 1}{\epsilon}; \quad 2) \oint_{\Gamma} \mathbf{D} dl = -(\epsilon - 1) E_0 l_1 \sin \theta. \text{ Заме-}$$

тим, что поток вектора \mathbf{D} , как и положено, равен нулю.

$$3.24. C = 35 \text{ см.}$$

$$3.25. U = \frac{\epsilon V}{1 + (\epsilon - 1)d_1/d} = 500 \text{ В.}$$

$$3.26. C = \frac{S(\epsilon_1 - \epsilon_2)}{4\pi d \ln(\epsilon_1/\epsilon_2)}.$$

У к а з а н и е. Так как диэлектрическая проницаемость между обкладками меняется по закону $\epsilon = \epsilon_1 + \frac{\epsilon_2 - \epsilon_1}{d} x$, где x — расстояние от первой пластины, то разность потенциалов между обкладками можно записать так:

$$V = \int_0^d E dx = Dd \int_0^d \frac{dx}{\epsilon_1 d + (\epsilon_2 - \epsilon_1)x},$$

где E — напряженность поля, $D = 4\pi\sigma$ — электрическая индукция.

$$3.27. E(x) = \begin{cases} \frac{1}{\epsilon} \left(3\pi\sigma + \frac{2\pi\sigma}{d^2} x^2 \right) & \text{при } 0 \leq x \leq d, \\ -\pi\sigma & \text{при } x < 0, \\ +\pi\sigma & \text{при } x > d. \end{cases}$$

$$3.28. E = \frac{4\pi Q}{\epsilon_1 \Omega_1 + \epsilon_2 \Omega_2} \frac{1}{r^2},$$

где r — расстояние от центра шара.

$$C = \frac{\Omega_1 \epsilon_1 + \Omega_2 \epsilon_2}{4\pi} \frac{R_1 R_2}{R_2 - R_1}.$$

$$3.29. E = \frac{4\pi}{\epsilon_1 \varphi_1 + \epsilon_2 \varphi_2} \frac{Q}{lr},$$

где r — расстояние от центра конденсатора.

$$C = \frac{\varphi_1 \epsilon_1 + \varphi_2 \epsilon_2}{4\pi \ln(R_2/R_1)} l.$$

$$3.30. S_2 = \frac{\epsilon - n}{\epsilon - 1} \frac{S_1}{n} = 200 \text{ см}^2, \text{ где } n = 40.$$

$$3.31. h = \frac{\epsilon - n}{\epsilon - 1} \frac{d}{n} = 0,2 \text{ мм, где } n = 50.$$

$$3.32. C = \frac{8\pi\beta q}{\sqrt{1 + 32\pi\beta q} - 1} \left(\ln \frac{R_2}{R_1} \right)^{-1}.$$

$$3.33. C = \frac{8\pi\beta q}{\sqrt{1 + 16\pi\beta q} - 1} \frac{R_1 R_2}{R_2 - R_1}.$$

$$3.34. \rho_{св} = \frac{2V_0}{\pi R_1 r}.$$

$$3.35. \rho_{св} = \frac{V_0}{\pi R_1 r}.$$

$$3.36. \rho = \frac{2\pi(\epsilon - 1)n^2}{(e/m)} \approx 4,8 \cdot 10^{-13} \text{ ед. СГСЭ};$$

$$q = -\frac{m}{e} 2\pi^2(\epsilon - 1)n^2 R^2 H \approx -0,15 \cdot 10^{-8} \text{ ед. СГСЭ}.$$

$$3.37. \varphi = \frac{q}{\epsilon R}.$$

$$3.38. \sigma_1 = \frac{q}{2\pi r^2(1 + \epsilon/\epsilon_1)}; \quad \sigma_2 = \frac{q}{2\pi r^2(1 + \epsilon/\epsilon_2)}.$$

$$3.39. F = \frac{2}{3} \left(\frac{q}{R} \right)^2 \left(\frac{r_0}{R} \right)^3 (\epsilon - 1).$$

$$3.40. F = \frac{q^2}{4L^2} \frac{\epsilon - 1}{\epsilon + 1}; \quad \sigma = \frac{1}{2\pi} \frac{\epsilon - 1}{\epsilon + 1} \frac{qL}{(r^2 + L^2)^{3/2}},$$

где r — расстояние от перпендикуляра, опущенного из заряда на плоскость.

$$3.41. F \propto \frac{1}{r^5}.$$

$$3.42. W = \frac{q^2}{2R}.$$

$$3.43. W = \frac{3q^2}{5R}.$$

$$3.44. 1) R = \frac{3}{5} \frac{e^2}{mc^2} \approx 1,7 \cdot 10^{-13} \text{ см}; \quad 2) R = \frac{e^2}{2mc^2} \approx 1,4 \cdot 10^{-13} \text{ см}.$$

$$3.45. H = \frac{A}{2\pi r q d} = 1,3 \text{ см}.$$

$$3.46. T = T_0 \frac{CU^2}{12P_0V_0} \approx 3 \cdot 10^7 \text{ К}.$$

$$3.47. A = \frac{11}{16} \frac{q^2}{R}.$$

$$3.48. A = \frac{11}{8} \frac{\epsilon - 1}{\epsilon} \frac{q^2}{R}.$$

$$3.49. W = \frac{2}{3} \pi^2 \rho^2 R^2 l^3.$$

$$3.50. P = 2\pi\sigma^2 = \frac{2\pi Q^2}{(4\pi R^2)^2} = \frac{Q^2}{8\pi R^4}.$$

Указание. Пусть σ — поверхностная плотность зарядов на сфере. Напряженность поля снаружи у поверхности сферы равна $4\pi\sigma$, а внутри равна нулю. Выделим мысленно элемент поверхности dS . Поле у поверхности можно рассматривать как результат наложения двух полей: во-первых, поля зарядов, находящихся на элементе dS и создающих напряженность $2\pi\sigma$ снаружи и внутри, и во-вторых, поля всех остальных зарядов. Следовательно, поле остальных зарядов равно $2\pi\sigma$ и направлено наружу. Отсюда сила, действующая изнутри на элемент dS , равна $2\pi\sigma\sigma dS$. Поэтому давление будет $2\pi\sigma^2$.

$$3.51^*. F = \frac{Q^2}{8R^2}.$$

Решение. На единицу поверхности сферы действует выталкивающая сила $\mathbf{f} = Q^2 \mathbf{n} / (8\pi R^2)$. Отсюда интегрированием легко получить ответ.

$$3.52. F = \frac{Q(Q + 2q)}{8R^2}.$$

$$3.53. F = \frac{9}{16} E_0^2 R^2 = 9 \text{ дин}.$$

Указание. Учитывая, что проводящий шар в однородном поле \mathbf{E}_0 поляризуется, следует найти поле на поверхности шара как функцию угла θ между направлением вектора \mathbf{E}_0 и точкой на поверхности шара: $E_{\text{ш}} = 3E_0 \cos \theta$.

Проекция (на ось симметрии) сил давления, оказываемых полем на половинки шара, $f_{\parallel} = \frac{E_{ш}^2}{8\pi} \cos \theta$. Далее интегрированием по углу θ получается полная сила отталкивания, действующая на каждую из половинок шара.

$$3.54. F = \frac{x^2}{\pi R}.$$

$$3.55. W_2 = \varepsilon W_1.$$

$$3.56. Q = \frac{1}{2} (R_1 \varphi_1^2 + R_2 \varphi_2^2 + R_3 \varphi_3^2) - \frac{1}{2} (R_1 + R_2 + R_3) \varphi^2 \approx 4,16 \text{ эрг},$$

где φ — установившийся потенциал системы после соединения всех шаров.

$$3.57. x = \frac{d}{\frac{\varepsilon^2 S g^2}{8\pi d A} - \varepsilon}.$$

$$3.58. Q = \frac{Cg}{4}; \quad R > \frac{\Delta f}{C} \approx 10^8 \text{ ед. СГСЭ}.$$

3.59. $F = \frac{S}{8\pi} \left(\frac{V\varepsilon}{l_1\varepsilon + l_2} \right)^2$; при $l \rightarrow 0$ $F = \frac{SV^2\varepsilon^2}{8\pi l_2^2} = \frac{D^2}{8\pi} S = \omega_3 S$, где D — индукция, а ω_3 — плотность энергии электрического поля.

3.60. Пробой диэлектрика наступит раньше.

3.61. 1) $C = \frac{(1+\varepsilon)S}{8\pi d}$. 2) $E = \frac{2V}{d(1+\varepsilon)}$; напряженность поля одинакова в воздухе и в жидкости. 3) В воздухе $\sigma = \frac{V}{2\pi d(1+\varepsilon)}$; в жидкости $\sigma' = \frac{\varepsilon V}{2\pi d(1+\varepsilon)}$. 4) $\Delta W = \frac{SV^2}{8\pi d} \frac{\varepsilon-1}{\varepsilon+1}$. За счет энергии ΔW совершена работа при подъеме жидкости между пластинами конденсатора. Уровень жидкости между пластинами будет выше, чем в сосуде.

3.62* Изменение энергии конденсатора: 1) $\Delta W_1 = \frac{(1-\varepsilon)CV^2}{2} \approx -318 \text{ эрг}$; 2) $\Delta W_2 = \frac{(\varepsilon-1)Q^2}{2C\varepsilon} \approx +1590 \text{ эрг}$. Работа, совершаемая при удалении стеклянной пластины: $A_1 = +318 \text{ эрг}$; $A_2 = +1590 \text{ эрг}$.

Решение. В обоих случаях не только изменяется энергия конденсатора, но и затрачивается работа на удаление пластины. Эта работа во втором случае больше, так как по мере выдвигания пластины напряженность поля в конденсаторе увеличивается, в то время как в первом случае она остается неизменной. В первом случае при удалении пластины из конденсатора не только совершается механическая работа, но и уменьшается энергия конденсатора, и увеличивается энергия батареи. Работа, совершенная против ЭДС батареи, $A = \Delta QV$, где ΔQ — изменение заряда конденсатора после удаления пластины. Так как $\Delta Q = (\varepsilon - 1)CV$, то $A = (\varepsilon - 1)CV^2$ и при удалении пластины совершается механическая работа $A_1 = A + \Delta W_1 = (\varepsilon - 1)CV^2/2 = +318 \text{ эрг}$. Во втором случае при удалении пластины совершается механическая работа, равная увеличению энергии конденсатора: $A_2 = \Delta W_2 = +1590 \text{ эрг}$.

$$3.63. F = \frac{\varepsilon-1}{(\varepsilon+1)^2} \frac{V^2\sqrt{S}}{2\pi d}.$$

$$3.64. h = \frac{V^2(\epsilon - 1)}{\pi \rho g (D_1^2 - D_2^2) \ln(D_1/D_2)} \approx 5 \text{ мм.}$$

$$3.65. h = \frac{\epsilon_2^2(\epsilon_1 - 1)V^2}{8\pi \rho g (\epsilon_2 l_1 + l_2)^2}.$$

3.66. $\Delta C \approx \frac{r^3}{d^2} \approx 8 \cdot 10^{-6}$ см. Эта оценка не учитывает «исчезновение» поля в объеме шарика. Величина неучтенной энергии порядка механической работы по переносу шарика в заданную точку. Таким образом, $\Delta C \sim 10^{-5} - 10^{-6}$ см.

3.67. $M = \frac{(\epsilon - 1)R^2 V^2}{16\pi d}$. Момент сил M стремится втянуть диэлектрическую пластину внутрь конденсатора.

$$3.69. V = \sqrt{\frac{8\pi M g d}{l}} = 4,71 \text{ кВ.}$$

$$3.70. F = \frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{2(\epsilon_1 + \epsilon_2)^2} \left(\frac{Q}{R}\right)^2.$$

$$3.71. F \approx \frac{2\alpha R^2 V^2}{(l + R)^5} \approx 10^{-5} \text{ дин, если } \alpha \approx r^3.$$

§ 4. Постоянный ток. Токи в неограниченной среде

4.1. $\mathcal{I} = 0,75$ А. Вольтметр покажет ноль, так как падение напряжения внутри каждого элемента равно ЭДС элемента.

4.2. $\mathcal{I}_1 \approx 1,05$ А (по направлению ЭДС); $\mathcal{I}_2 \approx 0,87$ А (против направления ЭДС); $V \approx 1,8$ В.

$$4.3. 1) V = r_1 \frac{\mathcal{E}_1 + \mathcal{E}_2 + \mathcal{E}_3}{r_1 + r_2 + r_3} - \mathcal{E}_1; 2) V = 0.$$

$$4.4. \mathcal{E} = \frac{\mathcal{E}_1 R_2 + \mathcal{E}_2 R_1}{R_1 + R_2}.$$

$$4.5. \mathcal{I} = \frac{\mathcal{E}_0(1 + R_3/R_2) - \mathcal{E}_1}{R_0(1 + R_3/R_2) + R_3}.$$

$$4.6. R = \frac{R_1 R_2}{R_1 + R_2}; \quad \mathcal{I}_R = 0 \text{ при условии } \frac{\mathcal{E}_1}{\mathcal{E}_2} = \frac{R_1}{R_2}.$$

$$4.7. N_1 = N_4 = \frac{(\mathcal{E}_1 - \mathcal{E}_2)^2}{4R}; \quad N_2 = N_3 = \frac{(\mathcal{E}_1 + \mathcal{E}_2)^2}{4R}.$$

$$4.8. \mathcal{E}_2 = \mathcal{E}_3 \left(1 + \frac{R_2}{R_3}\right); \quad \mathcal{I} = \frac{\mathcal{E}_1}{R_1} - \frac{\mathcal{E}_3}{R_1} \left(1 + \frac{R_2}{R_3}\right).$$

$$4.9. \mathcal{E} = \frac{\mathcal{E}_1 + \frac{R_1}{R_2} \mathcal{E}_2}{1 + \frac{R_1}{R_2}}.$$

$$4.10. V_i = \frac{V R_i}{R_1 + R_2 + R_3}, \text{ где } i = 1, 2, 3.$$

$$4.11. \mathcal{J}_1 = \frac{\mathcal{J}R_2R_3}{R_1R_2 + R_1R_3 + R_2R_3}; \quad \mathcal{J}_2 = \frac{\mathcal{J}R_1R_3}{R_1R_2 + R_1R_3 + R_2R_3};$$

$$\mathcal{J}_3 = \frac{\mathcal{J}R_2R_1}{R_1R_2 + R_1R_3 + R_2R_3}.$$

4.12. 1) Если диаметр вращается по часовой стрелке (рис. 396), то лампа вспыхнет при $\alpha = \frac{\pi}{2} \frac{V_{\text{заж}}}{V}$, погаснет при $\beta = \frac{\pi}{2} \frac{V_{\text{гаш}}}{V}$.

2) $V_{\text{min}} = V_{\text{заж}}$, лампа загорится при $\alpha = \pm \frac{\pi}{2}$.

$$4.13. V = \frac{ESRn}{2\pi} = 6,67 \cdot 10^{-4} \text{ ед. СГСЭ} = 0,2 \text{ В.}$$

$$4.14^* \mathcal{J} = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{\mathcal{E}}{h} vb, \text{ где } b \text{ — ширина пластины.}$$

Решение. Заряд, приходящий на пластины за время dt :

$$dq = \sigma vb dt,$$

где поверхностная плотность поляризационных зарядов на диэлектрике

$$\sigma = P = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{\mathcal{E}}{h}.$$

Отсюда

$$\mathcal{J} = \frac{dq}{dt} = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{\mathcal{E}}{h} vb \text{ [ед. СГСЭ].}$$

4.15* $N = \mathcal{E}\mathcal{J} = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{bv\mathcal{E}^2}{h}$ [эрг/с], где v — мгновенная скорость диэлектрика, b — ширина пластин. Работа батареи расходуется на увеличение электрической энергии конденсатора и кинетической энергии диэлектрика поровну.

Решение.

$$N dt = \mathcal{E} dq = dW + \delta A,$$

$$dW = d\left(\frac{C\mathcal{E}^2}{2}\right) = \frac{\mathcal{E}^2}{2} dC, \quad \delta A = \frac{\mathcal{E}^2}{2} dC, \quad dW = \delta A, \quad C = C_0 + \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{b}{h} x,$$

$$N dt = 2 dW = 2 \frac{\mathcal{E}^2}{2} dC = \mathcal{E}^2 \frac{\varepsilon - 1}{4\pi} \frac{b}{h} v dt.$$

$$4.16^* R = \frac{V}{\mathcal{J}} \approx \frac{1}{\pi\lambda a} \ln \frac{b}{r_0}.$$

Решение. Поскольку $\lambda_1 \gg \lambda$, то можно считать, что цилиндрические проводники по всей своей длине имеют постоянные потенциалы. Поэтому для определения поля следует рассматривать электростатическую задачу. Пусть линейная плотность зарядов на проводниках есть $\pm \chi$. По теореме Гаусса поле E вокруг цилиндрического стержня на расстоянии r от его оси равно

$$E = \pm \frac{2\chi}{r}.$$

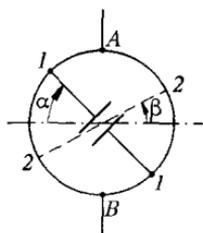


Рис. 396

Разность потенциалов между стержнями получим путем интегрирования поля E

$$V = 2\kappa \int_{r_0}^{b-r_0} \left(\frac{1}{r} + \frac{1}{b-r} \right) dr = 4\kappa \ln \frac{b-r_0}{r_0} \approx 4\kappa \ln \frac{b}{r_0}.$$

Полный ток \mathcal{J} найдем, принимая во внимание, что вблизи каждого из стержней поле практически не зависит от заряда другого стержня ($b \gg r_0$). Полагая, что плотность тока постоянна по толщине листа, получим для полного тока, вытекающего из цилиндрического проводника

$$\mathcal{J} = 2\pi r_0 a j = 2\pi r_0 a \lambda E = 4\pi \kappa \lambda a.$$

Следовательно, искомое сопротивление

$$R = \frac{V}{\mathcal{J}} \approx \frac{1}{\pi \lambda a} \ln \frac{b}{r_0}.$$

$$4.17. R = \frac{2l}{\pi \lambda \delta (D-d)} \ln \frac{D}{d}.$$

$$4.18. R = \frac{1}{\pi \lambda \delta} \left(\frac{l}{D} + \ln \frac{D}{d} \right).$$

$$4.19. R_{AB} = \frac{\sqrt{7}-1}{3} a_1 \rho \approx 0,55 a_1 \rho = 0,55 \text{ Ом}.$$

$$4.20. \varphi(\theta) = (\varphi_1 - \varphi_2) \left\{ \frac{\ln [\operatorname{tg}(\theta/2)]}{2 \ln [\operatorname{tg}(\theta_0/2)]} + 1 \right\}.$$

$$4.21. \varphi_{\max} = RE_{\text{пр}} = 4,5 \cdot 10^6 \text{ В}; \quad \mathcal{J}_{\max} = \frac{l v E_{\text{пр}}}{2\pi} = 1 \text{ МА}.$$

$$4.22. E = \frac{\mathcal{J}}{r_2 - r_1}.$$

$$4.23. q = \frac{\mathcal{J}}{4\pi} \left(\frac{\varepsilon_2}{\lambda_2} - \frac{\varepsilon_1}{\lambda_1} \right) = 78 \text{ ед. СГСЭ} \approx 2,6 \cdot 10^{-8} \text{ Кл}.$$

$$4.24. C = \frac{R_2^2}{R_2^2 - R_1^2} \text{ (на единицу длины)}; \quad E = \frac{2V_0}{R_2^2 - R_1^2} r; \quad \rho = \frac{V_0}{\pi(R_2^2 - R_1^2)}.$$

$$4.25. \sigma = \frac{V}{4\pi} \frac{\varepsilon_2 \lambda_1 - \varepsilon_1 \lambda_2}{d_1 \lambda_2 + d_2 \lambda_1}.$$

$$4.26. \Lambda = \frac{4\pi \lambda}{\varepsilon} \frac{R_1 R_2}{R_2 - R_1}, \text{ где } R_1 \text{ и } R_2 \text{ — радиусы сферических обкладок конденсатора}.$$

$$4.27. \lambda(r) \propto \frac{1}{r^4}.$$

$$4.28. \lambda(r) \propto \frac{1}{r}.$$

$$4.29. \rho = \frac{l j}{4\pi} \frac{\lambda_1 - \lambda_2}{[\lambda_1 l + (\lambda_2 - \lambda_1)x]^2}, \text{ где } x \text{ — текущая координата, отсчитанная}$$

от точки A по направлению к точке B . Заметим, что если λ и ε — константы, не зависящие ни от координат, ни от времени, то объемная плотность ρ свободных зарядов в проводнике, по которому течет постоянный ток, равна нулю.

$$4.30. Q \approx \frac{4\pi\lambda}{\varepsilon} \sum_{k=1}^n q_k \varphi_k.$$

$$4.31. D = 3,3 \text{ см.}$$

$$4.32. R = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{1}{r_1\lambda_1} + \frac{1}{r_2\lambda_2} \right).$$

4.33* Решение. Представим себе электростатическое поле между проводниками A и B , находящимися под определенной разностью потенциалов V , причем пространство между ними ничем не заполнено. Сравним это поле с полем электрических сил, когда пространство между этими проводниками заполнено однородной проводящей средой (удельное сопротивление ρ) и к ним приложена та же разность потенциалов V . Так как среда однородна и поверхности проводников являются эквипотенциальными поверхностями, то напряженность поля E в обоих случаях одинакова. В случае электростатического поля $CV = Q = \int \sigma dS$, где σ — поверхностная плотность заряда на элементе dS поверхности и интеграл берется по поверхности одного из проводников. Так как $E = 4\pi\sigma$, то

$$CV = \frac{1}{4\pi} \int E dS. \quad (1)$$

В случае постоянного тока

$$\frac{V}{R} = \mathcal{J} = \int j dS,$$

где j — плотность тока и интеграл берется по поверхности того же проводника. Для всех точек пространства закон Ома дает $E = j\rho$.

Следовательно

$$\frac{V}{R} = \frac{1}{\rho} \int E dS. \quad (2)$$

Сравнивая (1) и (2), получаем $R = \rho/(4\pi C)$.

$$4.34. R = \rho/(2\pi r).$$

Указание. Для решения нужно применить результаты предыдущей задачи.

$$4.35. R = \frac{1}{4\pi} \left(\frac{\rho_1}{C_1} + \frac{\rho_2}{C_2} \right).$$

$$4.36. Q_1 = \frac{\varepsilon r_2}{r_1 + \lambda_1}; \quad Q_2 = \frac{\varepsilon r_1}{r_2 + \lambda_2}.$$

4.37. $q = |e|$. Поскольку подвижности ионов постоянны, то постоянны скорости ионов v_1 и v_2 и ток, меняясь скачком в момент времени t_1 прихода одного из ионов на пластину. Обозначив через x путь первого иона, а $(d-x)$ — путь второго, получаем

$$\mathcal{J} = \mathcal{J}_1 = \frac{|e|}{d} (v_1 + v_2), \quad 0 < t < t_1 = \frac{x}{v_1};$$

$$\mathcal{J} = \mathcal{J}_2 = \frac{|e|}{d} v_2, \quad t_1 \leq t < t_2 = \frac{d-x}{v_2}.$$

§ 5. Магнитное поле. Закон Био-Савара-Лапласа.

Теорема о циркуляции в вакууме. Индуктивность проводников.

Теорема взаимности

$$5.1. B = \frac{2\pi \mathcal{I} a}{cb^2} = \frac{\pi}{9} \text{ Гс} \approx 0,349 \text{ Гс.}$$

$$5.2. B = \frac{2\pi \mathcal{I}}{ca} = \frac{\pi}{25} \text{ Гс} \approx 0,126 \text{ Гс.}$$

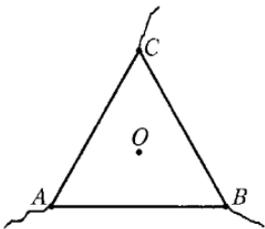


Рис. 397

$$5.3. B = \frac{\mathcal{I}}{CR} \left(\frac{\pi}{2} + 2 \right).$$

$$5.4. B = 0.$$

Указание. Рассмотреть более общий случай — три подводющих провода (рис. 397) к вершинам треугольной пластины. Пусть ток \mathcal{I} от A к B , такой же ток от B к C и ток \mathcal{I} от вершины C к A .

$$5.5. B = \frac{2\pi N \mathcal{I}}{l} (\cos \beta - \cos \alpha).$$

$$5.6. \sigma = \frac{E}{2\pi} = 15,9 \text{ ед. СГСЭ} = 5,3 \cdot 10^{-5} \text{ Кл/м}^2; \quad B = \frac{v}{c} E = 5 \cdot 10^{-6} \text{ Гс.}$$

$$5.7. B = \frac{2\mathcal{I}}{cr} \frac{1}{\frac{2\pi R}{d} - 1} \text{ при } r < R \text{ и } r \gg d; \text{ на оси трубы } (r = R) B \approx 0,1 \text{ Гс,}$$

$$B \approx \frac{2\mathcal{I}}{cr} \frac{1}{1 - \frac{d}{2\pi R}} \text{ при } r \gg R, \text{ где } r - \text{расстояние от середины щели.}$$

$$5.8. B = \begin{cases} \frac{2\mathcal{I}r}{cR_2^2} \frac{1}{\frac{\rho_1}{\rho_2} \left(1 - \frac{R_1^2}{R_2^2} \right) + 1} & \text{при } r \leq R_1, \\ \frac{2\mathcal{I}}{cr} \frac{\frac{\rho_1}{\rho_2} \left(\frac{r^2}{R_1^2} - 1 \right) + 1}{\frac{\rho_1}{\rho_2} \left(\frac{R_2^2}{R_1^2} - 1 \right) + 1} & \text{при } R_1 < r < R_2, \\ \frac{2\mathcal{I}}{cr} & \text{при } r \geq R_2. \end{cases}$$

5.9. В цилиндрической системе координат, ось которой совпадает с осью витка, следует проанализировать поведение составляющих магнитного поля $B_z(r)$ и $B_r(r)$. Ответ на вопрос задачи определяется знаком производной $B_0''(0)$ на оси витка. Поле в плоскости витка минимально в его центре.

5.10. Внутри сферы поле соответствует полю прямого бесконечно длинного проводника с током \mathcal{I} , а вне сферы поле $B = 0$.

$$5.11. B = \frac{\pi \mathcal{I} (N+1)}{R}.$$

Указание.
$$\sum_{n=1}^N \sin^2 \frac{\pi n}{2N} = \frac{1}{2} (N+1).$$

$$5.12 \quad B = \frac{2\pi i}{c} \left(\frac{r}{R} \right)^2.$$

$$5.13 \quad B = \frac{\pi^2 i}{c}.$$

$$5.14. \quad 1) \quad B = \frac{2\chi\Omega}{c} \approx 0,67 \cdot 10^{-7} \text{ Гс в металле; } \quad B = 0 \text{ в воздухе.}$$

$$2) \quad B = \frac{2\chi\Omega}{c} \frac{\epsilon - 1}{\epsilon} \approx 0,44 \cdot 10^{-7} \text{ Гс в диэлектрике; } \quad B = 0 \text{ в воздухе.}$$

$$5.15^* \quad B = \frac{4\pi \mathcal{J}}{c} = \frac{4\pi}{c} k\omega r^2.$$

Решение. Объемная плотность связанных зарядов

$$\rho_{\text{связ}} = -\operatorname{div} \mathbf{P} = -k \operatorname{div} \mathbf{r} = -k \left(\frac{\partial x}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} \right) = -2k,$$

т. е. постоянна во всем объеме цилиндра. Вращаясь с угловой скоростью ω , связанные заряды создают токи с объемной плотностью

$$j = \omega r \rho_{\text{связ}} = -2k\omega r.$$

Магнитное поле в точке r создают только внешние кольцевые токи, т. е. такие токи, которые текут на расстояниях больше, чем r . Сила таких токов, приходящаяся на единицу длины цилиндра,

$$\int_r^R j \, dr = -2k\omega \int_r^R r \, dr = k\omega (r^2 - R^2).$$

На поверхности поляризованного цилиндра возникают связанные заряды с поверхностной плотностью $\sigma_{\text{связ}} = P = kR$. Кольцевой ток, создаваемый на единице длины цилиндра этими поверхностными зарядами, равен $k\omega R^2$. Сложив его с кольцевым током объемных зарядов, найдем полный внешний кольцевой ток, приходящийся на единицу длины цилиндра: $\mathcal{J} = k\omega r^2$. Такой ток создает внутри цилиндра магнитное поле

$$B = \frac{4\pi \mathcal{J}}{c} = \frac{4\pi}{c} k\omega r^2,$$

направленное параллельно оси цилиндра.

$$5.16. \quad \left(\frac{B}{E} \right)_{\max} = \frac{1}{c} \sqrt{\frac{\sigma}{\rho}} \approx 1,6 \cdot 10^{-6}.$$

$$5.17^* \quad 1) \quad \mathbf{B} = \frac{qR^2}{3c} \left[\frac{3(\omega \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{\omega}{r^3} \right];$$

$$2) \quad \mathbf{B} = \frac{qR^2}{5c} \left[\frac{3(\omega \mathbf{r})\mathbf{r}}{r^5} - \frac{\omega}{r^3} \right].$$

(Вектор \mathbf{r} проведен из центра шарика.)

Решение. Рассмотрим, например, случай 1).

Возьмем на поверхности шарика бесконечно узкий пояс, заключенный между углами θ и $\theta + d\theta$ (рис. 398). Вращаясь с угловой скоростью ω , такой пояс эквивалентен круговому току $d\mathcal{J} = \omega q \sin \theta \, d\theta / (4\pi)$ с магнитным

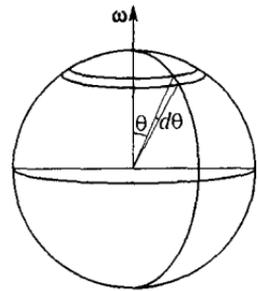


Рис. 398

$$d\mathfrak{M} = S \frac{d\mathcal{J}}{c} = \pi R^2 \frac{q \omega \sin \theta}{4\pi c}.$$

Интегрируя по θ , находим магнитный момент всего шарика: $\mathfrak{M} = qR^2\omega/(3c)$. Отсюда и получается результат, приведенный в ответе.

5.18. $\mathfrak{M} = \frac{5}{6} \frac{ql^3}{c} \omega.$

5.19. $\mathfrak{M} = \frac{QR^2}{8c} \omega.$

5.20*. Нет. Не может.

Решение. Магнитный момент равномерно заряженного по объему шара радиусом R , вращающегося с угловой скоростью ω , равен (см. решение задачи 5.17)

$$\mathfrak{M} = \frac{qR^2\omega}{5c},$$

где q — полный заряд шара, т. е. в условиях задачи — Земли. Введем величину $x = \frac{q_p - q_e}{q_p}$ и запишем заряд одного атома в виде

$$Z(q_p - q_e) = Zxq_p.$$

Если Земля состоит из атомов с атомным номером Z и относительной атомной массой A , то отношение ее полного заряда q к массе M_3 равно

$$\frac{q}{M_3} = \frac{Zxq_p}{m_H A},$$

где m_H — масса нуклона. С помощью этого соотношения выражение для магнитного момента Земли можно представить в виде

$$\mathfrak{M} = x \frac{Z}{A} \frac{q_p}{m_H} \frac{4\pi}{15c} \rho_3 \omega_3 R_3^5.$$

Если бы Земля обладала таким магнитным моментом, то индукцию магнитного поля B на полюсе можно было бы определить из выражения $B = 2\mathfrak{M}/R_3^3$ (это максимальное значение). Отсюда

$$x = \frac{A}{Z} \frac{m_H}{q_p} \frac{15c}{16\pi^2} \frac{B_3 T_3}{\rho_3 R_3^2} \approx 2,6 \cdot 10^{-19}.$$

Однако данные опытов (условие задачи) свидетельствуют о том, что эта величина еще меньше ($x < 10^{-21}$). Таким образом, гипотеза о том, что источником магнитного поля Земли являются нескомпенсированные заряды протонов и электронов, вращающихся вместе с Землей не подтверждаются опытами.

5.21. $B(r) = \frac{4\mathcal{J}r}{ca^2} \left(1 - \frac{r^2}{2a^2} \right)$ при $r \leq a$ (внутри цилиндра);

$B(r) = \frac{2\mathcal{J}}{cr}$ при $r \geq a$ (вне цилиндра).

$$5.22. \frac{B_o}{B_u} = \frac{N}{\pi} \approx 3 \cdot 10^3.$$

5.23. $B = 2\pi jd = 3140$ Гс. Поле B перпендикулярно к линии AB и направлено вверх, оставаясь в плоскости рис. 69.

5.24. $\mathbf{B} = \frac{2\pi}{c} j[\mathbf{s}d]$, где \mathbf{s} — единичный вектор, направленный вдоль тока, а вектор \mathbf{d} проведен от оси провода к оси цилиндрической полости.

$$5.25. \rho(r, z) = \frac{V}{2\pi d^3} z; \quad Q = \frac{VR^2}{4d}; \quad B(r) = \frac{8\pi}{3c} \frac{V}{d} \lambda_0 \sqrt{Rr}.$$

$$5.26. \Phi = \frac{\mathcal{I} \pi^2 R_0^2}{cR} = \frac{\mathcal{I} \pi^2 R_0}{10c}.$$

$$5.27. L = \frac{1}{2} \left(1 + 4 \ln \frac{R}{r} \right) \text{ (СГСЭ); } \quad L = \frac{\mu_0}{8\pi} \left(1 + 4 \ln \frac{R}{r} \right) \text{ (СИ).}$$

$$5.28. L = 0,24 \cdot 10^{-6} \text{ Г.}$$

Указание. Индукция магнитного поля B внутри трубки на расстоянии r от оси $B = 2\mathcal{I}l(cr)$ (краевыми эффектами пренебрегаем). Вне трубки магнитного поля нет. Поэтому поток через радиальную перегородку

$$\Phi = \frac{2\mathcal{I}l}{c} \int_{r_0}^{r_1} \frac{dr}{r}, \text{ где } l \text{ — длина трубки, } r_0 \text{ — радиус провода, } r_1 \text{ — внутренний}$$

радиус трубки. На единицу длины имеем $L/l = 2 \ln(r_1/r_0) \approx 6$, откуда $L = 240$ см.

$$5.29. L \approx 4l \ln \left(\frac{d}{r} - 1 \right) \approx 8,79l \text{ [см]; } \quad L_{уд} \approx 8,79 = 8,79 \cdot 10^{-7} \text{ Г/м.}$$

$$5.30. M = \sqrt{L_1 L_2} = 0,6 \text{ Г.}$$

$$5.31. \Phi_{21} = \frac{4\pi N n S \mathcal{I}}{lc} = 10^5 \text{ Мкс} = 10^{-3} \text{ Вб.}$$

$$5.32. \Phi = \frac{2a\mathcal{I}}{c} \ln \left(1 + \frac{a}{b} \right).$$

$$5.33. M = 2aN \ln \left(1 + \frac{b}{R} \right).$$

$$5.34. \Phi = 4\pi n \mathcal{I} l.$$

$$5.35. \Phi_{21} = \frac{2Nnb\mathcal{I}}{c} \ln \left(1 + \frac{a}{R} \right) \approx 10^5 \text{ Мкс} = 10^{-3} \text{ Вб.}$$

$$5.36. L = L_0 + L_1 + 2M = L_0 + 4\pi n^2 l S + 8\pi n \mathcal{O} N \cos \theta.$$

$$5.37. L = L_0 \left(1 + \frac{1}{\beta} + \frac{2}{\beta^2} \right).$$

§ 6. Магнитное поле в веществе. Векторы \mathbf{B} и \mathbf{H} . Теорема о циркуляции в веществе. Сверхпроводники в магнитном поле

6.1. $\mathcal{J} = \frac{cI}{n}$.

6.2. Внешние поля \mathbf{B} и \mathbf{H} совпадают. Поле \mathbf{B} непрерывно на границах, а поле \mathbf{H} внутри определяется соотношением $\mathbf{H} = \mathbf{B} - 4\pi\mathbf{I}$ (рис. 399). Если по

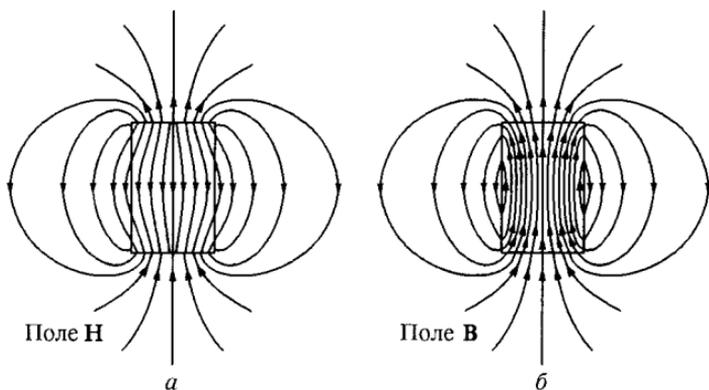


Рис. 399

анalogии с электрическим полем ввести связанные «магнитные заряды», поверхностная плотность которых на торцах бруска равна σ , то после построения этой модели получится аналогичное электростатике соотношение $\sigma = I$.

6.3. Внутри пластины $\mathbf{B} = \mathbf{0}$; $\mathbf{H} = -4\pi\mathbf{I}$. Вне пластины $\mathbf{B} = \mathbf{H} = \mathbf{0}$.

6.4. Внутри пластины $\mathbf{B} = 4\pi\mathbf{I}$; $\mathbf{H} = \mathbf{0}$. Вне пластины $\mathbf{B} = \mathbf{H} = \mathbf{0}$.

6.5. $B_A = 2\pi I$, $\frac{B_A}{B_C} = \left(\frac{l}{r}\right)^2$. Картина полей \mathbf{B} и \mathbf{H} представлена в решении задачи 6.2.

6.6. $B_C = B_A \frac{2h}{D} = 100$ Гс.

6.7. $l \geq 14,1r \sqrt{\frac{\mu-1}{\mu}} \approx 14r$.

6.8. $l \leq 10^{-2} \frac{2\mu r}{\mu-1} \approx 0,02r$.

6.9. 1) $\Phi_H = \oint_s (\mathbf{H} d\mathbf{s}) = \frac{\mu-1}{\mu} \pi R^2 B_0 \cos \theta$. Поток вектора \mathbf{B} через поверхность сферы, конечно, равен нулю.

2) $\oint_l (\mathbf{B} d\mathbf{l}) = (1 - \mu) l B_0 \sin \theta$.

6.10. $\Phi = \frac{4Na^2\mu\mathcal{J}}{cD} = 32\,000$ Мкс.

6.11. $\Phi = \frac{4\pi Na^2\mu\mathcal{J}}{c(\pi D + (\mu-1)d)} \approx 24\,300$ Мкс.

6.12. $B = \frac{\pi\mu\mathcal{J}N}{cl \left[1 + \frac{3}{8} \frac{d}{l} (\mu-1) \right]}$.

$$6.13. B = \frac{4\pi \mathcal{J} N \mu_1 \mu_2}{c \left[2d \mu_1 \mu_2 + \left(\frac{L}{2} - d \right) (\mu_1 + \mu_2) \right]}.$$

$$6.14. B = I_0 \frac{\left(4\pi - \frac{2d}{R} \right)}{\sqrt{1 + \left(\frac{2d}{R} \right)^2}} \approx 5390 \text{ Гс, где } R = \frac{r_1 + r_2}{2} = 2 \text{ см.}$$

$$6.15. \mathcal{J} = \frac{cl}{4\pi N} H_{\text{нас}}; \quad d \geq \frac{N}{cI_{\text{нас}}} (\mathcal{J} - \mathcal{J}_0).$$

$$6.16. 1) \mathcal{J}_0 = \frac{c}{4\pi N L} \left(H_{\text{нас}} + 4\pi I_{\text{нас}} \frac{l}{L} \right);$$

$$2) B = \frac{4\pi N \mathcal{J}}{cL} + 4\pi I_{\text{нас}} \left(1 - \frac{l}{L} \right).$$

$$6.17. B \approx 15 \text{ кГс.}$$

$$6.18. B = \frac{2\pi l L}{L + \frac{\pi R}{\mu}}.$$

$$6.19. B_2 = B_1 \frac{\left(l + \frac{\pi R}{\mu} \right) r^2}{16R^3}.$$

$$6.20^* \frac{B_1}{B_2} = 1 + \frac{l\mu}{2\pi R + l} \approx 1 + \frac{l\mu}{2\pi R}.$$

Решение. 1) Пусть магнитик с намагниченностью I вставлен в левый зазор, а правый зазор пуст. Запишем теорему о циркуляции для вектора \mathbf{H} :

$$\oint (\mathbf{H} d\mathbf{l}) = (B - 4\pi I)l + \frac{B}{\mu} \cdot 2\pi R + Bl = 0,$$

откуда поле в зазоре или металле сердечника

$$B = \frac{2\pi I l}{l + \frac{\pi R}{\mu}}.$$

Правый зазор пуст. Поэтому на этом зазоре и рассеивается магнитный поток (рис. 400). Зазор является источником магнитного поля. И левый зазор тоже

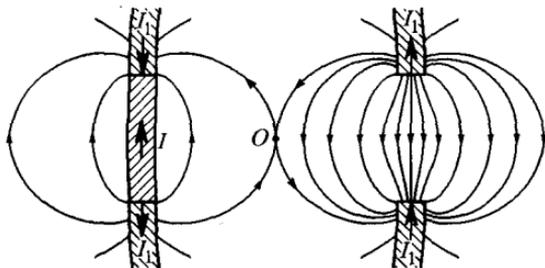


Рис. 400

есть источник магнитного поля (рис. 400). Однако левый зазор заполнен магнитом с намагниченностью I . Намагниченность материала в сердечнике I_1 . Поэтому поле в центре O обусловлено магнитным диполем с намагниченностью I_1 (правый зазор) и магнитным диполем с намагниченностью $(I - I_1)$

(левый зазор). В конечном счете поле B_1 в точке O определяется магнитным моментом \mathfrak{M} магнетика $\mathfrak{M} = IV$, где V — объем магнетика. Поле магнитного диполя в вакууме в перпендикулярном направлении равно

$$B_1 = \frac{\mathfrak{M}}{R^3} = \frac{IV}{R^3}.$$

2) Рассмотрим второй случай. Правый зазор заполнен материалом сердечника, т. е. теперь один из источников поля для точки O отсутствует (нет правого зазора). С помощью теоремы о циркуляции вычислим поле в сердечнике

$$B' = \frac{4\pi Il}{l + \frac{2\pi R + l}{\mu}}.$$

Найдем намагниченность I'_1 материала сердечника

$$I'_1 = \frac{B' - H'}{4\pi} = \frac{B' - B'/\mu}{4\pi} \approx \frac{B'}{4\pi}, \quad (\mu \gg 1).$$

Поле B_2 в точке O определяется рассеянием на левом зазоре, т. е. разностью намагниченностей

$$I - I' = I - \frac{4\pi Il}{4\pi \left(l + \frac{2\pi R + l}{\mu} \right)} = I \frac{2\pi R + l}{l\mu + 2\pi R + l}.$$

Найдем это поле: $B_2 = \frac{\mathfrak{M}'}{R^3} = \frac{(I - I'_1)V}{R^3}$. Искомое отношение полей

$$\frac{B_1}{B_2} = \frac{I}{I - I'_1} = \frac{l\mu + 2\pi R + l}{2\pi R + l} \approx 1 + \frac{l\mu}{2\pi R}.$$

$$6.21. N = \frac{cB(l + \mu a)}{4\pi\mu\mathcal{I}_{\max}} \approx 3000 \text{ витков}; \quad V = \frac{\mathcal{I}_{\max} N \pi d \rho}{S} = 25 \text{ В}.$$

6.22. $I = \frac{B_0 H_k}{\beta B_0 + (4\pi - \beta) H_k} \approx 11,9 \text{ Гс}$. Под коэффициентом размагничивания β понимают (см. Д. В. Сивухин, т. III, § 61) коэффициент в соотношении $H_0 - H = \beta I$, где H_0 — внешнее поле, которое в нашем случае выключено, т. е. равно нулю.

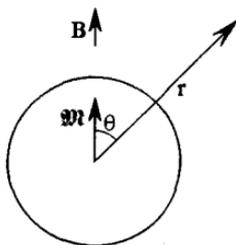


Рис. 401

$$6.23^* \mathbf{B} = B_0 \left(1 + \frac{R^3}{2r^3} \right) - \frac{3R^3(B_0 r)}{2r^5} \mathbf{r};$$

$$i(\theta) = \frac{3c}{8\pi} B_0 \sin \theta.$$

Решение. Введем предположение, оправдываемое последующим расчетом, что вне шара на однородное поле B_0 накладывается поле точечного диполя с магнитным моментом \mathfrak{M} . Диполь помещен в центре шара (рис. 401). Тогда

$$\mathbf{B} = B_0 + \frac{3(\mathfrak{M}r)}{r^5} \mathbf{r} - \frac{\mathfrak{M}}{r^3}.$$

Момент \mathfrak{M} определится из условия, чтобы нормальная составляющая вектора \mathbf{B} на поверхности шара обращалась в ноль:

$$B \Big|_{r=R} = B_0 \cos \theta + \frac{2\mathfrak{M}}{R^3} \cos \theta = 0.$$

Этому условию при любых значениях углов θ удовлетворяет

$$\mathfrak{M} = -\frac{R^3}{2} \mathbf{B}_0.$$

Таким образом, искомое поле B вне шара

$$\mathbf{B} = \mathbf{B}_0 \left(1 + \frac{R^3}{2r^3} \right) - \frac{3R^3(\mathbf{B}_0 \mathbf{r})}{2r^5} \mathbf{r}.$$

На экваторе, т. е. при $r = R$, $\theta = 90^\circ$, получаем $\mathbf{B} = 3\mathbf{B}_0/2$.

Поверхностный ток сверхпроводимости течет вдоль параллелей $\theta = \text{const}$. Из граничных условий на тангенциальную компоненту вектора \mathbf{H} следует

$$(\mathbf{H}_0 + \mathbf{H}_{\text{дип}})_\tau \Big|_{r=R} = \frac{4\pi}{c} i(\theta).$$

Откуда

$$i(\theta) = \frac{3c}{8\pi} B_0 \sin \theta.$$

При этом учитывалось, что $\mathbf{H} = \mathbf{B}$ поскольку $\mu = 1$.

$$6.24 \quad r_{\min} = r_0 \sqrt{1 - \left(\frac{R}{r_0}\right)^3}.$$

$$6.25. \quad i_{\text{пов}}(\theta) = \frac{cB_0}{2\pi} \sin \theta. \text{ Ток течет параллельно оси проволоки (рис. 401).}$$

$\mathbf{B} = \mathbf{B}_0 \left(1 + \frac{R^2}{r^2} \right) - \frac{2R^2(\mathbf{B}_0 \mathbf{r})}{r^4} \mathbf{r}$, где \mathbf{r} — радиус-вектор, перпендикулярный к оси проволоки, проведенный от оси к точке наблюдения. Поле на поверхности проволоки максимально при $\theta = 90^\circ$ и равно $2\mathbf{B}_0$.

$$6.26. \quad \mu = 1 - 2\pi r^3 n.$$

6.27. Без шарика поле $B_0 = \frac{2\pi \mathcal{J}}{cR}$ перпендикулярно плоскости тора. С шариком появится дополнительная составляющая, лежащая в плоскости тора

$$B_1 = \frac{\mathcal{J}N}{cR} \left(\frac{r_0}{R}\right)^3.$$

$$6.28. \quad \Delta L = -\left(\frac{4\pi N}{l}\right)^2 \frac{r^3}{2} = -200 \text{ см} = -2 \cdot 10^{-7} \text{ Г}.$$

6.29. Максимальным будет поле у поверхности шарика в экваториальной плоскости $\mathbf{B}_{\max} = \mathbf{B}_0 - \frac{\mathfrak{M}}{r^3} = \frac{3}{2} \mathbf{B}_0$; $B_{\max} = \frac{6\pi}{c} n \mathcal{J}$.

$$6.30. \quad \Delta L = -\frac{\pi^2}{4} \frac{R^4}{h^3} = -2,5 \cdot 10^{-3} \text{ см} = -2,5 \cdot 10^{-12} \text{ Г}.$$

$$6.31. \quad \Delta L = -\frac{\pi^2}{8} \frac{R^4}{h^3} = -1,2 \cdot 10^{-3} \text{ см} = -1,2 \cdot 10^{-12} \text{ Г}.$$

$$6.32. \mathcal{J} = \frac{c\pi R^2 B}{L} = 9,4 \cdot 10^{10} \text{ ед. СГСЭ} = 31 \text{ А.}$$

6.33. $i = \frac{\mathcal{J}h}{\pi r^2}$, где r — расстояние между проводом и точкой на поверхности в сечении, перпендикулярном проводу. Сверхпроводящий ток параллелен току \mathcal{J} и течет в противоположном направлении.

$$6.34. H = \frac{8}{h} \sqrt{\frac{mg}{3}} \approx 80 \text{ Э.}$$

$$6.35. \mathcal{J} \geq c\sqrt{\frac{mgh}{2\pi R}} = 8,4 \cdot 10^{10} \text{ ед. СГСЭ} = 25 \text{ А.}$$

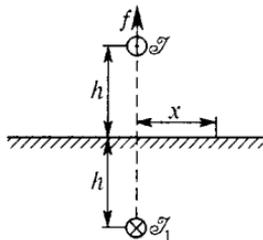


Рис. 402

$$6.36. h = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \rho_l g} \approx 0,2 \text{ см.}$$

$$6.37. i(x) = \frac{\mathcal{J}h}{\pi(h^2 + x^2)} \text{ (см. рис. 402),}$$

$$f = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 h} = 1 \text{ дин/см.}$$

$$6.38. \bar{T} = \frac{(\mu - 1)cn}{\omega L} \varepsilon_0 \approx 12,7 \text{ Гс.}$$

$$6.39. L = 2\Lambda \left(\frac{\mu - 1}{2} + \ln \frac{r_3}{r_1} + \frac{r_2^2}{r_3^2 - r_2^2} \ln \frac{r_3}{r_2} \right) \approx 10^4 \text{ см.}$$

$$6.40. L = 2\Lambda \left(\mu \ln \frac{r_2}{r_1} + \frac{r_3^2}{r_3^2 - r_2^2} \ln \frac{r_3}{r_2} \right) \approx 58 \text{ см.}$$

$$6.41. Q = \frac{B\Delta H}{2} La^2 \frac{t}{T} = 120 \text{ Дж.}$$

$$6.42. \mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{1 - \frac{v^2 t^2}{\mu R^2} (\mu - 1)} \text{ при } 0 \leq t \leq \frac{R}{v};$$

$$\mathcal{J}_{\max} = \mu \mathcal{J}_0 = 50 \text{ А; } t_{\max} = \frac{R}{v} = 3,3 \cdot 10^{-6} \text{ с.}$$

6.43* В предложенной постановке наша проблема эквивалентна задаче о среднем значении и дисперсии квадрата удаления x от исходной точки после десяти шагов по десять единиц в случайном направлении по одной оси. Средний квадрат удаления — 1000, т. е. 0,1 максимального, а, соответственно, индуктивность немедленно оказывается равной 100 мкГ. Для нахождения дисперсии индуктивности можно аппроксимировать распределение удалений функцией Гаусса с дисперсией $\sigma_x = 10\sqrt{10}$.

$$\Delta L = \sqrt{(L - \bar{L})^2} = \sqrt{(x^2 - \bar{x}^2)^2} = \sqrt{x^4 - \bar{x}^2{}^2};$$

$$\bar{x}^4 = \frac{\int x^4 \exp[-x^2/(2\sigma^2)] dx}{\int \exp[-x^2/(2\sigma^2)] dx} = 3\sigma^4; \quad \Delta L = \sqrt{3\sigma^4 - \sigma^4} = \sqrt{2}\sigma^2.$$

$$L = 100 \frac{+140}{-100} \text{ мкГ.}$$

В пункте 2 проще всего непосредственно подсчитать требуемые величины для 9 возможных здесь значений индуктивности.

$$\bar{L} = \frac{2L_0}{9} (0,64 + 0,36 + 0,16 + 0,04) = 267 \text{ мкГ};$$

$$\Delta L = \sqrt{\frac{1}{9} \sum_i (L_i - \bar{L})^2} = 234 \text{ мкГ};$$

$$L_2 = 267 \pm 234 \text{ мкГ}.$$

Если же принять, что поворот равновероятен после намотки доли x полного числа витков, то

$$\frac{\bar{L}}{L_0} = [x - (1-x)]^2 = (2x-1)^2 = 4x^2 - 4x + 1 = 4 \int_0^1 x^2 dx - 1 = \frac{1}{3};$$

$$\frac{\overline{L^2}}{L_0^2} = \overline{(2x-1)^4} = 16\overline{x^4} - 32\overline{x^3} + 24\overline{x^2} - 8\overline{x} + 1 = 0,2;$$

$$\Delta L = \sqrt{\overline{L^2} - \bar{L}^2} = L_0 \sqrt{0,2 - 0,111} \approx 298 \text{ мкГ}.$$

$$L_2' = 333 \pm 298 \text{ мкГ}.$$

§ 7. Электромагнитная индукция.

Энергия и силы в магнитном поле.

Сохранение магнитного потока в сверхпроводящих контурах

7.1. $\mathcal{J} = 0,314 \text{ А}.$

7.2. $\mathcal{J} = 0,314 \text{ А}$ (сравните с предыдущей задачей).

7.3. $I = \frac{c^2 V}{4\pi a v \ln(1+ab)} = 9 \cdot 10^8 \text{ ед. СГСЭ} = 0,3 \text{ А}.$

7.4. $V = \frac{4\pi S n}{c^2} \frac{\mathcal{J}_0}{\tau} = 4 \cdot 10^{-5} \text{ ед. СГСЭ} = 12 \text{ мВ}$, когда движок находится в положениях 1, 2, 3. $V = 24 \text{ мВ}$, когда движок вернется в точку 1.

7.5. В воздухе $E = \frac{2\pi r_0^2 n \mathcal{J}}{r c^2} = \frac{\pi}{3} \cdot 10^{-8} \text{ ед. СГСЭ} \approx 3 \cdot 10^{-4} \text{ В/м}.$

В диэлектрике $E' = E$; $D' = 2D$.

7.6. $E = \frac{\epsilon \omega}{2\pi c r} \Phi_0 \sin \omega t.$

7.7. $V_1 = \frac{\omega B R_1^2}{2c} \frac{(1 - R_2/R_1)^2}{1 + C_1/C_2}$; $V_2 = \frac{\omega B R_1^2}{2c} \frac{(1 - R_2/R_1)^2}{1 + C_2/C_1}.$

7.8. $v = \frac{c^2 m g r - c \mathcal{E} l B}{B^2 l^2 (1 + r/R)} \approx 5 \text{ м/с}$. Если вес проводника $m g > \frac{\mathcal{E} l B}{c r}$, то он движется вниз, в противном случае — вверх.

7.9. $v = \frac{3 m g R c^2}{2 B^2 l^2} \approx 1,5 \text{ см/с}.$

$$7.10. \bar{M} = \frac{(BSn)^2 \omega}{2(R+r)}; \quad \bar{N} = \bar{M} \omega \text{ (СИ).}$$

$$7.11. \mathcal{E}_c = \frac{2\pi}{c^2} SNn\alpha_0^2 \omega \mathcal{I}_k \sin 2\omega t.$$

$$7.12^* \mathcal{E}_{c0} = \frac{2\pi}{c} n\mathfrak{M}\alpha_0^2 \sqrt{\frac{B_0\mathfrak{M}}{J}}; \quad \omega_c = 2\sqrt{\frac{B_0\mathfrak{M}}{J}}.$$

Решение. Магнитная стрелка с магнитным моментом \mathfrak{M} эквивалентна маленькой катушечке (или просто витку с током) с таким же магнитным моментом \mathfrak{M} . Магнитный момент витка с током $\mathfrak{M} = \frac{\mathcal{I}}{c} S$.

Для определения потока, посылаемого стрелкой через соленоид, воспользуемся теоремой взаимности. Этот поток равен потоку, посылаемому соленоидом (рис. 403) через эквивалентный стрелке виток

$$\Phi = \frac{4\pi}{c} n\mathcal{I}S \cos \alpha = 4\pi n\mathfrak{M} \cos \alpha.$$

Если магнитную стрелку поместить во внешнее поле B_0 , отклонить ее от положения равновесия на угол α_0 и отпустить, то стрелка начнет колебаться: $J\ddot{\alpha} = -B_0\mathfrak{M}\alpha$, где в правой части момент сил, действующих на стрелку

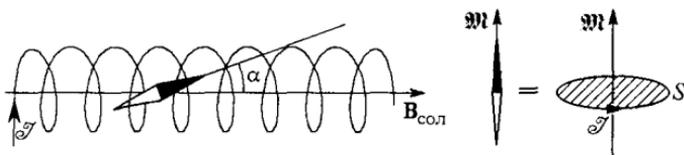


Рис. 403

$\mathbf{M} = [\mathfrak{M} \mathbf{B}_0]$. Откуда следует, что частота этих колебаний равна $\omega = \sqrt{\frac{B_0\mathfrak{M}}{J}}$, а закон колебаний стрелки $\alpha(t) = \alpha_0 \cos \omega t$. В соленоиде при таких колебаниях возникает ЭДС индукции

$$\mathcal{E}_c = -\frac{1}{c} \frac{d\Phi}{dt} = -\frac{1}{c} 4\pi n\mathfrak{M} \frac{d}{dt} [\cos (\alpha_0 \cos \omega t)].$$

Дифференцируя, получаем ответ задачи.

$$7.13. \mathcal{I}(t) = \frac{2\mathfrak{M}\pi a^2 \omega}{cRl^3} \sin \omega t.$$

$$7.14. \mathcal{E} = -\frac{IN^2S^2}{4c^2a^3} \omega, \text{ где знак «-» означает, что эта дополнительная}$$

ЭДС убывает при экранировании. При этом под \mathcal{E} понимают действующее значение ЭДС.

Указание. Хорошо проводящий лист металла эквивалентен сверхпроводящему «магнитному зеркалу», в котором и возникает «отражение» катушки.

$$7.15. \mathcal{I}(t) = \frac{\pi^2 r^2 \omega}{\sqrt{2} c^2 R R_0} i_0 \sin \omega t.$$

$$7.16. V_{\text{дейст}} = \frac{\pi r^2 l \omega B}{2\sqrt{2} R c} \text{ (показание вольтметра переменного тока).}$$

$$7.17. \text{ Показание милливексметра } \Delta\Phi = \Phi = \frac{B_0 m}{\pi l \rho}.$$

$$7.18. \mathcal{J} = \frac{6\pi\pi R^2 v}{cL^4 r} = 18\pi \cdot 10^4 \text{ ед. СГСЭ} \approx 0,19 \text{ МА.}$$

$$7.19. \mathfrak{M} = \frac{\varphi R D}{4\pi b n} \text{ (СИ).}$$

$$7.20. v \geq B \sqrt{\frac{3}{8\pi\rho}} \approx 120 \text{ см/с.}$$

$$7.21. v_0 = B_0 \sqrt{\frac{R^3}{2m}} = 20 \text{ м/с.}$$

$$7.22. \mathfrak{M} = \frac{R}{2\pi c n} \frac{(h^2 + a^2)^{3/2}}{b a^2} \varphi.$$

$$7.23. Q = \frac{B_1 S N}{cR} = 2,9 \cdot 10^6 \text{ ед. СГСЭ} \approx 10^{-3} \text{ Кл, где } B_1 \text{ — начальная магнитная индукция в щели.}$$

Если H_1 — поле внутри магнетика, то $H_1 = -\frac{4\pi}{3} I_1$, где I_1 — остаточная намагниченность шара, а коэффициент $4\pi/3$ — размагничивающий фактор шара (см. Д. В. Сивухин, т. III, § 61), $B_1 = \frac{8\pi}{3} \frac{I_0}{\sqrt{\left(\frac{4\pi}{3}\right)^2 + 1}} = 973 \text{ Гс.}$

$$7.24. Q = \frac{4\pi I V n}{cR} \approx 3,75 \cdot 10^8 \text{ ед. СГСЭ} \approx 0,125 \text{ Кл.}$$

$$7.25. 1) Q_1 = \frac{\pi n^2 \mathcal{J}_0^2}{c^2} V; 2) Q_2 = \frac{1}{2} Q_1.$$

$$7.26. \mathcal{J}(t) = \mathcal{J}_0 \left(1 - \frac{1}{2} e^{-t/\tau}\right), \text{ где } \tau = \frac{4\pi N^2 S}{c l R}.$$

$$7.27. L = \frac{c B_0 S \cos \theta}{\mathcal{J}} = 5 \cdot 10^{-6} \text{ Г.}$$

$$7.28. q = \frac{\pi B_0 a^3}{c R \rho}.$$

$$7.29. \frac{\mathcal{J}_{\text{петли}}}{\mathcal{J}_{\text{сол}}} = \frac{L}{L - L_0/N^2}.$$

$$7.30. \frac{\mathcal{J}_1}{\mathcal{J}_0} = \frac{1 + l\mu/(2L)}{1 + l\mu/L}.$$

$$7.31. B = B_0 \left(\frac{R}{r}\right)^2 = 5 \cdot 10^6 \text{ Гс; } P = \frac{B^2}{8\pi} \approx 10^{12} \text{ дин/см}^2 = 10^6 \text{ атм.}$$

$$7.32. \mathcal{J}_0 = \frac{\mathcal{J}}{1 + (\mu - 1)l/L}.$$

$$7.33. \mathcal{J} = \mathcal{J}_0 \left(1 + \frac{a}{l_0} \cos \omega t\right).$$

$$7.34^* P = \frac{2\pi}{c^2} \mathcal{J}^2 n^2.$$

Решение. Способ I. Сначала определим давление магнитного поля как плотность магнитной энергии $P = \omega_m = \frac{B^2}{8\pi} = \frac{2\pi}{c^2} \mathcal{J}^2 n^2$. Заметим, что сила

магнитного давления направлена наружу (в ту область, где нет поля или оно меньше) в отличие от электрического поля. Например, пластины заряженного плоского конденсатора притягиваются друг к другу, т. е. сила давления электрического поля направлена в область поля.

Способ 2. Рассмотрим второй подход, основанный по существу на расчете силы, действующей на ток в магнитном поле. Возьмем элемент тока $\mathcal{J} dl$. Этот элемент тока соленоида находится в магнитном поле B , созданном всеми элементами обтекаемого током соленоида, кроме выделенного. Сила, действующая на элемент тока $\mathcal{J} dl$, находящийся в магнитном поле, равна $\frac{\mathcal{J}}{c} dl B$. Указанное поле B может быть найдено из следующих соображений. Внутри длинного соленоида поле вблизи элемента тока $\mathcal{J} dl$ складывается из поля B , создаваемого всеми элементами тока соленоида, кроме данного элемента тока, и поля B' , создаваемого данным элементом тока. Сумма этих двух полей одинакового направления равна $4\pi n \mathcal{J} / c$, т. е. $B + B' = 4\pi n \mathcal{J} / c$. Вне длинного соленоида сумма этих полей вблизи рассматриваемого элемента тока, как известно, равна нулю вследствие того, что поле B' меняет свое направление на обратное. Поэтому $B - B' = 0$. Из записанных двух уравнений находим $B = 2\pi n \mathcal{J} / c$, откуда сила, действующая на элемент тока, равна $\frac{2\pi \mathcal{J}^2}{c^2} n dl$, а искомое давление $P = \frac{2\pi \mathcal{J}^2}{c^2} n^2$, как при энергетическом рассмотрении (способ 1).

$$7.35. F = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 R^2} \frac{b}{\pi}.$$

$$7.36. P_M = \frac{B^2}{8\pi}; \quad f = 0.$$

$$7.37. 1) M = m \mathcal{J} (2 - \sqrt{2}); \quad 2) x = l(\sqrt{2} - 1).$$

$$7.38. P(r) = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \pi a^2} \left(1 - \frac{r^2}{a^2} \right).$$

$$7.39. \Delta P = \frac{\mathcal{J} B}{ca} = 10^4 \text{ дин/см}^2 = 10^{-2} \text{ атм} = 1 \text{ кПа}.$$

$$7.40^* \mathcal{J} \approx 600 \text{ А}.$$

Решение. Сила, действующая на столб ртути в трубке, $F \approx \mathcal{J} DB / c$. Такая сила эквивалентна разности давлений на концах трубы $P_2 - P_1 = 4F / (\pi D^2)$. Подставляя эту разность в формулу Пуазейля (см. Д. В. Сивухин т. I, § 97), получим

$$\mathcal{J} \approx \frac{32 \dot{V} \eta c L}{B D^3} = 1,8 \cdot 10^{12} \text{ ед. СГСЭ} = 600 \text{ А}.$$

$$7.41. \Delta h = \frac{\lambda V B L}{ac \rho g} \approx 0,6 \text{ см}.$$

$$7.42. F = \frac{2 \mathcal{J}^2 d}{c^2 (R^2 - r^2)}. \text{ Сила направлена от оси цилиндра к оси стержня.}$$

$$7.43. 1) A = 8 \ln 2 \text{ [эрг]}. \quad 2) \text{ Увеличится на } \Delta W_M = 8 \ln 2 \text{ [эрг]}.$$

$$7.44. A = \frac{2a\mathcal{J}_1\mathcal{J}_2}{c^2} \ln \left(1 + \frac{a}{b} \right) \approx 2,7 \text{ эрг.}$$

$$7.45. f = \frac{2\pi\mathcal{J}\nu\sigma}{c^2} \approx 6,3 \cdot 10^{-10} \text{ дин/см} = 6,3 \cdot 10^{-3} \text{ Н/м.}$$

$$7.46. F = \frac{2\mathcal{J}_1\mathcal{J}_2}{c^2} \left(\frac{l}{L} \right)^2 \approx 2 \cdot 10^{-3} \text{ дин.}$$

7.47. $\Omega = \frac{qB}{2mc}$. Обратите внимание на то, что угловая скорость прецессии не зависит от скорости вращения кольца и от угла между направлениями векторов \mathbf{B} и $\boldsymbol{\omega}$.

$$7.48. \Omega = \frac{\omega}{4} = 20 \text{ с}^{-1}.$$

$$7.49. \text{Стрелка повернется на угол } \varphi = \frac{2\pi i m}{cf}.$$

$$7.50. \mathcal{J} \geq \frac{2\pi c R^2 \rho g}{B_0} \approx 2400 \text{ А.}$$

$$7.51. \omega = \frac{3}{2} \frac{\pi N B}{mc} Q = 0,1 \text{ с}^{-1}.$$

7.52. $N = \frac{cD^2}{16l} BE = 1,4 \cdot 10^{16} \text{ эрг/с} = 1,4 \cdot 10^9 \text{ Вт}$ при $\frac{D}{d} = \sqrt{e}$, где e — основание натурального логарифма.

$$7.53. P_1 = \frac{2\pi i^2}{c^2} \mu_1; \quad P_2 = \frac{2\pi i^2}{c^2} \mu_2 \text{ — давления на ленты.}$$

$$P_{12} = \frac{2\pi i^2}{c^2} (\mu_1 - \mu_2) \text{ — давление на границе раздела магнетиков.}$$

В целом система сбалансирована — не движется.

$$7.54. L = 4\pi \frac{d}{a}; \quad P = \frac{2\pi\mathcal{J}^2}{c^2 a^2}.$$

$$7.55. L = 2l \ln(l/r) \text{ при } l \gg r.$$

$$7.56. L = 2 \frac{Fc^2}{\mathcal{J}^2} l = 10^7 \text{ см} = 10^{-2} \text{ Г.}$$

$$7.57. F = 6 \left(\frac{\mathcal{J}SN}{cl^2} \right)^2 = 6 \cdot 10^{-4} \text{ дин}; \quad M = \frac{2S^2N^2}{l^3} \approx 20 \text{ см.}$$

$$7.58. F = \frac{\mu-1}{8\pi} B^2 S.$$

$$7.59. L = \frac{2c^2 Fl}{(\mu-1)\mathcal{J}^2} = 10^6 \text{ см} = 10^{-3} \text{ Г.}$$

$$7.60. h = \frac{2\pi n^2 \mathcal{J}^2}{c^2 \rho g} (\mu - 1).$$

$$7.61. A = \frac{2\pi S}{\left(\mu + \frac{L}{l}\right)L} \left(\frac{\mu N \mathcal{J}}{c}\right)^2; \quad \mu \gg 1, L \gg l.$$

$$7.62. F(d) = - \left[\frac{r \mathcal{J} N}{c \left(\frac{R}{\mu} + \frac{d}{\pi} \right)} \right]^2; \quad F(0) = - \left(\frac{r \mathcal{J} N \mu}{c R} \right)^2.$$

$$7.63. \frac{F_1}{F_2} = \frac{1}{4} \left(1 + \frac{\mu_1}{\mu_2} \right)^2.$$

$$7.64. F \approx 49,8 \text{ Н.}$$

$$7.65. \varphi = \frac{1}{2\pi} \frac{B_1}{B_0} \frac{l S}{L^3} \approx 0,1 \text{ рад} \approx 6^\circ.$$

$$7.66. \frac{\Delta \Omega}{\Omega} = \frac{I B}{\rho g l} = \pm 10.$$

$$7.67. \mathcal{J}_0 = c \sqrt{\frac{a F}{2\pi R}}.$$

7.68. $\mathcal{J}_{\text{max, магн}} = \frac{c d B_{\text{кр}}}{2\pi} \approx 480 \text{ А}$ — этот ток определяется предельным магнитным полем, разрушающим сверхпроводимость.

$\mathcal{J}_{\text{max, мех}} = c \sqrt{\frac{F_{\text{пр}} d}{\pi D}} \approx 400$. Таким образом, предельный ток определяется прочностью обмотки.

$$7.69. F = \frac{9}{64} B_0^2 R^2 = 9 \cdot 10^6 \text{ дин.}$$

$$7.70. F = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 R} \left(\ln \frac{8R}{r} - 1 \right).$$

$$7.71. P = \frac{B_0^2}{8\pi} \left(\frac{S}{S-\sigma} \right)^2.$$

7.72. $P_M S^2 = \text{const}$, где P_M — магнитное давление на стенки соленоида, S — поперечное сечение соленоида.

7.73. Линейная плотность поверхностного тока $i = \frac{\mathcal{J}}{2\pi r}$; давление направлено внутрь сверхпроводника $P_1 = \frac{\mathcal{J}^2}{2\pi c^2 R_1}$; $P_2 = \frac{\mathcal{J}^2}{2\pi c^2 R_2} < P_1$.

$$7.74. r_{\text{max}} = \frac{3B_{\text{кр}}^2}{32\pi \rho g} \approx 1,7 \text{ см.}$$

$$7.75. A = \frac{1}{2} L \mathcal{J}_0^2 \frac{L_c / N^2}{(L - L_c / N^2)}.$$

7.76. $r(F_{\text{max}}) = \frac{1}{2\sqrt{\alpha}} \approx 5 \text{ см}$; $F_{\text{max}} = \kappa V B_0^2 \sqrt{\frac{\alpha}{e}} \approx 0,1 \text{ дин}$, где e — основание натурального логарифма.

$$7.77. F = 10^5 \text{ дин} = 1 \text{ Н.}$$

$$7.78. F_2(x) = F_1(x) \frac{\mathcal{J}_2^2}{\mathcal{J}_1^2} \left[1 - \frac{2c^2}{\mathcal{J}_1^2 L_0} \int_0^x F_1(x) dx \right]^{-2}.$$

При $\mathcal{J}_1 = \mathcal{J}_2$ $F_2(x) > F_1(x)$ ($x > 0$).

У к а з а н и е. При изменении x сохраняется магнитный поток.

7.79. $M = \pm \frac{4\pi}{c^2} \mathcal{J}^2 n N S \sin \theta$. Катушки стремятся развернуться так, чтобы их собственные поля были направлены в одну сторону.

7.80. $F = \Im \frac{dB}{dx} = \Im \frac{2\pi \mathcal{J} n}{cR}$.

7.81. $F(x) = \left(\frac{2\pi}{c} \mathcal{J} R \right)^2 \frac{3r^3 x}{2(R^2 + x^2)^4}$, где r — радиус шарика. При $x = \pm \frac{R}{\sqrt{7}}$ сила отталкивания максимальна (график на рис. 404).

7.82. $f = \frac{B^2}{8\pi}$ (давление, направленное к центру цилиндра).

7.83. $h = \frac{1}{2} \left(\frac{3\Im^2}{mg} \right)^{1/4} \approx 2,1 \text{ см.}$

7.84. $\mathcal{J} = \frac{cA}{B_0 S}$.

7.85. $F_M \sim 10^{18} a^3 > F_{Гр} \sim 10^{15} a^3$ дин, где a — размер капли. Капля будет отталкиваться от поверхности звезды.

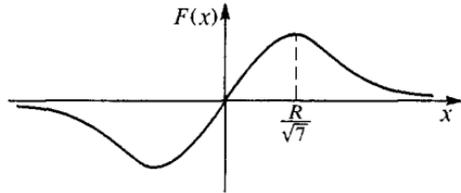


Рис. 404

§ 8. Движение заряженных частиц в электрическом и магнитном полях. ЭДС Холла. Движение тел при наличии пондеромоторных сил

8.1. $v = e\sqrt{\frac{2}{ma}} = 2,2 \cdot 10^4 \text{ см/с}$, где m — масса электрона.

8.2. $v = c \frac{\left(1 + \frac{2mc^2 a}{e^2} \right)^{1/2}}{1 + \frac{mc^2 a}{e^2}}$. Нерелятивистское приближение справедливо

при $a \gg \frac{e^2}{mc^2} = r_{кл} = 2,8 \cdot 10^{-13} \text{ см}$ — классический радиус электрона.

8.3. Скорость минимальна при $x = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{e}{E}} = 6 \cdot 10^{-5} \text{ см.}$

8.4. $n(r) = \frac{c(1+q)}{4\pi e v R} B_0 \left(\frac{r}{R} \right)^{q-1}$; $E(r) = \frac{c}{v} B_0 \left(\frac{r}{R} \right)^q$, где $v = \sqrt{\frac{2eV}{m}}$ — скорость электронов.

8.5* $x = 12 \text{ см.}$

Решение. Задача решается в предположении, что пучок расширяется медленно, так что продольное электрическое поле можно не учитывать. Тогда для нахождения поперечного электрического поля можно применить теорему Гаусса

$$2E = 4\pi k,$$

где $k = i/v$ — погонный заряд пучка, приходящийся на единицу площади пучка в направлении длины щели, v — его продольная скорость. Подставляя

эти соотношения в уравнение движения граничного электрона в направлении поперек пучка и считая, что время $t = x/v$, получим дифференциальное уравнение для границы пучка $y = y(x)$:

$$\frac{d^2 y}{dx^2} = -\frac{2\pi e i}{mv^3}.$$

Интегрируя это уравнение с начальным условием $y(0) = d/2$ и потребовав, чтобы при $x = l$ толщина пучка удвоилась: $y(l) = d$, получим уравнение для определения искомого расстояния l , из которого и найдем

$$x = \sqrt{\frac{dmv^3}{2\pi(-ei)}}.$$

Определяя v как $v = \sqrt{2W/m}$, получим числовой ответ.

$$8.6. \quad \omega = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{2e\mathcal{J}}{mc}} \approx 2,4 \cdot 10^9 \text{ с}^{-1}; \quad \nu = \frac{\omega}{2\pi} = 0,38 \cdot 10^9 \text{ Гц}.$$

Решение. Уравнение радиального движения протона в поле электрического пучка (действием магнитного поля пренебрегаем)

$$m\ddot{r} + eE_r = 0,$$

где E_r — абсолютная величина радиальной составляющей электрического поля пучка. По теореме Гаусса $E_r = \frac{2q}{r}$, где $q = en\pi r^2$ — заряд внутри трубки радиусом r , приходящийся на единицу длины, n — концентрация электронов. Электрический ток $\mathcal{J} = env\pi R^2 \approx en\pi R^2$ (с учетом того, что $v \approx c$). Подстановка в уравнение радиального движения даст ответ задачи.

$$8.7. \quad j_{\max} \approx \frac{\delta m}{\pi e l^2} \left(\frac{2W}{m}\right)^{3/2} = 1,5 \cdot 10^7 \text{ ед. СГСЭ} = 5 \text{ мА/см}^2.$$

8.8. Со скоростью от 56 до 60 В вследствие неэквипотенциальности нити лампы, вдоль которой есть падение напряжения 4 В. Такое распределение скоростей будет иметь место, если анодный ток мал по сравнению с током накала, что обычно имеет место.

$$8.9. \quad \frac{F_K}{F_A} = \left(\frac{c}{v}\right)^2 = \frac{c^2 m}{2eV} \approx 25,6.$$

$$8.10. \quad n = n_0 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right).$$

$$8.11. \quad \mathcal{J} \geq \frac{mc^3}{2e} \beta \gamma \approx 17 \text{ кА}, \text{ где } \beta = \frac{v}{c}; \quad \gamma = \frac{1}{\sqrt{1-\beta^2}}; \quad \gamma \beta \approx 2. \text{ Результат}$$

задачи совпадает с током Альфвена $\mathcal{J} = \frac{mc^3}{e} = 17 \text{ кА}.$

$$8.12. \quad AC = \frac{2\pi m v \cos \alpha}{Be}.$$

8.13. $B = \frac{W}{Re} = \frac{V}{R} = 1,07 \cdot 10^7 \text{ Гс}$ (ускоряющее напряжение, соответствующее энергии W , равно $V = 7,6 \cdot 10^{10} \text{ В} = 2,53 \cdot 10^8 \text{ ед. СГСЭ}.$

У к а з а н и е. Протоны считать ультрарелятивистскими. Их скорость настолько близка к скорости света, что энергия покоя протона пренебрежимо

мала по сравнению с кинетической энергией. При таких условиях кинетическую энергию можно вычислить по формуле $W = mc^2$, где m — релятивистская масса протона.

$$8.14^* \quad \mathcal{I}p = Te.$$

Решение. Радиус кривизны траектории частицы в магнитном поле $\rho = cp/(eB)$. На единицу длины натянутого проводника действует нормально упругая сила T/ρ_1 , которая уравнивается амперовой силой $\mathcal{I}B/c$. Это дает для радиуса кривизны проводника $\rho_1 = Tc/(\mathcal{I}B)$. При выполнении условия $\rho_1 = \rho$, т. е. $\mathcal{I}p = Te$, форма траектории будет совпадать с формой проводника.

$$8.15. \quad F = \frac{\mathcal{I}}{e} \sqrt{2Wm} \approx 0,14 \text{ Н, где } m \text{ и } e \text{ — масса и заряд протона.}$$

$$8.16. \quad \text{Для } {}^7\text{Li } V = Er \ln(r_2/r_1) \approx E(r_2 - r_1) \approx 245 \text{ В; } E = 408 \text{ В/см.}$$

$$\text{Для } {}^6\text{Li } V = 229 \text{ В; } E = 381 \text{ В/см.}$$

$$8.17. \quad B \leq \frac{c\Delta m}{\delta} \sqrt{\frac{2W}{me}} \approx 4000 \text{ Гс; } t = \frac{Me}{Am_p \mathcal{I}} \approx 2,5 \text{ года, где } m \text{ — масса}$$

атома урана, Δm — разность масс атомов ${}^{238}\text{U}$ и ${}^{235}\text{U}$, $A = 238$ — относительная атомная масса ${}^{238}\text{U}$, m_p — масса протона.

$$8.18. \quad \frac{M}{q} = \frac{R_T^2 B^2}{c^2 V} \ln \frac{r_2}{r_1}.$$

$$8.19. \quad \frac{e}{m} = \frac{8Vc}{d^2 B^2} \sin^2 \alpha \approx 5,3 \cdot 10^{17} \text{ ед. СГСЭ.}$$

$$8.20. \quad B \leq \frac{3mcb}{el^2} \left(\frac{W}{2m} \right)^{1/2} = 11 \text{ Гс, где } m \text{ и } e \text{ — масса и заряд протона.}$$

$$8.21^* \quad \omega_z = \frac{eB_z(r_0)}{mc} \sqrt{n}.$$

Решение. При отклонении частиц от горизонтальной плоскости возникает возвращающая (квазиупругая) сила, зависящая от компоненты магнитного поля B_r . Поскольку в зазоре магнита $\mathbf{B} \sim \mathbf{H}$ и $\text{rot } \mathbf{H} = \mathbf{0}$, имеем

$$\frac{\partial B_r}{\partial z} = \frac{\partial B_z}{\partial r},$$

откуда при малых z получим, что

$$B_r = \frac{\partial B_z}{\partial r} z = - \frac{n}{r_0} B_z z.$$

Составляющая силы Лоренца F_z запишется в виде

$$F_z = \frac{e}{c} v B_r = - \frac{e}{c} \omega_0 n B_z z = - n \omega_0^2 m z,$$

где v — линейная скорость частицы на орбите, $\omega_0 = eB_z(r_0)/(mc)$ — круговая (циклотронная) частота. Из уравнения вертикальных колебаний

$$m\ddot{z} = -n\omega_0^2 m z$$

следует

$$\omega_z = \omega_0 \sqrt{n} = \sqrt{n} \frac{eB_z(r_0)}{mc}.$$

$$8.22^* \quad \omega_r = \sqrt{2-n} \frac{eB_z(r_0)}{mc}.$$

Решение. Равновесная орбита устойчива по отношению к малым радиальным отклонениям частицы, если сила Лоренца изменяется с изменением радиуса r медленнее, чем центробежная сила. При малых отклонениях $\rho = r - r_0$ можно записать

$$B_z(r) = B_z(r_0) + \frac{\partial B_z}{\partial r} (r - r_0) = B_z(r_0) - \frac{n}{r_0} B_z(r_0) \rho.$$

Радиальная составляющая силы Лоренца имеет вид

$$\begin{aligned} F &= \frac{e}{c} v B_z(r) = \frac{e}{c} \omega r B_z(r) = \frac{e}{c} \omega_0 \frac{r_0^2}{r} B_z(r_0) \left(1 - \frac{n}{r_0} \rho\right) = \\ &= \frac{e}{c} \omega_0 r_0 B_z(r_0) \left(1 - \frac{\rho}{r_0}\right) \left(1 - \frac{n}{r_0} \rho\right) \approx F(r_0) - m\omega_0^2(1+n)\rho. \end{aligned}$$

При написании этого выражения использован закон сохранения момента импульса: $\omega_0 r_0^2 = \omega r^2$, где $\omega_0 = eB_z(r_0)/(mc)$ — круговая (циклотронная) частота вращения частицы на равновесной орбите.

Запишем теперь выражение для центробежной силы

$$F_{ц. б.} = m\omega^2 r = \frac{m\omega_0^2 r_0^4}{r^3} \approx m\omega_0^2 r_0 \left(1 - 3 \frac{\rho}{r_0}\right).$$

Уравнение радиальных колебаний частицы примет вид

$$m\ddot{\rho} = -m\omega_0^2(2-n)\rho.$$

Видно, что колебательный режим (устойчивость стационарной орбиты) возможен при $n < 2$. В этом случае

$$\omega_r = \omega_0 \sqrt{2-n}.$$

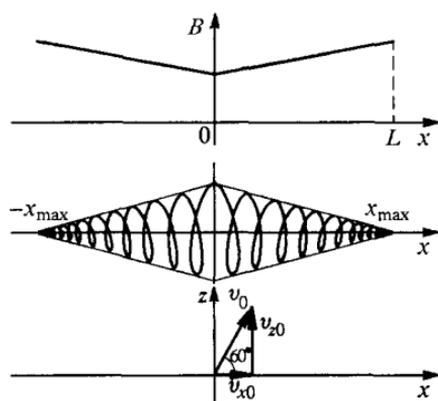


Рис. 405

8.23. Для устойчивости радиального движения необходимо, чтобы $n < 1$ (при этом $F(r_0 + \Delta r) < 0$).

$$8.24^* \quad x_{\max} = 5 \text{ см}; \quad T = 0,8 \text{ с}.$$

Решение. Траектория заряженной частицы — спираль с уменьшающимся диаметром витков и уменьшающимся шагом при приближении к концам соленоида ($x = 0$ соответствует середине соленоида).

На рис. 405 дан график изменения поля соленоида $B(x)$, под ним — вид траектории частицы, а также вектор скорости в центральном сечении соленоида при $x = 0$

$$B = B_0 + B_0 \frac{|x|}{L}.$$

Известно, что адиабатический инвариант такого движения есть $\frac{\mathcal{E}}{\omega} = \text{const}$, где $\mathcal{E} = \frac{mv_z^2}{2}$ — кинетическая энергия частицы, а $\omega = \frac{eB}{mc}$ — циклотронная частота. Таким образом, $\frac{v_z^2}{B} = \frac{v_{z0}^2}{B_0}$. Далее $v_x = \sqrt{v_{z0}^2 + v_{x0}^2 - v_z^2} = \sqrt{v_{x0}^2 - v_{z0}^2 \frac{x}{L}}$. Получаем, $x_{\text{max}} = L \frac{v_{x0}^2}{v_{z0}^2} = L \text{ctg}^2 60^\circ = 5 \text{ см}$ — это и есть амплитуда колебаний.

Период колебаний подсчитаем так:

$$T = 4 \int_0^{x_{\text{max}}} \frac{dx}{v_x} = 4 \int_0^{x_{\text{max}}} \frac{dx}{\sqrt{v_{x0}^2 - v_{z0}^2 \frac{x}{L}}} = \frac{8Lv_{x0}}{v_{z0}^2} = 0,8 \text{ с.}$$

8.25* $\mathcal{J} \approx 1,4 \cdot 10^5 \text{ А.}$

Решение. Оценку легко выполнить для частиц, покидающих столб газового разряда со среднеквадратичной скоростью $v = \sqrt{3kT/m_e}$, направленной перпендикулярно поверхности столба. Магнитное поле вблизи поверхности столба есть

$$B = \frac{2\mathcal{J}}{cR}.$$

В этом поле вылетевшая из столба частица будет двигаться по окружности, радиус которой определяется выражением

$$\frac{m_e v^2}{r} = \frac{e}{c} v B.$$

В итоге получим

$$\mathcal{J} = \frac{c^2 R}{2e} \sqrt{3kTm_e} \approx 8,6 \cdot 10^{14} \text{ ед. СГСЭ} \approx 1,4 \cdot 10^5 \text{ А.}$$

8.28. $v_0 = \frac{Be}{2\pi mc} \approx 164 \text{ кГц}$, где $m = 28 \cdot 1,66 \cdot 10^{-24} \text{ г}$ — масса иона азота;

$$\Delta v = \frac{cE}{RB} \approx 30 \text{ кГц.}$$

8.29. $r = \frac{R}{2}$; $T = \frac{2\pi mc}{qB} \approx 60 \text{ лет.}$

8.30. $B(t) = \frac{B(t)}{2}.$

8.31 Сила Лоренца $F_L \sim 10^{-19} \text{ дин}$, гравитационная сила $F_{\text{гр}} \sim 10^{-28} \text{ дин}$.

8.32. $\frac{\Delta W}{W} = 2 \frac{u}{v}.$

8.33. $\Delta W = 2vut$; $\frac{\Delta W}{W} = \frac{4u}{v}.$

8.34. $T = \frac{2\pi m_e c}{eB}$; $l = \frac{2\pi m_e c^2 E}{eB^2}.$ Тра-

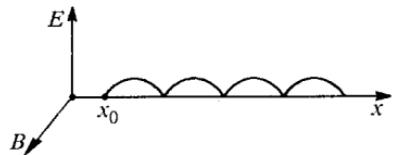


Рис. 406

ектория частицы совпадает с траекторией точки колеса (циклоида) радиусом $R = \frac{m_e c^2 E}{eB^2}$, катящегося без проскальзывания вдоль оси x (рис. 406).

8.35. $y(t) = r(1 - \cos \omega t)$; $x(t) = r \sin \omega t + \frac{cE}{B}t$, где $\omega = \frac{m_e c}{eB}$ и $r = \frac{m_e c}{eB} \left(v - \frac{cE}{B} \right)$. Ось OY параллельна электрическому полю, а ось OX перпендикулярна к обоим полям.

8.36. $\Delta\varphi = \frac{\pi e n \delta^2}{2} = 0,0075$ ед. СГСЭ = 2,26 В.

$v_d = \frac{\omega_{пл}^2}{\omega_c^2} x = 3,18 \cdot 10^7$ см/с $\ll c$, где $\omega_{пл}^2 = \frac{4\pi n e^2}{m_e}$ — плазменная частота; $\omega_c = \frac{eB}{m_e c}$ — циклотронная частота.

8.37. $\mathcal{J}_{\max} = \frac{2}{3\sqrt{3}} \frac{\ln(r_2/r_0)}{\ln(r_2 r_0 / r_1^2)} \frac{m v_0^3}{e}$ [ед. СГСЭ].

8.38. $\omega_0 = \frac{eB}{2m_e c} = \frac{2\pi n e \mathcal{J}}{m_e c^2} \approx 10^9$ с⁻¹.

8.39. $v = \text{const} = \sqrt{\frac{2e}{m}} \varphi_0$, где φ_0 — потенциал на оси пучка: $\varphi_0 = \frac{1}{3} \varphi_a$;
 $\mathcal{J}_{\max} = \frac{2}{3\sqrt{3}} \sqrt{\frac{2e}{m}} \varphi_a^{3/2}$.

8.40. $\mathcal{J}_{\max} = \frac{2}{3\sqrt{3}} \frac{m v_0^3}{e}$ [ед. СГСЭ].

8.41. $v = \frac{v_1}{\sqrt{1 + \left(\frac{v_1}{v_{др}}\right)^2}}$; $\text{tg } \varphi = -\frac{v_1}{v_{др}}$, где φ — угол в плоскости движения между вектором установившейся скорости \mathbf{v} и силой тяжести.

8.42. $v = \frac{v_1}{\sqrt{1 + \left(\frac{v_1 B}{cE}\right)^2}}$; $\text{tg } \varphi = \frac{v_1}{v_{др}} = -\frac{v_1 B}{cE}$.

8.43. $\omega_0^2 = \frac{v}{c} \frac{\rho B}{J_0}$.

8.44. Капля движется по окружности радиусом $r = \frac{R}{2}$ с постоянной скоростью $v = \frac{qR}{2c} \frac{B}{E}$.

8.45. Кольцо вращается с частотой $\omega(t) = \frac{qB(t)}{2mc}$.

8.46. $v = v_{уст}(1 - e^{-t/\tau})$, где $v_{уст} = -\frac{mc^2 R g}{(\pi r^2 a B_0)^2}$ — установившаяся скорость, $\tau = \frac{mc^2 R}{(\pi r^2 a B_0)^2}$.

8.47. $v = v_0 \exp\left(-\frac{a^4 k^2 t}{c^2 R m}\right)$.

8.48. $p = \left(\frac{\mathcal{J}_0}{2\pi c}\right)^2 \frac{b^2}{2Rl} \frac{\ln(1+all)}{1+l/a}$.

8.49* $v \approx 25$ м/с.

Решение. В силу того, что полосы, по которым течет ток, достаточно широкие, а промежуток между ними мал, магнитное поле токов будет сосредоточено в основном в этом промежутке. Пренебрегая краевыми эффектами, определим поле B , полагая также, что линейная плотность тока $i = \mathcal{J}/a$. Таким образом,

$$B = \frac{4\pi}{c} \frac{\mathcal{J}}{a}.$$

Давление магнитного поля P направлено на пластины. Именно оно создает пондеромоторную силу F , приложенную к бруску:

$$P = \frac{B^2}{8\pi} = \frac{2\pi\mathcal{J}^2}{c^2 a^2}; \quad F = Pal = \frac{2\pi\mathcal{J}^2 l}{c^2 a}.$$

Исходя из того, что время действия этой силы ограничено длительностью импульса тока Δt , определим искомую скорость бруска

$$v = \frac{F\Delta t}{m} = \frac{2\pi\mathcal{J}^2 l \Delta t}{mc^2 a} \approx 25 \text{ м/с}.$$

8.50. $v = \frac{2\mathcal{J}}{ca} \sqrt{\frac{\pi}{\rho}} \approx 40$ м/с.

8.51. $L = \frac{Q}{2c} r_0^2 B_0 = 8 \cdot 10^{-3}$ г·см²/с.

8.52* $\varphi = \frac{m_e c B R h}{e\sqrt{2kM}} = 4,5 \cdot 10^{-5}$ рад.

Решение. Магнитное поле внутри цилиндра равно нулю. Достигается это поверхностными токами, намагничивающими сверхпроводящий цилиндр. $B_{\text{внутр}} = 0 = H + 4\pi I$, откуда $I = \frac{H}{4\pi} \approx \frac{B}{4\pi}$, где B — внешнее магнитное поле. Магнитный момент всего цилиндра объема V

$$\mathfrak{M} = IV = \frac{B}{4\pi} \cdot \pi R^2 h = \frac{BR^2 h}{4}.$$

Гиромангнитным отношением Γ называется отношение магнитного момента \mathfrak{M} к механическому моменту импульса тела

$$\Gamma = \frac{\mathfrak{M}}{L} = -\frac{e}{2m_e c}.$$

Отсюда $|L| = \frac{\mathfrak{M}}{\Gamma} = \frac{2m_e c}{e} \mathfrak{M} = \frac{mcBR^2 h}{2e}$. L — это механический момент импульса, который получает цилиндр сразу же после выключения магнитного поля B . $L = J\dot{\varphi}$, где J — момент инерции цилиндра относительно его оси, $\dot{\varphi}$ — максимальная угловая скорость, которую получает цилиндр перед началом вращения. Из закона сохранения энергии $\frac{k\varphi^2}{2} = \frac{J\dot{\varphi}^2}{2}$, откуда $k\varphi^2 = \frac{L^2}{J}$; $\varphi = \frac{L}{\sqrt{kJ}}$. Имея в виду, что $J = \frac{MR^2}{2}$, получим ответ

$$\varphi = \frac{mcBhR}{e\sqrt{2kM}} = 4,5 \cdot 10^{-5} \text{ рад}.$$

8.53. $\omega - \omega_0 = \pm \frac{qB}{2mc} = \pm \frac{VrB}{2mc} \approx 10^{-6} \text{ с}^{-1}$. Частота ω возрастет, если векторы \mathbf{B} и $\boldsymbol{\omega}$ направлены противоположно, и уменьшится, если они направлены в одну сторону.

8.54. При включении поля B частота обращения шарика изменяется на $\Delta\omega = \pm \frac{Bq}{2mc}$. Кинетическая энергия шарика уменьшится на $\Delta W_{\text{кин}} = \frac{BqL^2 \sin^2 \alpha}{4c} \left(\frac{Bq}{2mc} + 2\sqrt{\frac{g}{L}} \right)$, если ω и \mathbf{B} параллельны, и возрастет на ту же величину, если антипараллельны. При выключении (и включении) поля \mathbf{B} возникает вихревое электрическое поле, тормозящее (или ускоряющее) движение шарика.

$$8.55. \quad \omega = \frac{5}{2} \frac{m_e c R B}{M e} = 1,4 \cdot 10^{-5} \text{ с}^{-1}.$$

$$8.56. \quad T = \pi \sqrt{\frac{a}{g}} \approx 0,3 \text{ с}.$$

$$8.57. \quad h \approx \frac{(IV)^2}{8mga^3} \approx 4 \text{ см}.$$

$$8.58. \quad \frac{T_2}{T_1} = \left(\frac{\mathfrak{M}_2}{\mathfrak{M}_1} \right)^{1/4} = 2.$$

$$8.59. \quad \frac{T_2}{T_1} = \left(\frac{m_1}{m_2} \right)^{1/8} = \frac{1}{\sqrt{2}}.$$

$$8.60. \quad \omega^2 = \frac{8b^2}{d^3 M}.$$

Решение. Поле в зазоре эквивалентно полю от бесконечной цепочки частиц с чередующимися зарядами. Однако для оценки достаточно учесть лишь ближайшие изображения, что дает точность около 3%. При смещении монополя на расстояние x от положения равновесия ближайшая пара создает силу

$$F_1 = \frac{b^2}{d^2} \left[\frac{1}{(1+2x/d)^2} - \frac{1}{(1-2x/d)^2} \right] \approx -\frac{8b^2 x}{d^3} = -kx,$$

откуда частота колебаний $\omega^2 = \frac{k}{M} = \frac{8b^2}{d^3 M}$.

$$8.61. \quad T \approx \frac{\pi c a^2}{2\mathcal{E}} \sqrt{\frac{\rho}{2|x|}} \approx 1,2 \text{ с}.$$

$$8.62. \quad h = \frac{\Phi_0^2}{2mgL} = 500 \text{ см}.$$

$$8.63. \quad v \leq rB \sqrt{\frac{r}{2m}}.$$

$$8.64. \quad V = \frac{\mathcal{E} B}{c a n}.$$

$$8.65. \quad \sigma = \frac{B\omega R}{4\pi c} \approx 6 \cdot 10^{-7} \text{ ед. СГСЭ} = 2 \cdot 10^{-16} \text{ Кл/см}^2.$$

8.66.* **Решение.** 1) На заряд e , вращающийся вместе с цилиндром, действует сила Лоренца

$$\mathbf{F} = \frac{e}{c} [\mathbf{v}\mathbf{B}] = \frac{e}{c} [(\omega\mathbf{r})\mathbf{B}] = \frac{e}{c} (\omega\mathbf{B})\mathbf{r}.$$

Она вызывает такую же поляризацию диэлектрика, как электрическое поле с напряженностью $\frac{1}{c} (\omega \mathbf{B}) \mathbf{r}$, т. е.

$$\mathbf{P} = \frac{\alpha}{c} (\omega \mathbf{B}) \mathbf{r} = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi c} (\omega \mathbf{B}) \mathbf{r}.$$

Отсюда, так как $\operatorname{div} \mathbf{r} = \frac{\partial x}{\partial x} + \frac{\partial y}{\partial y} = 2$,

$$\rho_{\text{связ}} = -\operatorname{div} \mathbf{P} = -\frac{\varepsilon - 1}{2\pi c} (\omega \mathbf{B}).$$

$$2) q = \int \rho_{\text{связ}} dV = -\frac{\varepsilon - 1}{2c} (\omega \mathbf{B}) (r_2^2 - r_1^2).$$

3) Поверхностная плотность связанных зарядов на внутренней и внешней поверхностях цилиндра:

$$\sigma_{1 \text{ связ}} = -\frac{\varepsilon - 1}{4\pi c} (\omega \mathbf{B}) r_1, \quad \sigma_{2 \text{ связ}} = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi c} (\omega \mathbf{B}) r_2.$$

Полный заряд цилиндра остается равным нулю.

$$8.67. V = \chi \left(\frac{\omega R}{c} \right)^2.$$

$$8.68. V = \frac{2\mathcal{E}^2}{\pi \varepsilon n c^2 (R_2^2 - R_1^2)} \left[\frac{1}{2} - \frac{\ln(R_2/R_1)}{(R_2/R_1)^2 - 1} \right].$$

$$8.69. N = \left[\frac{Bvd}{c \left(\frac{d}{\lambda S} + R \right)} \right]^2 R.$$

$$8.70. \sigma = \frac{B}{4\pi} \frac{v}{c} = 3 \cdot 10^8 \text{ ед. СГСЭ}.$$

$$8.71. V = -\frac{\varepsilon - 1}{\varepsilon c} |[\mathbf{vB}]| d; \quad |\sigma| = P = \frac{\varepsilon - 1}{4\pi \varepsilon c} |[\mathbf{vB}]|.$$

Указание. В лабораторной системе отсчета есть только поле \mathbf{B} , $\mathbf{E} = \mathbf{0}$ (вне диэлектрика). Следует перейти в систему отсчета, связанную с движущейся жидкостью: $\mathbf{E}' = \mathbf{E} + \frac{1}{c} [\mathbf{vB}] = \frac{1}{c} [\mathbf{vB}]$; $\mathbf{D}' = \mathbf{E}' = \frac{1}{c} [\mathbf{vB}]$ (вне диэлектрика). Внутри диэлектрика $\mathbf{D}' = \frac{1}{c} [\mathbf{vB}]$; $\mathbf{E}'' = \frac{1}{\varepsilon c} [\mathbf{vB}]$. Далее следует вернуться в лабораторную систему отсчета и получить ответ.

$$8.72. \Delta T = \frac{6\pi \mathfrak{M} \mathfrak{M}_0}{m(\gamma M)^{3/2} R^{1/2}}. \text{ При этом границы периода обращения планеты}$$

$$\frac{2\pi\sqrt{m}}{\sqrt{\gamma m M + \frac{3\mathfrak{M} \mathfrak{M}_0}{R^5}}} \leq T \leq \frac{2\pi\sqrt{m}}{\sqrt{\gamma m M - \frac{3\mathfrak{M} \mathfrak{M}_0}{R^5}}}.$$

$$8.73. T = 2\pi l \sqrt{\frac{\pi \rho}{3B_0 B}} \approx 7,5 \text{ с}.$$

$$8.74. T = \frac{2\pi^2 L}{B} \sqrt{\frac{2\rho l L}{3S}} = 25,3 \text{ с}.$$

$$8.75. T = \frac{4\pi^2 L}{B} \sqrt{\frac{\rho L}{3S}} = 1,6 \text{ с.}$$

$$8.76. \tau = \frac{4c^2 \rho}{\lambda B^2} = 7,2 \text{ с.}$$

$$8.77. T = 2\pi \sqrt{\frac{Q}{2g} \left[\frac{\ln(R/r)}{mg} \right]^{1/4}}.$$

$$8.78. 1) v_{\max} = \frac{2}{3^{3/4} R} \sqrt{\frac{\rho Q}{m}}; 2) x_0 = \pm \frac{R}{\sqrt{2}}; 3) T = \frac{3^{5/4} \pi R^2}{2} \sqrt{\frac{m}{\rho Q}}.$$

$$8.79. T = 2\pi \sqrt{\frac{2m}{k}}.$$

§ 9. Переходные процессы в электрических цепях. Свободные колебания¹

$$9.1. R \gg \frac{\Delta t}{c} \approx 10^8 \text{ Ом}; Q_{\text{дж}} = \frac{1}{4} C \mathcal{E}^2.$$

$$9.2. q_1 = \frac{q_0}{1 + C_2/C_1} \left[1 + \frac{C_2}{C_1} \exp\left(-\frac{C_1 + C_2}{RC_1 C_2}\right) \right].$$

При $R \rightarrow 0$ $q_1 \rightarrow \frac{q_0}{1 + C_2/C_1}$. Прирост энергии $\Delta W = \frac{q_0^2}{2(C_1 + C_2)} \frac{C_2}{C_1}$.

$$9.3. \kappa = \frac{V}{\mathcal{E}} = 1,5 \cdot 10^{-3}; \Delta t \ll \frac{L}{R} \approx 0,1 \text{ с.}$$

$$9.4. \mathcal{I}(t) = (\varepsilon - 1) \frac{\mathcal{E}}{R} e^{-t/(RC)}.$$

$$9.5. \frac{\omega}{\omega_0} = 2. 1) \mathcal{I}_{\max} = \mathcal{I}_{\max 0}, \frac{q_{\max}}{q_{\max 0}} = \frac{1}{2}; 2) \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\max 0}} = 2, q_{\max} = q_{\max 0}.$$

$$9.6. \rho = \frac{4\pi\tau_1\tau_2}{\varepsilon(\tau_1 - \tau_2)}.$$

$$9.7. \varepsilon = C \frac{R_2 - R_1}{R_1 R_2}; \rho = \frac{4\pi R_1 R_2}{C(R_2 - R_1)} \frac{\tau}{\ln 2} \text{ (СГСЭ).}$$

$$9.8. \mathcal{I}(t) = \frac{\mathcal{E}}{R} \left(1 + \frac{L_1 - L_2}{L_2} e^{-t/\tau} \right), \text{ где } \tau = \frac{L_2}{R}.$$

9.9. $\mathcal{I}_1 = \left(1 - \frac{r_1^2}{r_0^2} \right) \mathcal{I}_0 = \frac{3}{4} \mathcal{I}_0$. В дальнейшем ток возрастет до значения \mathcal{I}_0 .

$$9.10. \frac{\omega}{\omega_0} = \frac{\sqrt{3}}{2}. 1) q_{\max} = q_{\max 0}, \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\max 0}} = \frac{\sqrt{3}}{2}; 2) \frac{q_{\max}}{q_{\max 0}} = \frac{\sqrt{3}}{2}, \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\max 0}} = \frac{3}{4}.$$

$$9.11. V(t) = 5 \left(1 - e^{-4 \cdot 10^4 t} \right) \text{ [В]}.$$

¹ Ответы этого раздела даются в СИ, кроме особо оговоренных случаев.

$$9.12. B(t, r, \theta) = \frac{V_0 a}{c r} \frac{1 - \cos \theta}{r} e^{-t/\tau} = \frac{2}{3} \frac{1 - \cos \theta}{r} e^{-10^7 t} \text{ [Гс]},$$

где $\tau = Ra \approx 10^{-7}$ с (СГСЭ).

У к а з а н и е. Циркуляция вектора \mathbf{B} по окружности радиусом r с центром на оси симметрии $\int (\mathbf{B} d\mathbf{l}) = B \cdot 2\pi r = -\frac{1}{c} \frac{d}{dt} \int_S (\mathbf{E} d\mathbf{S})$, где $\int_S (\mathbf{E} d\mathbf{S})$ — поток вектора \mathbf{E} , равный $Q\Omega$, где Ω — телесный угол, под которым видна поверхность S , натянутая на контур — окружность радиусом r : $\Omega = 2\pi(1 - \cos \theta)$.

$$9.13. V(t) = \mathcal{E} \left[1 - e^{-\delta t} \left(\cos \omega t + \frac{\delta}{\omega} \sin \omega t \right) \right],$$

где $\delta = \frac{R}{2L}$ и $\omega = \sqrt{\frac{1}{LC} - \left(\frac{R}{2L}\right)^2}$. Минимальное напряжение, на которое должен быть рассчитан конденсатор, не меньше $2\mathcal{E}$.

$$9.14. \mathcal{I}(t) = \frac{\mathcal{E}}{R} \left[1 - e^{-\delta t} \left(\cos \omega t + \frac{\delta}{\omega} \sin \omega t \right) \right], \quad \text{где } \delta = \frac{R}{2L}; \quad \omega_0^2 = \frac{1}{LC};$$

$$\omega^2 = \omega_0^2 - \delta^2.$$

$$9.15. V(t) = V_0 e^{-\delta t} \left[\cos \omega t + \left(\frac{1}{\omega RC} - \frac{\delta}{\omega} \right) \sin \omega t \right], \quad \text{где } \omega_0^2 = \frac{1}{LC}; \quad \delta = \frac{R}{2L};$$

$$\omega^2 = \omega_0^2 - \delta^2.$$

9.16. $\frac{V_{\max}}{V_0} = \frac{r}{R}$. Чем меньше r , тем меньше V_{\max} . Однако слишком малым r брать не следует во избежание больших нагрузок на источник тока. Достаточно, чтобы V_{\max} не превышало V_0 , т. е. r должно быть меньше или порядка R .

9.17. Частота увеличится в $\sqrt{2}$ раз. Амплитуда колебаний и энергия возрастут вдвое.

$$9.18. \mathcal{I}(t) = \frac{V_0}{R} \exp \left[-\frac{t(C_1 + C_2)}{RC_1 C_2} \right].$$

$$9.19. Q_{\text{дж}} = \frac{q^2}{4C}.$$

$$9.20. \mathcal{I} = \frac{\lambda \mathcal{E}^{3/2}}{[1 + \lambda \sqrt{\mathcal{E}} t / (2C)]^3}.$$

$$9.21. \mathcal{I} = \frac{1}{2R} \left[(\mathcal{E} - a) + \sqrt{(\mathcal{E} - a)^2 - 4Rb} \right].$$

$$9.22. \mathcal{I} = \frac{\mathcal{E}}{R+r}; \quad \mathcal{I}_1 = \frac{\mathcal{I}}{1+L_2/L_1}; \quad \mathcal{I}_2 = \frac{\mathcal{I}}{1+L_1/L_2}.$$

$$9.23. F_{\max} = \frac{2\pi\sigma\mathcal{E}^2}{c^2 r R l S} \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.24. Q_{\text{дж}} = \frac{2\mathcal{E}^2\sigma^2}{c^2\pi r^2 R R_0 r_0} \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.25. \Delta R = \frac{\pi^2 n^2 D^2 v}{c^2} = 1,4 \cdot 10^{-13} \text{ ед. СГСЭ} = 0,125 \text{ Ом}.$$

$$9.26. Q_1 = Q_2; \quad \tau_1 = \tau_2.$$

$$9.27. q = \frac{q_0}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}.$$

$$9.28. C \geq \frac{L}{R^2 n^2} = 1 \text{ мкФ.}$$

$$9.29. \frac{Q_\infty}{Q_R} = 1 + \frac{L}{CRr} \approx 34.$$

$$9.30. \omega_0 = \frac{2n}{\tau} = 2 \cdot 10^3 \text{ с}^{-1} (\approx 320 \text{ Гц}).$$

$$9.31. \omega = \frac{1}{\sqrt{3LC}}.$$

$$9.32. V(t) = \mathcal{J}_0 L_1 \sin \omega t; \quad \mathcal{J}(t) = \frac{L_1}{L_1 + L_2} \mathcal{J}_0 \cos \omega t, \text{ где } \omega = \frac{1}{\sqrt{(L_1 + L_2)C}}.$$

$$9.33. N_2 = \frac{N_1}{2}.$$

$$9.34. \mathcal{J} = \frac{\Phi_0}{L} \cos \omega_0 t, \text{ где } \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}.$$

$$9.35. \omega_0^2 = \frac{1}{LC}; \quad d = \frac{\pi}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}.$$

$$9.36. t = \sqrt{LC} = 10^{-4} \text{ с}; \quad \mathcal{J}_{\max} = \frac{\mathcal{E}}{e} \sqrt{\frac{C}{L}} = 0,37 \text{ А, где } e \text{ — основание натурального логарифма.}$$

$$9.37. Q = \frac{V_0^2}{2N} \sqrt{\frac{C}{L}} = 100.$$

$$9.38. 1) \mathcal{J}_L = \mathcal{J}_0 e^{-\delta t} \left[\cos \omega t - \left(\frac{\delta}{\omega} + \frac{\omega_0^2 q_0}{\omega \mathcal{J}_0} \right) \sin \omega t \right];$$

$$V_C = V e^{-\delta t} \left[\cos \omega t + \left(\frac{\delta}{\omega} + \frac{\mathcal{J}_0}{\omega q_0} \right) \sin \omega t \right].$$

$$2) t_1 = \frac{1}{\omega} \arctg \frac{\omega \mathcal{J}_0}{\delta \mathcal{J}_0 + \omega_0^2 q_0},$$

$$\text{где } \mathcal{J}_0 = \frac{V}{R_2}; \quad q_0 = CV; \quad \omega_0^2 = \frac{1}{LC}; \quad \delta = \frac{R_1 + R_2}{2L}; \quad \omega^2 = \omega_0^2 - \delta^2; \quad \delta < \omega_0.$$

$$9.39. n = \frac{\tau}{T}, \text{ где } \tau = \frac{8mc^2 R}{B^2 l^2} \text{ — время релаксации, } T = 2\pi \sqrt{\frac{l}{g}} \text{ — период (СГСЭ).}$$

$$9.40. \mathcal{J}_2 = \frac{\mathcal{J}_1}{n}.$$

$$9.41. B = \frac{c}{\pi r} \sqrt{2\pi \nu_0 m R} \approx 800 \text{ Гс (СГСЭ).}$$

$$9.42. W_R = \left(1 - \frac{M^2}{L_1 L_2} \right) \frac{L_1}{2} \left(\frac{\mathcal{E}}{r} \right)^2; \quad W_2 = \frac{M^2}{2L_2} \left(\frac{\mathcal{E}}{r} \right)^2.$$

$$9.43. Q = \frac{L_1 \mathcal{J}_1^2}{2} - \frac{L_2 \mathcal{J}_2^2}{2}, \text{ где } \mathcal{J}_1 = \frac{\mathcal{E}}{R+r}.$$

$$9.44. 1) T_1 = n \cdot 2\pi \sqrt{LC}, \text{ где } n = 1, 2, 3, \dots$$

$$2) T_2 = (2n + 1) \cdot \pi \sqrt{LC}; \quad V_{\max} = 2V_0, \text{ где } n = 1, 2, 3, \dots$$

$$9.45. 1) a = \frac{mg}{m + CB^2 l^2}; \quad 2) \mathcal{J} = \frac{mgBlC}{m + CB^2 l^2}.$$

$$9.46. x = \frac{mgL}{B^2 l^2} (1 - \cos \omega t), \text{ где } \omega = \frac{Bl}{\sqrt{mL}}.$$

9.47. Скорость будет расти, пока сила взаимодействия между индуцированным током и магнитным полем не достигнет величины, равной весу проводника. Это наступит при значении $v_{уст} = PR/(Bl)^2$.

9.48* Координата нового положения равновесия

$$x(t) = \frac{mgL}{(Bl)^2} (1 - e^{-\delta t} \cos \omega t) \xrightarrow{t \rightarrow \infty} \frac{mgL}{(Bl)^2}; \quad \delta = \frac{(Bl)^2}{mR}; \quad \omega = \frac{Bl}{\sqrt{mL}}.$$

Координата x отсчитывается вниз от исходного положения перемычки.

Решение.

$$m\ddot{x} = mg + Bl(\mathcal{I}_L - \mathcal{I}_R), \quad L\dot{\mathcal{I}}_L = -Bl\dot{x}, \quad R\mathcal{I}_R = Bl\dot{x}.$$

После подстановки в уравнение динамики значений токов \mathcal{I}_L и \mathcal{I}_R получим

$$\ddot{x} + \frac{(Bl)^2}{mR} \dot{x} + \frac{(Bl)^2}{mL} x = g,$$

отсюда после интегрирования при нулевых начальных условиях получаем

$$x = \frac{mgL}{(Bl)^2} (1 - e^{-\delta t} \cos \omega t).$$

$$9.49. \mathcal{I}(t) = \frac{Blg}{L\omega^2} (1 - \cos \omega t), \text{ где } \omega^2 = \frac{B^2 l^2}{c^2 L m} + \frac{c}{LC^*}.$$

$$x(t) = \left(g - \frac{B^2 l^2 g}{cmL\omega^2} \right) t^2 + \frac{B^2 l^2 g}{cmL\omega^4} (1 - \cos \omega t) \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.50. \mathcal{I}(t) = \frac{q_0 v_0}{d} (\cos \omega_0 t - 1), \text{ где } \omega_0^2 = \frac{c^2}{LC_0} \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.51. q(t) = \frac{E_0 S}{4\pi} (\cos \omega_0 t - 1), \text{ где } \omega_0^2 = \frac{c^2}{LC_0}, C_0 = \frac{S}{4\pi d} \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.52. q(t) = Q(1 - \cos \omega_0 t), \text{ где } \omega_0^2 = \frac{c^2}{LR} \text{ (СГСЭ)}.$$

$$9.53. V_0 = \frac{V}{\pi n R} \sqrt{\frac{L}{C}}.$$

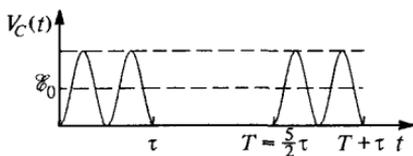


Рис. 407

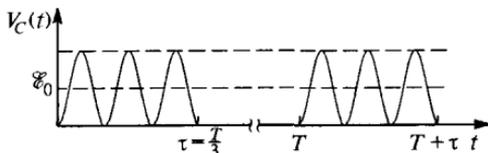


Рис. 408

$$9.54. T = \frac{5}{2} \tau = 0,05 \text{ с}; \quad V_C(t) = \begin{cases} \xi_0 (1 - \cos \omega t), \\ 0 \end{cases} \text{ (рис. 407)}.$$

$$9.55. \tau = \frac{T}{3} = 0,03 \text{ с}; \quad V_C(t) = \begin{cases} \xi_0 (1 - \cos \omega t), \\ 0 \end{cases} \text{ (рис. 408)}.$$

$$9.56. \mathcal{I}_{\max} = \frac{2\mathfrak{M}}{NS} = 40 \text{ мА}; \quad v = \frac{2l}{T} = 100 \text{ м/с}.$$

§ 10. Вынужденные колебания. Резонанс. Метод комплексных амплитуд¹

10.1. 1) $I_1 = \frac{3\mathcal{E}}{n(9r+2R)}$; 2) $I_2 = \frac{6\mathcal{E}}{n(9r+2R)}$. Токи противоположного направления.

$$10.2. N = \frac{1}{2R} (V^2 - V_1^2 - V_2^2).$$

$$10.3. N = \frac{R}{2} (I^2 - I_1^2 - I_2^2).$$

$$10.4. \mathcal{I}(t) = \frac{\mathcal{E}_0}{R^2 + \omega^2 L^2} \times \\ \times [R \cos(\omega t + \varphi) + \omega L \sin(\omega t + \varphi) - e^{-Rt/L} (R \cos \varphi + \omega L)];$$

при $L = 0$ колебания начнутся сразу.

$$10.5. \mathcal{I}(t) = \frac{\mathcal{E}_0}{R} \sin \omega t.$$

$$10.6. \omega L = R; \quad \left| \frac{V_{\text{ВХ}}}{V_{\text{ВЫХ}}} \right| = 3.$$

$$10.7. \cos \varphi' = \cos \left[\arctg \left(\frac{Z/Z_1 - \sin \varphi}{\cos \varphi} \right) \right] \approx 0,7.$$

$$10.8. I = \frac{\mathcal{E}RC\omega}{\sqrt{L^2\omega^2 + R^2}}; \quad \operatorname{tg} \varphi = -\frac{R}{L}.$$

$$10.9. \mathcal{I} = \frac{V_0\omega C(1 - \omega^2 LC)}{2\omega^2 LC - 1} \sin \omega t;$$

$$\mathcal{I}_{\min} = 0 \text{ при } \omega^2 = \frac{1}{LC}; \quad \mathcal{I}_{\max} = \infty \text{ при } \omega^2 = \frac{1}{2LC}.$$

$$10.10. \frac{\omega_2}{\omega_1} = \sqrt{\frac{4}{3}} \approx 1,15.$$

10.11. Сила тока останется без изменения. Резонансная частота возрастет в $\sqrt{2}$ раз.

10.12. У к а з а н и е. Преобразовать обычную формулу для амплитуды силы тока в контуре $\mathcal{I} = \frac{\mathcal{E}}{\sqrt{R^2 + [L\omega - 1/(\omega C)]^2}}$, подставив в нее $\mathcal{I}_0 = \mathcal{E}/R$, $\omega_0 = 2\pi f_0 = 1/\sqrt{LC}$ и частоту внешней силы $\omega = 2\pi(f_0 + \Delta f)$. Пренебречь квадратами и более высокими степенями $\Delta f/f_0$.

$$10.13. \varphi_{\max} = \frac{\varphi_0}{1 - e^{-\delta T/2}}.$$

$$10.14. \Delta\omega_1 = \Delta\omega_2 = \frac{1}{\tau} = 1 \text{ с}^{-1}.$$

$$10.15. \text{Энергия уменьшится в два раза; } \tau = \frac{1}{2\pi\Delta f} \approx 0,16 \text{ с.}$$

¹Здесь, как и в § 9, ответы и решения даны в СИ, кроме особо оговоренных случаев.

$$10.16. R = \frac{V_0}{I_0} = 10 \text{ Ом}; \quad \tau = \frac{2L}{R} = 0,2 \text{ с.}$$

$$10.17. V = \frac{m}{e} \frac{lLa\omega^3}{R} \varphi_0 \sin \omega t, \text{ где } m \text{ и } e \text{ — масса и заряд электрона.}$$

$$10.18. Q_2 = 2Q_1, \text{ где } Q = \frac{f}{\Delta f} \text{ — добротность.}$$

$$10.19. \frac{V(f_0)}{V(f_1)} = \sqrt{Q^2 \left[1 - \left(\frac{f_1}{f_0} \right)^2 \right]^2 + \left(\frac{f_1}{f_0} \right)^2} \approx 300.$$

$$10.20. V_1 \approx V_0 \left(\frac{f_0}{f_1} \right)^2 = 10 \text{ мВ.}$$

$$10.21. R = \frac{V}{I_0} = 10 \text{ Ом}; \quad L = \frac{V}{2\pi f_1 I_1} = 0,1 \text{ Г};$$

$$C = \frac{1}{(2\pi f_0)^2 L} = \frac{f_1 I_1}{2\pi f_0^2 V} = 0,1 \text{ мкФ.}$$

$$10.22. \frac{\Delta L}{L} = \frac{1}{Q} \sqrt{\frac{2\Delta V}{V}} \approx 4,5 \cdot 10^{-6}.$$

$$10.23. \Delta d = \frac{d}{Q} \sqrt{\frac{2\Delta V}{V}} = 4,5 \cdot 10^{-7} \text{ см.}$$

10.24. Добротность контура должна быть $Q > 525$, т. е. логарифмический декремент затухания контура менее 0,6%.

10.25. Резонансу напряжений соответствует частота $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$. Резонансу токов соответствует $\omega_1 = \frac{\sqrt{2-\sqrt{3}}}{\sqrt{LC}} \approx \frac{0,52}{\sqrt{LC}}$ и $\omega_2 = \frac{\sqrt{2+\sqrt{3}}}{\sqrt{LC}} \approx \frac{1,93}{\sqrt{LC}}$. График

$\varphi(\omega)$ — фазовой характеристики цепи — изображен на рис. 409.

10.26. У к а з а н и е. Импеданс цепи $\hat{Z} = i \left(\omega \frac{L}{2} - \frac{1}{2\omega C} + \frac{1}{\omega L - \omega C} \right)$. Резонанс токов соответствует величине $Z = \infty$. Он произойдет на частоте

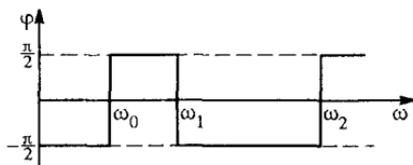


Рис. 409

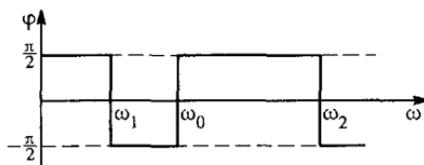


Рис. 410

$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$. Резонанс напряжений соответствует $Z = 0$. Он произойдет на частотах $\omega_1 \approx \frac{0,52}{\sqrt{LC}}$ и $\omega_2 \approx \frac{1,93}{\sqrt{LC}}$. Фазовая характеристика цепи $\varphi(\omega)$ изображена на графике (рис. 410). Заметим, что если бы в цепи была активная нагрузка, то скачки фазы на частотах ω_0 , ω_1 и ω_2 отсутствовали и были бы плавные переходы от $+\pi/2$ к $-\pi/2$ и наоборот.

10.27. См. рис. 411. $L = 3,2 \Gamma$; $C = 3,14 \cdot 10^{-2} \text{ мкФ}$; $R = 100 \text{ Ом}$.

10.28. Возможны два варианта схемы:

1) см. рис. 412; $R = 1 \text{ кОм}$; $C = 32 \text{ мкФ}$; $L = 3,14 \text{ мГ}$;

2) см. рис. 413; $R = 1 \text{ кОм}$; $C = 13 \text{ мкФ}$; $L = 30 \text{ мГ}$.

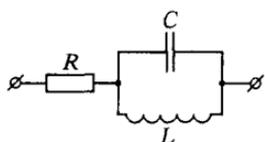


Рис. 411

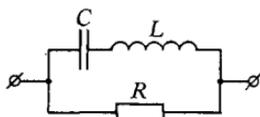


Рис. 412

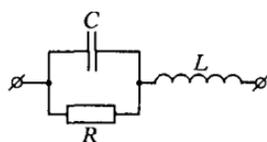


Рис. 413

$$10.29. r = \frac{R}{1 + (R/X)^2}; \quad x = \frac{X}{1 + (X/R)^2}$$

$$1) r = \frac{X^2}{R}, \quad x \approx X, \quad r \ll x; \quad 2) r \approx R, \quad x \approx \frac{R^2}{X}, \quad r \gg x.$$

$$10.30. C = \frac{I}{2\pi f(\mathcal{E}^2 - V^2)^{1/2}} \approx 8,4 \text{ мкФ}; \quad \varphi = 60^\circ.$$

$$10.31. R = 137 \text{ Ом}; \quad L = 1,16 \Gamma.$$

$$10.32. \varepsilon = \frac{\sqrt{n^2 - 1}}{2\pi f \varepsilon_0 \rho} = 2,5, \text{ где } \varepsilon_0 - \text{электрическая постоянная в СИ.}$$

$$10.33. \operatorname{tg} \varphi = \frac{2\pi^2 f D \mu_0}{16\rho n} = 5 \cdot 10^{-3}, \text{ где } \mu_0 - \text{магнитная постоянная в СИ.}$$

$$10.34. L = \frac{V}{4\pi f I} = 1,2 \Gamma.$$

10.35. Искры не будет, если $\operatorname{tg} \omega t = \frac{\omega L}{R}$. При этом ток в первичной цепи

$$\mathcal{I}_1 = \frac{\mathcal{I}_0}{\sqrt{1 + \left(\frac{\omega L}{R}\right)^2}}.$$

$$10.36. \operatorname{tg} \omega t = \frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R}; \quad \mathcal{I}_1 = \frac{\mathcal{I}_0 R}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}}; \quad \mathcal{I}_1 = \mathcal{I}_0 \text{ при } \omega L = \frac{1}{\omega C}.$$

$$10.37. \frac{N}{N_0} = \frac{(1+n)(1+2n^2)}{1+4n^2} = 13,1, \text{ где } N_0 - \text{мощность при разомкнутой,}$$

а N — при замкнутой цепи.

10.38. $\operatorname{tg} \delta = \frac{n_1}{1 + n_2(n_1 + n_2)}$. При $n_1 = n_2 = 10$ $\delta = -3^\circ$. Ток отстает по фазе от напряжения.

$$10.39. \omega_{\text{рез}} = \frac{1}{\sqrt{C \left(L_1 - \frac{M^2}{L_2} \right)}}. \text{ Резонанс недостижим, если } M^2 = L_1 L_2.$$

$$10.40. L = \frac{1}{4C} \left(\frac{1}{\omega_1^2} + \frac{1}{\omega_2^2} \right); \quad M = \frac{1}{4C} \left(\frac{1}{\omega_1^2} - \frac{1}{\omega_2^2} \right).$$

$$10.41. M = -L_2.$$

$$10.42. M = \frac{1}{2} \left(\frac{1}{\omega_1^2 C_2} - L_2 \right).$$

$$10.43. L = \frac{1}{C} \left(\frac{1}{\omega_1^2} + \frac{1}{\omega_2^2} \right); \quad M = \frac{1}{C} \left(\frac{1}{\omega_1^2} - \frac{1}{\omega_2^2} \right).$$

$$10.44^* Q = \frac{\rho c^2}{2\pi^2 f D \delta} = 18 \text{ (СГСЭ)}.$$

Решение. Добротность катушки — это добротность колебательного контура, все потери в котором сосредоточены в катушке. Добротность можно определить как

$$Q = \frac{W_0}{\Delta W_{\text{пот}}/(2\pi)} = \omega \frac{W_0}{N_{\text{пот}}} = 2\pi f \frac{W_0}{N_{\text{пот}}},$$

где W_0 — амплитудное значение энергии в катушке, $\Delta W_{\text{пот}}$ — потери энергии за период колебаний, $N_{\text{пот}}$ — мощность потерь энергии. $W_0 = \frac{B_0^2}{8\pi} S l$, где $S = \frac{\pi D^2}{4}$, B_0 — амплитуда магнитной индукции, l — длина трубки. Потери энергии связаны главным образом с вихревыми токами в стенках трубки. Эти токи — кольцевые. Причина вихревых токов — ЭДС индукции

$$\mathcal{E}_{\text{инд}} = -\frac{1}{c} \frac{d\Phi}{dt} = -\frac{1}{c} S \frac{dB}{dt}.$$

Отсюда мощность потерь на нагрев трубки

$$N_{\text{пот}} = \frac{\mathcal{E}_{\text{инд}}^2}{2R} = \frac{1}{2R} \left(\frac{\omega B_0 S}{c} \right)^2.$$

Здесь $R = \rho \frac{\pi D}{l \delta}$ — сопротивление трубки вихревым токам, l — длина трубки.

Таким образом,

$$Q = 2\pi f \frac{W_0}{N_{\text{пот}}} = \frac{c^2 R l}{4\pi S \omega} = \frac{\rho c^2}{2\pi^2 f D \delta} = 18.$$

$$10.45. N = Q^2 = 10^4 \text{ витков.}$$

$$10.46. \frac{Q_2}{Q_1} = \sqrt{\frac{C_2}{C_1}} = \sqrt{2}.$$

$$10.47. Q = \frac{2\omega}{\pi \mu \lambda} \left(\frac{c}{\omega r} \right)^2 \text{ (СГСЭ)}.$$

10.48. $\omega_{\text{рез}} \approx \frac{c}{l} = 3 \cdot 10^9 \text{ с}^{-1}$. Более грубая, но прямая оценка дает $\omega = \frac{2\pi c}{\lambda} \approx 10^{10} \text{ с}^{-1}$, где $\lambda = 2l$.

$$10.49. f_{\text{рез}} = \frac{c}{\pi D} \left[\frac{a}{2d} \ln \left(1 + \frac{2a}{D} \right) \right]^{-1/2} \approx 7 \cdot 10^7 \text{ Гц (СГСЭ)}.$$

$$10.50. \omega_{\text{рез}} = \frac{2c}{a} \sqrt{\frac{d}{\pi a}} = 0,428 \cdot 10^{10} \text{ с}^{-1}; \quad f_{\text{рез}} = 682 \text{ МГц (СГСЭ)}.$$

10.51. Случаи 1) и 3) $\omega^2 = \frac{1}{LC}$; в случае 2) нет резонанса токов.

$$10.52. L = R^2 C; \quad \text{tg } \varphi = -\omega RC.$$

$$10.53. C = \frac{L}{R^2 + \omega^2 L^2} \approx 220 \text{ мкФ.}$$

$$10.54. \omega RC = 1.$$

10.55. $\Omega^2 LC = 1$; $U = V \frac{CR^2 - L}{CR^2 + L}$. Векторная диаграмма изображена на рис. 414.

10.56. $\Omega^2 LC = 1$; $\hat{U} = -i \frac{2R\sqrt{LC}}{L + CR^2} \hat{V}$ или $|U| = V \frac{2R\sqrt{LC}}{L + CR^2}$. На рис. 415 изображена векторная диаграмма напряжений цепи, где V_{R_1} — вектор

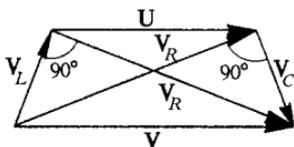


Рис. 414

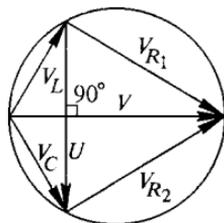


Рис. 415

напряжения на левом резисторе R в схеме, V_{R_2} — на правом резисторе R .

$$\hat{U} = \hat{V}_{R_1} - \hat{V}_{R_2}.$$

$$10.57. \omega RC = 1; \frac{V}{U} = 3.$$

$$10.58. U_0 = V_0(2m^2 + 2m + 5)^{-1/2}.$$

10.60. $Z = \sqrt{\frac{L}{C} - \frac{\omega^2 L^2}{4}}$, при $\omega > \frac{2}{\sqrt{LC}}$ потребления мощности не будет.

10.61. Амплитуды на входе и выходе одинаковы. Сдвиг фазы выходного напряжения относительно входного определяется формулой $\text{tg } \varphi = \frac{2\omega RL}{\omega^2 L^2 - R^2}$.

$$10.62. \omega L = R; U_0 = V_0 \left(\frac{1}{3} - \frac{R_2}{R_1 + R_2} \right).$$

10.63. $\tau = RC = R_1 C_1$. Достаточные условия баланса моста $R_1 = R$, $C_1 = C$.

$$10.64. \frac{R_1}{C_1} = \frac{R}{C}.$$

$$10.65. \frac{\Delta\omega}{\omega_0} \approx \frac{1}{\pi} \%.$$

10.66. $\text{tg } \varphi = \frac{R_2}{\omega L_2 - \frac{1}{\omega C_2}}$, где R_2 , L_2 , C_2 — параметры второго контура.

$$10.67. \omega^2 LC = 1.$$

10.68. $V_1 = \frac{V_0 Q}{\pi}$; $V_2 = V_0 Q$, откуда $\frac{V_2}{V_1} = \pi$, где Q — добротность контура.

$$10.69. \mathcal{E}(t) = \mathcal{E}R \left[1 + \frac{2\pi\mu_0 \mu SN^2 a f \sin 2\pi f t}{R I_0^2 \left(1 + \frac{a}{l_0} \cos 2\pi f t \right)^2} \right] = 2(1 + 0,08 \sin 2\pi f t) \text{ [В]}.$$

10.70. Условие возникновения автоколебаний $\widehat{Z}_{\text{конт}} + \widehat{Z} = 0$, где $\widehat{Z}_{\text{конт}}$ — импеданс колебательного контура; $\omega^2 = \frac{1}{LC} - \frac{a^2 b}{R^2 L}$; $A = \frac{|a|}{R}$.

10.71. Отклонение катушки $\overline{\varphi} = k \overline{\mathcal{J}}_1(t) \overline{\mathcal{J}}_2(t)$, а коэффициент k определяется соотношением $\varphi_0 = k \mathcal{J}_0^2$. $\overline{\varphi} = \varphi_0 \frac{I^2 - I_1^2 - I_2^2}{2 \mathcal{J}_0^2} = -6^\circ$.

10.72*. $r_C = 9,8 \text{ Ом}$;

$$C = \frac{1}{2\pi f X_C} \approx 14,4 \text{ мкФ, где } X_C = \sqrt{\left(\frac{U}{I}\right)^2 - r_C^2} = 219,8 \text{ Ом.}$$

Решение. Активное сопротивление r_C конденсатора определяется не только сопротивлением R утечки, но и потерями энергии, затрачиваемыми на переполяризацию диэлектрика (сегнетоэлектрика), т. е. полная мощность потерь $N_{\text{пот}} = N_{\text{ут}} + N_{\text{пол}}$, а активное сопротивление $r_C = \frac{N_{\text{пот}}}{I^2}$.

Мощность, рассеиваемая на сопротивлении утечки $N_{\text{ут}} = U^2/R = 4,84 \text{ Вт}$, а мощность, расходуемая на переполяризацию

$$N_{\text{пол}} = \oint \frac{E dD}{4\pi} V f = \frac{S}{4\pi} V f = 4,97 \text{ Вт,}$$

где использовано очевидное выражение для площади петли гистерезиса $\oint E dD = S$.

Итак, полная мощность потерь $N_{\text{пот}} = 9,81 \text{ Вт}$. Импеданс цепи \widehat{Z} легко вычислить: $|\widehat{Z}| = \frac{U}{I} = 220 \text{ Ом}$. Активное сопротивление конденсатора тоже уже можно определить: $r_C = N_{\text{пот}}/I^2 = 9,81 \text{ Ом}$. Реактивное сопротивление X_C конденсатора $X_C = \sqrt{Z^2 - r_C^2} = 219,8 \text{ Ом}$, откуда искомая емкость $C = 1/(\omega X_C) \approx 14,4 \text{ мкФ}$.

10.73. $R = 12 \text{ Ом}$; $L = \frac{X_L}{2\pi f} = 0,7 \text{ Г}$, где $X_L = \sqrt{\left(\frac{U}{I}\right)^2 - R^2} = 219,7 \text{ Ом}$.

У к а з а н и е. Площадь петли гистерезиса $S = \oint (\mathbf{H} d\mathbf{B})$ определяет мощность потерь на перемагничивание ферромагнетика $N_{\text{пер}} = \frac{S}{4\pi} V f$ (СГСЭ).

10.74. $F = \frac{6\pi^4 \omega^2 L r^8 \mathcal{J}_0^2}{R^2 + \omega^2 L^2} \frac{1}{l^7}$. Сила — отталкивающая.

Если $\omega L \gg R$, то $F \approx \frac{6\pi^4 r^8 \mathcal{J}_0^2}{L} \frac{1}{l^7}$.

В другом предельном случае $\omega L \ll R$ $F \approx \frac{6\pi^4 \omega^2 L r^8 \mathcal{J}_0^2}{R^2} \frac{1}{l^7}$.

10.75. $\mathbf{M} = \frac{\omega^2 S^2 L B_0 \cos \varphi}{2(R^2 + \omega^2 L^2)} [\mathbf{B}_0 \mathbf{n}]$. Возможны два положения равновесия:

1) плоскость кольца перпендикулярна к магнитному полю (неустойчивое равновесие); 2) плоскость кольца параллельна магнитному полю (устойчивое равновесие).

При $\omega L \gg R$ $M \equiv M_1 \approx \frac{B_0^2 S^2}{2L} \sin \varphi \cos \varphi$.

При $\omega L \ll R$ $M \equiv M_2 = \frac{\omega^2 B_0^2 S^2 L}{2R^2} \sin \varphi \cos \varphi = M_1 \left(\frac{\omega L}{R} \right)^2$.

Во втором случае вращающий момент меньше.

10.76. $\Delta f = \frac{f \cdot \Delta L}{2L} = 5 \cdot 10^3$ Гц, где $\frac{\Delta L}{L} = \frac{\delta}{d} = 10^{-3}$ — изменение индуктивности катушки.

§ 11. Элементы спектрального анализа.

Автоколебания. Параметрический резонанс. Шумы¹

11.1. 1) $f(t) = A \cos^2 \omega_0 t = \frac{A}{2} + \frac{A}{2} \cos 2\omega_0 t$;

2) $f(t) = A(1 + m \cos \Omega t) \cos \omega_0 t \approx$
 $\approx A \cos \omega_0 t + \frac{mA}{2} \cos [(\omega_0 - \Omega)t] + \frac{mA}{2} \cos [(\omega_0 + \Omega)t]$;

3) $f(t) = A \cos (\omega_0 t + m \cos \Omega t) \approx$
 $\approx A \cos \omega_0 t + \frac{mA}{2} \cos \left[(\omega_0 - \Omega)t + \frac{\pi}{2} \right] + \frac{mA}{2} \cos \left[(\omega_0 + \Omega)t + \frac{\pi}{2} \right]$.

11.2. 1) $g(t) \sim A^2(1 + m \cos \Omega t)^2$, при $m \ll 1$ $g(t) \sim A^2(1 + 2m \cos \Omega t)$;

2) $g(t) \sim A^2 = \text{const}$;

3) $g(t) \sim (mA)^2 + (mA)^2 \cos 2\Omega t$;

4) $g(t) \sim A^2(1 + 2m \cos \Omega t)$.

11.3. а) $f(t) = \sum_{-\infty}^{\infty} C_n \exp(i\omega_n t)$, где $C_n = A \frac{\tau}{T} \frac{\sin(n\pi\tau/T)}{n\pi\tau/T}$, $\omega_n = n \frac{2\pi}{T}$;

б) $g(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} f(t) \exp(-i\omega t) dt = A\tau \frac{\sin(\omega\tau/2)}{(\omega\tau/2)}$;

в) $g(\omega) = A \frac{\tau}{2} \frac{\sin[(\omega - \omega_0)\tau/2]}{[(\omega - \omega_0)\tau/2]} + A \frac{\tau}{2} \frac{\sin[(\omega + \omega_0)\tau/2]}{[(\omega + \omega_0)\tau/2]}$, где $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$.

11.4. $\mathcal{J}(t) = \frac{2e}{\tau} t$. Полагая $g(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{J}(t) e^{-i\omega t} dt$, получим

$g(\omega) = \frac{2e}{(\omega\tau)^2} (e^{-i\omega\tau} + 1) - \frac{2e}{i\omega\tau} e^{-i\omega\tau}$ или иначе (см. сноску к задаче 11.3)

$g(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{J}(t) e^{i\omega t} dt = \frac{e}{\pi(\omega\tau)^2} (e^{i\omega\tau} - 1) + \frac{e}{i\pi\omega\tau} e^{i\omega\tau}$.

¹ Ответы и указания даны в СИ, кроме особо оговоренных случаев.

² Существует другое, принятое в спектроскопии определение интеграла Фурье:

$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} g(\omega) e^{-i\omega t} dt$, где $g(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t) e^{i\omega t} dt$.

$$11.5. \mathcal{J} = \begin{cases} -\mathcal{J}_0 & \text{при } -\tau < t < 0, \\ \mathcal{J}_0 & \text{при } 0 < t < \tau, \end{cases} \quad \text{где } \tau = \frac{d}{v_0}; \quad \mathcal{J}_0 = \frac{ev_0}{d}.$$

Полагая $g(\omega) = \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{J}(t) e^{-i\omega t} dt = \frac{2ev_0}{i\omega d} \left(1 - \cos \frac{\omega d}{v_0} \right)$ или иначе (см. сноску

к задаче 11.3) $g(\omega) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \mathcal{J}(t) e^{i\omega t} dt = \frac{iev_0}{\pi\omega d} \left(1 - \cos \frac{\omega d}{v_0} \right)$.

11.6. Можно. Это электрический аналог опыта Манделъштама. Амплитуда колебаний в контуре максимальна при $\Omega = |\omega_0 - \omega|$.

11.7. Частотные характеристики фильтров (рис. 416) $\hat{\lambda}_1(\omega) = \frac{1}{1+i\omega RC}$;

$$\hat{\lambda}_2(\omega) = \frac{i\omega RC}{1+i\omega RC}.$$

1) $g(t) \approx f(t)$, если $\omega_{\max} \ll \frac{1}{RC}$ (дифференцирующая цепочка).

2) $g(t) \approx f(t)$, если $\omega_{\min} \gg \frac{1}{RC}$ (интегрирующая цепочка).

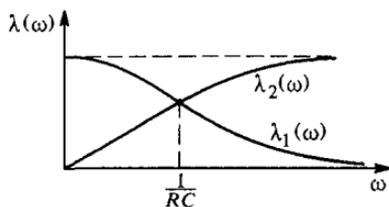


Рис. 416

$$11.8. 1) A_1 = \frac{\omega_0}{2\delta} \left(1 + \frac{m}{2} \right) A; \quad 2) A_2 = \frac{\omega_0 + 2\Omega}{2\delta} \frac{mA}{4}.$$

11.9. Резонанс наступает на частотах ω_0 и $\omega_0 \pm \Omega$; $m = \frac{2\sqrt{2}}{n} \approx 0,7$.

$$11.10. \mathcal{J} = \frac{\mathcal{E}_0}{2R} \cos 2\Omega t; \quad \mathcal{J}_1 = \frac{\mathcal{E}_0}{2(R_1 + R)}.$$

$$11.11. \mathcal{J} = \frac{\mathcal{E}_0}{2R}; \quad \mathcal{J}_1 = \frac{\mathcal{E}_0 \cos(2\Omega t - \varphi)}{2\sqrt{(R_1 + R)^2 + \left(\frac{1}{2\Omega C}\right)^2}}; \quad \text{tg } \varphi = \frac{1}{2(R + R_1)\Omega C_1}.$$

11.12. Спектр выходного напряжения содержит три компоненты на частотах ω , $\omega - \Omega$ и $\omega + \Omega$ с амплитудами $V_0/2$, $\sqrt{3}aV_0/4$ и $\sqrt{3}aV_0/4$ соответственно. Боковые компоненты сдвинуты по фазе на $(5/6)\pi$ относительно основной частоты.

11.13. Спектр выходного напряжения содержит компоненту основной частоты ω с амплитудой $V_0/\sqrt{2}$ и две боковые компоненты на частотах $\omega \pm \Omega$ с амплитудами $aV_0/4$, сдвинутые по фазе на $\pi/4$ относительно основной частоты.

$$11.14. V_{\text{вых}} = V_0 [1 + m_1 \cos(\Omega t + \varphi)] \cos \omega_0 t,$$

где $m_1 = \frac{m}{\sqrt{1 + Q^2 \frac{4\Omega^2}{\omega_0^2}}} \approx 0,89m$; $\text{tg } \varphi \approx Q \frac{2\Delta\omega}{\omega_0} \approx 0,5$.

11.15. $\frac{V_2^{\text{вх}}}{V_1^{\text{вх}}} = \frac{2}{3Q} \frac{V_2^{\text{вх}}}{V_1^{\text{вх}}} \approx 0,0047$, где $V_2^{\text{вх}} = \frac{A}{2\pi}$ — вторая гармоника входной последовательности прямоугольных импульсов амплитудой A , $V_1^{\text{вх}} = \frac{A}{\pi\sqrt{2}}$ — первая гармоника.

$$11.16. V_R(t) = \frac{1}{2} |\cos \omega_0 t|.$$

$$11.17. V_R(t) = \frac{1}{2} |\cos \omega_0 t|.$$

$$11.18^* \mathcal{I}_1^{\max} \approx 0,71 \text{ A}.$$

Решение. Разложим в спектр входной сигнал генератора. По условию достаточно определить две первых гармоники V_1 и V_2 . По теореме Фурье о представлении периодической функции $f(t)$ в виде ряда

$$f(t) = a_0 + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cos(n\omega_0 t) + b_n \sin(n\omega_0 t),$$

$$\text{где } \omega_0 = \frac{2\pi}{T}, a_0 = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) dt, a_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \cos \omega_0 n t dt, b_n = \frac{2}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) \sin \omega_0 n t dt.$$

В нашем случае входной сигнал — четная функция. Поэтому $b_n \equiv 0$ для любого n . Определим $a_1 = \frac{4}{T} \int_0^{T/4} \cos^2 \omega_0 t dt = \frac{1}{2}$; $a_2 = \frac{4}{T} \int_0^{T/4} \cos 2\omega_0 t \cos \omega_0 t dt = \frac{2}{3\pi}$.

Поскольку амплитуда входного сигнала $V = 100 \text{ В}$, то амплитуды гармоник равны $V_1 = \frac{1}{2} V$, $V_2 = \frac{2}{3\pi} V$. Основная (первая) гармоника представляет собой синусоидальный сигнал с частотой $\omega_1 = \omega_0$. Контур L, C, R настроен на первую гармонику по условию. При резонансе $\omega_1 L = \frac{1}{\omega_1 C} = \rho_1$. Добротность контура $Q = \frac{\rho_1}{R}$. При резонансе сопротивление контура имеет активный характер, поэтому $\mathcal{I}_1 = \frac{V_1}{R+r}$. Однако вторая гармоника — вне резонанса, точнее — вдали от него: $R+r \ll \omega_2 L - \frac{1}{\omega_2 C}$. Таким образом,

$$\mathcal{I}_2 = \frac{V_2}{\omega_2 L - \frac{1}{\omega_2 C}} = \frac{V_2}{2\rho_1 - \frac{1}{2}\rho_1} = \frac{2V_2}{3\rho_1}.$$

Отношение гармоник тока

$$\beta = \frac{\mathcal{I}_1}{\mathcal{I}_2} = \frac{9QR\pi}{8(R+r)},$$

откуда $R = \frac{8\beta r}{9\pi Q - 8\beta}$. Считая, что β равно как минимум 100, определим $R \approx 20 \text{ Ом}$. Понятно, что это значение сопротивления R определяет максимально возможное значение амплитуды первой гармоники тока

$$\mathcal{I}_1^{\max} = \frac{V_1}{r+R} = \frac{V}{2(r+R)} = \frac{5}{7} \approx 0,71 \text{ A}.$$

$$11.19. \mathcal{I}_1^{\max} = \frac{V_1}{r+R} = 237 \text{ мА}, \text{ где } V_1 = \frac{\sqrt{2}V}{2\pi}, R = \frac{2\beta r}{3\sqrt{2}Q - 2\beta} = 45 \text{ Ом}.$$

$$11.20. \frac{V_4^{\text{вых}}}{V_0^{\text{вых}}} = \frac{V_4^{\text{вх}}}{V_0^{\text{вх}} \sqrt{1 + \frac{\omega_4^2 L^2}{R^2}}} = \frac{3}{10}, \text{ где } \omega_4 \text{ — четвертая гармоника (максимальная частота напряжения на выходе детектора } V^A).$$

$$11.21. \frac{V_4^{\text{ВЫХ}}}{V_0^{\text{ВЫХ}}} = \frac{V_4^3}{V_0^3 \sqrt{1 + 16\omega^2 R^2 C^2}} = \frac{1}{6}, \text{ где } \omega_4 = 4\omega \text{ — четвертая гармоника}$$

(максимальная частота напряжения на выходе детектора V_4^3).

$$11.22. n = \frac{UT}{Re} \approx 2 \cdot 10^7.$$

У к а з а н и е. Требуется показать, что прибор будет фактически регистрировать напряжение, равное нулевой компоненте разложения входного на-

пряжения в ряд Фурье $V_0 = \frac{1}{T} \int_0^T V(t) dt$.

$$11.23. i = \frac{\omega S}{Rc} \sqrt{\mu_1 \mu_2} A^2 \sin 2\omega t + \frac{\mu_2 \omega S}{4Rc} A^3 (\cos \omega t - \cos 3\omega t), \text{ где } A = \frac{2N}{cr} \mathcal{J}_0.$$

Таким образом, в спектре тока три гармоники с частотами ω , 2ω и 3ω (СГСЭ).

$$11.24. i = \frac{1}{c} S \omega^2 C \left(\mu_1 H_0 - \frac{1}{4} \mu_2 H_0^3 \right) \sin \omega t + \frac{1}{c} \frac{3S}{4} C \omega^2 \mu_2 H_0^3 \sin 3\omega t,$$

где $H_0 = \frac{2N \mathcal{J}_0}{cr}$ (СГСЭ).

$$11.25. V_{\text{ВЫХ}} = V_0 \cos \left(\omega t - \frac{2m\omega L_0}{R} \cos \Omega t - \alpha \right), \text{ где } \alpha = \frac{2\omega L_0}{R} \ll 1.$$

Спектр выходного напряжения содержит три компоненты на частотах ω , $\omega - \Omega$ и $\omega + \Omega$ с амплитудами V_0 , $2m\omega L_0 V_0 / R$, $2m\omega L_0 V_0 / R$ и фазами 0 , $-\pi/2$ и $-\pi/2$ соответственно.

$$11.26. V_{\text{ВЫХ}} = V_0 \cos \left(\omega t + \frac{2m}{\omega C_0 R} \cos \Omega t + \alpha \right), \text{ где } \alpha = \frac{2}{\omega C_0 R} \ll 1.$$

Спектр выходного напряжения содержит три компоненты на частотах ω , $\omega - \Omega$ и $\omega + \Omega$ с амплитудами V_0 , $2mV_0 / (\omega C_0 R)$, $2mV_0 / (\omega C_0 R)$ и фазами 0 , $\pi/2$ и $\pi/2$ соответственно.

$$11.27. \text{Вольтметр измеряет } \bar{V}. \text{ С диодом } V = \frac{\sqrt{2}}{\pi} V_{\text{эфф}} \approx 100 \text{ В},$$

где $V_{\text{эфф}}$ — действующее значение переменного тока (220 В).

$$11.28. \text{Вольтметр измеряет } V_{\text{эфф}} = \sqrt{V^2}. \text{ С диодом } V = \frac{V_{\text{эфф}}}{\sqrt{2}} \approx 155 \text{ В}.$$

$$11.29. \frac{\delta V}{V_0} = \frac{1}{fRC} \approx 0,02.$$

$$11.30. \frac{\delta \mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} = 1 - e^{-T/\tau} \approx \frac{T}{\tau} = \frac{R_1}{fL} = 0,02.$$

11.31. Амплитуда сохранится близкой к максимальному значению в течение времени, необходимого для сдвига $\omega(t)$ на полуширину резонансной кривой $t \approx \frac{R}{4\alpha L}$. Максимум будет достигнут через $t_1 = \frac{1}{2\alpha} \left(\frac{1}{\sqrt{LC}} - \Omega \right)$.

11.32. Через время $t \geq \frac{1}{4\alpha R}$ боковые гармоники сместятся относительно резонансной частоты на ширину резонансной кривой, т. е. через это время боковые гармоники практически исчезнут.

$$11.33. V(t) \approx \frac{\mathcal{E}_0}{2} \left[Qm \cos(\omega - \Omega)t - \frac{\omega_0}{\Omega} \cos \omega t \right].$$

$$11.34. V(\omega_0) = Q\mathcal{E}_0 e^{-i\pi/2};$$

$$V(\omega_0 + \Omega) = \frac{1}{\sqrt{2}} mQ\mathcal{E}_0 e^{-3\pi i/4}; \quad V(\omega_0 - \Omega) = \frac{1}{\sqrt{2}} mQ\mathcal{E}_0 e^{-\pi i/4}.$$

$$11.35. C = \frac{4\tau_0^2}{\pi^2 L_0} = 10^{-9} \text{ Ф}; \quad R_{\max} = \frac{\Delta L}{4\tau_0} \pi = 31,4 \text{ Ом}.$$

$$11.36. |\Delta C| > \frac{RCT^3}{16\pi^2 L\tau^2} \approx 2,5 \cdot 10^{-12} \text{ Ф},$$

$$\text{где } T = 2\pi\sqrt{LC} \approx 4 \cdot 10^{-6} \text{ с.} \quad \left| \frac{\Delta C}{C} \right| \approx 2,5 \cdot 10^{-2}.$$

11.37. $R_{\max} = S \frac{\sqrt{LL_{\text{св}}}}{C} = 8 \text{ Ом}$. При $R = 2R_{\max} = 16 \text{ Ом}$, $Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}} = 12$ (без обратной связи). При наличии обратной связи $Q_1^* = 25$ (положительная связь), $Q_2^* = 8$ (отрицательная связь).

$$11.38. \Delta \mathcal{I}_{\min} \approx \sqrt{\frac{2e\mathcal{I}}{\tau}} = 1,7 \cdot 10^{-11} \text{ А}.$$

$$11.39. l_2 = l_1 \sqrt{T_1/T_2} \approx 8 \text{ км}. \text{ Здесь } T_1 - \text{комнатная температура}.$$

§ 12. Уравнения Максвелла. Электромагнитные волны. Волноводы и резонаторы. Плазма

$$12.2.* \frac{W_M^{\max}}{W_3^{\max}} \approx 0,5 \cdot 10^{-14}.$$

Решение. Электрическая энергия (в гауссовой системе)

$$W_3 = \frac{q^2}{2C} = \frac{2d\mathcal{E}_0^2 \sin^2 \omega t}{\epsilon \omega^2 R^2}.$$

Магнитное поле внутри конденсатора создается током смещения. На расстоянии r от оси конденсатора оно найдется из соотношения

$$H \cdot 2\pi r = \frac{4\pi}{c} \mathcal{I}_{\text{см}} = \frac{4\pi}{c} \left(\frac{r}{R} \right)^2 \mathcal{I},$$

откуда

$$H = \frac{2r}{cR^2} \mathcal{I} = \frac{2r}{cR^2} \mathcal{I}_0 \cos \omega t.$$

Магнитная энергия, локализованная в конденсаторе:

$$W_M = \frac{\mu}{8\pi} \int H^2 dV = \frac{\mu d \mathcal{I}_0^2 \cos^2 \omega t}{4c^2}.$$

Отношение максимальных энергий:

$$\frac{W_M^{\max}}{W_3^{\max}} = \frac{\epsilon \mu}{2} \left(\frac{\omega R}{2c} \right)^2 \approx 0,5 \cdot 10^{-14}.$$

$$12.3. W_M = \frac{2\pi^2 \mu R^2 N^2}{c^2 l} \mathcal{I}_0^2 \cos^2 \omega t; \quad W_3 = \frac{\epsilon \mu^2 \pi^2 \omega^2 R^4 N^2}{4c^4 l} \mathcal{I}_0^2 \sin^2 \omega t;$$

$$\frac{W_M^{\max}}{W_3^{\max}} = \frac{\epsilon \mu}{2} \left(\frac{\omega R}{2c} \right)^2 \approx 1,3 \cdot 10^{-15}.$$

12.4.* $H = 0$.

Решение. Если σ — поверхностная плотность электричества на положительной обкладке, то $D = 4\pi\sigma$ и, следовательно, $j_{\text{см}} = \frac{1}{4\pi} \dot{D} = \dot{\sigma}$. По закону сохранения электрического заряда $j = \dot{\sigma}$. Следовательно, $j_{\text{полн}} = j + j_{\text{см}} = 0$. Магнитное поле в конденсаторе равно нулю.

$$12.5.* \quad H = \frac{2\mathcal{J}}{cr} \left(1 - \frac{r^2}{R^2} \right).$$

Решение. В силу симметрии магнитные силовые линии будут коаксиальными окружностями с общей осью, совпадающей с осью конденсатора. Поле H найдется по формуле

$$\oint (\mathbf{H} d\mathbf{l}) = 2\pi r H = \frac{4\pi}{c} (\mathcal{J} + \mathcal{J}_{\text{см}}),$$

где $\mathcal{J}_{\text{см}} = \mathcal{J} r^2 / R^2$ — ток смещения, пронизывающий круг радиусом r . В результате получим ответ.

12.6. $H = \frac{\epsilon\omega r}{2cd} V_0 \cos \omega t$, где r — расстояние от оси конденсатора. Магнитные силовые линии имеют форму коаксиальных окружностей с общей осью, совпадающей с осью конденсатора.

$$12.7. \quad H_0 = \frac{\omega}{c} \frac{V_0 r}{2d} = 5 \cdot 10^{-5} \text{ Э}; \quad B_0 = H_0 = 5 \cdot 10^{-5} \text{ Гс};$$

$$H_1 = \epsilon H_0 = 5 \cdot 10^{-4} \text{ Э}; \quad B_1 = \mu H_1 = 5 \cdot 10^{-2} \text{ Гс}.$$

12.8. Поток энергии равен нулю (см задачу 12.5).

12.9. Поток электрической энергии вытекает из конденсатора через его края, втекает внутрь провода и там превращается во внутреннюю (тепловую) энергию.

$$12.10. \quad 1) j_{\text{см}} = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial D}{\partial t} = 0; \quad 2) j_{\text{см}} = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial D}{\partial t} = -\frac{1}{4\pi} \frac{V u}{d^2}.$$

3) Изменится знак тока смещения.

$$12.11.* \quad \mathbf{P} = \frac{V}{4\pi c} [\mathbf{E}\mathbf{B}]; \quad |\mathbf{P}| \approx 0,88 \cdot 10^{-4} \text{ г} \cdot \text{см}/\text{с}$$

Решение. Ввиду осевой симметрии полный электромагнитный импульс поля равен нулю. В результате разрядки конденсатора он измениться не может. Поэтому не может измениться и полный механический импульс системы. Но в результате разрядки электромагнитный импульс, локализованный в конденсаторе, уменьшается на $\frac{V}{4\pi c} [\mathbf{E}\mathbf{B}]$, а электромагнитный импульс поля вне конденсатора увеличивается на такую же величину. В соответствии с этим конденсатор приобретает механический импульс $\frac{V}{4\pi c} [\mathbf{E}\mathbf{B}]$, равный $\sim 10^{-4} \text{ г} \cdot \text{см}/\text{с}$. Соленоид получит такой же, но противоположно направленный импульс. Искру можно рассматривать как ток проводимости. Если бы все электрическое поле конденсатора было локализовано только внутри него, то магнитное поле искры вне конденсатора было бы полностью компенсировано магнитным полем тока смещения. На самом деле часть тока смещения проходит вне конденсатора и создает там магнитное поле. Это магнитное поле действует на токи, текущие в соленоиде, и меняет импульс последнего.

Решение остается в силе, если разорвать цепь питания батареи, оставив заряженным конденсатор.

$$12.12. P = \frac{E_0 V B}{4\pi c} = 10^{-6} \text{ г} \cdot \text{см} / \text{с}.$$

$$12.13. \varphi_0 = \frac{QBR^2}{2c\sqrt{Jf}} = 10^{-4} \text{ рад}.$$

$$12.14. \mathcal{J} = \frac{2\pi\hbar c^2}{Le} = 124 \text{ ед. СГСЭ} = 0,041 \text{ мкА}.$$

$$12.15. Q = \frac{2\pi\hbar}{eR} \approx 12,4 \cdot 10^{-6} \text{ ед. СГСЭ} \approx 4,1 \cdot 10^{-15} \text{ Кл}.$$

12.16* Не является.

Решение. Токи Фуко в меди должны быть меньше чем в железе, потому что магнитная проницаемость меди меньше чем у железа более чем в 1000 раз. $\mathcal{J}_{\text{Фуко}} \propto E/\rho \propto \text{rot } \mathbf{E}/\rho$, где ρ — удельное электрическое сопротивление. Согласно

закону Фарадея $\text{rot } \mathbf{E} = -\frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} = -\frac{\mu}{c} \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t}$, где μ — магнитная проницаемость. Так как $\mu_{\text{Cu}} \sim 1$, $\rho_{\text{Cu}} \approx 10^{-8} \text{ Ом} \cdot \text{м}$; $\mu_{\text{Fe}} \sim 1000$; $\rho_{\text{Fe}} \approx 10^{-7} \text{ Ом} \cdot \text{м}$, то

$$\frac{\mathcal{J}_{\text{Фуко Fe}}}{\mathcal{J}_{\text{Фуко Cu}}} = \frac{\mu_{\text{Fe}} \rho_{\text{Fe}}}{\mu_{\text{Cu}} \rho_{\text{Cu}}} \approx 10\,000.$$

Таким образом, железный цилиндр будет нагреваться значительно быстрее медного вне зависимости от наличия или отсутствия гистерезиса.

$$12.17. \frac{\mathcal{E}_1^{\text{си}}}{\mathcal{E}_0^{\text{си}}} = \frac{1}{2} \frac{\pi\mu\lambda\omega a^2}{c^2}.$$

12.18. $B_0 \approx 840 \text{ Гс}$. Толщина скин-слоя $\delta = 1,56 \text{ мм}$ мала по сравнению с толщиной «блина» $h = 2,2 \text{ см}$ (в поле). Таким образом, поле вне ртути похоже на поле сверхпроводника такой же формы. Сила давления поля

$F_{\text{маг}} = 2\pi r h P_{\text{маг}}$, где $P_{\text{маг}} = \frac{1}{2} \frac{B_0^2}{8\pi}$. Сила магнитного давления с силами поверхностного натяжения уравнивает силу тяжести. Отсюда и вычисляется искомое поле B_0 .

$$12.19. \mathcal{J} = \frac{2\omega^2 a^2 b}{c^2 d R} V_0 \cos \omega t.$$

$$12.20. 1) E = \frac{\pi r_0}{c^2} \frac{d\mathcal{J}}{dt} n = 10^{-8} \text{ ед. СГСЭ} = 3 \cdot 10^{-4} \text{ В/м};$$

$$2) E_1 = E; \quad D_1 = 2D.$$

12.21. $\Phi(t) = \Phi(0) - a\pi r^2 t + L \frac{a\pi r^2}{R} (1 - e^{-Rt/L})$ (в СИ), в СГСЭ постоянная времени $\tau = \frac{L}{c^2 R}$.

$$12.22. Q = \lambda\pi h \left(\frac{\pi\nu B_0 a^2}{2c} \right)^2 \approx 1,1 \cdot 10^6 \text{ эрг/с} \approx 0,11 \text{ Вт}.$$

$$12.23. V_0 = \frac{4\pi d \mathcal{E}_0}{eS \left[\omega^2 + \left(\frac{4\pi}{\rho e} \right)^2 \right]^{1/2}}.$$

$$12.24. W = \left(\frac{\pi a^3}{c^2 S} \right)^2 \frac{Q_0^2}{2r_1^3}.$$

12.25. См. рис. 417 (*a* — линия без потерь; *b* — линия с конечным сопротивлением проводов). При наличии сопротивления проводов существует

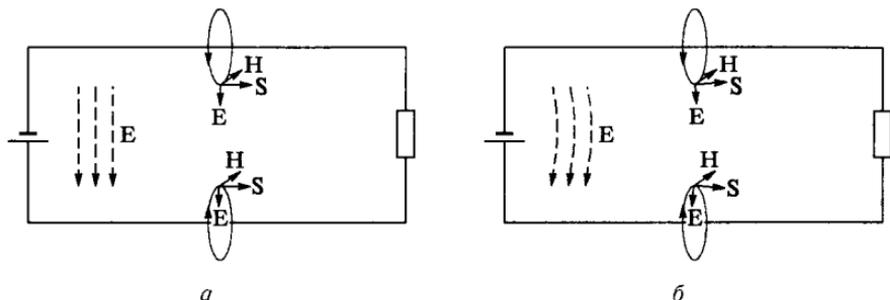


Рис. 417

падение напряжения вдоль проводов, а значит на поверхности проводов и в пространстве между проводами существует тангенциальная составляющая вектора **E**, вследствие чего вектор Пойнтинга отклонен в сторону проводов. Часть энергии течет к нагрузке, а часть — в провода и превращается в тепло.

12.26. 1) См. рис. 418;

$$2) S \cdot 2\pi r l = \frac{1}{4\pi} EH \cdot 2\pi r l = \frac{1}{4\pi} \frac{V}{l} \frac{2\mathcal{J}}{r} 2\pi r l = V \mathcal{J}.$$

$$12.27. S_z = \frac{\mathcal{J}^2 R}{2\pi r^2 \ln(r_2/r_1)}; \quad S_\varphi = \frac{\mathcal{J}^2 R n}{r \ln(r_2/r_1)}.$$

Поток энергии через сечение катушки направлен в сторону резистора и равен

$$W = \int_{r_1}^{r_2} S_z \cdot 2\pi r dr = \mathcal{J}^2 R.$$

$$12.28. W = \frac{\mu_0 N^2 \mathcal{E}^2 \pi r^2}{2l R^2} = \frac{L \mathcal{J}^2}{2} \text{ (СИ)}.$$

$$12.29. \text{Вектор Пойнтинга вне пучка } S_{\text{ex}} = \frac{\pi R^4 (ne)^2}{r^2} \sqrt{\frac{2W}{m}};$$

$$\text{вектор Пойнтинга внутри пучка } S_{\text{in}} = \pi r^2 (ne)^2 \sqrt{\frac{2W}{m}}.$$

$$12.30. \mathbf{S} = \frac{\pi r^2 j^3}{nec^2} \mathbf{e}_z, \text{ где } \mathbf{e}_z \text{ — единичный вектор в направлении тока.}$$

$$12.31. \text{Вне плоского слоя } S_{\text{ex}} = 4\pi (nea)^2 \sqrt{\frac{2W}{m}}; \text{ внутри плоского слоя на расстоянии } x \text{ от центрального сечения } S_{\text{in}} = 4\pi (ne)^2 \sqrt{\frac{2W}{m}} x^2.$$

$$12.32^* S(r, t) = \frac{V_0^2 r}{2\pi a^2 d R} e^{-2t/\tau}; \quad W = \frac{C_0 V_0^2}{2}.$$

Решение. Емкость конденсатора $C_0 = \frac{\epsilon S}{4\pi d}$, где $S = \pi a^2$. Конденсатор разряжается через сопротивление R , при этом напряжение на нем меняется

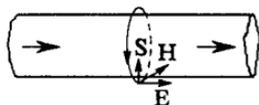


Рис. 418

по закону $V(t) = V_0 e^{-t/\tau}$, где $\tau = RC_0$. Электрическое поле внутри конденсатора $E = \frac{V}{d}$. Плотность тока смещения, пронизывающего конденсатор, равна $j_{см} = \frac{1}{4\pi} \frac{\partial D}{\partial t} = -\frac{V_0}{\pi a^2 R} e^{-t/\tau}$. Ток смещения замыкает собой объемный ток разряда конденсатора. Найдем поле H внутри конденсатора по теореме о циркуляции

$$H \cdot 2\pi r = \frac{4\pi}{c} j_{см} \cdot \pi r^2,$$

откуда $H = \frac{2\pi}{c} j_{см} r = \frac{2V_0 r}{ca^2 R} e^{-t/\tau}$.

Легко понять, что вектор Пойнтинга \mathbf{S} направлен наружу конденсатора по радиусу. Поскольку $\mathbf{E} \perp \mathbf{H}$, то

$$S(r, t) = \frac{c}{4\pi} E H = \frac{V_0^2 r}{2\pi a^2 d R} e^{-2t/\tau}.$$

При $r = a$ $S = \frac{V_0^2}{2\pi a d R} e^{-2t/\tau}$ [эрг/(с·см²)].

Физический смысл вектора Пойнтинга — это плотность потока электромагнитной энергии, направленного к месту его поглощения. В данном случае — к резистору.

Рассчитаем полную электромагнитную энергию W , вытекшую через боковую поверхность конденсатора за все время разряда:

$$W = \int_0^{\infty} S \cdot 2\pi a d dt = \int_0^{\infty} \frac{V_0^2}{R} e^{-2t/RC_0} dt = \frac{C_0 V_0^2}{2}.$$

Этот результат можно было предсказать и без вычислений — это начальная энергия заряженного конденсатора.

$$12.33. S = \frac{\mathcal{E}^2 r}{8\pi} \frac{\dot{d}}{d^3}; \quad W(r, t) = \int_0^t S d \cdot 2\pi r dt = \frac{\mathcal{E}^2 r^2}{4} \left(\frac{1}{d_0} - \frac{1}{d(t)} \right).$$

12.34. $\mathbf{S} = -\frac{4\pi}{nc^2} j^2 y^2 \mathbf{j}$, где y — расстояние от центрального сечения до точки наблюдения. Вектор \mathbf{S} антипараллелен вектору плотности тока \mathbf{j} .

$$12.35. n_i = n_e \left(1 - \frac{v^2}{c^2} \right); \quad S = \pi (n_e e r)^2 \frac{v^3}{c^2}.$$

$$12.36. S = \frac{L}{2c^2 V} r a^2 t; \quad \Phi_S = \frac{4\pi}{3c^2} R^3 \frac{L}{V} a^2.$$

12.37. $S = \frac{A^2 r}{8\pi d^2} t$. Вектор \mathbf{S} направлен по радиусу к оси конденсатора.

$$\Phi_S = \frac{R^2 L}{4d^2} A^2.$$

12.38. Вектор Пойнтинга \mathbf{S} направлен к оси кабеля $S = \frac{\mathcal{J}}{\pi c^2 r} \frac{d\mathcal{J}}{dt} \ln(R_0/r)$. Считая известной погонную индуктивность кабеля

$L = 2 \ln (R_0/r_0)$, электромагнитная энергия, перенесенная за время затухания на единицу длины кабеля

$$W(r_0) = \frac{\mathcal{J}_0^2}{c^2} \ln \frac{R_0}{r_0} = \frac{L \mathcal{J}_0^2}{2c^2} \text{ (СГСЭ)}.$$

12.39. Так как **E** и **H** одновременно меняют свое направление, то вектор **S** не изменяет направления.

12.40. Так как моменты изменения направлений векторов **E** и **H** на обратные сдвинуты между собой на четверть периода, то вектор **S** каждые четверть периода меняет свое направление на обратное. Действительно, в этом случае

$$\int_0^T \frac{EH}{4\pi} dt = \int_0^T \frac{1}{4\pi} E_0 \sin \omega t H_0 \cos \omega t dt = 0.$$

Энергия колеблется в отдельных участках провода, но не течет в одном направлении (стоячие волны).

12.41* Энергия минимальна при $\frac{r_2}{r_1} = e = 2,718\dots$

Решение. После срабатывания ключей в линии будет содержаться определенный запас энергии, равный (в СГСЭ)

$$W = \frac{L \mathcal{J}^2}{2c^2} + \frac{CU^2}{2},$$

где

$$U = \mathcal{J}R, \quad R = 60 \text{ Ом} = \frac{2}{c} \text{ ед. СГСЭ}.$$

Поскольку все омические сопротивления линии пренебрежимо малы, то весь этот запас энергии перейдет в излучение.

Величины индуктивности L и емкости C линии определяются известными соотношениями

$$L = 2l \ln (r_2/r_1), \quad C = \frac{l}{2 \ln (r_2/r_1)}.$$

Таким образом, запас энергии

$$W = \frac{\mathcal{J}^2 l}{c^2} \ln (r_2/r_1) + \frac{\mathcal{J}^2 R^2 l}{4 \ln (r_2/r_1)} = \frac{\mathcal{J}^2 l}{c^2} \left[\ln (r_2/r_1) + \frac{1}{\ln (r_2/r_1)} \right],$$

так что $W \propto \left(x + \frac{1}{x}\right)$, где $x = \ln (r_2/r_1)$. Это выражение минимально при $x = 1$, откуда следует ответ.

12.42. $V(x, t) = V_0 \frac{\cos(kx + \delta) \cos \omega t}{\cos \left[\left(m + \frac{1}{2}\right) \pi - kl \right]}$; $A = \frac{V_0}{\cos \left[\left(m + \frac{1}{2}\right) \pi - kl \right]}$, где

$k = \frac{\omega}{c} = \frac{2\pi}{\lambda}$ — волновое число, δ определяется из условия $kl + \delta = \left(m + \frac{1}{2}\right) \pi$ при $m = 0, 1, 2, \dots$ (узел напряжения на конце линии).

12.43* $v_{\min} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon} 4l} = 3,75 \text{ МГц}$; $Q = 400$.

Решение. Средняя энергия электрического поля за период T , очевидно, равна половине W_{\max} :

$$W_E = \frac{1}{T} \int_0^T dt \iiint_V \frac{\epsilon E^2}{8\pi} dV = \frac{1}{2} W_{\max}.$$

потери энергии за период

$$W_{\text{пот}} = \int_0^T dt \iiint_V \lambda E^2 dV.$$

Добротность системы

$$Q = 2\pi \frac{W_{\text{max}}}{W_{\text{пот}}} = \frac{\epsilon}{2T\lambda}.$$

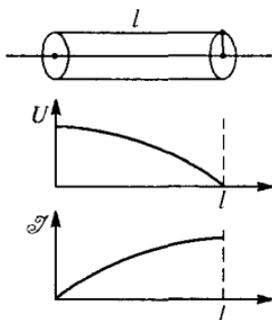


Рис. 419

На рис. 419 показано распределение напряжения и тока по длине кабеля в случае наименьшей частоты (наибольшей длины волны). На отрезке кабеля длиной l установится четверть длины волны.

Поэтому $\nu_{\min} = \frac{c}{4l\sqrt{\epsilon}} = 3,75 \text{ МГц}$, откуда $T = \frac{1}{\nu_{\min}}$ и

$$Q = \frac{\epsilon}{2T\lambda} = 400.$$

$$12.44^* \quad Q \approx \frac{c\sqrt{\epsilon}}{4\lambda b} = 5 \cdot 10^6;$$

$$\nu_{\min} = \frac{c\sqrt{1 + \frac{b^2}{l^2}}}{2b\sqrt{\epsilon}} \approx \frac{c}{2b\sqrt{\epsilon}} = 5 \text{ ГГц}.$$

Решение. Средняя энергия электрического поля за период T равна половине W_{max} :

$$W_E = \frac{1}{T} \int_0^T dt \iiint_V \frac{\epsilon E^2}{8\pi} dV = \frac{1}{2} W_{\text{max}}.$$

Потери энергии за период

$$W_{\text{пот}} = \int_0^T dt \iiint_V \lambda E^2 dV.$$

Добротность резонатора $Q = 2\pi \frac{W_{\text{max}}}{W_{\text{пот}}} = \frac{\epsilon}{2T\lambda}$. Для резонатора справедливо

$$\omega = \frac{kc}{\sqrt{\epsilon}} = \frac{c}{\sqrt{\epsilon}} \sqrt{k_x^2 + k_y^2 + k_z^2},$$

где $k_x = \frac{n_1\pi}{a}$; $k_y = \frac{n_2\pi}{b}$; $k_z = \frac{n_3\pi}{l}$. Частота наименьшая, когда одно из целых чисел n_i ($i = 1, 2, 3$) равно нулю, а остальные — единице. Исходя из размеров резонатора, очевидно, необходимо, чтобы $n_1 = 0$, а $n_2 = n_3 = 1$. Тогда

$$k_x = 0; \quad k_y = \frac{\pi}{b}; \quad k_z = \frac{\pi}{l}.$$

$$\omega_{\min} = \frac{\pi c}{\sqrt{\epsilon}} \sqrt{\frac{1}{b^2} + \frac{1}{l^2}} = \frac{\pi c}{b\sqrt{\epsilon}} \sqrt{1 + \left(\frac{b}{l}\right)^2};$$

$$\nu_{\min} = \frac{\omega_{\min}}{2\pi} = \frac{c}{2b\sqrt{\epsilon}} \sqrt{1 + \left(\frac{b}{l}\right)^2} \approx \frac{c}{2b\sqrt{\epsilon}} = 5 \text{ ГГц}.$$

Далее можно подсчитать и добротность $Q = \frac{\epsilon}{2T\lambda} = \frac{\epsilon\nu_{\min}}{2\lambda} \approx \frac{\sqrt{\epsilon}c}{4b\lambda} \approx 5 \cdot 10^6$.

$$12.45^* E_{\text{вых}}(t) = E_0 \cos(\omega_0 t - k_{0z}L) + \frac{E_0}{2} \cos[(\omega_0 + \Omega)t - k_{1z}L]; v \approx 39c.$$

Решение. Минимальная частота для электромагнитной волны, бегущей вдоль по оси z прямоугольного волновода, определяется из условия $\omega_{\min} = \frac{\pi c}{a}$; $v_{\min} = \frac{\omega_{\min}}{2\pi} = \frac{c}{2a} = 3000$ МГц. Такая частота называется критической или граничной. Волна с меньшей частотой не жизнеспособна в данном волноводе (сечением $a \times a$).

Волновод возбуждается модулированным колебанием в спектре которого только три гармоники. Основная $\nu_0 = \frac{\omega_0}{2\pi} = 3001$ МГц и две «боковых» $\omega_0 - \Omega$ и $\omega_0 + \Omega$ (соответственно 2999 и 3003 МГц). Очевидно, что мода с частотой 2999 МГц $< v_{\min}$ не способна распространяться в данном волноводе. Таким образом, в спектре распространяющейся в волноводе волны присутствуют только две моды ν_0 и ν_1 . Им соответствуют волновые числа

$$k_{0z} = \sqrt{\frac{\omega_0^2}{c^2} - \frac{\pi^2}{a^2}} \quad \text{и} \quad k_{1z} = \sqrt{\frac{(\omega_0 + \Omega)^2}{c^2} - \frac{\pi^2}{a^2}}.$$

Запишем закон изменения выходного электрического поля

$$E_{\text{вых}}(t) = E_0 \cos(\omega_0 t - k_{0z}L) + \frac{E_0}{2} \cos[(\omega_0 + \Omega)t - k_{1z}L].$$

Найдем фазовую скорость волны с частотой ω_0 :

$$v = \frac{\omega_0}{k_{0z}} = \frac{c}{\sqrt{1 - \left(\frac{\pi c}{\omega_0 a}\right)^2}} = \frac{c}{\sqrt{1 - \left(\frac{\omega_{\min}}{\omega_0}\right)^2}} \approx c\sqrt{1500} \approx 39c.$$

$$12.46. v_{\min} = 2 \text{ МГц}; \quad v = \frac{c}{\sqrt{1 - \left(\frac{v_{\text{кр}}}{v_0 + v}\right)^2}} \approx 39c; \quad v_{\text{кр}} = \frac{c}{2a} = 3000 \text{ МГц}.$$

$$12.47. \mathbf{S}(t, x, y, z) =$$

$$= -\frac{cE_0^2}{16\pi\sqrt{2}} \left[\mathbf{e}_x \sin\left(\frac{2\pi x}{a}\right) \sin^2\left(\frac{\pi y}{a}\right) + \mathbf{e}_y \sin^2\left(\frac{\pi x}{a}\right) \sin\left(\frac{2\pi y}{a}\right) \right] \sin 2\omega t,$$

где \mathbf{e}_x и \mathbf{e}_y — единичные векторы в направлении соответствующих осей.

У к а з а н и е. В резонаторе основная мода электрического поля $\mathbf{E} = \mathbf{e}_z E_0 \sin \frac{\pi x}{a} \sin \frac{\pi y}{a} \cos \omega t$. Далее

$$\frac{\partial \mathbf{H}}{\partial t} = -c \operatorname{rot} \mathbf{E} = -c \frac{E_0 \pi}{a} \left[\mathbf{e}_x \sin \frac{\pi x}{a} \cos \frac{\pi y}{a} - \mathbf{e}_y \cos \frac{\pi x}{a} \sin \frac{\pi y}{a} \right] \cos \omega t,$$

откуда следует выражение для поля \mathbf{H} . Основная мода в резонаторе имеет частоту $\omega = c\sqrt{\frac{\pi^2}{a^2} + \frac{\pi^2}{a^2}} = c\sqrt{2}\pi$.

$$12.48. E_0^2 = \frac{16QN\lambda}{Vc}; \quad E_0 \approx 4,6 \text{ ед. СГСЭ} = 1,4 \text{ кВ/см}.$$

12.49. $N = \frac{E_0^2 h a c}{16\sqrt{2}Q} = 0,4 \cdot 10^9$ ед. СГСЭ = 40 Вт. Предельная мощность определяется предельным электрическим полем.

$$12.50. \mathbf{S}(t, x, y, z) =$$

$$= \frac{c^2 E_0^2}{4\pi\omega} \left[\mathbf{e}_y \frac{\pi}{4a} \sin\left(\frac{2\pi y}{a}\right) \sin 2(\omega t - kz) + \mathbf{e}_z k \sin^2\left(\frac{\pi y}{a}\right) \cos^2(\omega t - kz) \right],$$

где \mathbf{e}_y и \mathbf{e}_z — единичные векторы в направлении осей y и z , $\omega = c\sqrt{k^2 + \frac{\pi^2}{a^2}}$.

Возможна запись в виде бегущей волны

$$\mathbf{S} = \frac{c^2 E_0^2}{4\pi\omega} \left[\mathbf{e}_y \frac{\pi}{2a} \sin\left(\frac{2\pi y}{a}\right) e^{-i\pi/2} + \mathbf{e}_z k \sin^2\left(\frac{\pi y}{a}\right) \right] e^{2i(\omega t - kz)}.$$

12.51. $N_{\text{изл}} = N_0(1 - r^2) = 89$ кВт, где $r^2 = \left(\frac{k-1}{k+1}\right)^2 = 1,9$ — коэффициент отражения по мощности.

12.52. $k = \frac{1+r}{1-r} = 3$. Здесь $r^2 = \frac{N_0 - N_{\text{н}}}{N_0} = 0,25$ — коэффициент отражения по мощности, r — коэффициент отражения по амплитуде.

$$12.53. n_e = \frac{3\pi m_e c^2}{4e^2} \left(\frac{1}{b^2} + \frac{1}{l^2} \right).$$

$$12.54. n_e = \frac{3m_e}{16\pi e^2} \left(\omega_0^2 - \frac{\pi^2 c^2}{b^2} \right).$$

Решение. Направим ось z прямоугольного волновода по направлению распространения электромагнитной волны. Запишем дисперсионное соотношение для волновода

$$\frac{\epsilon\omega^2}{c^2} = k_x^2 + k_y^2 + k_z^2 = \frac{\pi^2}{a^2} m^2 + \frac{\pi^2}{b^2} n^2 + k_z^2,$$

где $k_z = k = \frac{2\pi}{\lambda}$.

Низшая волна, т. е. волна, имеющая наименьшую возможную частоту для данного волновода, при $a < b$ сразу определяет значения целых чисел m и n . Для $\omega = \omega_{\text{min}}$ необходимо потребовать, чтобы $m = 0$, и $n = 1$.

Тогда в случае 1, когда плазмы еще нет и $\epsilon = 1$, и частота $\omega = \omega_0$, наше дисперсионное соотношение принимает вид

$$\frac{\epsilon\omega^2}{c^2} = \frac{\omega_0^2}{c^2} = \frac{\pi^2}{b^2} + k_1^2. \quad (1)$$

Однако, когда в волноводе появилась плазма, то диэлектрическая проницаемость ϵ уменьшилась

$$\epsilon = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2},$$

где $\omega_p^2 = \frac{4\pi n_e e^2}{m_e}$ — плазменная частота.

При этом по условию задачи длина волны удвоилась $\lambda_2 = 2\lambda_1$, но тогда $k_2 = k_1/2$. Дисперсионное соотношение в случае 2

$$\frac{\epsilon\omega_0^2}{c^2} = \frac{\omega_0^2}{c^2} - \frac{\omega_p^2}{c^2} = \frac{\pi^2}{b^2} + k_2^2. \quad (2)$$

Заметим, что ω_0 — частота генератора и она не меняется. Из соотношения (1) получим

$$k_1^2 = \frac{\omega_0^2}{c^2} - \frac{\pi^2}{b^2}.$$

Подстановкой k_1^2 в (2) найдем

$$\frac{\omega_0^2}{c^2} - \frac{\omega_p^2}{c^2} = \frac{\pi^2}{b^2} + \frac{\omega_0^2}{4c^2} - \frac{\pi^2}{4b^2},$$

откуда получаем необходимое выражение для плазменной частоты

$$\omega_p^2 = \frac{3}{4} \left(\omega_0^2 - \frac{\pi^2 c^2}{b^2} \right).$$

С другой стороны, $\omega_p^2 = 4\pi n_e e^2 / m_e$. Приравняв оба выражения, найдем искомую концентрацию электронов образовавшейся плазмы.

12.55. $\varphi(x) = V \frac{\text{sh}(x/D)}{\text{sh}(a/D)}$, где $D = \sqrt{\frac{kT}{8\pi n_0 e^2}}$.

12.56. $\frac{\omega'}{\omega_0} = \sqrt{\frac{C_0}{C}} = \frac{1}{\sqrt{\epsilon}}$; $\omega' = \frac{\omega_0}{\sqrt{1+\alpha}} \approx 1,435\omega_0$, где $\alpha = \frac{4\pi \mathcal{J} e}{S\omega_0^2 \sqrt{2mE}} \approx 1,06$.

У к а з а н и е. Наличие электронного пучка приводит к изменению диэлектрической проницаемости среды в конденсаторе $\epsilon(\omega') = 1 - \frac{4\pi n e^2}{m\omega'^2} = 1 - \alpha \frac{\omega_0^2}{\omega'^2}$.

12.58. 1) $P_0 = \frac{\mathcal{J}^2}{2\pi c^2 R^2} = 6,37 \cdot 10^5 \text{ дин/см}^2 = 6,37 \cdot 10^4 \text{ Н/м}^2$; $P_0 < P$, поэтому плазменный цилиндр расширяется.

2) $P = P_0$ при $\mathcal{J} \approx 1,25 \cdot 10^5 \text{ А}$.

12.57* $T(0) = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \pi R^2 n k} \approx 1,47 \cdot 10^7 \text{ К}$, где k — постоянная Больцмана.

Р е ш е н и е. Плотность силы магнитного давления $\mathbf{f}(r) = \frac{1}{c} [\mathbf{jB}]$ [дин/см³] действует по радиусу к центру плазменного шнура на объем dV , представляющий собой тонкое кольцо толщиной dr , высотой l ($dV = 2\pi r dr l$). Магнитное поле на расстоянии r от оси шнура по теореме о циркуляции

$$B(r) = \frac{2\pi}{c} jr.$$

Магнитное давление, оказываемое на стенки этого элементарного объема,

$$dp = -f dr = -\frac{2\pi}{c^2} j^2 r dr.$$

Интегрированием найдем распределение магнитного давления внутри плазменного шнура

$$\int_{P(R)}^{P(r)} dp = -\frac{2\pi}{c^2} j^2 \int_R^r r dr = \frac{\pi R^2}{c^2} j^2 \left(1 - \frac{r^2}{R^2} \right);$$

$$P(r) = P(R) + \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \pi R^2} \left(1 - \frac{r^2}{R^2} \right).$$

Магнитное давление, направленное к центру шнура уравновешивается газокинетическим давлением плазмы $P(r) = nkT(r)$. При этом мы воспользовались моделью идеального газа (плазма в целом электрически нейтральна, и нам требуется всего лишь *оценить* температуру на оси):

$$T(r) = \frac{P(R)}{nk} + \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \pi R^2} \left(1 - \frac{r^2}{R^2} \right) \frac{1}{nk}.$$

Первый член в этой формуле — температура на периферии шнура $T(R)$. Считаем ее малой по сравнению с температурой на оси $T(0)$:

$$T(0) = \frac{\mathcal{J}^2}{c^2 \pi R^2 nk} \approx 1,47 \cdot 10^7 \text{ К.}$$

12.59. $B = \sqrt{8\pi nkT} \approx 60 \text{ кГс.}$

12.60. $t = \frac{R^2}{2\mu V} \ln \frac{R}{r} \approx 5 \cdot 10^{-4} \text{ с.}$

12.61. $R_x \approx \frac{B_0 R_0^2 c}{2\mathcal{J}} \approx 0,04 \text{ мм.}$

12.62. $T(0) \approx \frac{\mathcal{J}^2}{kc^2 N}.$

§ 1. Геометрическая оптика и элементы фотометрии

1.1 $f = \frac{g}{2\omega^2} = 490 \text{ см.}$

1.2* **Решение.** Из законов отражения света следует, что продолжение отраженного луча CB (рис. 420) пересечет перпендикуляр AA' к плоскости зеркала в точке A' , отстоящей от этой плоскости на такое же расстояние, что

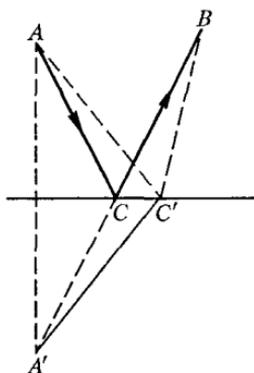


Рис. 420

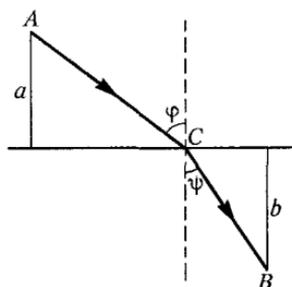


Рис. 421

и точка A . Значит, $A'C = AC$, а длина светового пути ACB равна длине прямой $A'B$. Если бы свет распространялся по пути $AC'B$, то длина этого пути равнялась бы длине ломаной $A'C'B$. Сравнение длины ломаной $A'C'B$ с длиной прямой $A'B$ дает решение задачи.

1.3* **Решение.** Не нарушая общности, можно считать, что показатель преломления первой среды равен единице. Для оптической длины L ломаной, соединяющей точки A и B (рис. 421), имеем

$$L = \frac{a}{\cos \varphi} + \frac{nb}{\cos \psi}.$$

При этом должно выполняться дополнительное соотношение

$$a \operatorname{tg} \varphi + b \operatorname{tg} \psi = \operatorname{const},$$

которое выражает условие постоянства длины проекции ломаной ACB на плоскость раздела сред. Для минимума необходимо

$$\frac{dL}{d\varphi} = \frac{a \sin \varphi}{\cos^2 \varphi} + \frac{nb \sin \psi}{\cos^2 \psi} \frac{d\psi}{d\varphi} = 0.$$

Из дополнительного условия следует

$$\frac{a}{\cos^2 \varphi} + \frac{b}{\cos^2 \psi} \frac{d\psi}{d\varphi} = 0.$$

Сопоставляя это соотношение с предыдущим, находим

$$\sin \varphi - n \sin \psi = 0,$$

т. е. закон преломления света. В том, что этот закон действительно выражает условие минимума оптической длины пути светового луча, а не просто условие ее экстремума, можно убедиться, либо исследуя знак второй производной $\frac{d^2L}{d\varphi^2}$, либо непосредственно из геометрических соображений.

1.4. $f = 30,8$ мм.

1.5. $f = 9$ см.

1.6* Решение. Для примера выведем формулу тонкой линзы. Пусть P — точечный источник света, расположенный на главной оптической оси линзы, а P' — его изображение (рис. 422). Согласно принципу таутохронизма, оптические длины всех лучей, вышедших из P и собравшихся в P' , одинаковы. Опишем из P и P' , как из центров, окружности с радиусами PA и $P'B$ соответственно. Тогда на основании равенства оптических длин лучей можем записать

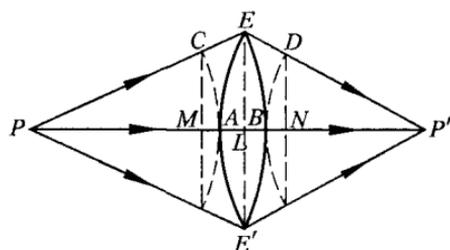


Рис. 422

$(CED) = (AB)$,

где круглые скобки обозначают оптические длины лучей, заключенных в эти скобки. Если лучи PE и EP' параксиальные, то можно принять, что длина ломаной CED приблизительно равна длине ее проекции MN на главную оптическую ось. В этом приближении предыдущее соотношение можно записать в виде

$$MN = nAB \quad \text{или} \quad AM + BN = (n - 1)(AL + LB), \quad (1)$$

где точка L — проекция точки E на главную оптическую ось. Для тонкой линзы приближенно:

$$AL = \frac{(EL)^2}{2R_1}, \quad LB = -\frac{(EL)^2}{2R_2},$$

где R_1 и R_2 — радиусы кривизны сферических поверхностей линзы.

Аналогично, при выполнении условия параксиальности справедливы выражения

$$AM = -\frac{(EL)^2}{2x_1}, \quad BN = \frac{(EL)^2}{2x_2},$$

где через x_1 и x_2 обозначены соответственно длины PA и BP' . Подставляя написанные выражения в формулу (1), получим

$$\frac{1}{x_2} - \frac{1}{x_1} = (n - 1) \left(\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2} \right).$$

1.7. $n = 1,5$.

1.8. $l_2 = l_1 + \frac{d}{n} = 18 \text{ см.}$

1.9. $n = \frac{\sin(A + \delta/2)}{\sin(A/2)}$.

1.10. $\delta = A(n - 1) \left[1 + \frac{n(n+1)}{24} A^2 \right]$.

1.11. $\delta = 48^\circ 12'$.

1.12. $h_{\min} = a \left[\sin \varphi \cos \varphi \left(\frac{1}{\sqrt{n_1^2 - \sin^2 \varphi}} - \frac{1}{\sqrt{n_2^2 - \sin^2 \varphi}} \right) \right]^{-1}$.

1.13. $l = 10 \text{ см.}$

1.14. Два.

1.15. $\alpha = \begin{cases} 2 \arcsin \sqrt{n^2 - 1} & \text{при } n < \sqrt{2}, \\ \pi & \text{при } n \geq \sqrt{2}. \end{cases}$

1.16. $n = \sqrt{2} \approx 1,41$.

1.17. $\sin \frac{\alpha}{2} \geq \frac{1}{n} = 0,752; \quad \alpha \geq 97^\circ 30'$.

1.18. $h' = \frac{h \cos^3 \varphi}{n \cos^3 \psi} = 0,215 \text{ м.}$

1.19. $\Delta t \approx 1,1 \cdot 10^{-7} \text{ с.}$

1.20. $\frac{d_{\text{ведр}}}{d_{\text{двиг}}} = \frac{\omega_{\text{двиг}}}{\omega} = \frac{2\pi n}{60} \sqrt{\frac{2dL}{gD}} \approx 73$.

Поверхность жидкости, вращающейся с угловой скоростью ω :
 $y = kx^2 = \frac{\omega^2}{2g} x^2$. Фокусное расстояние параболического зеркала $f = \frac{1}{4k}$.

Далее для системы с положительным фокусом $f = \frac{Ld}{D}$, где L — расстояние от Земли до Луны, D — диаметр Луны, а d — размер изображения.

1.22. $D \approx 2 \text{ см.}$

1.23. $L_2 \approx 14 \text{ м.}$

1.24. Фокус отодвинется на расстояние $d \frac{n-1}{n} = 2 \text{ мм.}$

1.27. $h = \sqrt{h_1 h_2}$.

1.28. $f = \frac{L^2 - l^2}{4L} = 12 \text{ см.}$

1.29. $f = \frac{R_1 R_2}{2(n-1)R_2 + 2nR_1}$.

1.30. $\frac{f_1}{f_2} = \frac{n}{n-1}$.

1.31. Собирающую линзу с фокусным расстоянием 30 см.

1.32. $\frac{1}{f} = \frac{1}{f_1} + \frac{1}{f_2} - \frac{l}{f_1 f_2}, \quad f = \frac{f_1 f_2}{f_1 + f_2 - l}$.

Расстояние главных плоскостей H и H' системы от первой и второй линз

$$O_1 H = -\frac{f_1 l}{l - f_1 - f_2}, \quad O_2 H' = \frac{f_2 l}{l - f_1 - f_2}.$$

1.33. «Эквивалентную» линзу следует поместить в передней главной плоскости системы двух линз $f = \frac{f_1 f_2}{f_1 + f_2 - l}$.

1.34. Главные плоскости совпадают с центром линзы. Фокальные плоскости расположены на расстоянии 28,2 см от линзы в воздухе и 37,5 см в воде. Узловые точки совпадают и расположены в воде на расстоянии 9,3 см от линзы.

1.35. Фокусное расстояние объектива в воде должно быть 48 см, а в воздухе 12 см. Увеличение трехкратное.

1.36. $37,5 \text{ см} \leq L \leq 38 \text{ см}$.

1.37. $f'_1 = 36 \text{ см}$; $f'_2 = 4 \text{ см}$; $f_1 = 45 \text{ см}$; $f_2 = 5 \text{ см}$.

1.38. $\Delta l = 0,5 \text{ см}$.

1.39. Система телескопическая.

1.40. Изображение получается на 5 см правее крайней правой линзы системы.

$$1.41. \quad l_1 = f_1 + \frac{(f_2 + l_2)f_1^2}{(d - f_1)(f_2 + l_2) - f_2 l_2} = 1,0613 \text{ см};$$

$$\alpha = \frac{f_1 d}{d(l_1 - f_1) - l_1 f_1} = 150.$$

1.42. Обе главные плоскости совпадают и проходят через центр шара.

1) $f = -f' = \frac{R}{2} \frac{n}{n-1} = 2R$; фокальные точки лежат снаружи шара на расстоянии R от его поверхности.

2) $f = 1,5R$; фокальные точки лежат снаружи шара на расстоянии $R/2$ от его поверхности. Фокальные точки не выходят наружу при $n \geq 2$.

1.43. 1) $x' = 15 \text{ см}$. 2) Увеличение $\frac{y'}{y} = 1,5$.

1.44. $f = 50 \text{ см}$. 1) 148 см от плоской поверхности; 2) 143 см от выпуклой поверхности. В обоих случаях изображение находится с противоположной стороны линзы по отношению к объекту.

1.45. $f = 6 \text{ см}$. Главные плоскости лежат внутри линзы на расстояниях 1 и 1,6 см от поверхности линзы с большим радиусом кривизны.

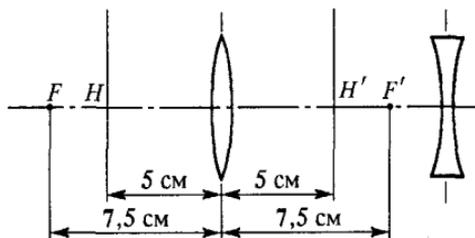


Рис. 423

1.46. $f = 2,5 \text{ см}$. Положения фокальных точек и главных плоскостей изображены на рис. 423.

1.47. $E = \pi B$.

1.48. $E = \pi B$.

1.49. $E = \frac{\pi B}{k} = 1,1 \cdot 10^5 \text{ лк}$.

$$1.50. E = E_0 \frac{\pi D^2}{4f^2 a^2} = 2,58 \cdot 10^8 \text{ лк.}$$

$$1.51. B = \frac{4}{\pi} \left(\frac{R}{D} \right)^2 E = 1,5 \cdot 10^9 \text{ кд/м}^2.$$

$$1.52. E_3 = \frac{2\pi}{3} k \frac{R_C^2 R_{J1}^2}{R_0^2 R_1^2} B_C = 1,3 \text{ лм/м}^2.$$

$$1.53. D_k = D \frac{L}{f_1}; \quad E = \frac{\pi}{4} \left(\frac{D}{f_2} \right)^2 B.$$

$$1.54. \frac{\Phi}{\Phi_0} = \frac{1}{1+k} \frac{s-s_1}{s_1} = \frac{1}{3}.$$

$$1.55. N = \frac{4Sk_1^2 k_2^2 v}{H\chi\eta a^2} \approx 400 \text{ Вт.}$$

1.56. Яркость изображения в первом случае не зависит от диаметра линзы, а во втором пропорциональна квадрату диаметра (для параксиальных лучей).

1.57. 1) 1; 2) 1; 3) 0,25.

Вообще яркость $B = 1$ при $N \leq \frac{D}{d}$ и $B = \left(\frac{1}{N} \frac{D}{d} \right)^2$ при $N \geq \frac{D}{d}$, где N — увеличение трубы, D — диаметр объектива, а d — диаметр зрачка глаза.

1.58*: 1) 0,16; 2) 0,0625.

Решение. Рассмотрим произвольную оптическую систему, крайним элементом которой является глаз. Пусть эта система удовлетворяет условию синусов

$$ny \sin u = n'y' \sin u', \quad (1)$$

где u и u' — линейные размеры объекта и его изображения на сетчатке глаза, n и n' — показатели преломления пространства предметов и стекловидного тела глаза (на рис. 424 глаз и изображение на сетчатке не показаны). Условие

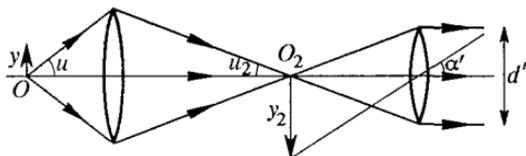


Рис. 424

(1) должно выполняться для любого угла наклона u , но в дальнейшем под u мы будем понимать угол, образуемый с оптической осью крайними лучами, которые еще могут пройти через оптическую систему и попасть на сетчатку глаза.

Если яркость объекта B постоянна, то световой поток, попадающий в систему,

$$\Phi = BS \int_0^u \cos \theta \cdot 2\pi \sin \theta d\theta = \pi BS \sin^2 u,$$

где S — площадь объекта. Световой поток, попадающий в глаз,

$$\Phi' = B'S' \int_0^{u'} \cos \theta \cdot 2\pi \sin \theta d\theta = \pi B'S' \sin^2 u',$$

где B' — яркость изображения, S' — его площадь. Если пренебречь потерями света при прохождении через систему, то $\Phi = \Phi'$. Так как $S \sim y^2$, $S' \sim y'^2$, и учитывая (1), получаем

$$\frac{B}{n^2} = \frac{B'}{n'^2}. \quad (2)$$

Субъективная или зрительная оценка яркости определяется освещенностью сетчатки:

$$E = \frac{\Phi'}{S'} = \pi B' \sin^2 u' = \pi B \frac{n'^2}{n^2} \sin^2 u'. \quad (3)$$

Определим ширину d' пучка, вышедшего из O под углом u , непосредственно за окуляром. (Обычно изображение y_2 получается в переднем фокусе окуляра, так что за окуляром пучок световых лучей параллелен.) Так как угол u_2 всегда мал, то

$$d' = 2au_2 = 2a \sin u_2 = \frac{2an \sin u}{y_2} y,$$

где a — расстояние от точки O_2 до передней главной плоскости окуляра, причем мы воспользовались условием синусов для точек O и O_2 . Введем увеличение микроскопа N , равное по определению отношению угла α' , под которым предмет виден в микроскоп, к углу α , под которым он был бы виден невооруженным глазом, если бы был помещен на наименьшем расстоянии ясного зрения L . (Для среднего глаза $L \approx 25$ см.) Считая эти углы малыми, можем написать

$$\alpha = \frac{y}{L}, \quad \alpha' = \frac{y_2}{a},$$

откуда

$$\frac{y}{y_2} = \frac{\alpha}{\alpha'} \frac{L}{a} = \frac{1}{N} \frac{L}{a}.$$

Следовательно,

$$d' = \frac{2Ln \sin u}{N}. \quad (4)$$

Следует различать три случая.

Случай 1. Максимальное ограничение светового пучка производит зрачок глаза: величина d' равна диаметру зрачка d , однако угол u меньше предельного угла u_{\max} , допускаемого апертурой микроскопа. В этом случае угол u' определяется только диаметром зрачка и не зависит от увеличения. Согласно (3) не зависит от увеличения освещенность сетчатки E , а с ней и зрительная оценка яркости. Рассматриваемый случай соответствует относительно малому увеличению. Такое увеличение невыгодно, поскольку при нем используется не вся апертура объектива микроскопа. Примером разобранный случай является невооруженный глаз. Здесь зрительная оценка яркости не зависит от расстояния: предметы с одинаковой поверхностной яркостью, помещенные на различных расстояниях, воспринимаются глазом также как одинаково яркие.

Случай 2. Зрачок глаза и оправка объектива одинаково ограничивают световые пучки: $d' = d$, $u = u_{\max}$. Согласно (4), увеличение в этом случае равно

$$N = N_{\text{норм}} = \frac{2Ln \sin u_{\max}}{d} \quad (5)$$

и называется нормальным увеличением. Применение больших увеличений не может повести к увеличению разрешающей способности оптической системы микроскоп—глаз. Полагая $d = 2$ мм и $L = 25$ см, получаем

$$N_{\text{норм}} = 250n \sin u_{\text{max}}. \quad (6)$$

Случай 3. Максимальное ограничение световых пучков производит оправа объектива: $d' < d$. Угол u' (пропорциональный d') уменьшается в отношении d/d' . В этом же отношении согласно (4) увеличивается N . Для освещенности сетчатки (3) дает

$$E = E_{\text{норм}} \left(\frac{N_{\text{норм}}}{N} \right)^2, \quad (7)$$

где $E_{\text{норм}}$ — освещенность при нормальном или меньшем увеличении.

Таким образом, если $N \leq N_{\text{норм}}$, то освещенность сетчатки не зависит от увеличения; если же $N > N_{\text{норм}}$, то она обратно пропорциональна квадрату увеличения.

Освещенность равна: 1) 0,16; 2) 0,0625.

1.59. 1) Четырнадцатая; 2) шестидесятикратное; 3) девятая—десятая.

§ 2. Формулы Френеля. Световое давление

2.2. $\rho = \left(\frac{n-1}{n+1} \right)^2$. Для воды $\rho = 2\%$, для стекла $\rho = 4\%$.

2.3. $\tau = \frac{4n}{(n+1)^2} = 96\%$.

2.4. $100(1 - 0,96^8) = 28\%$.

2.5. $\frac{R_{\perp}}{E_{\perp}} = \frac{\sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \varphi - \sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \psi}{\sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \varphi + \sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \psi}$, $\frac{R_{\parallel}}{E_{\parallel}} = \frac{\sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \varphi - \sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \psi}{\sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \varphi + \sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \psi}$,

$\frac{D_{\perp}}{E_{\perp}} = \frac{2\sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \varphi}{\sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \varphi + \sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \psi}$; $\frac{D_{\parallel}}{E_{\parallel}} = \frac{2\sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \varphi}{\sqrt{\varepsilon_2/\mu_2} \cos \varphi + \sqrt{\varepsilon_1/\mu_1} \cos \psi}$,

где E_{\parallel} и E_{\perp} — амплитуда напряженности электрического поля падающей на границу раздела электромагнитной волны соответствующей поляризации (\parallel — вектор \mathbf{E} лежит в плоскости падения, \perp — в перпендикулярной ей плоскости), R_{\parallel} и R_{\perp} (D_{\parallel} и D_{\perp}) — амплитуды напряженности электрического поля отраженной (преломленной) волны.

2.6.* **Решение.** Если отражение не является полным, то, как следует из закона преломления света, каждому углу падения соответствует вещественный угол преломления ψ . Поэтому оба отношения¹

$$\frac{R_{\perp}}{E_{\perp}} = -\frac{\sin(\varphi - \psi)}{\sin(\varphi + \psi)}, \quad \frac{R_{\parallel}}{E_{\parallel}} = \frac{\text{tg}(\varphi - \psi)}{\text{tg}(\varphi + \psi)}$$

вещественны. Физически это означает, что при отражении либо совсем нет изменения фазы, либо это изменение составляет 180° . Если падающая волна

¹ Относительно амплитуд E_{\parallel} , E_{\perp} , R_{\parallel} , R_{\perp} , D_{\parallel} и D_{\perp} см. пояснения к ответу задачи 2.5.

линейно поляризована, то разность фаз между ее компонентой с электрическим вектором, перпендикулярным к плоскости падения, и компонентой с электрическим вектором, лежащим в этой плоскости, равна либо 0° , либо 180° . На основании изложенного такая же разность фаз будет и у компонент отраженной волны. При сложении такие компоненты дают линейно поляризованную волну.

$$2.7. \operatorname{tg} \delta = \cos(\varphi - \psi) \operatorname{tg} \alpha; \quad \operatorname{tg} \rho = -\frac{\cos(\varphi - \psi)}{\cos(\varphi + \psi)} \operatorname{tg} \alpha.$$

$$2.8. 1) 56^\circ 19'; \quad 2) \Delta = \frac{4n^2 - (1+n^2)^2}{4n^2 + (1+n^2)^2} \approx -0,08.$$

$$2.9. 57^\circ 05'.$$

$$2.10. \Delta = \frac{\mathcal{J}_\perp - \mathcal{J}_\parallel}{\mathcal{J}_\perp + \mathcal{J}_\parallel} = \frac{\cos^2(\varphi - \psi) - \cos^2(\varphi + \psi)}{\cos^2(\varphi - \psi) + \cos^2(\varphi + \psi)} = 0; 0,82; 1,0; 0.$$

$$2.11. \frac{\mathcal{J}_r}{\mathcal{J}_e} = \frac{1}{2} \left(\frac{n^2 - 1}{n^2 + 1} \right)^2 = 0,074.$$

2.12. Электрический вектор должен лежать в плоскости падения. Угол падения равен углу Брюстера. Показатель преломления призмы должен быть равен $n = \frac{1}{\operatorname{tg}(a/2)} = \sqrt{3} = 1,73$ (ход луча через призму симметричен).

$$2.13. A = \pi - 2\varphi_B = 68^\circ.$$

2.14. Результат получается непосредственно из формул Френеля.

2.15* Свет внутри слоя диэлектрика испытывает многократные отражения на его границах (рис. 425). Если $\delta = 2\pi n l / \lambda$ — разность фаз, соответ-

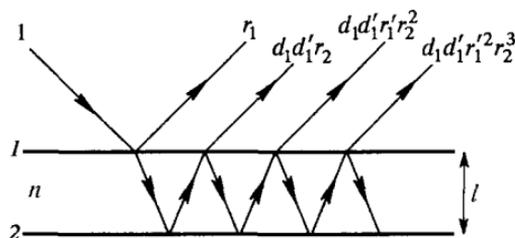


Рис. 425

ствующая двукратному прохождению света через слой (т. е. от одной его границы до другой и обратно), то с учетом многократных отражений для комплексной амплитуды отраженной волны можно записать

$$\frac{R}{E} = r_1 + d_1 d_1' r_2 e^{-i\delta} + d_1 d_1' r_1' r_2^2 e^{-2i\delta} + d_1 d_1' r_1' r_2^3 e^{-3i\delta} + \dots,$$

откуда

$$\frac{R}{E} = r_1 + \frac{d_1 d_1' r_2 e^{-i\delta}}{1 - r_1' r_2 e^{-i\delta}},$$

или с учетом того, что $r' = -r$, $r^2 + d d' = 1$, получаем

$$\frac{R}{E} = \frac{r_1 + r_2 e^{-i\delta}}{1 + r_1 r_2 e^{-i\delta}}.$$

2.16. При отражении от идеального зеркала может меняться только фаза, но не амплитуда волны. Поэтому для коэффициента Френеля (см. задачу 2.15) при таком отражении можно записать $r_2 = e^{i\alpha}$. Подставляя это значение в формулу, получим ответ предыдущей задачи:

$$\frac{R}{E} = \frac{r_1 + e^{i(\alpha-\delta)}}{1 + r_1 e^{i(\alpha-\delta)}}$$

откуда

$$\left| \frac{R}{E} \right|^2 = \frac{r_1^2 + 1 + 2r_1 \cos(\alpha - \delta)}{1 + r_1^2 + 2r_1 \cos(\alpha - \delta)} = 1.$$

$$\begin{aligned} \mathbf{2.17.} \quad \rho &= \rho_1 + \rho_2 \tau_1^2 + \rho_2 \tau_1^2 \rho_1 \rho_2 + \dots = \rho_1 + \frac{\rho_2 \tau_1^2}{1 - \rho_1 \rho_2}, \\ \tau &= \tau_1 \tau_2 + \tau_1 \tau_2 \rho_1 \rho_2 + \tau_1 \tau_2 (\rho_1 \rho_2)^2 + \dots = \frac{\tau_1 \tau_2}{1 - \rho_1 \rho_2}. \end{aligned}$$

$$\mathbf{2.18^*} \quad \rho_m = \frac{m\rho}{1 + (m-1)\rho}; \quad \tau_m = \frac{1-\rho}{1 + (m-1)\rho}.$$

Решение. Присоединим к системе m плоскостей одну такую же $(m+1)$ -ю плоскость. Первые m плоскостей можно заменить одной плоскостью с коэффициентами отражения и пропускания ρ_m и τ_m . Тогда задача

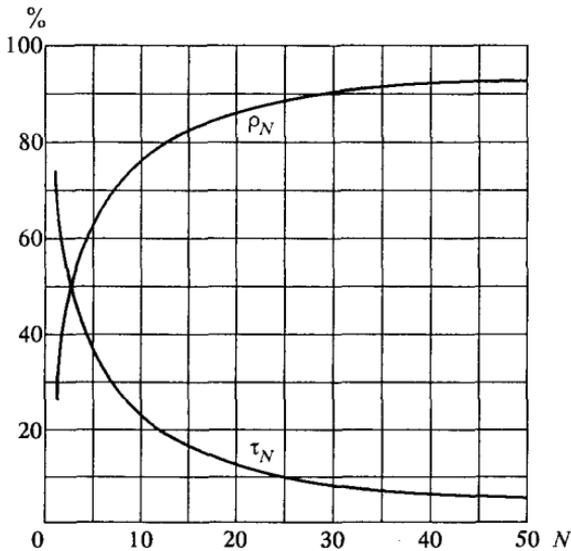


Рис. 426

будет сведена к предыдущей, и мы получим для коэффициентов отражения и пропускания $(m+1)$ плоскостей

$$\rho_{m+1} = \rho_m + \rho \frac{\tau_m^2}{1 - \rho \rho_m}, \quad \tau_{m+1} = \frac{\tau \tau_m}{1 - \rho \rho_m}.$$

Отсюда методом математической индукции нетрудно получить ответ.

$$\mathbf{2.19.} \quad \rho_N = \frac{2N}{2N + 5,76}; \quad \tau_N = \frac{5,76}{2N + 5,76} \quad (\text{см. рис. 426}).$$

2.20. $-0,015; -0,091; -0,176; -0,402.$

2.21* Решение. Из формулы Френеля

$$\frac{R_{\parallel}}{E_{\parallel}} = \frac{\operatorname{tg}(\varphi - \psi)}{\operatorname{tg}(\varphi + \psi)}$$

следует, что R_{\parallel} меняет знак при переходе через угол Брюстера. Физически это означает, что при таком переходе R_{\parallel} претерпевает скачкообразное изменение фазы на π . При строгой справедливости формулы Френеля это не вело бы к нарушению непрерывности электромагнитного поля, так как для угла Брюстера $R_{\parallel} = 0$. В действительности R_{\parallel} не обращается в ноль ни при каком угле падения. Поэтому должна существовать окрестность угла Брюстера (обычно довольно узкая), при переходе через которую фаза R_{\parallel} меняется непрерывно от 0 до π . Для света, электрический вектор которого перпендикулярен к плоскости падения, подобной окрестности не существует. Поэтому из нестрогого соблюдения закона Брюстера вытекает эллиптическая поляризация отраженного света, о которой шла речь в условии задачи. Обратное заключение можно получить, если разложить падающую волну на компоненты с колебаниями в плоскости падения и перпендикулярно к ней и принять во внимание, что эти компоненты в линейном приближении отражаются независимо друг от друга (принцип суперпозиции).

2.22* Да, будет.

Решение. Если закон Брюстера имеет место, то угол Брюстера, при котором не отражается \parallel -компонента электрического поля, определяется выражением

$$\operatorname{tg} \varphi_B = \sqrt{\frac{\epsilon_2 \epsilon_2 \mu_1 - \epsilon_1 \mu_2}{\epsilon_1 \epsilon_2 \mu_2 - \epsilon_1 \mu_1}}. \quad (1)$$

Возможен случай, когда не будет отражаться \perp -компонента. Угол, при котором это имеет место, определяется уравнением

$$\operatorname{tg} \varphi'_B = \sqrt{\frac{\mu_2 \epsilon_2 \mu_1 - \epsilon_1 \mu_2}{\mu_1 \epsilon_1 \mu_1 - \epsilon_2 \mu_2}}. \quad (2)$$

Оба случая взаимно исключают друг друга, так как знаки подкоренных выражений в (1) и (2) противоположны. Если ϵ и μ существенно положительны, то всегда существует угол, при котором не отражается либо \parallel -, либо \perp -компонента падающей волны. Для определения этого угла «полной поляризации» надо пользоваться той из формул (1) или (2), у которой подкоренное выражение положительно.

2.24. Искомый угол φ определяется из уравнения

$$\sin^4 \varphi - \frac{n^2 + 1}{n^2} \cos^2 \frac{\pi}{8} \sin^2 \varphi + \frac{1}{n^2} \cos^2 \frac{\pi}{8} = 0,$$

которое дает $\varphi_1 = 60^\circ 32'$, $\varphi_2 = 38^\circ 42'$.

2.25. Левая.

2.26. $\varphi = \arcsin \sqrt{\frac{2n^2}{1+n^2}}$; $\delta = 2 \operatorname{arctg} \frac{1-n^2}{2n}$, где n — показатель преломления второй (оптически менее плотной) среды относительно первой ($n < 1$).

2.27. $n \geq \frac{1}{\sqrt{2}-1} \approx 2,41.$

2.28. Нельзя.

2.29. $n = \frac{1 + \sin(3\pi/8)}{\cos(3\pi/8)} = 5,028$. Так как веществ с показателем преломления 5 не существует, то в оптике осуществить этот случай нельзя. Его можно было бы осуществить с более длинными электромагнитными волнами.

2.30. $n > 3,732$.

2.31*: $P = u(1+r) \cos^2 \varphi$; $T = [u(1-r) \sin 2\varphi]/2$, где u — плотность энергии падающей волны.

Решение. Если N — число фотонов падающей волны в единице объема, то импульс фотонов, упавших за 1 с на зеркало, равен $(N\hbar\nu/c)cS \cos \varphi$, где S — площадь зеркала. Так как $N\hbar\nu = u$, то этот импульс равен $\mathbf{p}_1 = uS \cos \varphi \mathbf{i}$, где \mathbf{i} — единичный вектор, проведенный в направлении падающего луча. Импульс отраженных за 1 с фотонов $\mathbf{p}_2 = ruS \cos \varphi \mathbf{i}'$, где \mathbf{i}' — единичный вектор в направлении отраженного луча. Таким образом, изменение импульса световой волны за 1 с вследствие отражения от зеркала равно

$$\mathbf{p}_2 - \mathbf{p}_1 = -uS(\mathbf{i} - r\mathbf{i}') \cos \varphi.$$

В силу закона сохранения импульса изменение импульса зеркала будет таким же по величине, но противоположным по направлению. Поэтому сила \mathbf{F} , действующая на зеркало со стороны излучения,

$$\mathbf{F} = \mathbf{p}_1 - \mathbf{p}_2 = uS(\mathbf{i} - r\mathbf{i}') \cos \varphi,$$

а сила \mathbf{f} , действующая на единицу площади зеркала,

$$\mathbf{f} = u(\mathbf{i} - r\mathbf{i}') \cos \varphi.$$

Проецируя это выражение на нормаль к зеркалу и на плоскость зеркала, получим результаты, приведенные в ответе.

$$2.32*: P = u \left(\cos^2 \varphi + \frac{1}{2} \cos \varphi \right); \quad T = \frac{1}{2} u \sin 2\varphi.$$

Решение. Если отражающая поверхность идеально матовая, то она отражает падающее на нее световое излучение целиком, причем после отражения получаются лучи всевозможных направлений, и все эти направления равновероятны. Вероятность того, что направление распространения отразившегося фотона составляет с нормалью к зеркалу угол между θ и $\theta + d\theta$, равна $[1/(2\pi)] d\Omega = \sin \theta d\theta$, так как соответствующий элемент телесного угла $d\Omega = 2\pi \sin \theta d\theta$. Результирующий импульс всех отразившихся фотонов перпендикулярен к плоскости зеркала. Среднее значение проекции импульса одного отраженного фотона на нормаль к зеркалу равно

$$\int_0^{\pi/2} \frac{\hbar\nu}{c} \cos \theta \sin \theta d\theta = \frac{1}{2} \frac{\hbar\nu}{c}.$$

Следовательно, для результирующего импульса всех отразившихся фотонов мы получаем

$$\mathbf{p}_2 = NcS \cos \varphi \cdot \frac{1}{2} \frac{\hbar\nu}{c} \mathbf{n} = \frac{1}{2} uS \cos \varphi \mathbf{n},$$

где \mathbf{n} — единичный вектор нормали к поверхности зеркала. Сила же \mathbf{f} , действующая на единицу площади зеркала,

$$\mathbf{f} = \frac{\mathbf{p}_1 - \mathbf{p}_2}{S} = u \left(\mathbf{i} - \frac{1}{2} \mathbf{n} \right) \cos \varphi.$$

Проецируя это выражение на нормаль \mathbf{n} и плоскость зеркала, получим результаты, приведенные в ответе.

$$2.33. F = - \frac{\mathcal{J}}{c} \frac{2(n-1)}{n+1} = -1,3 \cdot 10^{-3} \text{ дин/см}^2.$$

2.34. $M = \frac{\mathcal{J}}{4c} \pi D^2 d \frac{n^2 - 1}{n(n^2 + 1)} = 2 \cdot 10^{-3} \text{ дин} \cdot \text{см}$. Если направление падения волны — слева от нормали к поверхности пластинки, то вращающий момент направлен по часовой стрелке.

В задачах 2.33 и 2.34 импульс фотона $p_{\text{ф}} = \hbar k$, где k — волновое число: $k = \frac{\omega}{v} = \frac{\omega n}{c}$. Число фотонов, падающих на 1 см^2 поверхности за 1 с, равно $\frac{\mathcal{J}}{\hbar \omega} \cos \varphi$, где φ — угол падения. См. также задачи 2.31 и 2.32.

$$2.36. P = \frac{u}{3}, \text{ где } u \text{ — плотность излучения.}$$

2.37. 1) $P_1 = 0,45 \text{ дин/м}^2$, или приблизительно полмиллиграмма на квадратный метр; 2) $P_2 = 2P_1 = 0,9 \text{ дин/м}^2$; 3) $P_3 = \frac{3}{2} P_1 = 0,675 \text{ дин/м}^2$.

2.38*: 1) $F = Su$; 2) $F = Su$; 3) $F = \frac{4}{3} Su$, где S — площадь диаметрального сечения шара; u — плотность энергии падающей волны.

Решение. Так как размеры шара велики по сравнению с длиной световой волны, то при решении задачи можно ограничиться приближением геометрической оптики и не учитывать дифракцию.

Чтобы объединить оба первых случая, допустим, что коэффициент отражения поверхности шара равен r и не зависит от угла падения φ . Сила, действующая на единицу поверхности шара, равна $\mathbf{f} = u \cos \varphi (\mathbf{i} - r \mathbf{i}')$ (см. решение задачи 2.31*). Направим ось X параллельно падающим лучам (рис. 427).

В силу симметрии результирующая сила светового давления на шар должна быть направлена вдоль оси X и равна $F = \int f_x dS$, где dS — элемент поверхности шара, а интегрирование ведется по освещенной половине этой поверхности. Имеем

$$f_x = u \cos \varphi - ru \cos \varphi \cos (\pi - 2\varphi) = (1 - r) u \cos \varphi + 2ru \cos^3 \varphi.$$

Далее, $dS = 2\pi a^2 \sin \varphi d\varphi$, где a — радиус шара. Интегрирование дает $F = \pi a^2 u$. Таким образом, сила F не зависит от коэффициента отражения и одинакова для абсолютно зеркального и абсолютно черного шаров. Решение в случае идеально матовой поверхности шара производится таким же методом и дает $F = 4\pi a^2 u/3$.

2.39*. На идеально отражающий шар световое давление будет больше.

Решение. Если бы коэффициент отражения r не зависел от угла падения, то сила светового давления в обоих случаях была бы одинакова (см. решение предыдущей задачи). Однако в действительности r зависит от угла падения, и поэтому силы давления будут различаться. Пусть луч AB (рис. 428)

падает на шар под углом падения $\varphi = 45^\circ$. Тогда отраженные фотоны будут распространяться перпендикулярно к падающему лучу и каждый из них передаст шару импульс $h\nu/c$. Если же фотон падает на шар в пределах поверхности, ограниченной окружностью BD , то, отразившись, он будет иметь слагающую импульса, направленную противоположно распространению падающего света; в этом случае он передаст шару импульс больше $h\nu/c$. Напротив, если фотон попадет на шар в пределах кольца $BEFD$, то переданный им импульс будет меньше $h\nu/c$. Если

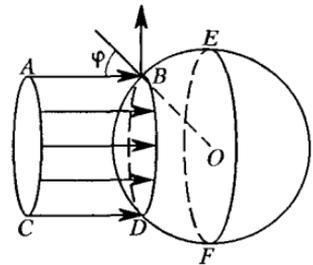


Рис. 428

r не зависит от угла падения, то избытки переданных импульсов по сравнению с $h\nu/c$ на круге BD будут полностью компенсированы недостатками на кольце $BEFD$. В действительности r зависит от угла падения. Для неполяризованного света r возрастает с возрастанием угла падения. Поэтому недостатки переданных импульсов на кольце $BEFD$ будут превосходить по величине избытки их на круге BD . Отсюда следует, что сила светового давления на шар, частично отражающий свет, будет меньше, чем в случае идеально отражающего шара.

2.40. $F_1 = 5,9 \cdot 10^{13}$ дин. $\frac{F_1}{F_2} = \frac{3}{16} \frac{uT^2}{\pi^2 a R \delta} = 1,6 \cdot 10^{-14}$. Здесь a — радиус земного шара, R — расстояние от Земли до Солнца, T — время обращения Земли вокруг Солнца. По сравнению с силой тяготения сила светового давления ничтожно мала, и ее влияние на движение планет лежит далеко за пределами точности астрономических измерений.

2.41*. $u' = u \left(1 \pm \frac{4v}{c} \right)$, где u, u' — плотности энергии падающей и отраженной волн соответственно, а v — скорость движения зеркала. Знак плюс соответствует движению зеркала навстречу распространению света, а знак минус — противоположному случаю.

Решение. Вообразим бесконечно длинный цилиндр, в котором без трения медленно движется зеркальный поршень со скоростью v ($v \ll c$). В цилиндре в направлении движения поршня распространяется цуг волн, длина которого численно равна скорости света, т. е. $l = c \cdot 1 \text{ с} = c$. Пусть в момент времени 0 голова цуга достигла поршня. Тогда, как нетрудно рассчитать, конец цуга достигнет поршня в момент времени $t = c/(c - v)$. За это время поршень пройдет путь $x = vt = vc/(c - v)$, а головной фронт отраженной волны — путь ct . Поэтому длина отраженного цуга будет

$$l' = ct + x = c \frac{c+v}{c-v}.$$

Если площадь поршня равна единице, то изменение энергии световой волны в этом процессе равно $u'l' - ul$. При этом световое давление P произвело

работу Px . Следовательно,

$$ul = u'l' + Px.$$

При медленном движении поршня световое давление можно принять равным $P = 2u$, если пренебречь добавочными членами порядка $u(v/c)$. Подставляя в предыдущее выражение значения P , x , l , l' , получим результат, приведенный в ответе для удаляющегося поршня. Этот результат верен, если пренебречь величинами порядка $(v/c)^2$.

2.42. Напряженность электрического поля E_0 в несфокусированном пучке оценим по формуле $W = \frac{c}{4\pi} \overline{EHS} = \frac{c}{4\pi} \overline{E^2} S$, а давление излучения P_0 — по формуле $P_0 = \frac{W}{cS}$. Таким путем находим

$$E_0 \approx \sqrt{\overline{E_0^2}} = \sqrt{\frac{4\pi W}{cS}} = 1,45 \cdot 10^3 \text{ ед. СГСЭ} = 4,3 \cdot 10^5 \text{ В/см.}$$

$$P_0 \approx 1,67 \cdot 10^5 \text{ дин/см}^2 \approx 0,16 \text{ атм.}$$

В фокусе можно пользоваться теми же формулами, вычислив предварительно ширину пучка. Для оценки будем считать, что весь свет концентрируется в пределах центрального светлого кружка с радиусом $R = 0,61f\lambda/r$ и площадью $\pi R^2 = \pi(0,61f\lambda/r)^2 = (0,61 \cdot \pi f\lambda)^2/S$, где r — радиус поперечного сечения падающего пучка. Эту площадь и надо подставить в предыдущие формулы вместо S . В результате получим

$$E \approx \sqrt{\overline{E^2}} \approx \frac{S}{0,61\pi f\lambda} E_0 = 1,5 \cdot 10^3 E_0 = 6,4 \cdot 10^8 \text{ В/см,}$$

$$P = \left(\frac{S}{0,61\pi f\lambda} \right)^2 P_0 = 2,25 \cdot 10^6 P_0 \approx 3,6 \cdot 10^5 \text{ атм.}$$

2.43. 1) $P = \frac{\delta}{c\tau S} (1+r) = \frac{2}{3} (1+r) \text{ дин/см}^2$, где r — коэффициент отражения поверхности;

$$2) P \approx \frac{\delta}{c\tau\lambda^2} \approx 150(1+r) \text{ атм;}$$

$$3) E \approx \frac{1}{\lambda} \sqrt{\frac{8\pi\delta}{c\tau}} \approx 6 \cdot 10^4 \text{ ед. СГСЭ} \approx 1,8 \cdot 10^7 \text{ В/см.}$$

§ 3. Интерференция монохроматического света

3.1* Решение. Интерферирующие волны можно записать в виде

$$E_1 = E_{10} e^{i(\omega t - k_{1x}x + \delta_1)} = \hat{E}_{10} e^{-ik_{1x}x},$$

$$E_2 = E_{20} e^{i(\omega t - k_{2x}x + \delta_2)} = \hat{E}_{20} e^{-ik_{2x}x},$$

где $k = \frac{2\pi}{\lambda}$; $k_{1x} = k \sin \varphi_1$; $k_{2x} = k \sin \varphi_2$; $\varphi_1 = -\varphi_2 = \frac{\varphi}{2}$.

Интенсивность светового поля $\mathcal{I}(x)$ в плоскости OXY , перпендикулярной оси OZ (рис. 276), найдем следующим образом:

$$\mathcal{I}(x) = \overline{(E_1 + E_2)(E_1^* + E_2^*)} = \mathcal{I}_1 + \mathcal{I}_2 + 2\overline{E_{10}E_{20}} \cos \Delta\varphi(x),$$

где $\Delta\varphi(x) = k(\sin \varphi_1 - \sin \varphi_2)x = kx \cdot 2 \sin(\varphi/2) \approx k\varphi x$. Таким образом, интенсивность

$$\mathcal{I}(x) \approx \mathcal{I}_1 + \mathcal{I}_2 + 2\overline{E_{10}E_{20}} \cos k\varphi x.$$

Отсюда период интерференционной картины (рис. 429) найдем из условия:

$$k\varphi \Delta x = 2\pi \Rightarrow \Delta x \approx \frac{\lambda}{\varphi}.$$

Часто период интерференции обозначается как Λ , т. е. $\Lambda \approx \frac{\lambda}{\varphi}$.

Совершенно очевидно: чем меньше угол схождения интерферирующих волн φ , тем зримее интерференционная картина. Так, чтобы $\Delta x \sim 1$ мм при

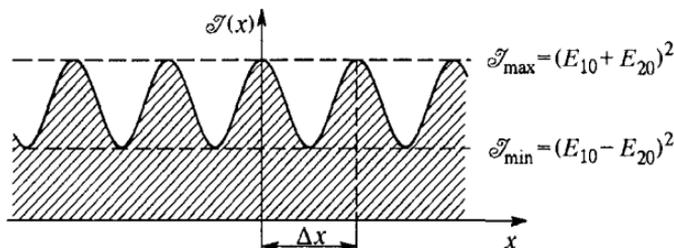


Рис. 429

$\lambda \approx 0,5$ мкм, необходимо, чтобы $\varphi \sim 0,5 \cdot 10^{-3}$ рад. Таким образом, малость угла схождения в реальной оптике — необходимое требование.

Заметим, что задача решается совершенно аналогично, если интерферирующие волны записать не в комплексной форме, а тригонометрической:

$$E_1 = E_{10} \cos(\omega t - k_{1x}x + \delta_1); \quad E_2 = E_{20} \cos(\omega t - k_{2x}x + \delta_2).$$

3.2. $\Delta x \approx \frac{\lambda}{\varphi}$, где $\varphi = \varphi_1 + \varphi_2$.

3.3. $\lambda = \frac{xd}{a} = 5 \cdot 10^{-5}$ см = 500 нм = 5000 Å = 0,5 мкм.

3.4. $n_{Cl} = n + \frac{N\lambda}{l} = 1,000865$. Интерференционные полосы смещаются в сторону трубки.

3.5. $x = m\lambda \frac{a+b}{2a(n-1)\alpha}$.

3.6. $\Delta x = \frac{\lambda}{2(n-1)\alpha} = 0,5$ мм; $N = \frac{4L(n-1)^2\alpha^2}{\lambda} = 10$.

3.7. Максимальное число полос $N = \frac{l(n-1)\alpha}{\lambda} = 40$ получится при удалении экрана на $L = \frac{l}{4(n-1)\alpha} = 20$ м от бипризмы. Полосы исчезнут, если удалить экран от бипризмы не менее чем на $2L = 40$ м.

3.8. $N = \frac{4ab}{a+b} \frac{(n-1)^2\alpha^2}{\lambda}$; $x = \frac{hb}{a}$.

3.9*. Решение. Пока источник S находился на оси системы, центр интерференционной картины получался в точке O (рис. 430).

Сместим источник вверх на h в положение S' , а затем вообразим, что от бипризмы отрезана часть $ACDE$. Эта часть действует как плоскопараллельная пластинка толщиной $d = 2ha$, смещающая картину вниз на

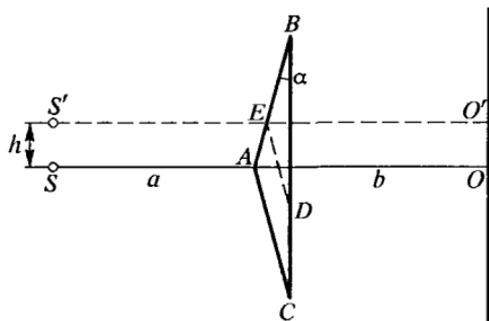


Рис. 430

$N = d(n - 1)/\lambda$ полос. Центр картины O' переместится вниз на расстояние $x' = N\Delta x$, где $\Delta x = \frac{\lambda}{2(n-1)\alpha} \frac{a+b}{a}$ — ширина полосы. Смещение из O' будет $x' = \frac{N\lambda}{2(n-1)\alpha} \frac{a+b}{a} = \frac{d(a+b)}{2a\alpha}$. Подставляя значение α , получим $x' = h + hb/a$.

Смещение из прежнего центра O будет $x = x' - h = hb/a$.

3.10. 1) Ширина полос уменьшится в $\frac{a}{a-4f} = 2$ раза.

2) Ширина полос уменьшится в $\frac{a}{f} = 8$ раз.

3.11. $\alpha = \frac{f\lambda}{\Delta x} = 0,6$ мм.

3.12. $\Delta x \approx \frac{\lambda \cos \varphi_1}{2\alpha\sqrt{n^2 - \sin^2 \varphi_1}}$.

3.13. $\alpha = \frac{\lambda}{2\Delta x\sqrt{n^2 - \sin^2 \varphi}} \approx 12''$.

3.14. Приблизительно при $d < \frac{\lambda}{4n} = 10^{-5}$ см.

3.15. Оптическая толщина пленки должна быть равна четверти длины световой волны в вакууме. Показатель преломления пленки $n' = \sqrt{n}$, где n — показатель преломления стекла. Отражения не будет также в том случае, когда оптическая толщина пленки $ln' = l\sqrt{n} = \lambda/4 + N\lambda/2$, где N — целое число. Однако при пользовании белым светом применять толстые пленки невыгодно.

3.16. $\alpha = \frac{\lambda}{2n\Delta x} \approx 8''$.

3.17. $E \propto 4\mathcal{J}_0 \sin^2 \frac{2\pi x \alpha}{\lambda}$, где x — расстояние от ребра клина.

3.18. Для горизонтальной поляризации $\alpha_1 = \frac{\lambda}{4h} = 1^\circ 20'$,

для вертикальной поляризации $\alpha_1 = 0$; $\alpha_2 = \frac{\lambda}{2h} = 2^\circ 40'$.

$$3.19. \mathcal{J} = 2\mathcal{J}_0 \left[1 - \frac{\sin(2\pi\psi h/\lambda)}{2\pi\psi h/\lambda} \cos \frac{4\pi h\alpha}{\lambda} \right].$$

При $\psi = \frac{\lambda}{2h} m$ ($m = 1, 2, 3 \dots$) $\mathcal{J} = 2\mathcal{J}_0$, где \mathcal{J}_0 — интенсивность принимаемого сигнала в отсутствие отражения.

3.20. $U_0 \propto \cos \frac{\pi L \sin \alpha}{\lambda}$, где $\alpha = \omega_3 t$ — угол поворота антенн от направления на источник за время t , ω_3 — угловая скорость вращения Земли. При малых значениях α период изменения амплитуды напряжения равен

$$T = \frac{\lambda T_3}{\pi L} = 2,3 \text{ мин.}$$

$$3.21. \Delta\theta < \frac{\lambda}{D} = 2''.$$

$$3.22. \frac{\Delta l}{l} = \frac{2h\alpha\sqrt{n^2-1}}{\lambda} = 0,75.$$

3.23. Будет видна картина, похожая на кольца Ньютона. Радиус m -го светлого кольца

$$r_m = \sqrt{a^2 - \frac{m\lambda}{n\left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}\right)}}.$$

$$3.24. \Delta l = 0,32 \text{ мм.}$$

$$3.25. f = 137 \text{ см.}$$

$$3.26. R = 1 \text{ м; } \lambda_{\text{кр}} = 0,7 \text{ мкм.}$$

$$3.27. f = \frac{r_1^2 r_2^2}{r_1^2 + r_2^2} \frac{1}{(n-1)m\lambda} = 54 \text{ см.}$$

$$3.28. r = \sqrt{\frac{R\lambda}{n}} = 0,63 \text{ мм.}$$

$$3.29. r_m = \sqrt{\frac{m\lambda}{\frac{1}{R_1} - \frac{1}{R_2}}}.$$

$$3.30. r_m = \sqrt{\frac{m\lambda}{\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2}}}.$$

$$3.31. f = \frac{r^2}{10\lambda(n-1)} = 1,1 \text{ м.}$$

3.32. $\frac{\mathcal{J}_{\text{max}}}{\mathcal{J}_{\text{min}}} = \left(\frac{n^2+1}{2n}\right)^2 = 1,17$. Интерференционная картина достаточно контрастна, чтобы ее можно было увидеть глазами.

$$3.33. D = \frac{2(n-1)m\lambda}{r^2} = 0,25 \text{ дптр, где } m = 8.$$

3.34* Решение. Каждое кольцо Ньютона можно определить как линию, вдоль которой разность хода между интерферирующими лучами постоянна. Легко видеть, что при удалении линзы от пластинки «кольца постоянной разности хода» будут сжиматься к центру картины, а при приближении — расширяться от центра. Центр картины попеременно будет темным и светлым.

$$3.35. \nu = \frac{La}{\lambda_0} = 10 \text{ кГц.}$$

§ 4. Интерференция квазимонохроматического света. Временная когерентность

4.1*. Решение. Двум длинам волн соответствуют две системы колец Ньютона с незначительно отличающимися размерами. Если линза соприкасается с поверхностью пластинки, то в центре картины светлые (темные) кольца одной системы практически совпадают со светлыми (темными) кольцами другой системы. Поэтому вблизи центра кольца видны почти так же резко, как при монохроматическом свете. Но при некотором удалении от центра светлое кольцо одной системы может совпасть по положению с темным кольцом другой системы. В соответствующем месте кольца Ньютона не будут видны, а в окрестности этого места они будут видны нерезко.

Определим номер N -го светлого кольца для длины волны λ_2 , которое совпадает по положению с $(N + 1)$ -м кольцом для длины волны λ_1 . Первому темному кольцу (точнее, центральному темному пятну) для длины волны λ_1 соответствует разность хода $\lambda_1/2$, второму темному кольцу — разность хода $\lambda_1 + \lambda_1/2$ и т. д., наконец $(N + 1)$ -му темному кольцу — разность хода $N\lambda_1 + \lambda_1/2$. Та же разность хода $N\lambda_1 + \lambda_1/2$, очевидно, должна равняться $N\lambda_2$, так как должно происходить наложение N -го светлого кольца для длины волны λ_2 на $(N + 1)$ -е темное кольцо для длины волны λ_1 . Итак,

$$N\lambda_1 + \frac{\lambda_1}{2} = N\lambda_2, \quad \text{откуда} \quad N = \frac{\lambda_1}{2(\lambda_2 - \lambda_1)} = \frac{5890}{12} \approx 490.$$

Отсюда следует, что кольца пропадут в окрестности четырехста девяностого кольца. Легко видеть, что они опять будут резкими в окрестности $2 \cdot 490 = 980$ -го кольца. При удалении линзы от пластинки кольца стягиваются к центру (см. решение задачи 3.34*). Если линзу переместить на $490\lambda_1$, то через поле зрения пройдет 490 колец, и в центре картины кольца исчезнут. При перемещении линзы на $2 \cdot 490\lambda_1 = 980\lambda_1$, кольца в центре снова будут резкими; при перемещении на $3 \cdot 490\lambda_1 = 1470\lambda_1$ — опять пропадут и т. д.

4.2. $\frac{\Delta\lambda}{\lambda} = \frac{1}{980}; \quad \Delta\lambda = 6,02 \text{ \AA}.$

4.3*. $\Delta\lambda = 0,75 \text{ \AA}.$

Решение. Разность хода между лучами, отразившимися от передней и задней поверхностей пластинки, равна $2dn \cos \psi + \lambda/2$. Так как центр колец темный, то эта величина должна содержать нечетное число полуволн. Первому темному кольцу соответствует такое приращение угла преломления ψ , что разность хода уменьшается на λ . Это дает $2dn(1 - \cos \psi) = \lambda$, или $4dn \sin^2(\psi/2) = \lambda$. Для малых углов $dn\psi^2 = \lambda$. Малые углы падения и преломления связаны соотношением $\varphi = n\psi$. Таким образом, $\varphi^2 = n\lambda/d$. Для радиуса первого темного кольца получаем $r = f\varphi = f\sqrt{n\lambda/d} = 9,5 \text{ мм}$. Величина $\Delta\lambda$ находится обычным способом по порядку интерференции, который равен $2dn/\lambda$. Это дает $\Delta\lambda = \lambda^2/(2dn) = 0,75 \text{ \AA}.$

4.4*. $N = 2.$

Решение. Максимальный угол падения $\varphi_{\max} = \frac{D}{6f}$. Поэтому из результатов решения предыдущей задачи получаем $N = \frac{dD^2}{36nf^2\lambda} = 2.$

$$4.5. d_{\min} = \frac{36nf^2\lambda}{D^2} = 0,81 \text{ мм.}$$

4.6. Если бы свет был монохроматическим, то в конце процесса в точке P порядок оказался бы равным $m = 50$. На самом деле в связи с некогерентностью света $m_{\max} = \frac{\lambda}{\Delta\lambda} = 10 < 50$. Наблюдатель увидит всего $N = 20$ полос.

$$4.7. \alpha \leq \frac{c}{2h\Delta\nu} = 0,05.$$

$$4.8. A = 1 + \frac{dl}{fh} = 5.$$

$$4.9. \Delta p = \Delta p_1 \frac{2\omega}{\Delta\omega} = 200 \text{ мкг. ст.}$$

$$4.10. 1) \Delta x = \frac{\lambda}{2\alpha} = 0,94 \text{ мм.}$$

2) Решение. Допустим сначала, что линия ртути — двойная с двумя длинами волн $\lambda_1 = \lambda$ и $\lambda_2 = \lambda + \Delta\lambda$. Пусть на отрезке x от вершины клина укладывается N интерференционных полос с длиной волны λ_1 и $N - 1/2$ полос с длиной волны λ_2 , т. е. $N\lambda_1 = (N - 1/2)\lambda_2$. Тогда на конце этого отрезка интерференционные максимумы от длины волны λ_1 наложатся на интерференционные минимумы от длины волны λ_2 — и интерференционные полосы пропадут. Число N и будет искомым числом полос. Оно равно $N = \frac{\lambda_2/2}{\lambda_2 - \lambda_1}$,

или, пренебрегая квадратами $\Delta\lambda$, $N = \frac{\lambda/2}{\Delta\lambda}$. Допустим теперь, что интервал между λ_1 и λ_2 непрерывно и равномерно заполнен длинами волн. Тогда всю спектральную линию можно считать состоящей из двух линий шириной $\Delta\lambda/2$ каждая с расстоянием между ними $\Delta\lambda/2$. К этим двум линиям применимы предыдущие рассуждения. Поэтому число полос N найдется из предыдущего результата заменой $\Delta\lambda \rightarrow \Delta\lambda/2$, что дает $N = \lambda/\Delta\lambda$. Таким образом, считая линию ртути сплошной, находим $N \approx \lambda/\Delta\lambda \approx 54\,600$.

$$3) x = N\Delta x \approx 51,3 \text{ м; } h = \frac{\lambda^2}{2\Delta\lambda} \approx 14,9 \text{ см.}$$

$$4) \delta\varphi \approx \sqrt{(\Delta\lambda/\lambda)\alpha} \approx 0,25'$$

$$4.11. V(\Delta) = \left| \frac{\sin\left(\Delta \frac{\pi\Delta\nu}{c}\right)}{\Delta \frac{\pi\Delta\nu}{c}} \right|, \text{ где } \Delta \text{ — разность хода.}$$

$$4.12. R \geq \frac{\lambda}{\Delta\lambda} = m = \frac{\Delta}{\lambda} \approx 5 \cdot 10^8.$$

$$4.13. \Delta = \frac{c}{\Delta\nu} = 30 \text{ м.}$$

4.14. $\mathcal{J} \propto 2a^2 \left[1 + \cos\left(\frac{\omega}{c} l a t\right) \right]$. Таким образом, спектр тока фотоприемника содержит постоянную составляющую и равную ей по амплитуде переменную составляющую на частоте $\Omega = \frac{\omega}{c} l a$.

4.15. Амплитуда излучателя 3 должна быть в $\sqrt{2}$ раз больше амплитуд излучателей 1 и 2. Минимумы нулевой интенсивности направлены под углами $\theta = \pm 60^\circ$ к линии источников 1-2-3.

4.16. Длина когерентности $l_{\text{ког}} \approx \frac{c}{\Delta\nu} \approx 0,3$ см. Поэтому будет виден лишь нулевой порядок: вначале при отражении от передней грани при $\Delta x = 0$, затем от задней грани при $x = 2dn = 2$ см. Затем будут следующие порядки интерференции убывающей интенсивности.

4.17. Ток фотоприемника $\mathcal{I} \propto 1,5I_1 + I(t) \cos\left(\frac{4\pi}{\lambda} vt\right)$,

где $I^2(t) = I_1^2 + I_2^2 + 2I_1I_2 \cos \Delta\Omega t$, $\Delta\Omega = \frac{4\pi\delta\lambda}{\lambda^2} v$. Частота несущей $\Omega = \frac{4\pi}{\lambda} v$;

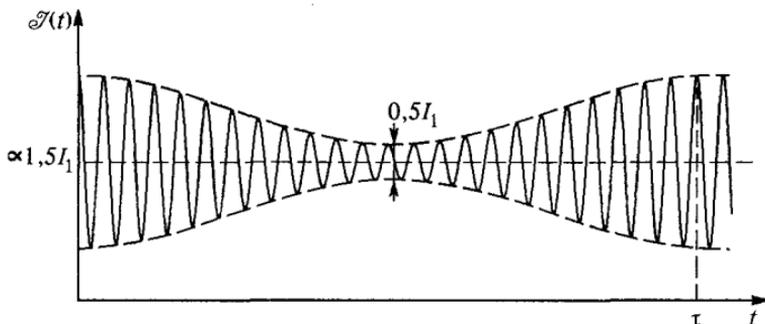


Рис. 431

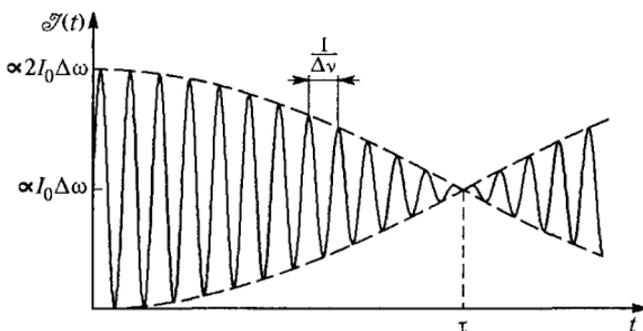


Рис. 432

период биений $\tau = \frac{2\pi}{\Delta\Omega} = 6,25$ с; $T = \frac{2\pi}{\Omega} = 2,5 \cdot 10^{-4}$ с. Время измерений должно быть ~ 6 с. График зависимости тока фотоприемника $\mathcal{I}(t)$ изображен на рис. 431.

4.18. $\mathcal{I}(t) \propto I_0 \Delta\omega \left[1 + \frac{\sin(2\pi ft)}{2\pi ft} \sin(2\pi vt) \right]$,

где $\nu = \frac{2v}{\lambda} = 400$ Гц; $f = \frac{\Delta\lambda}{\lambda^2} v = \frac{1}{250}$ Гц. Время измерения $\tau = \frac{1}{2f} = 125$ с.

График зависимости тока от времени изображен на рис. 432.

§ 5. Протяженные источники света. Пространственная когерентность

$$5.1.* \quad V(b) = \frac{\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}}{\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min}} = \left| \frac{\sin\left(\frac{\pi b d}{\lambda R_0}\right)}{\frac{\pi b d}{\lambda R_0}} \right|.$$

Решение. На рис. 433 изображена схема интерферометра Юнга. Протяженный источник, размер которого равен b , освещает экран со щелями, находящийся на расстоянии R_0 от источника, расстояние между щелями равно b . Плоскость наблюдения расположена на расстоянии R от интерферометра. Проведем ось ξ вдоль по протяженному источнику, а ось Ox по экрану. Обозначим интенсивность от единицы длины протяженного источника через I_0 . Тогда элемент $d\xi$ источника дает интенсивность $I_0 d\xi$. Пусть этот элемент (точечный источник света) размещен на расстоянии ξ от центра источника, тогда интенсивность на экране в точке x , очевидно, будет равна

$$d\mathcal{I}_\xi = 2I_0 d\xi (1 + \cos k\Delta),$$

где $k = 2\pi/\lambda$, а разность хода $\Delta \approx \Omega\xi + ax$, где в свою очередь угол Ω , называемый апертурным углом или апертурной интерференции, равен $\Omega \approx d/R_0$, а угол схождения лучей $a \approx d/R$.

Все элементы протяженного источника светят некогерентно и каждый из них дает свою интерференционную картину. Осталось сложить эти картины от каждого из элементов

$$\mathcal{I}(x) = \int_{-b/2}^{b/2} d\mathcal{I}_\xi = 2I_0 \int_{-b/2}^{b/2} d\xi \left\{ 1 + \cos \left[\frac{2\pi}{\lambda} \left(\frac{d}{R_0} \xi + \frac{d}{R} x \right) \right] \right\}.$$

Поскольку период интерференционной картины $\Lambda \approx \frac{\lambda}{a} = \frac{\lambda R}{d}$, то введя это обозначение, получим

$$\mathcal{I}(x) = 2I_0 \int_{-b/2}^{b/2} d\xi \left\{ 1 + \cos \left[\frac{2\pi}{\Lambda} \left(x + \frac{R}{R_0} \xi \right) \right] \right\}.$$

Введем временное обозначение $q = \frac{2\pi}{\Lambda} \frac{R}{R_0}$. Тогда очевидно, что под знаком интеграла стоит косинус суммы: $\cos\left(\frac{2\pi}{\Lambda} x + q\xi\right)$, который по формуле тригонометрии разлагается так: $\cos(\alpha + \beta) = \cos\alpha \cos\beta - \sin\alpha \sin\beta$. При интегрировании легко выясняется, что поскольку пределы интегрирования по ξ симметричны, то интеграл от произведения синусов равен нулю. Поэтому

$$\mathcal{I}(x) = 2I_0 b + 2I_0 \cos \frac{2\pi}{\Lambda} x \int_{-b/2}^{b/2} \cos q\xi d\xi = 2\mathcal{I}_0 \left(1 + \frac{\sin qb/2}{qb/2} \cos \frac{2\pi}{\Lambda} x \right).$$

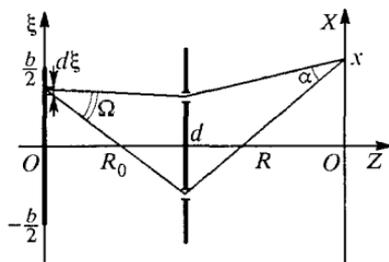


Рис. 433

Совершенно очевидно, что в полученном выражении коэффициент при $\cos [(2\pi/\Lambda)x]$ и есть видность V интерференционной картины, если поставить модуль:

$$V(b) = \frac{\mathcal{I}_{\max} - \mathcal{I}_{\min}}{\mathcal{I}_{\max} + \mathcal{I}_{\min}} = \left| \frac{\sin(qb/2)}{qb/2} \right|.$$

Преобразуем величину, стоящую под знаком синуса,

$$\frac{qb}{2} = \frac{\pi bd}{\lambda R_0} = \frac{\pi \Omega}{\lambda/b}.$$

Обычно в таком виде и записывают полученное выражение

$$V(b) = \left| \frac{\sin \frac{\pi \Omega}{\lambda/b}}{\frac{\pi \Omega}{\lambda/b}} \right|.$$

Исследуем его. Если изменять размер b источника, оставляя неизменной базу интерферометра, то при некотором значении b^* видность картины превратится в ноль, а экран будет просто равномерно засвечен с интенсивностью

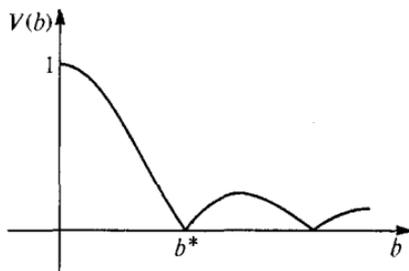


Рис. 434

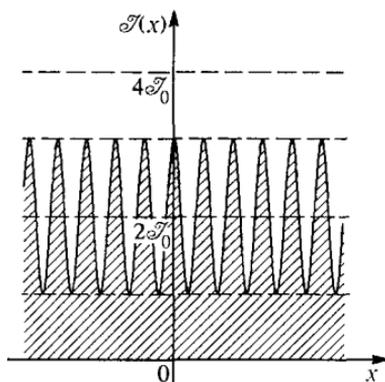


Рис. 435

$2\mathcal{I}_0$. Это предельное значение $b^* = \frac{\lambda}{\Omega} = \frac{\lambda R_0}{d}$. Обычно полагают, что при $b \geq b^*$ $V = 0$. На рис. 434 показан график $V(b)$, а на рис. 435 — график $\mathcal{I}(x)$. По мере приближения b к своему пределу b^* величина осцилляций уменьшается (по всей плоскости, ведь источник монохроматический).

Наоборот, если размер источника b зафиксировать, но изменять базу интерферометра d , то легко получить следующее неравенство. Пусть $\psi = b/R_0$ — угловой размер источника, каким мы его видим из места расположения интерферометра. Тогда осцилляции интенсивности на экране будут наблюдаться при условии, что

$$d \leq \frac{\lambda R_0}{b} = \frac{\lambda}{\psi}.$$

Эту предельную величину λ/ψ называют размером области когерентного освещения или размером пятна пространственной когерентности. Величину $\lambda/(2\psi) = \rho_{\text{ког}}$ часто называют *радиусом пространственной когерентности*.

$$5.2. D < \frac{\lambda}{\alpha} \approx 0,05 \text{ мм.}$$

$$5.3. l > \frac{fD\alpha}{\lambda} \approx 100 \text{ см.}$$

5.4. 1) Пусть источником света служат две одинаковые некогерентные светящиеся точки S_1 и S_2 (или светящиеся линии, параллельные прямой, вдоль которой пересекаются плоскости зеркал Френеля), отстоящие друг от друга на расстояние l . Их мнимые изображения S'_1 и S''_1 , S'_2 и S''_2 расположены так, как показано на рис. 436. Интерференционная картина на экране AB от пары мнимых источников S'_1 и S''_1 будет смещена относительно интерференционной картины от другой пары источников S'_2 и S''_2 на расстояние O_1O_2 , равное l . Если $l = \lambda/(2\varphi)$, где φ — угловое расстояние между источниками, то максимумы одной интерференционной картины наложатся на минимумы другой, и интерференционные полосы пропадут. Если источником служит светящаяся полоска шириной l , параллельная линии пересечения зеркал, то ее можно мысленно разбить на пары светящихся линий, расстояние между которыми равно $l/2$. В этом случае можно применить рассуждение, приведенное выше, заменив l на $l/2$. Полосы пропадут, когда $l = \lambda/\varphi$. Если источник имеет неправильную форму, то для получения резких интерференционных полос его поперечные размеры в направлении, параллельном линии, соединяющей соответственные изображения в зеркалах Френеля, должны быть малы по сравнению с λ/φ .

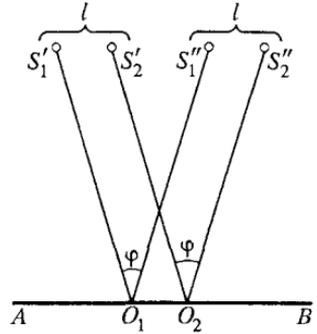


Рис. 436

2) Размер источника в направлении, перпендикулярном к плоскости зеркала, должен быть мал по сравнению с расстоянием от источника до зеркала.

5.5. Число наблюдаемых полос $N \approx 60$; полосы размываются на расстоянии от центра $x = 0,6$ см; допустимый размер источника $\approx 2 \cdot 10^{-2}$ см.

5.6. Кольца равного наклона с центром F . При наклоне пластинки кольца становятся эллиптическими. Центр картины в точке схождения параллельных лучей, падающих на пластинку нормально. При наклоне пластинки на угол α центр картины смещается на $x = f \operatorname{tg} \alpha \approx f\alpha \approx 5,3$ см.

5.7. Первое исчезновение полос будет при ширине щели

$$b = \frac{\lambda}{a} \frac{x-f}{x} \frac{(L-f)x-Lf}{x} = \frac{L-3f}{6a} \lambda = 0,58 \text{ мм.}$$

$$5.8. b = \frac{2d_1^2}{d_2} = 0,1 \text{ см.}$$

$$5.9. N = m_{\max} = \frac{4L^2}{d^2} \approx 10^4; \quad \frac{\Delta\lambda}{\lambda} \approx \frac{1}{m_{\max}} \approx 10^{-4}.$$

$$5.10. N \approx \left(\frac{nL}{d} \right)^2 \approx 5600.$$

$$5.11. b < f\sqrt{\frac{\lambda}{L}} = 1,25 \text{ мм.}$$

5.12. $m = \frac{\Delta}{\lambda} \approx 360$, где $\Delta = 2h\sqrt{n^2 - \sin^2 \varphi}$; угол схождения лучей Ω в силу симметрии примерно равен апертурному углу интерференции: $\Omega = \frac{h}{L} \operatorname{tg} \psi \cos^2 \varphi \approx 0,2 \cdot 10^{-4}$. Ширина интерференционных полос $\Lambda \approx \frac{\lambda}{\Omega} = 2,8$ см. Предельный размер источника $b \approx \Lambda \approx 2,8$ см. Допустимая некогерентность $\Delta\lambda \approx \frac{\lambda}{m} \approx 1,6$ нм.

5.13. $m_{\max} \approx 1000$; $m_{\min} \approx 720$; $\Delta\lambda \leq 0,5$ нм. Источник света может иметь любые размеры.

5.14. $\Delta\lambda \approx \frac{\lambda}{m} \approx 100$ нм; $\Omega = \frac{0,5\lambda}{b} = 10^{-3}$ рад.

5.15* $b = \frac{\lambda}{2\Omega} = 2,5 \cdot 10^{-2}$ см; $m \approx 10$; $\Delta\lambda \approx \frac{\lambda}{m} = 50$ нм.

Решение. Из графика, изображенного на рис. 300, легко определяется видность интерференционной картины в центре: $V = \frac{3,3 - 0,7}{3,3 + 0,7} \approx 0,65$. В задаче 5.1 было получено аналитическое выражение для видности интерференционной картины протяженного источника:

$$V(b) = \left| \frac{\sin\left(\frac{\pi b d}{\lambda L}\right)}{\frac{\pi b d}{\lambda L}} \right| = \left| \frac{\sin\left(\frac{\pi \Omega}{\lambda/b}\right)}{\frac{\pi \Omega}{\lambda/b}} \right|,$$

где $\Omega = d/L$ — апертюра интерференции, т. е. угол, под которым из точки, где расположен источник, видна база интерферометра. Если рассматривать видность, как функцию размера источника, то при $b = \lambda/\Omega$ $V = 0$. Таким образом, это значение b можно рассматривать как предельно допустимое: $b_{\max} = \lambda/\Omega$.

Однако в задаче требуется по виду интерференционной картины определить реальный размер b . Для этого необходимо решить следующее уравнение:

$$V = \left| \frac{\sin x}{x} \right| = 0,65 \approx \frac{2}{3} \approx \frac{2}{\pi}.$$

Корень этого уравнения, очевидно, равен $x = \frac{\pi}{2}$, откуда следует $x = \frac{\pi \Omega}{\lambda/b} = \frac{\pi}{2}$ и

$b = \frac{\lambda}{2\Omega} = 2,5 \cdot 10^{-2}$ см. Некогерентность источника оценивается так: $\Delta\lambda \approx \frac{\lambda}{m} \approx 50$ нм, где $m \approx 10$ мы определяем из графика — это максимально различимый порядок интерференционной картины.

5.16. 1) $\Lambda \approx 10^{-3}$ см; 2) $|x| \leq 0,25$ см (область локализации полос); 3) $m_{\max} \approx 250$, $m_{\min} = 0$, $N \approx 500$; 4) $\Delta\lambda \approx 20$ Å; 5) $b \leq 10^{-3}$ см.

5.17. 1) $\Lambda \approx 5 \cdot 10^{-3}$ см; 2) $N \approx 100$; 3) $-0,1$ см $< x < 0,4$ см (область локализации); 4) $m_{\max} \approx 180$, $m_{\min} \approx 80$; 5) $b \leq 5 \cdot 10^{-3}$ см.

5.18. $\psi \approx \frac{\lambda}{d} \approx 1,9 \cdot 10^{-7}$ рад. Более точный расчет учитывает «круглость» звезды: $\psi \approx 1,22 \frac{\lambda}{d} = 2,3 \cdot 10^{-7}$ рад = $0,047''$.

$$5.19. 1) L = \frac{D}{4\alpha(n-1)} = 1 \text{ м}; \quad \Lambda = 5 \cdot 10^{-3} \text{ см.}$$

$$2) \Delta\lambda = \frac{\lambda}{m_{\max}} = 5 \text{ нм, где } m_{\max} = 100.$$

$$3) \psi \leq \frac{2\lambda}{D} = 5 \cdot 10^{-5} = 0,17'.$$

$$5.20. 1) L = \frac{D-a}{2\alpha} = 1 \text{ м, где } \alpha = \frac{a}{f} = 10^{-2}; \quad \Lambda = \frac{\lambda}{\alpha} = 5 \cdot 10^{-3} \text{ см}; \quad N = 200.$$

$$2) m_{\max} = 100; \quad \Delta\lambda = \frac{\lambda}{m_{\max}} = 5 \text{ нм};$$

$$3) b \leq \frac{2\lambda f}{D-a} = 2,5 \cdot 10^{-3} \text{ см.}$$

$$5.21. V(L) = \left| \frac{\sin(0,1\pi L)}{0,1\pi L} \right|; \text{ полосы размываются при } L = 10m \text{ [см], где } m = 1, 2, 3, \dots$$

5.22. $V_0 \approx 0,41$; при $V = V_1 = 0,827$ $z \approx 1 \text{ м}$, $\Delta z \approx 0,5 \text{ м}$; интерференционная картина размывается при $z \approx 33 \text{ см}$, $\Delta z \approx 17 \text{ см}$.

§ 6. Дифракция Френеля. Зонные пластинки

6.1. $\mathcal{J} \approx \mathcal{J}_0$; $E \approx 0$, в точке A минимум освещенности.

6.2*. Решение. Если E_1, E_2, E_3 — поля, создаваемые в точке A последовательными полными зонами Френеля, то искомое поле E в точке A представится рядом:

$$E = \frac{1}{2} (E_1 + E_2 + \dots + E_{N-1}) + \frac{1}{2} E_N + (E_{N+1} + E_{N+2} + \dots).$$

четное число

При небольшом N первая скобка близка к нулю, а последняя — к $E_{N+1}/2$, так что

$$E \approx \frac{1}{2} (E_N + E_{N+1}) \approx 0.$$

В точке A будет минимум освещенности.

6.3. При четном N в точке A будет минимум освещенности ($E = 0$), при нечетном N — максимум, приблизительно такой же, как при одной открытой центральной зоне.

6.4*. Амплитуда колебаний в точке S увеличится в $\sqrt{3}$ раз, а интенсивность — в три раза.

Решение. Колебание, вызываемое всеми зонами Френеля, изображается вектором \vec{OC} (рис. 437) колебание от одной трети первой зоны — вектором \vec{OA} . Вектор \vec{AC} представляет колебание, вызываемое волнами, отразившимися от внешней части экрана, расположенной за отверстием CD (рис. 309). Эти три вектора образуют равносторонний треугольник, если пренебречь уменьшением радиуса витка спирали на одном обороте. При смещении центрального круга к источнику на $\lambda/12$ фаза отраженной им волны увеличится на

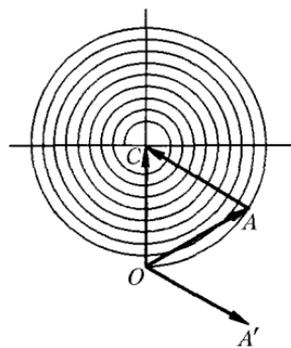


Рис. 437

$2 \cdot 2\pi/12 = \pi/3$, и колебание изобразится вектором, равным и противоположно направленным вектору \vec{AC} . Интенсивность всей отраженной волны в точке S обратится в ноль. При смещении круга CD в противоположную сторону фаза колебания \vec{OA} уменьшится на $\pi/3$ и вектор \vec{OA} повернется в положение \vec{OC} . Результирующее колебание найдется сложением векторов \vec{AC} и \vec{OC} . Таким путем найдем, что амплитуда колебаний в точке S увеличится в $\sqrt{3}$ раз, а интенсивность — в три раза.

6.5. $h = \frac{3}{8} \lambda$.

6.6. Энергия перераспределяется, причем в одних точках плоскости изображения плотность светового потока возрастает, а в других убывает. Весь поток через плоскость изображения возрастает в 2 раза.

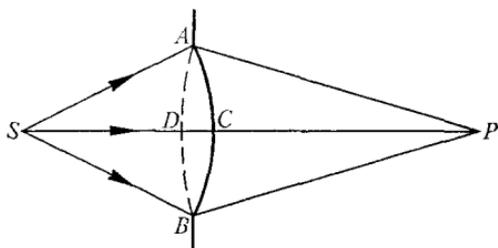


Рис. 438

6.7. $r = \sqrt{\frac{m\lambda}{1/a + 1/b}}$. Центр колец темный, если m — четное число, и светлый, если m — нечетное число.

Решение. Освещенность в центре дифракционной картины можно найти, разбивая волновую поверхность ACB (рис. 438) на зоны Френеля. Если в ней уложится четное число зон Френеля, то в P получится минимум освещенности; если нечетное — максимум. Построим сферу радиусом PA с центром в P . Число зон Френеля на волновой поверхности ACB , очевидно, равно длине CD , деленной на $\lambda/2$. Отсюда легко получить результат, приведенный в ответе.

6.8. а) $\mathcal{I} = 0$; б) $\mathcal{I} = \frac{\mathcal{I}_0}{4}$.

6.9. $\frac{\mathcal{I}'}{\mathcal{I}} = \frac{25}{9}$. ($\mathcal{I} = 2\mathcal{I}_0$; $\mathcal{I}' = \frac{50}{9} \mathcal{I}_0$, где \mathcal{I}_0 — интенсивность в точке наблюдения в отсутствие экрана.)

6.10. $\frac{\mathcal{I}'}{\mathcal{I}} = \frac{4}{9}$. ($\mathcal{I} = 3\mathcal{I}_0$; $\mathcal{I}' = \frac{4}{3} \mathcal{I}_0$, где \mathcal{I}_0 — интенсивность в точке наблюдения в отсутствие экрана.)

6.11. $L = \frac{d^2}{4(2m+1)\lambda}$, $m = 0, 1, 2, \dots$; при $m = 0$ $L_{\max} = 0,5$ м.

6.12. Возрастет в 2 раза. Если источники когерентны, не изменится.

6.13. $\Delta b = \frac{8b_1^2\lambda}{D^2 - 8b_1\lambda} = 18$ см.

6.14. $\mathcal{I} = 0$.

6.15. $y' = \frac{b}{a} y = 10,5$ мм. Опыт был поставлен Полем с параметрами, указанными в задаче. Чтобы опыт удался, необходимо, чтобы глубина неровностей h удовлетворяла условию $h < \frac{\lambda}{D} \frac{ab}{a+b} = 180\lambda \approx 0,1$ мм. Шар можно

заменить диском при условии $y < \frac{2a}{D} \sqrt{\frac{ab\lambda}{a+b}} \approx 1$ м. Соответствующий опыт был поставлен Ангерером.

6.16. $h = \frac{2m + 5/4}{2(n-1)} \lambda$, где $m = 0, 1, 2, \dots$

6.17. $h = 3 + 6k$ [см], где $k = 0, 1, 2, \dots$;

$$b_m = \frac{D^2}{4m\lambda} = 33,3; 11,1; 6,65 \text{ [см]}; \dots, \text{ где } m = 1, 3, 5, 7, \dots$$

6.18. $r_{\min} = \sqrt{m\lambda L} \approx 1,15$ мм, где $m = 1 \frac{2}{3}$.

6.19. $d_{\min} = 2,25$ мм.

6.20. $h = \frac{(2m+1)\lambda}{2(n-1)}$, $m = 0, 1, 2, \dots$; $\mathcal{I}_{\max} = 9\mathcal{I}_0$.

6.21* $\mathcal{I} \approx 0,41 \mathcal{I}_0$.

Решение. Если r — радиус отверстия, то разность хода между лучами, приходящими от его края и от центра, равна $r^2/(2L)$, где L — расстояние от центра отверстия до точки наблюдения. Положим сначала $r = r_1$, а затем

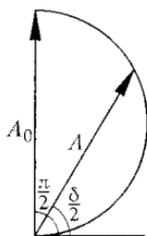


Рис. 439

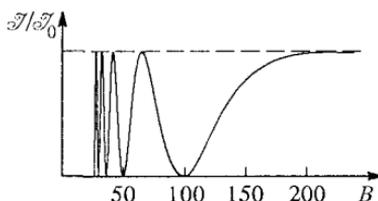


Рис. 440

$r = r_1(1 - \alpha)$, где r_1 — радиус центральной зоны Френеля. Тогда соответствующие разности фаз будут π и $\delta = \pi(1 - \alpha)^2$. Как видно из векторной диаграммы (рис. 439), амплитуды колебаний A_0 и A в рассматриваемых двух случаях связаны соотношением $A = A_0 \sin(\delta/2)$, а интенсивности — соотношением $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \sin^2(\delta/2)$. При $\alpha = 1/3$

$$\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \sin^2(2\pi/9) \approx \mathcal{I}_0 \sin^2 40^\circ \approx 0,41 \mathcal{I}_0.$$

6.22. 1) $b_m = \frac{r^2}{m\lambda}$.

m	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
b_m , см	200	100	66	50	40	33	29	25	22	20

2) См. рис. 440. 3) $\Delta b = 200$ см.

6.23. $\mathcal{I}_P = \frac{9}{4} \mathcal{I}_0$.

6.24. $\mathcal{I} = \mathcal{I}_0 \left(\frac{1}{4} + 2 \sin^2 \frac{\delta}{2} \right)$, где \mathcal{I}_0 — интенсивность света в отсутствие экрана, $\delta = \pi r^2 / (b\lambda)$ — разность фаз между лучами, пришедшими в точку наблюдения от краев и центра углубления. Подставляя численные значения, получим $\delta = \pi/2$, $\mathcal{I} = 5\mathcal{I}_0/4$. Интенсивность увеличится в 5 раз.

6.25. $\mathcal{I} = \mathcal{I}_1 + \mathcal{I}_2 = 10\mathcal{I}_0$, т. е. интенсивность возрастет в 5 раз (\mathcal{I}_1 и \mathcal{I}_2 — интенсивности соответствующих спектральных компонент в точке наблюдения, \mathcal{I}_0 — интенсивности этих же компонент в отсутствие диска).

6.26. Освещенность при наличии листа в два раза больше.

6.27. $\mathcal{I} = 3\mathcal{I}_0$.

6.28. Электрическое поле в диэлектрике максимально на оси пучка на таком расстоянии от поверхности, из которого диаметр пучка воспринимается как диаметр первой зоны Френеля $b = \frac{D^2 n}{4\lambda} = 100$ см.

$$E_{\max} = \frac{4}{3} \sqrt{\frac{8\pi S}{c}} = 1200 \text{ В/см.}$$

6.29. $l = \frac{D^2}{4\lambda} = 50$ см; $E_{\max} = \frac{5}{3} \sqrt{\frac{8\pi S}{c}} = 1500$ В/см.

6.30. $r = \sqrt{m \frac{\lambda f b}{b-f}} = 0,9\sqrt{m}$ мм, где $m = 1, 3, 5, \dots$

6.31. $\frac{\mathcal{I}_1}{\mathcal{I}_2} = \frac{(m\pi)^2}{2} \approx 150$, где $m = \frac{r^2 D}{\lambda} = 5,5$.

6.32. $\mathcal{I} = 8\mathcal{I}_0$.

6.33. Интенсивность света увеличится в два раза.

6.34*. $r = \sqrt{\frac{m\lambda}{|1/f - 1/a|}}$. Центр колец темный, если m — четное число, и светлый, если m — нечетное число.

Решение. Метод решения такой же, как и в задаче 6.7. Разница только в том, что теперь сферическая волна не расходится, как было раньше, а

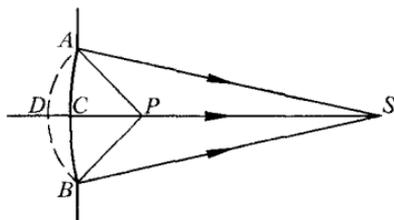


Рис. 441

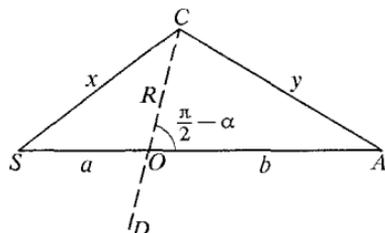


Рис. 442

сходится в точке S (рис. 441). Зоны Френеля для точки P строятся поэтому с вогнутой стороны сферической волновой поверхности. Число зон, укладываемых в отверстие диафрагмы, будет равно длине CD , деленной на $\lambda/2$.

6.35. На расстоянии 1,2 м.

6.36. $f = 90$ см; $r_1 = 0,672$ мм. Изображения, т. е. максимумы, расположенные на оси пластинки, отодвинутся от последней.

$$6.37. \mathcal{I} \approx 4\mathcal{I}_0.$$

$$6.38. \mathcal{I} \approx \mathcal{I}_0.$$

$$6.39. f_{\max} = \frac{r_1}{\lambda} = 8 \text{ м}; \quad h = \frac{2m+1}{2(n-1)} \lambda, \quad m = 0, 1, 2, \dots; \quad \mathcal{I}_{\max} = 36\mathcal{I}_0.$$

6.40. Основной фокус есть точка, для которой зоны, начерченные на пластинке, совпадают с зонами Френеля. Если r — радиус первой зоны, начерченной на пластинке, то основной фокус определяется выражением $f_0 = r^2/\lambda$. Следующие фокусы получаются, когда в первой зоне, начерченной на пластинке, укладывается 3, 5, ..., $2k+1$ зон Френеля, т. е. когда $r^2/f_k = (2k+1)\lambda$. Следовательно, $f_k = \pm f_0/(2k+1)$, где $k = 0, 1, 2, \dots$. Знаку «плюс» соответствуют действительные, а «минусу» — мнимые фокусы.

6.41. Фокусы пластинки различных порядков: $f_k = \frac{ab}{(a+b)(2k+1)}$, где $k = 0, 1, 2, \dots$. Положения всех изображений определяются формулой $\frac{1}{a} + \frac{1}{b_k} = \frac{1}{f_k}$.

$$6.42^* N \sim \frac{1}{a^2} \sim 400.$$

Решение. Допустим сначала, что источник света S точечный, а зонная пластинка CD наклонена к его оптической оси под углом $\pi/2 - \alpha$ (рис. 442). Из рисунка видно $x^2 = a^2 + R^2 + 2aR \sin \alpha$. Извлекая квадратный корень и пренебрегая всеми степенями радиуса R , начиная с третьих, получим

$$x = a + R \sin \alpha + \frac{R^2 \cos^2 \alpha}{2a}.$$

Аналогично,

$$y = b - R \sin \alpha + \frac{R^2 \cos^2 \alpha}{2b}.$$

Отсюда для разности хода между лучами SCA и SOA находим

$$\Delta = (x + y) - (a + b) = \frac{R \cos^2 \alpha}{2} \left(\frac{1}{a} + \frac{1}{b} \right),$$

или $\Delta = \Delta_0 - \delta\Delta$, где Δ_0 — значение Δ при отсутствии наклона зонной пластинки, а $-\delta\Delta$ — приращение величины Δ , обусловленное наклоном:

$$\delta\Delta = \Delta_0(1 - \cos^2 \alpha) = \Delta_0 \sin^2 \alpha \approx \Delta_0 \alpha^2.$$

Если $\delta\Delta \ll \lambda$, то наклон пластинки не скажется существенно на работе зон, расположенных в пределах круга радиусом R . Если же $\delta\Delta \approx \lambda/2$, то все зоны, расположенные выше этого круга, становятся бесполезными и даже вредными. Из этого условия находится предельное значение разности хода $\Delta_0 \approx \lambda/(2\alpha^2)$. Соответствующее число зон Френеля будет $N \approx \Delta_0/(\lambda/2) \approx 1/\alpha^2$.

Допустим теперь, что фотографируемый предмет не точечный, причем его центр расположен на оси зонной пластинки. Для периферийных точек предмета, не лежащих на оси пластинки, последняя действует как наклонная под углом α . Поэтому предельное число зон Френеля, при котором должно получиться наиболее отчетливое изображение, будет $N \sim 1/\alpha^2 \sim 400$.

$$6.43. \frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} = \left(\frac{\pi D^2}{4f\lambda} \right)^2 \approx 3,9 \cdot 10^7; \quad b \approx \frac{2\lambda f}{D} = 10^{-3} \text{ см.}$$

6.44. Фокусное расстояние пластинки $f = \frac{r_1^2}{\lambda} = 50$ см. Полное число зон Френеля $m = \frac{D^2}{4\lambda f} = 100$. $\frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} = m^2 = 10^4$; $b = \frac{2\lambda f}{D} = \frac{2r_1^2}{D} = 5 \cdot 10^{-3}$ см.

$$6.45^* \quad r_m = \sqrt{\frac{m\lambda}{\left| \frac{1}{a} + \frac{1}{b} - \frac{2}{R} \right|}}$$

Решение. Как видно из рис. 443, $SM^2 = (a-x)^2 + r_m^2$. Извлекая квадратный корень и пренебрегая квадратом малого отрезка x , находим $SM \approx a + \frac{r_m^2}{2a} - x$. Аналогично, $MS' \approx b + \frac{r_m^2}{2b} - x$. Далее, $x \approx \frac{r_m^2}{2R}$. Радиус m -й зоны определится из условия $|(SM + MS') - (SA + AS')| = m\lambda/2$. Подставляя сюда вычисленные значения, получим

$$r_m^2 = \frac{m\lambda}{\left| \frac{1}{a} + \frac{1}{b} - \frac{2}{R} \right|}.$$

Результат можно получить проще, если заметить, что в принятом приближении зоны Френеля можно строить не на поверхности зеркала, а на поверхности сходящейся волны, отразившейся от зеркала. Радиус кривизны этой поверхности a' найдется по формуле зеркала $\frac{1}{a} + \frac{1}{a'} - \frac{2}{R} = 0$. Для определения r_m теперь достаточно заменить в ответе к задаче 6.7 величину a на a' .

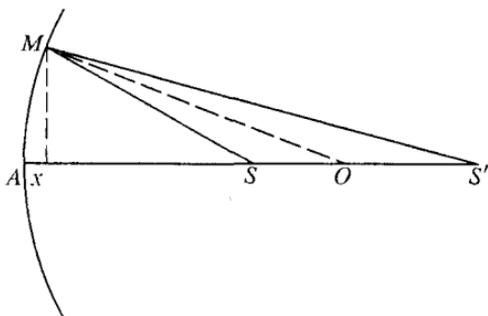


Рис. 443

Решение. Разность хода $(SMS') - (SAS')$ (рис. 443), возникающая при отражении лучей от соседних зон Френеля, равна нулю для изображения нулевого порядка и $\pm \lambda/2$ для изображений ± 1 -го порядков. При отражении от центральной и m -й зон она в m раз больше. Из этого условия получаем

$$\frac{r_m^2}{2} \left(\frac{1}{a} + \frac{1}{b} - \frac{2}{R} \right) = m \frac{\lambda}{2}.$$

Полагая здесь $|m| = 4$, находим ответ.

$$6.47. \quad r_m = \left[\frac{m\lambda R}{b_1 - b_2} \left(R + \sqrt{R^2 + (b_1 - b_2)^2} \right) \right]^{1/2} \approx 0,7 \text{ см, } (m = 5).$$

6.48. В задаче выполнено условие геометрической оптики: на ширине щели l , а тем более на расстоянии d уместается число зон Френеля $m \gg 1$.

Ширина интерференционных полос $\Lambda = \frac{\lambda}{\alpha} = \frac{\lambda f}{d} \approx 1,25 \cdot 10^{-3}$ см. Полосы исчезнут при $L \approx 2f - \frac{bd}{\lambda} = 30$ см.

6.49. Длина волны должна меняться в пределах $\lambda \approx 3,7-3,0$ мм; при этом частота перестраивается от 89,1 до 108,9 кГц.

6.50. $\mathcal{J} = (3\pi A_0)^2 = 9\pi^2 \mathcal{J}_0$. Фаза колебаний в точке наблюдения $\varphi(z) = \frac{k\rho^2}{2} \left(\frac{1}{z} - \frac{1}{R_0} \right)$, где ρ — координата в плоскости экрана, отсчитываемая от центра отверстия. Локальный минимум наблюдается при $z = 3R_0$ (других нет); $m = 3 \frac{z - R_0}{z} = 2$ — число зон Френеля, укладываемых на отверстии для локального минимума.

6.51. $\mathcal{J} = (3\pi A_0)^2 = 9\pi^2 \mathcal{J}_0$. Локальные минимумы наблюдаются при $z_n = \frac{3R_0}{2n+3}$ (при $n = 1$ $z_1 = \frac{3}{5} R_0$; при $n = 2$ $z_2 = \frac{3}{7} R_0$).

§ 7. Дифракция Фраунгофера.

Разрешающая способность оптических инструментов

7.1. $L_{\min} > \frac{D^2}{4\lambda} \approx 10$ м.

7.2. $v = \frac{\lambda v}{\varphi} = 10$ см/с.

7.3. $L \approx \frac{ld}{\lambda} \approx 10$ км, где $l \approx 1$ м — расстояние между фарами, $d \approx 5$ мм — диаметр зрачка глаза.

7.4. $b \approx \frac{\lambda}{\theta} \approx 4$ мкм.

7.5. Не может. Диаметр зрачка глаза орла не превышает нескольких миллиметров. Если предположить, что он равен даже 10 мм, то минимальный угол, под которым орел может видеть отдельно две точки предмета, окажется примерно в 3 раза больше угловых размеров мышонка.

7.6. Освещенность не изменится.

7.7. $\frac{E_2}{E_1} = \frac{\Phi_2/\Phi_1}{S_2/S_1} = \frac{256}{625} \approx 0,41$, где Φ — поток энергии, а S — площадь пятна.

7.8. $m \approx (1,22)^2 \frac{l\lambda}{d^2} \approx 70$, где $l = 20$ см — разность длин плеч интерферометра Майкельсона.

7.9. Диаметр объектива $D \geq 1,22 \frac{\lambda l}{l} = 16,8$ см; фокусное расстояние $f \geq \frac{h}{Nl} = 50$ см. Таким образом, $\frac{D}{f} = \frac{1}{3}$.

7.10. $f \geq 40$ см; $D \geq 10$ см; $\tau \approx 2,5 \cdot 10^{-3}$ с.

7.11. Нулевой максимум $\sin \theta = n \sin \alpha$, минимумы $b(\sin \theta - n \sin \alpha) = m\lambda$, где $m = \pm 1, \pm 2, \pm 3, \dots$

7.12*. Решение. Рассмотрим щель той же ширины, что и черный экран. Если на щель и экран падает одна и та же плоская волна, то количество

энергии, поглощенной экраном, будет равно количеству энергии, падающей на щель. Согласно принципу Бабине (см. задачу 7.14*), интенсивности света во всех направлениях, за исключением направления падающей волны, в обоих случаях одинаковы. Следовательно, одинаковы и энергии, рассеянные экраном и щелью. Но в случае щели вся энергия рассеивается. Значит, энергия, поглощенная экраном, равна энергии, рассеянной им.

7.13. $\mathcal{E} = \frac{4\pi c \hbar \lambda^3 L^4}{Nd^4 D^4} \approx 8$ Дж, где \hbar — постоянная Планка, $N = 14$ (призм), $L \approx 380$ тыс. км — расстояние от Земли до Луны.

7.14* Решение. Согласно принципу Гюйгенса—Френеля напряженность E_1 поля волны, дифрагировавшей на первом экране, представляется некоторым интегралом по отверстиям этого экрана. Напряженность E_2 поля волны, возникшей при дифракции на дополнительном экране, представляется таким же интегралом по отверстиям этого экрана. Сумма $E_1 + E_2$ представляется интегралом по всей бесконечной плоскости, в которой расположены рассматриваемые экраны. Но таким же интегралом представилось бы поле за экраном, если бы этого экрана совсем не было, т. е. волна распространялась свободно. Следовательно, $E_1 + E_2 = E$, где E — напряженность поля волны в отсутствие экрана, т. е. поля падающей волны. Но в падающей волне свет распространяется только в одном направлении. Для всех других направлений $E = 0$, а следовательно, $E_1 + E_2 = 0$, откуда $E_1^2 = E_2^2$, или $\mathcal{I}_1 = \mathcal{I}_2$.

7.15* $x = \frac{b\lambda}{D}$ при условии $\frac{1}{2b^2} \left(\frac{b^2\lambda^2}{D^2} + \frac{D^2}{4} \right) \ll 1$.

Решение. При малых углах дифракции искомое расстояние x найдется из требования, чтобы разность хода $r_2 - r_1$ крайних интерферирующих

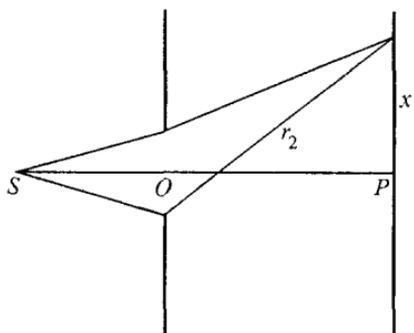


Рис. 444

лучей (рис. 444) была равна длине волны λ . Применяя теорему Пифагора и извлекая квадратные корни с помощью формулы бинома Ньютона, для этой разности нетрудно получить

$$r_2 - r_1 = \frac{xD}{b} - \frac{xD}{2b^3} \left(x^2 + \frac{D^2}{4} \right) + \dots$$

Ограничиваясь первым членом, найдем

$$x = \frac{b\lambda}{D}.$$

Ошибка при вычислении $r_2 - r_1$ должна быть мала по сравнению с λ .

Отсюда получаем условие применимости предыдущей формулы

$$\frac{1}{2b^2} \left(\frac{b^2\lambda^2}{D^2} + \frac{D^2}{4} \right) \ll 1.$$

7.16 $D = \sqrt{2,44\lambda L} \approx 0,35$ мм. Вообще Рэлей доказал, что наивыгоднейший диаметр отверстия в камере обскуре подсчитывается по несколько иной

формуле: $D = 1,8\sqrt{\frac{ab\lambda}{a+b}}$, где a — расстояние до объекта (от отверстия), b — расстояние до экрана. При $a = \infty$, $b = L$ в условиях нашей задачи $D_{\text{опт}} = 1,8\sqrt{\lambda L} = 0,4$ мм.

$$7.17. L \approx \frac{D^2}{2,44\lambda} \approx 1200 \text{ км (более грубая оценка } L \sim D^2/\lambda).$$

$$7.18. \frac{E_{\Phi}}{E} \approx \frac{D^2}{R\lambda} \approx 10^4.$$

$$7.19. \mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{4}.$$

$$7.20. b = \frac{\lambda}{2(n-1)} \left(m \pm \frac{1}{2} \right), \text{ где } m = 0, 1, 2, \dots$$

$$7.21. \theta = \frac{\lambda}{D} \left(m + \frac{1}{2} \right), \text{ где } m \text{ — целое число.}$$

$$7.22. x = f\theta = \frac{\lambda f}{D} \left(m + \frac{1}{2} \right), \text{ где } m \text{ — целое число.}$$

$$7.23. D \leq 0,45 \text{ см.}$$

$$7.24. \text{Квадрат со стороной } L = 3,5 \text{ см.}$$

$$7.25^*. \mathcal{J} = \left[\frac{\sin\left(\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha} \right]^2 \left[\frac{\sin\left(\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha} \right]^2.$$

Решение. Пусть O — фокус геометрического схождения лучей (рис. 445); r_0 — ближайшее расстояние от линзы до O . Опишем из O , как из

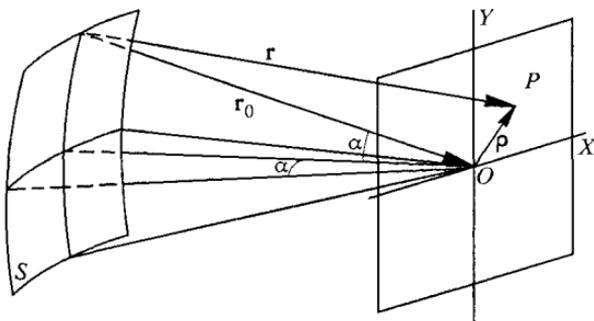


Рис. 445

центра, сферическую поверхность S радиусом r_0 . При вычислении светового поля на поверхности S можно ограничиться приближением геометрической оптики. Тогда световое поле на S в комплексной форме можно записать в виде

$$E_S = \frac{1}{r_0} e^{i(\omega t + k r_0)}.$$

Пусть P — точка наблюдения, dS — элемент поверхности на S , r — расстояние между dS и P . Световое поле в P найдется по принципу Гюйгенса по формуле

$$E_P = \int \frac{dS}{r_0 r} e^{i[\omega t - k(r - r_0)]}, \quad (1)$$

где интегрирование производится по той части сферической поверхности S , на которой поле отлично от нуля. Очевидно,

$$\mathbf{r} = \mathbf{r}_0 + \boldsymbol{\rho},$$

где \mathbf{r} и \mathbf{r}_0 — радиус-векторы, проведенные из dS в точки P и O соответственно, а $\boldsymbol{\rho} = \overrightarrow{OP}$. Отсюда

$$r = r_0 \sqrt{1 + \frac{2\mathbf{r}_0\boldsymbol{\rho} + \rho^2}{r_0^2}}.$$

Пользуясь формулой бинорма Ньютона, находим с точностью до величин, содержащих квадраты ρ :

$$r - r_0 = \frac{\mathbf{r}_0\boldsymbol{\rho}}{r_0} + \frac{\rho^2}{2r_0} - \frac{1}{2} \frac{(\mathbf{r}_0\boldsymbol{\rho})^2}{r_0^3} = \rho\mathbf{r}_1 + \frac{\rho^2}{2r_0} \sin^2(\rho\mathbf{r}_1),$$

а в линейном приближении

$$r - r_0 = \rho\mathbf{r}_1,$$

где \mathbf{r}_1 — единичный вектор в направлении \mathbf{r}_0 , т. е. $\mathbf{r}_1 = \mathbf{r}_0/r_0$. Ошибка, допустимая при вычислении $r - r_0$, должна быть много меньше длины волны. Поэтому линейным приближением можно пользоваться при условии

$$\frac{\rho^2}{r_0} \ll \lambda. \quad (2)$$

Вычислим световое поле в окрестности O в предположении, что условие (2) выполняется. Направление единичного вектора \mathbf{r}_1 можно характеризовать углами φ и ψ , которые он образует с плоскостями, проходящими через оптическую ось и параллельными сторонам диафрагмы. Очевидно, $dS = r_0^2 d\varphi d\psi$. Введем в плоскости наблюдения (экрана) прямоугольную систему координат с началом в точке O и с осями, параллельными сторонам квадратной диафрагмы. Координаты точки P обозначим через x и y . Тогда

$$r - r_0 = \mathbf{r}_1\boldsymbol{\rho} = x \sin \varphi + y \sin \psi.$$

Если угол $\alpha = \arctg \frac{D}{2r_0}$, под которым из O видна половина стороны квадратной диафрагмы, мал, то $\sin \varphi$ и $\sin \psi$ можно заменить через φ и ψ . Кроме того, в знаменателе (1) r можно приближенно заменить через r_0 . Окончательно

$$E_P = e^{+i\omega t} \int_{-\alpha}^{+\alpha} \int_{-\alpha}^{+\alpha} e^{-ik(x\varphi + y\psi)} d\varphi d\psi.$$

Если амплитуду в точке O принять равной единице, то амплитуда в точке P :

$$A = \frac{\sin\left(\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha} \frac{\sin\left(\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha}, \quad (3)$$

а интенсивность

$$\mathcal{J} = \left[\frac{\sin\left(\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi x}{\lambda} \alpha} \right]^2 \left[\frac{\sin\left(\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha\right)}{\frac{2\pi y}{\lambda} \alpha} \right]^2. \quad (4)$$

Дифракционная картина получается такая же, как при дифракции Фраунгофера от квадратного отверстия. Расстояния между двумя соседними минимумами, а также от центра центрального максимума до первого минимума равны

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2a}. \quad (5)$$

Остается проверить, выполняется ли условие (2). Так как заметная интенсивность по формуле (3) получается при ρ порядка Δx , то, подставляя в (2) $\rho \approx \lambda/a$, придадим (2) вид

$$a \gg \sqrt{\lambda r_0}. \quad (6)$$

Последнее условие выполняется во всех оптических приборах с линзами или зеркалами.

Случай круглой диафрагмы существенно не отличается от случая квадратной диафрагмы. Интеграл (1) для круглой диафрагмы в линейном приближении может быть выражен через бесселеву функцию 1-го порядка. Дифракционная картина в фокальной плоскости имеет вид светлых и темных концентрических кругов со светлым центром. Радиусы темных колец имеют следующие значения:

$$R = 0,61 \frac{\lambda}{\alpha}; \quad 1,21 \frac{\lambda}{\alpha}; \quad 1,62 \frac{\lambda}{\alpha}; \dots \quad (7)$$

где α — угол, под которым виден радиус диафрагмы из точки O .

$$7.26. \quad \frac{\mathcal{J}_1}{\mathcal{J}_2} = \frac{\pi^2}{4},$$

$$7.27. \quad \mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{2} \left\{ \left[\frac{\sin \left(\frac{vb \sin \varphi}{2} \right)}{\frac{vb \sin \varphi}{2}} \right]^2 + 4 \left[\frac{\sin \left(\frac{vb \sin \varphi}{8} \right)}{\frac{vb \sin \varphi}{8}} \right]^2 \cos^2 \frac{3vb \sin \varphi}{8} \right\}.$$

$$7.28. \quad \mathcal{J} \propto \left(\frac{\sin u}{u} \right)^2 (\tau_1 + \tau_2 + 2\sqrt{\tau_1 \tau_2} \cos \Delta \varphi),$$

где $u = \frac{ka \sin \theta}{4}$, $\Delta \varphi = k[h(n_1 - n_2) + \frac{a}{2} \sin \theta]$, $k = \frac{2\pi}{\lambda}$ — волновое число.

В центре получится темная полоса при условии $kh(n_1 - n_2) = (2m + 1)\pi$, $m = 0, 1, 2, \dots$

$$7.29. \quad \mathcal{J} = \mathcal{J}_0 \left\{ \frac{\sin [kNb \sin (\theta/2)]}{\sin [kb \sin (\theta/2)]} \right\}^2 \left[\frac{\sin (k\Delta/2)}{k\Delta/2} \right]^2,$$

где $k = \frac{2\pi}{\lambda}$; $\Delta = h(n - 1) - a \sin \theta$. Направления на главные максимумы определяются формулой $a \sin \theta_m = m\lambda$.

$$7.30. \quad \rho_{\text{max}} = \sqrt{\frac{\lambda R}{n}} (1 + 2m), \quad m = 0, 1, 2, 3, \dots$$

$$7.31. \quad \frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} = \left(\frac{D - 2b}{D} \right)^2 = \frac{1}{9}.$$

$$7.32. \quad \frac{\Phi}{\Phi_0} = \frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} \frac{\Delta \varphi}{\Delta \varphi_0} = \frac{1}{6}, \quad \text{где } \frac{\mathcal{J}}{\mathcal{J}_0} = \left(\frac{D - b}{D} \right)^2 = \frac{1}{4}; \quad \frac{\Delta \varphi}{\Delta \varphi_0} = \frac{D}{2(D + b)} = \frac{2}{3}.$$

$$7.33. \left(\frac{\alpha}{\alpha_0}\right)_{\max} = \lim_{d \rightarrow D} \frac{D}{D+d} = \frac{1}{2}.$$

7.34* Решение. В случае самосветящихся точек волны, ими излучаемые, некогерентны. На экране складываются интенсивности волн, исходящих из этих точек. Пусть обе точки расположены симметрично относительно главной оптической оси. Рассмотрим распределение интенсивности вдоль оси X (рис. 446). Положение точки наблюдения на этой оси можно характеризовать координатой $\xi = \frac{2\pi x}{\lambda} a$. Минимальное расстояние между центрами дифракционных кружков соответствует по Рэлею разности координат

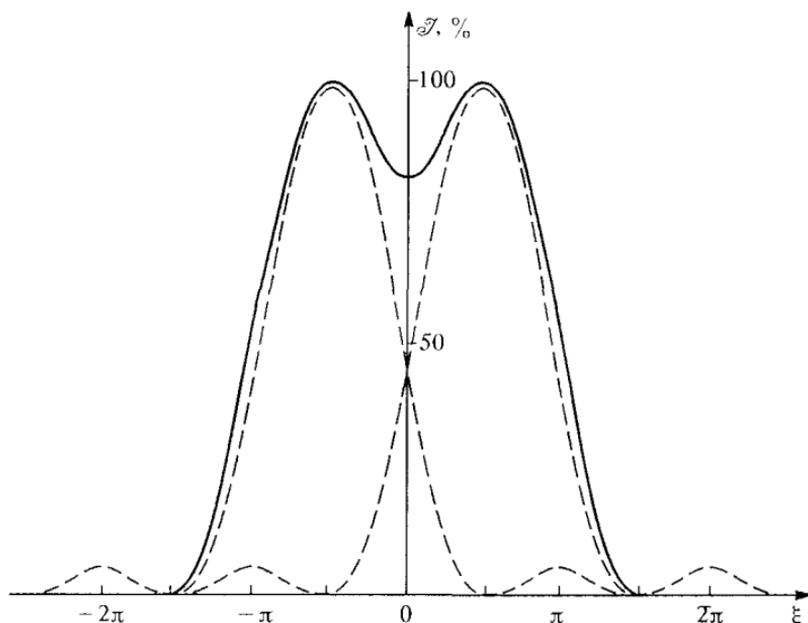


Рис. 446

$\Delta\xi = \pi$ (см. решение задачи 7.25*). На рис. 446 пунктирные кривые изображают распределение интенсивностей от каждой из рассматриваемых двух самосветящихся точек, а сплошная кривая дает результирующую интенсивность. Мы видим, что интенсивность в центре картины почти на 20% меньше максимальной интенсивности, равной наибольшей интенсивности от одной светящейся точки. Поэтому при выполнении критерия Рэлея получается раздельное изображение самосветящихся точек.

7.35* Решение. Если изображаемые точки не самосветящиеся, а освещаются одним и тем же источником света, то волны, исходящие из них, когерентны. Складывать надо не интенсивности, а амплитуды колебаний, учитывая разность фаз между ними. Из решения задачи 7.25* следует, что в случае изображения одной точки фаза колебаний одна и та же в пределах каждого светлого кольца (в случае квадратной диафрагмы — светлого квадрата) и меняется на 180° при переходе через минимум освещенности в соседнее светлое кольцо.

1) Отверстия освещаются лучами, параллельными главной оптической оси. В этом случае волны исходят из них в одинаковых фазах. Так как до точки O волны проходят одинаковые расстояния, то в точку O они приходят также в одинаковых фазах. Амплитуда результирующего колебания в точке O будет больше в 2 раза, а интенсивность в 4 раза, чем в случае изображения одного из отверстий. Распределение результирующей интенсивности дает кривая рис. 447. Она имеет лишь один максимум, а изображение в глазу будет такое же, как и от одной точки. Поэтому при рассматриваемом способе освещения раздельного изображения освещаемых точек не получится, если расстояние между ними равно минимальному расстоянию, требуемому критерием Рэлея. Чтобы получилось раздельное изображение, надо это расстояние увеличить примерно в 1,4 раза. В соответствии с этим в такое же число раз уменьшается и разрешающая способность по сравнению со случаем самосветящихся объектов.

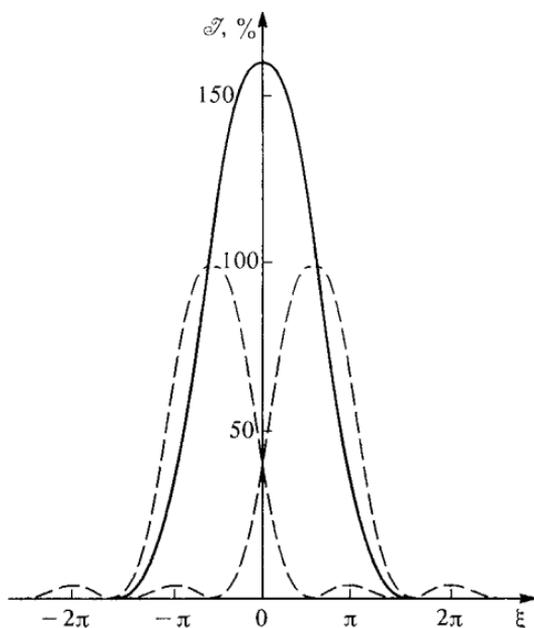


Рис. 447

2) Отверстия освещаются параллельными лучами, наклоненными под углом θ к главной оптической оси. В этом случае волны из отверстий выходят не с одинаковыми фазами, а с разностью фаз $\delta = (2\pi d \sin \theta) / \lambda$, где d — расстояние между центрами отверстий. С такой же разностью фаз они придут и в точку O . Если $d \sin \theta = \lambda/4$, то $\delta = \pi/2$, интенсивность в O будет в два раза больше соответствующей интенсивности при наличии одного из отверстий. Разрешающая способность при таком освещении будет такая же, как и в случае самосветящегося объекта. Если $d \sin \theta = \lambda/2$, то $\delta = \pi$. Тогда волны приходят в точку O в противоположных фазах и интенсивность там будет равна нулю. Разделение изображений будет выражено весьма резко. При таком освещении расстояние между отверстиями может быть меньше предела Рэлея, и все же будут получаться их раздельные изображения.

3) Отверстия освещаются лучами всевозможных направлений. В этом случае получается практически такая же разрешающая способность, как и для самосветящихся объектов.

7.36. $I_{\min} \approx 1$ м.

7.37*: $f_2 = 6$ см; $L \approx 600$ м.

Решение. Разрешающая способность объектива полностью используется при нормальном увеличении

$$\gamma_{\text{норм}} = \frac{D}{d} = \frac{f_1}{f_2}.$$

Следовательно,

$$f_2 = \frac{d}{D} f_1 = 6 \text{ см.}$$

Угловое разрешение телескопа при визуальном наблюдении в $\gamma_{\text{н}}$ раз выше, чем у невооруженного глаза. Минимальное расстояние, на котором с помощью телескопа можно читать книгу, определяется условием

$$\frac{b}{L} \geq \frac{\lambda}{D}.$$

Отсюда вытекает, что

$$L \leq \frac{D}{\lambda} b \approx 600 \text{ м.}$$

$$7.38. \frac{D^2}{f^2} \geq z^2 \lambda^2 \approx 0,25.$$

$$7.39^* N \geq \frac{D}{d}.$$

Решение. Пусть рассматриваемый объект виден невооруженным глазом под углом $\alpha = 1,22\lambda/D$, где D — диаметр объектива, т. е. под минимальным углом, который способен разрешить объектив. В трубу тот же объект будет виден под углом $\beta = N\alpha$. Угол β должен быть не меньше угла $\gamma = 1,22\lambda/d$, который способен разрешить глаз (d — диаметр зрачка глаза). Из условия $\beta \geq \gamma$ получаем

$$N \geq \frac{D}{d}.$$

Увеличение $N_{\text{норм}} = D/d$ называется нормальным. При меньших увеличениях используется только часть объектива, и разрешающая способность системы труба—глаз понижается. Увеличения больше нормального нецелесообразны, так как при этом разрешающая способность системы не увеличивается, а яркость изображения уменьшается.

7.40. 1) Разрешаемое угловое расстояние зрительной трубы $\theta = 1,22\lambda/D$, где D — диаметр объектива. При визуальных наблюдениях можно принять $\lambda = 5500 \text{ \AA}$; тогда $\theta = 2,76''$.

2) При увеличении $N \geq D/d = 10$.

$$7.41. \delta\theta = 1,22\lambda/D = 0,023''.$$

7.42. Угловые размеры почти всех звезд много меньше разрешаемых угловых расстояний даже самых больших телескопов. При таких условиях величина изображения звезды на сетчатке глаза определяется исключительно дифракционными эффектами в оптической системе (телескоп+глаз) и не зависит от увеличения. Но яркость этого изображения пропорциональна световому потоку, поступающему в оптическую систему. Этот световой поток при использовании телескопом во столько раз больше светового потока, проходящего через зрачок невооруженного глаза, во сколько раз площадь отверстия объектива больше площади зрачка глаза (если увеличение телескопа нормальное). Поэтому в телескоп можно видеть более слабые звезды, чем невооруженным глазом. При нормальном увеличении диаметр выходного зрачка равен диаметру зрачка глаза. Применение больших увеличений при рассмотрении звезд бесполезно. При меньших увеличениях не весь свет, поступивший в телескоп, проходит через зрачок глаза.

$$7.43. L \approx \frac{D^2}{2,44\lambda} \approx 1000 \text{ км}; S \approx \left(2,44 \frac{\lambda}{D}\right)^2 \approx 1,5 \cdot 10^{-12}.$$

$$7.44. N \geq \frac{D}{d}, \text{ где } D \text{ — диаметр объектива, а } d \text{ — диаметр зрачка глаза.}$$

7.45. $L < \frac{Dl}{1,22\lambda} = 3,7 \text{ м}$. То же условие соблюдается и при применении так называемого объективного отсчета на шкале, т. е. при проецировании светового зайчика, отраженного от зеркальца гальванометра на шкалу.

7.46. На Луне около 40 м, на Солнце около 20 км.

7.47. Около 28 км. Рассмотренная задача до сравнительно недавнего времени представляла интерес в связи с гипотезой о каналах на Марсе и их искусственном сооружении. Фотографирование поверхности Марса с помощью ракет и исследование его посредством управляемых аппаратов, спускаемых на поверхность Марса, не подтвердило эту гипотезу.

7.48. $r \geq \sqrt{0,01} \frac{\lambda L}{D} \approx 4 \text{ м}$, где $L \sim 4 \cdot 10^5 \text{ км}$ — расстояние от Земли до Луны.

7.49. $D \approx \sqrt{\frac{k\rho_1}{\rho_2}} \frac{2\lambda L}{D} \approx 6,5 \text{ м}$, где $L \sim 4 \cdot 10^5 \text{ км}$ — расстояние от Земли до Луны.

$$7.50^* N \approx 10^{10} \text{ Вт}; B \approx 10^8 \text{ Гс.}$$

Решение. По условию $f/D = 1$. Поэтому диаметр пятна в фокальной плоскости $d \approx f\lambda/D \approx \lambda$. Ускорение электрона обусловлено электрическим полем E . Конечная скорость электрона найдется из условия:

$$\frac{m_0 c^2}{\sqrt{1-\beta^2}} = 2m_0 c^2, \text{ откуда } \beta = \frac{v}{c} = \frac{\sqrt{3}}{2} \approx 0,87.$$

Поскольку ускорение происходит в течение времени порядка $T/4$, пройденный путь будет $0,87cT/4 \approx 0,2\lambda < d$ — диаметра пятна в фокусе.

Оценим теперь ускоряющее поле E :

$$\frac{4c}{T} = \frac{4c^2}{\lambda} \approx \frac{eE}{m_0}, \text{ откуда } E \approx \frac{4m_0 c^2}{\lambda e}.$$

При этом мощность лазера $N \approx \frac{c}{4\pi} E^2 \lambda^2 \approx \frac{m_0^2 c^5}{e^2} \approx 10^{10} \text{ Вт}$. Таким образом, мощность лазера N от длины волны λ не зависит.

Магнитное поле B в фокусе, очевидно, равно электрическому полю (в СГСЭ)

$$B \approx \frac{4m_0 c^2}{\lambda e} \approx 10^8 \text{ Гс.}$$

$$7.51^* L_2 = 5 \cdot 10^4 \text{ км.}$$

Решение. В первом случае в объектив с диаметром D_1 и фокусным расстоянием f_1 попадет излучение мощностью

$$N_1 = N_0 \left(\frac{D_1}{L_1}\right)^2.$$

Эта мощность распределяется по площади S_1 дифракционного пятна ($S_1 \approx \frac{\lambda^2}{D_1^2} f_1^2$) и создает освещенность

$$E_1 \approx \frac{N_0}{L_1^2} \frac{D_1^4}{\lambda^2 f_1^2}.$$

Освещенность фона в фокальной плоскости пропорциональна светосиле объектива

$$E_1^0 = a \left(\frac{D_1}{f_1} \right)^2,$$

где a — некоторый коэффициент. Таким образом, контраст изображения

$$\gamma_1 = \frac{E_1 + E_1^0}{E_1^0} = 1 + \frac{N_0 D_1^4 f_1^2}{L_1^2 \lambda^2 f_1^2 a D_1^2} = 1 + \frac{N_0 D_1^2}{a L_1^2 \lambda^2}.$$

При наблюдении в телескоп с объективом диаметром D_2

$$\gamma_2 = \frac{E_2 + E_2^0}{E_2^0} = 1 + \frac{N_0 D_2^2}{a L_2^2 \lambda^2}.$$

Следовательно, $\gamma_1 = \gamma_2$ при условии

$$\frac{L_1^2}{D_1^2} = \frac{L_2^2}{D_2^2}, \text{ откуда } L_2 = L_1 \frac{D_2}{D_1} = 5 \cdot 10^4 \text{ км.}$$

7.52* $L_{\max} \approx 70$ км.

Решение. Угловая расходимость пучка света равна λ/D . Поэтому мощность излучения, рассеиваемого спутником,

$$N' = \rho N \frac{d^2}{4(\lambda L/D)^2} = \frac{\rho N}{4} \left(\frac{dD}{\lambda L} \right)^2.$$

Так как спутник равномерно рассеивает оптическую мощность N' в телесный угол 2λ , то принимаемая мощность равна

$$N' \frac{\pi(D^2/4)}{2\pi L^2} = \frac{N'}{8} \left(\frac{D}{L} \right)^2.$$

Записывая теперь условие обнаружения рассеянного сигнала, получаем

$$\frac{N'}{8} \left(\frac{D}{L} \right)^2 = \frac{\rho N}{32} \left(\frac{d}{\lambda} \right)^2 \left(\frac{D}{L} \right)^4 \geq N_{\text{пор}},$$

$$L \leq L_{\max} = \frac{D^4}{2} \sqrt{\frac{\rho N d^2}{2 N_{\text{пор}} \lambda^2}} \approx 70 \text{ км.}$$

7.53. $L \leq \frac{dD}{c} \sqrt{\frac{N\nu}{nh}} \approx 3,2 \cdot 10^{11} \text{ м} = 3,2 \cdot 10^8 \text{ км}$, где $h \approx 6,6 \cdot 10^{-34} \text{ Дж} \cdot \text{с}$ — постоянная Планка.

7.54. В $\sqrt{\alpha\beta} = 10$ раз.

7.55. В $\sqrt{\alpha\beta} = 10$ раз.

$$7.56^* N_{\text{норм}} = 2n \frac{L}{d} \sin u.$$

Решение. Пусть в микроскоп рассматривается объект, величина которого l равна наименьшему разрешаемому расстоянию его объектива. Для самосветящихся объектов или объектов, освещаемых диффузно, $l = 0,61\lambda/(n \sin u)$, где $n \sin u$ — числовая апертура объектива. Невооруженным глазом с расстояния ясного зрения L этот объект виден под углом $\alpha = l/L$. В микроскоп он виден под углом $\beta = N\alpha$, где N — увеличение микроскопа. Угол β должен быть не меньше минимального углового расстояния $\gamma = 1,22\lambda/d$, разрешаемого глазом (d — диаметр зрачка глаза). Условие $\beta \geq \gamma$ дает $N \geq (2Ln \sin u)/d$. Увеличение $N_{\text{норм}} = (2Ln \sin u)/d$ называется нормальным. Применять увеличения больше нормального не целесообразно, так как при этом разрешающая способность микроскопа не повышается, а яркость изображения уменьшается.

7.57. Когда узкая щель вертикальна, на экране получается система горизонтальных полос. При горизонтальной щели полосы становятся вертикальными. Когда щель наклонена под углом 45° к горизонту, полосы также наклонены под тем же углом, но перпендикулярны к направлению щели. При широкой щели, независимо от ее направления, на экране получается подобное изображение проволочной сетки.

$$7.58. N \geq \frac{D}{d}.$$

7.59. 1) Около 0,3 мкм; 2) около 0,19 мкм.

7.60. $u^2 \approx \sqrt{\frac{\lambda}{R}}$, т. е. максимальное число колец будет наблюдаться при угловой апертуре $u \approx 2^\circ$. При этом $m_{\text{max}} \approx 10^3$ колец.

7.61. Сильное поле необходимо для того, чтобы сделать пучок электронов параксиальным и, следовательно, изображение — геометрически подобным объекту. При этом разрешающая способность эмиссионного микроскопа равна $\Delta \approx \frac{kT}{eE}$, отсюда $E_1 = 5$ кВ/см; $E_2 = 500$ кВ/см.

$$7.62. f_2 \leq \frac{ld}{2f_1 n \sin \alpha}, \text{ где } d \text{ — диаметр зрачка глаза.}$$

7.63. $n \sin \alpha \geq \frac{D}{2f}$, $N \geq \frac{DL}{fd}$, где L — расстояние ясного зрения, d — диаметр зрачка глаза.

$$7.64. U = \frac{12,24 \sin \Omega_{\text{опт}}}{\lambda \sin \Omega_{\text{эл}}} \approx 600 \text{ В.}$$

$$7.65. \tau \approx \frac{1}{2\pi\nu} \left(\frac{\lambda}{a} + \frac{a}{2L} \right) \approx 10^{-6} \text{ с.}$$

$$7.66. \frac{E_2}{E_1} = k \left(\frac{d_2 D}{2,44\lambda f} \right)^2 \approx 0,034. \text{ Разрешение объектива } \Delta \approx \frac{\lambda}{D} f \approx 10 \text{ мкм.}$$

Поскольку $d_1 > \Delta > d_2$, то изображения более мелких деталей дифракционные, а крупных — геометрические.

7.67. $\frac{E_{\text{Б}}}{E_{\text{Н}}} = k \left(\frac{D_2}{\alpha f_2} \right)^2 \left(\frac{2\lambda f_1}{D_1^2} \right)^2 = 123$, где $E_{\text{Б}}$ — средняя освещенность изображения звезды в телескопе Борра, $E_{\text{Н}}$ — в телескопе Ньютона.

§ 8. Спектральные приборы

8.1. $R \approx 1000$.

8.2. $b \approx 1$ см.

8.3*: $b \ll 2,5 \cdot 10^{-3}$ мм.

Решение. Пусть $\delta\lambda$ — минимальная разность длин волн двух спектральных линий, разрешаемая призмой при бесконечно узкой коллиматорной щели. Согласно формуле для теоретической разрешающей способности $\lambda/\delta\lambda = a|dn/d\lambda|$, разность показателей преломления для этих спектральных линий $\delta n = \lambda/a$. Благодаря различию в показателях преломления первоначально параллельный пучок лучей по выходе из призмы делается расходящимся. Рассчитаем угловое расхождение вышедшего пучка в предположении, что на призму падал параллельный пучок. Имеем

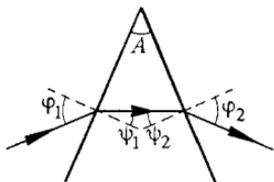


Рис. 448

(рис. 448) $\sin \varphi_1 = n \sin \psi_1$. Отсюда при постоянном φ_1

$$\delta n \sin \psi_1 + n \cos \psi_1 \delta \psi_1 = 0.$$

Так как $\psi_1 + \psi_2 = A = \text{const}$ и, следовательно, $\delta \psi_1 + \delta \psi_2 = 0$, то

$$\delta n \sin \psi_1 = n \cos \psi_1 \delta \psi_2.$$

Далее, из $\sin \varphi_2 = n \sin \psi_2$ находим искомое угловое расхождение вышедшего пучка:

$$\delta \varphi_2 = \frac{\sin \psi_2}{\cos \varphi_2} \delta n + \frac{n \cos \psi_2}{\cos \varphi_2} \delta \psi_2 = \left(\frac{\sin \psi_2}{\cos \varphi_2} + \frac{n \cos \psi_2}{\cos \varphi_2} \frac{\sin \psi_1}{n \cos \psi_1} \right) \delta n,$$

а при установке на угол наименьшего отклонения ($\varphi_1 = \varphi_2 = \varphi$; $\psi_1 = \psi_2 = \psi$):

$$\delta \varphi_2 = 2 \frac{\sin \psi}{\cos \varphi} \delta n = 2 \frac{\sin \psi}{\cos \varphi} \frac{\lambda}{a}.$$

Для полного использования теоретической разрешающей способности призмы необходимо, чтобы угловая ширина коллиматорной щели $a = b/f$ была мала по сравнению с $\delta \varphi_2$. Это дает

$$b \ll 2 \frac{\sin \psi}{\cos \varphi} \frac{f\lambda}{a}.$$

Для $A/2 = \psi = 30^\circ$, $n = 1,73$ получаем

$$b \ll \frac{2}{\sqrt{4-n^2}} \frac{f\lambda}{a} = \frac{2f\lambda}{a} = 2,5 \cdot 10^{-3} \text{ мм.}$$

8.4*
$$\mathcal{J} = C \left[\frac{\sin \left(\frac{N\pi d}{\lambda} \sin \theta \right)}{\sin \left(\frac{\pi d}{\lambda} \sin \theta \right)} \right]^2 \left[\frac{\sin \left(\frac{\pi b}{\lambda} \sin \theta \right)}{\frac{\pi b}{\lambda} \sin \theta} \right]^2,$$

где C — постоянная, а θ — угол между нормалью к решетке и заданным направлением, к которому относится интенсивность \mathcal{J} .

Решение. Так как требуется рассчитать распределение интенсивности в дифракционной картине Фраунгофера на решетке, то можно считать,

что экран, на котором наблюдается эта картина, отодвинут достаточно далеко. Лучи, приходящие из различных щелей решетки в любую точку экрана, можно считать параллельными. Выберем такую точку на экране, чтобы приходящие в нее лучи образовывали угол θ с нормалью к решетке. Разность фаз между соседними интерферирующими лучами равна $\delta = (2\pi d \sin \theta)/\lambda$. На векторной диаграмме колебание, приходящее в рассматриваемую точку от какой-либо щели решетки, можно изобразить вектором. Эти векторы образуют ломаную линию с равными звеньями и равными углами (рис. 449). Результирующее колебание изобразится геометрической суммой всех этих векторов. Сложение векторов на плоскости формально тождественно со сложением комплексных чисел. Если первый вектор изобразить комплексным числом a , то последующие изобразятся комплексными числами $ae^{i\delta}$, $ae^{2i\delta}$ и т. д. Их сумма равна



Рис. 449

$$A = a[1 + e^{i\delta} + e^{2i\delta} + \dots + e^{i(N-1)\delta}] = a \frac{1 - e^{iN\delta}}{1 - e^{i\delta}}.$$

Квадрат модуля комплексного числа A дает относительную интенсивность света в рассматриваемой точке экрана:

$$\begin{aligned} \mathcal{J} &= |A|^2 = AA^* = |a|^2 \frac{1 - e^{iN\delta}}{1 - e^{i\delta}} \frac{1 - e^{-iN\delta}}{1 - e^{-i\delta}} = \\ &= |a|^2 \frac{2 - (e^{iN\delta} + e^{-iN\delta})}{2 - (e^{i\delta} + e^{-i\delta})} = |a|^2 \frac{1 - \cos(N\delta)}{1 - \cos \delta}. \end{aligned}$$

Так как $|a|^2$ определяет интенсивность дифрагированного света на одной щели, то по известной формуле

$$|a|^2 = C \left[\frac{\sin\left(\frac{\pi b}{\lambda} \sin \theta\right)}{\frac{\pi b}{\lambda} \sin \theta} \right]^2.$$

Подставляя это значение в предыдущее выражение, легко получить ответ. Постоянная C пропорциональна интенсивности падающего света и квадрату ширины щели b . Ни от каких других параметров решетки она не зависит.

8.5.* Решение. Представим ответ предыдущей задачи в виде

$$\mathcal{J}(\theta) = Cb^2 \left(\frac{\sin \alpha}{\alpha} \right)^2 \left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta} \right)^2,$$

где $\alpha = \pi b \sin \theta/\lambda$, $\beta = \pi d \sin \theta/\lambda$, а постоянная C от параметров решетки не зависит. Подставляя значения α , получим

$$\mathcal{J}(\theta) = C\lambda^2 \frac{\sin^2 \alpha}{\pi^2 \sin^2 \theta} \left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta} \right)^2.$$

Для дополнительной решетки

$$\mathcal{J}'(\theta) = C\lambda^2 \frac{\sin^2 \alpha'}{\sin^2 \theta} \left(\frac{\sin N\beta}{\sin \beta} \right)^2,$$

где $a' = [\pi(d - b) \sin \theta] / \lambda$, так что $a + a' = (\pi d \sin \theta) / \lambda = \beta$. Для главных максимумов $d \sin \theta = m\lambda$, $a + a' = m\lambda$. Поэтому $\sin^2 \alpha = \sin^2 \alpha'$ и, следовательно, $\mathcal{I}'_{\text{гл}} = \mathcal{I}_{\text{гл}}$. При $m = 0$ рассуждение неприменимо, так как в этом случае в знаменателе $\sin \theta = 0$. Допустим теперь, что θ не есть угол на главный максимум. При больших значениях N главные максимумы очень резкие. Практически весь свет концентрируется в главных максимумах, занимающих очень узкие интервалы углов $\Delta\theta$, стремящиеся к нулю при $N \rightarrow \infty$. Практическое значение имеют только углы, удовлетворяющие условию $d \sin \theta = m\lambda$, а также углы, отличающиеся от них ничтожно мало, а в этих случаях применимо доказательство, приведенное выше.

8.6. $\frac{b}{d} = \frac{1}{4}$ или $\frac{b}{d} = \frac{3}{4}$ (см. предыдущую задачу).

8.7*. Решение. Введем обозначения $q = b/d$, $q(d - b)/d = 1 - q$. Суммарный поток энергии прошедшего света, распределяющийся по всем максимумам, пропорционален q , интенсивность нулевого максимума пропорциональна q^2 , а потому

$$\frac{\mathcal{I}_{\text{прош}}}{q} = \frac{\mathcal{I}'_{\text{прош}}}{q'}, \quad \frac{\mathcal{I}_0}{q^2} = \frac{\mathcal{I}'_0}{q'^2}.$$

По теореме Бабине для дополнительных решеток $\mathcal{I}_{\text{диф}} = \mathcal{I}'_{\text{диф}}$. Кроме того, $\mathcal{I}_{\text{прош}} = \mathcal{I}_0 + \mathcal{I}_{\text{диф}}$. Исключив из написанных соотношений $\mathcal{I}'_{\text{диф}}$ и \mathcal{I}'_0 , найдем $\mathcal{I}_{\text{диф}} = (1 - q)\mathcal{I}_{\text{прош}}$. Учитывая также, что $\mathcal{I}_{\text{прош}} = q\mathcal{I}_{\text{пад}}$, получим $\mathcal{I}_{\text{диф}} = q(1 - q)\mathcal{I}_{\text{пад}}$. Максимум для $\mathcal{I}_{\text{диф}}$ получается при $q = 1/2$. При этом $\mathcal{I}_{\text{диф}} = \mathcal{I}_{\text{пад}}/4$.

8.8. $nd \sin \theta = n\lambda$, но $d \sin \theta \neq k\lambda$, $b \sin \theta = m\lambda$, где n, m, k — целые числа. Условие минимума — выполнение хотя бы одного из этих равенств.

8.9. $d(\sin \theta - \sin \theta_0) = n\lambda$. Если $d \gg n\lambda$, то условие максимума принимает вид $d \cos \theta_0(\theta - \theta_0) \approx n\lambda$, т. е. постоянная решетки как бы уменьшилась по сравнению со случаем нормального падения и стала равной $d \cos \theta_0$ вместо d . При этом углы $\theta - \theta_0$, определяющие направления на максимумы, отсчитываются от направления падающего света (или отраженного в отражающей решетке).

8.10. $\lambda = 0,573 \text{ \AA}$.

8.11. $m = \frac{nd}{b}$, где $n = 1, 2, 3, \dots$

8.12. Исчезнут: 1) спектры порядков 2, 4, 6, ...

2) спектры порядков 3, 6, 9, ...

3) спектры порядков 4, 8, 12, ...

8.13. Максимальный порядок равен наибольшему из целых чисел, не превосходящих d/λ .

8.14. $\lambda = 6481 \text{ \AA}$.

8.15. При нормальном падении $\lambda_{\text{max}} = d$. Период решетки должен быть не менее $0,01 \text{ см}$, т. е. решетка должна иметь не более 10 штрих/мм. При скользком падении на пропускающую решетку $\lambda_{\text{max}} = 2d$.

8.16*. Если угол падения близок к $\pi/2$, зеркальное отражение наблюдается всегда. При малых углах падения зеркальное отражение может наблюдаться, если шероховатость поверхности $h \ll \lambda$.

Решение. Пусть падающие лучи образуют угол θ с нормалью к плоскости, изображенной на рис. 450 штриховой линией. Рассмотрим интерференцию вторичных волн, исходящих от поверхности тела под углом θ' к нормали. Разность хода каких-либо двух лучей, идущих в рассматриваемом направлении, определяется выражением

$$\Delta = AD - BC = a (\sin \theta' - \sin \theta) + h (\cos \theta' + \cos \theta).$$

Здесь a может принимать какие угодно значения. Поэтому если $\theta' \neq \theta$, то разность хода Δ может принимать также какие угодно значения, и притом для неправильной поверхности тела эти значения будут встречаться одинаково часто. Это показывает, что правильное отражение, если таковое возможно, может происходить лишь под углом $\theta' = \theta$. В таком случае

$$\Delta = 2h \cos \theta.$$

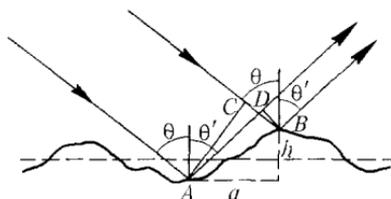


Рис. 450

Отсюда видно, что, каков бы ни был размер h , можно подобрать достаточно большой угол θ , для которого $\Delta \ll \lambda$. При этом условии отражение будет правильное. При нормальном падении $\Delta = 2h$ и правильное отражение возможно лишь при соблюдении условия $h \ll \lambda$.

8.17. Не могут.

8.18. Углы дифракции не меняются. Интенсивности стремятся к нулю.

8.19. $h = \frac{2m-1}{2(n-1)} \lambda$, где $m = 1, 2, 3, \dots$ Интенсивность нулевого главного максимума равна нулю.

8.20. Углы дифракции не меняются. Интенсивности стремятся к нулю.

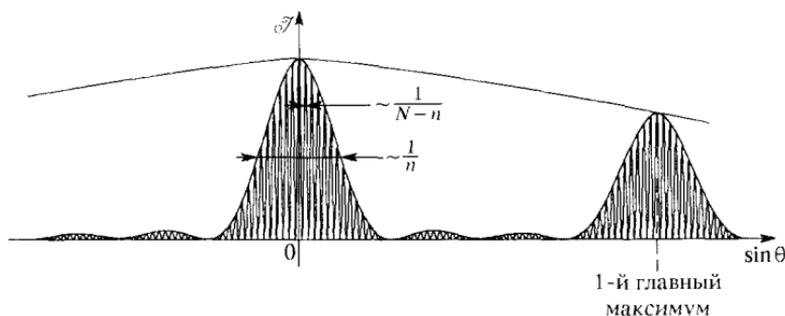


Рис. 451

8.21. $\mathcal{J}(\sin \theta) =$

$$= \mathcal{J}_1 \frac{1 - \cos n\delta}{1 - \cos \delta} 2[1 + \cos(N-n)\delta] = 4\mathcal{J}_1 \frac{\sin^2(n\delta/2)}{\sin^2(\delta/2)} \cos^2\left(\frac{N-n}{2}\delta\right),$$

где $\delta = \frac{2\pi}{\lambda} d \sin \theta$, $\mathcal{J}_1 = \mathcal{J}_0 \left(\frac{\sin u}{u}\right)^2$, $u = \frac{\pi b \sin \theta}{\lambda}$. График изображен на рис. 451.

$$8.22. \frac{\mathcal{J}_0}{\mathcal{J}_{\text{пад}}} = \frac{(Nb)^2}{(Nd)^2} = \frac{1}{4}; \quad \frac{\mathcal{J}_{\pm 1}}{\mathcal{J}_{\text{пад}}} = \frac{4N^2b^2}{\pi^2 N^2 d^2} \approx 0,1; \quad \frac{\mathcal{J}_{\pm 2}}{\mathcal{J}_{\text{пад}}} = 0.$$

$$8.23. m > \frac{\delta}{f} \frac{a}{N\delta\lambda} = 2,5; \quad m \geq 3.$$

$$8.24. l < \frac{Da\delta\lambda}{2\lambda^2}. \text{ Кроме того, } l_{\text{min}} \gg D \text{ (условие малости углов).}$$

$$8.25. D_{\text{min}} = Nd = 5 \text{ см}; \quad f_{\text{min}} = 250 \text{ см.}$$

$$8.26^* \Delta x = 1 \text{ см.}$$

Решение. Условие максимума m -го порядка (рис. 452)

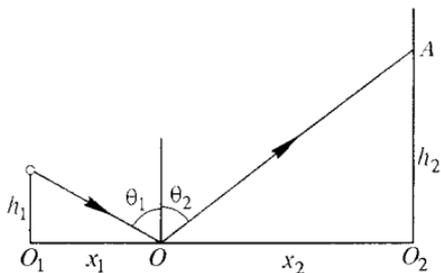


Рис. 452

$$d(\sin \theta_1 - \sin \theta_2) = m\lambda,$$

а максимума $(m + 1)$ -го порядка

$$d(\sin \theta'_1 - \sin \theta'_2) = (m + 1)\lambda.$$

При переходе от одного максимума к другому углы θ_1 и θ_2 получают приращения $\Delta\theta_1$ и $\Delta\theta_2$, связанные соотношением

$$d(\cos \theta_1 \Delta\theta_1 - \cos \theta_2 \Delta\theta_2) = \lambda.$$

Кроме того, $x_1 = h_1 \operatorname{tg} \theta_1$, $x_2 = h_2 \operatorname{tg} \theta_2$,

причем $x_1 + x_2 = a = \text{const}$. Из этого условия получается второе соотношение

$$\frac{h_1}{\cos^2 \theta_1} \Delta\theta_1 + \frac{h_2}{\cos^2 \theta_2} \Delta\theta_2 = 0.$$

Из этих двух соотношений находим $\Delta\theta_1$ и $\Delta\theta_2$, а после этого расстояние между максимумами:

$$\Delta x = \Delta x_1 = \Delta x_2 = \frac{h_1}{\cos^2 \theta_1} \Delta\theta_1 = - \frac{h_2}{\cos^2 \theta_2} \Delta\theta_2.$$

Вычисления можно упростить, заметив, что углы θ_1 и θ_2 мало отличаются от угла падения θ_0 , соответствующего правильному отражению света от пластинки. Заменяя эти углы на θ_0 , находим

$$\Delta x = \frac{h_1 h_2}{h_1 + h_2} \frac{\lambda}{d \cos^2 \theta_0}.$$

При этом $\cos \theta_0 \approx h_1/x_1 \approx h_2/x_2$, или $\cos \theta_0 = (h_1 + h_2)/(x_1 + x_2) = (h_1 + h_2)/a = 1/10$. Подстановка числовых значений дает ответ.

$$8.27. 1) 8,1 \text{ угл. с/}\text{\AA}; 2) 0,0197 \text{ мм/}\text{\AA}; 3) 50,7 \text{ \AA/мм.}$$

$$8.28. \text{ Около } 0,12 \text{ мм.}$$

$$8.29. D = \frac{n}{d \cos \theta} = \frac{n}{d\sqrt{1 - (n\lambda/d)^2}} = 0,63 \cdot 10^4 \text{ рад/см} = 13 \text{ угл. с/}\text{\AA}.$$

$$8.30. 600 \text{ штрих/мм.}$$

$$8.31. \Delta\theta = \frac{\lambda}{Nd \cos \theta}.$$

$$8.32. \text{ Около } 1000.$$

8.33. 12 000 и 48 000.

8.34. Нет.

8.35. Разрешающая способность не изменится. Дисперсионная область уменьшится вдвое.

$$8.36. \Delta x = \frac{f\lambda}{l} = 3,3 \text{ мкм.}$$

$$8.37. b \ll \frac{f\lambda}{Nd} \approx 0,001 \text{ см.}$$

$$8.38^* R_{\max} \approx 100.$$

Решение. Радиус пространственной когерентности в плоскости решетки

$$r_{\text{ког}} \approx \frac{\lambda L}{D}.$$

Эффективно работающее число щелей $N_{\text{эфф}} \approx r_{\text{ког}}/d$, где d — период решетки. Разрешающая способность решетки

$$R = \frac{\lambda}{\delta\lambda} = mN_{\text{эфф}}, \quad m_{\max} \approx \frac{d}{\lambda}.$$

Отсюда максимальная разрешающая способность

$$R_{\max} \approx \frac{d}{\lambda} \frac{r_{\text{ког}}}{d} \approx \frac{L}{D} = 100.$$

$$8.39. L_{\min} \approx D \frac{\lambda}{\delta\lambda} = 10 \text{ см.}$$

$$8.40. R_{\max} \approx \frac{1}{\psi} = 10^3.$$

$$8.41. \psi \leq \frac{\lambda_2 - \lambda_1}{\lambda_1} = 4 \cdot 10^{-4} \text{ рад.}$$

$$8.42. \frac{\delta\theta_2}{\delta\theta_1} = \frac{\frac{1}{v_1} \operatorname{tg} \theta}{\frac{1}{N} \operatorname{tg} \theta} = \frac{N}{v_1} \approx 15.$$

$$8.43^* \text{ Нельзя. } \delta\lambda_{\text{деф}} \approx 3 \text{ \AA}.$$

Решение. Зеемановское расщепление спектральной линии

$$\Delta\omega = \frac{eB}{2m_e c}, \quad \text{откуда} \quad \Delta\lambda = \frac{\lambda^2 eB}{4\pi m_e c^2} = 0,16 \text{ \AA}.$$

Если решетка не имеет дефектов, то минимально разрешаемое $\delta\lambda = \lambda/(mN) = 0,06 \text{ \AA} < \Delta\lambda$, т. е. зеемановское расщепление разрешается бездефектной решеткой с теми же параметрами.

Для решетки с дефектом максимум 1-го порядка размыт между углами θ_1 и θ_2 , где $d_1 \sin \theta_1 = \lambda$, $d_2 \sin \theta_2 = \lambda$. Или $\theta_1 \approx \lambda/d_1$; $\theta_2 \approx \lambda/d_2$, откуда угловая полуширина максимума 1-го порядка

$$\frac{\Delta\theta}{2} = \frac{d_2 - d_1}{2d_1 d_2} \lambda \approx \frac{\Delta d}{2d^2} \lambda,$$

где $\Delta d/d = 10^{-2}$ — относительное изменение периода решетки. При малых углах θ угловая дисперсия в первом порядке

$$\frac{d\theta}{d\lambda} \approx \frac{m}{d} = \frac{1}{d},$$

откуда получим

$$\delta\lambda_{\text{деф}} \approx d \frac{\Delta\theta}{2} = \frac{\Delta d}{2d} \lambda = 3 \text{ \AA} > \Delta\lambda.$$

Таким образом, разрешить зеемановское расщепление с помощью данной дефектной решетки нельзя.

$$8.44. D_{\min} \approx \frac{1,22}{N} \frac{\lambda}{\delta\lambda} \approx 1,5 \text{ см.}$$

$$8.45. \tau_{\text{ф}} = \frac{D}{c} = 100 \text{ пс.}$$

$$8.46. \frac{\tau}{\tau_0} \approx 6.$$

$$8.47. L \approx \frac{c\tau}{\lambda m n} = 100 \text{ см.}$$

$$8.48. D > \frac{\lambda d \cos \alpha}{m \Delta\lambda} \approx 0,042 \text{ см.}$$

$$8.49. L = \frac{c\tau d^2}{\lambda \delta\lambda} \approx 75 \text{ см, где } \lambda \approx \lambda_{\text{ср}} = 505 \text{ нм.}$$

$$8.50. \tau = \frac{l\lambda\delta\lambda}{cd^2} = 2,3 \cdot 10^{-12} \text{ с.}$$

$$8.51. d = 6\lambda_1 = 30 \text{ мкм.}$$

$$8.52. \frac{\Delta\omega_2}{\Delta\omega_1} \approx \frac{c\tau}{\Delta} = 3 \cdot 10^{-3}.$$

$$8.53. Q \approx 10.$$

8.54* Решение. Электрон периодически возбуждает в решетке гоже-ственные возмущения, следующие друг за другом через время $\tau = d/v$. Раз-ность хода между возмущениями, распространившимися от соседних штри-хов решетки A и B под углом θ к нормали $d[(c/v) - \sin \theta]$ должна быть рав-на $m\lambda$, чтобы возмущения усиливали друг друга (угол θ может быть как положительным, так и отрицательным). Случаи $m = 0$ и $m < 0$ исключают-ся, поскольку $c/v > 1$. Таким образом, возможные значения m и λ должны удовлетворять условию

$$|\sin \theta| = \left| \frac{c}{v} - \frac{m\lambda}{d} \right| \leq 1.$$

$$8.55. \Delta T < \frac{1}{Nm\alpha} \approx 1 \text{ К.}$$

$$8.56* D \approx 4,4 \text{ см.}$$

Решение. Условие автоколлимации (обратного отражения на дифрак-ционной решетке) в 1-м порядке $2d \sin \theta = \lambda$, где $d = 1/N$, θ — угол наклона решетки. Отсюда получаем

$$\sin \theta = \lambda \frac{N}{2}, \quad \cos \theta = \sqrt{1 - (\lambda N/2)^2}.$$

Относительное расстояние между модами в интерферометре

$$\frac{\Delta\nu}{\nu} = \frac{\Delta\lambda}{\lambda} = \frac{\lambda}{2L}.$$

Для выделения одной моды в 1-м порядке необходимо выполнение условия

$$\frac{\Delta v}{v} = \frac{\lambda}{2l} \geq \frac{1}{N_1},$$

где $N_1 = DN/\cos \theta$ — число освещенных штрихов решетки. Отсюда

$$D \geq \frac{2L}{N\lambda} \cos \theta = L \frac{[1 - (\lambda N/2)^2]^{1/2}}{(\lambda N/2)} \approx 4,4 \text{ см.}$$

$$8.57. \delta\lambda = \frac{\lambda^2 \operatorname{ctg} \varphi}{2D} = 0,2 \text{ \AA}.$$

$$8.58. \delta\lambda = \frac{\lambda}{2\alpha d \frac{dn}{d\lambda}} = 35 \text{ \AA}.$$

$$8.59^* l_F \gg \frac{h^2}{\lambda} = 10^6 \text{ см} = 10 \text{ км}.$$

Решение. На меньших расстояниях никакой френгоферовой картины не возникает. При $l \ll h^2/\lambda$ справедлива геометрическая оптика. За кристаллом получаются пучки дифрагированных лучей, а в местах их пересечения с плоскостью фотопластинки — система пятен. Нефренгоферовый характер пятен проявляется в том, что в каждом пятне фаза колебаний меняется от точки к точке, тогда как в случае френгоферовой картины она практически одинакова в пределах каждого пятна. Однако направления пучков за кристаллом можно определить, проводя от кристалла прямые на (расположенные в бесконечности) френгоферовы максимумы. Этим и объясняется, почему при расчете указанных направлений можно пользоваться формулами френгоферовой дифракции.

8.60* **Решение.** Пусть на решетку падает пучок параллельных лучей с длиной волны λ под углом скольжения α_0 . Направление дифрагированного пучка m -го порядка определяется условием $d(\cos \alpha_0 - \cos \alpha) = m\lambda$. Для такого же пучка с близкой длиной волны λ' : $d(\cos \alpha_0 - \cos \alpha') = m\lambda'$. Отсюда

$$d(\cos \alpha' - \cos \alpha) = m(\lambda - \lambda'), \quad \text{или} \quad d \sin \alpha \delta\alpha = m\delta\lambda,$$

где введены обозначения: $\delta\alpha = |\alpha' - \alpha|$, $\delta\lambda = |\lambda' - \lambda|$. Для спектрального разрешения необходимо, чтобы оба пучка пространственно разделились. Если l — расстояние до фотопластинки, измеренное вдоль направления дифрагированного луча, то боковое смещение одного пучка относительно другого равно $x = l\delta\alpha$. Условие разрешения состоит в том, чтобы это смещение было не меньше ширины дифрагированного пучка, т. е. $x \geq h$. Ширина h определяется выражением $h = D \sin \alpha$, где D — ширина дифракционной решетки. В результате условие разрешения принимает вид

$$\frac{lm\delta\lambda}{d \sin \alpha} \geq D \sin \alpha.$$

Минимальному разрешаемому расстоянию $\delta\lambda$ соответствует знак равенства. Поэтому для разрешающей способности получаем

$$\frac{\lambda}{\delta\lambda} = \frac{lm\lambda}{Dd \sin^2 \alpha} = Nm \frac{l\lambda}{h^2}.$$

Так как $l\lambda/h^2 \ll 1$, то $\lambda/\delta\lambda \ll Nm$, т. е. разрешающая способность решетки в рентгеновской области спектра меньше, чем в оптической. Для повышения разрешающей способности надо применять узкие пучки, а фотопластинку помещать возможно дальше от решетки.

$$8.61. \delta\theta = \frac{\lambda}{2L \sin \varphi} = 0,5 \cdot 10^{-6} \text{ рад.}$$

$$8.62. \tau = \frac{6 \lambda_0 f n}{5 v} = 1,2 \cdot 10^{-4} \text{ с.}$$

$$8.63. \frac{\Delta v}{v_0} = \frac{v}{c} \sin \theta = \frac{v}{c} \frac{m\lambda}{d} = 4 \cdot 10^{-9}.$$

8.64. $v = \frac{2v}{d} = 10$ кГц; частота изменения тока фотоприемника во вторых порядках $v_{\pm 2} = \frac{4v}{d} = 20$ кГц. Токи фотоприемников, установленных в точках P_1 и P_2 , сдвинуты по фазе.

8.65. Максимальный порядок спектра равен целому числу, содержащемуся в d/λ , т. е. $m = 3$.

$$\text{В этом порядке } \delta\lambda = \frac{\lambda}{Nm} = 0,04 \text{ \AA}; \quad \Delta x = \frac{fm\delta\lambda}{\sqrt{d^2 - m^2\lambda^2}} = 1 \text{ мм.}$$

$$8.66^* R_{\text{реш}} = 3,3 \cdot 10^5; \quad \frac{R_{\text{реш}}}{R_{\text{пр}}} = 33.$$

Решение. Из формулы решетки $d(\sin \theta - \sin \theta_0) = m\lambda$ следует $m\lambda \leq 2d$, откуда умножением на $N = b/d$ получаем $R_{\text{реш}} = 2b/\lambda = 3,3 \cdot 10^5$ и $\frac{R_{\text{реш}}}{R_{\text{пр}}} = \frac{2/\lambda}{dn/d\lambda} = 33$.

$$8.67. d = \left| \frac{d\lambda}{dn} \right| = 10^{-3} \text{ см.}$$

$$8.68. d = m \left(\frac{d\varphi}{d\lambda} \right)^{-1} = 2 \cdot 10^{-3} \text{ см.}$$

$$8.69. D = \frac{(n^2 - 1) - \lambda n \frac{dn}{d\lambda}}{\lambda \varepsilon}; \quad \Delta\lambda = \frac{\lambda^2 \sqrt{n^2 - 1}}{2h \left[(n^2 - 1) - \lambda n \frac{dn}{d\lambda} \right]}.$$

$$8.70. N = \frac{L\sqrt{n^2 - 1}}{2h} = 17.$$

$$8.71. L = \frac{\lambda^2}{(n^2 - 1)\delta\lambda} = 2,5 \text{ см.}$$

$$8.72. b = \frac{L(n^2 - 1)}{\lambda \frac{dn_{\text{пр}}}{d\lambda}} = 2,6 \text{ м.}$$

$$8.73. n = \frac{\lambda_1 \lambda_2}{2d(\lambda_2 - \lambda_1)} = 2,1.$$

$$8.74. 2L \cos \varphi = m\lambda; \quad \Delta\varphi = -\frac{\lambda}{2L \sin \varphi}; \quad \frac{d\varphi}{d\lambda} = -\frac{m}{2L \sin \varphi}; \quad \Delta\lambda = \frac{\lambda}{m} = \frac{\lambda^2}{2L \cos \varphi}.$$

$$8.75. \Delta\lambda = 0,125 \text{ \AA.}$$

$$8.76. m \approx 36300.$$

8.77* Решение. Пусть ρ — коэффициент отражения света (по интенсивности) от каждой посеребренной поверхности пластин интерферометра.

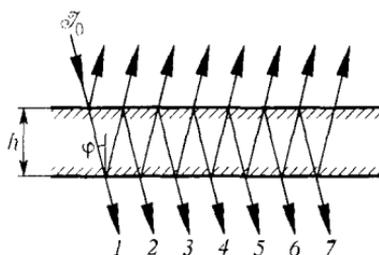


Рис. 453

(Последние для простоты на рис. 453 изображены математическими плоскостями.) Если \mathcal{I}_0 — интенсивность падающего света, то интенсивности прошедших пучков 1, 2, 3, ... будут

$$\begin{aligned}\mathcal{I}_1 &= (1 - \rho)^2 \mathcal{I}_0, \\ \mathcal{I}_2 &= \rho^2 (1 - \rho)^2 \mathcal{I}_0, \\ \mathcal{I}_3 &= \rho^4 (1 - \rho)^2 \mathcal{I}_0, \\ &\dots\end{aligned}$$

а соответствующие амплитуды

$$\begin{aligned}A_1 &= (1 - \rho) A_0, \\ A_2 &= \rho (1 - \rho) A_0, \\ A_3 &= \rho^2 (1 - \rho) A_0, \\ &\dots\end{aligned}$$

где A_0 — амплитуда падающего света. Каждый пучок запаздывает по фазе относительно предыдущего пучка на $\Delta = 2h \cos \varphi / \lambda$, где h — расстояние между отражающими плоскостями интерферометра, а φ — угол падения. С учетом запаздывания амплитуда результирующего колебания прошедшей волны представится геометрической прогрессией:

$$A = A_0 (1 - \rho) [1 + \rho e^{-i\Delta} + \rho^2 e^{-2i\Delta} + \dots] = \frac{A_0(1 - \rho)}{1 - \rho e^{-i\Delta}},$$

а интенсивность

$$\mathcal{I} = \frac{A_0^2(1 - \rho)^2}{(1 - \rho e^{-i\Delta})(1 - \rho e^{i\Delta})} = \frac{\mathcal{I}_0(1 - \rho)^2}{(1 - \rho)^2 + 4\rho \sin^2(\Delta/2)}.$$

Когда $\Delta = (2m + 1)\pi$, это выражение минимально: $\mathcal{I}_{\min} = \mathcal{I}_0 \left(\frac{1 - \rho}{1 + \rho} \right)^2$, или

$\mathcal{I}_{\min} \approx \frac{\mathcal{I}_0}{4} (1 - \rho)^2 \approx 0$, так как отражательная способность ρ близка к единице. Когда $\Delta = 2m\pi$, величина \mathcal{I} достигает максимума: $\mathcal{I}_{\max} = \mathcal{I}_0$. Когда $(1 - \rho)^2 + 4\rho \sin^2(\Delta/2) = 2(1 - \rho)^2$, т. е. $4\rho \sin^2(\Delta/2) = (1 - \rho)^2$, то максимальная интенсивность убывает вдвое. В максимуме $\Delta = 2m\pi$; в точке, где $\mathcal{I} = \mathcal{I}_{\max}/2$, $\Delta = 2m\pi + \delta\Delta$, причем $4\rho^2 \sin^2(\delta\Delta/2)(1 - \rho)^2$. Так как эта

величина мала по сравнению с единицей, то синус можно заменить самим углом и таким путем получить $\delta\Delta = (1 - \rho)/\sqrt{\rho}$.

Пусть для угла падения φ интенсивность линии с длиной волны λ равна половине максимальной. Тогда

$$\frac{2h \cos \varphi}{\lambda} = 2m\pi + \delta\Delta.$$

Для более длинной волны λ' и того же угла падения интенсивность будет также равна половине максимальной при условии

$$\frac{2h \cos \varphi}{\lambda'} = 2m\pi - \delta\Delta.$$

Тогда расстояние между максимумами обеих линий как раз окажется равным полуширине линии, т. е. минимальному расстоянию, разрешаемому интерферометром. В этом случае $\lambda(2m\pi + \delta\Delta) = \lambda'(2m\pi - \delta\Delta)$, откуда

$$\frac{\lambda + \lambda'}{\lambda' - \lambda} = \frac{2m\pi}{\delta\Delta} = \frac{2m\pi}{1 - \rho} \sqrt{\rho},$$

или ввиду близости линий λ и λ'

$$\frac{\lambda}{\delta\lambda} = \frac{m\pi}{1 - \rho} \sqrt{\rho} \approx \frac{m\pi}{1 - \rho} \approx \frac{\pi}{1 - \rho} \frac{2h}{\lambda}.$$

Это выражение можно записать в том же виде, что и для дифракционной решетки, т. е. $\lambda/\delta\lambda = N_{\text{эфф}}m$. Роль эффективного числа штрихов играет величина $N_{\text{эфф}} = \pi/(1 - \rho)$. Полученные результаты справедливы и для случая, когда интерферометр работает в отраженном свете.

8.78. $Q = \omega \frac{W}{N_{\text{пот}}} = \frac{2\pi L}{\lambda(1 - \rho)} = 10^9$, где $N_{\text{пот}}$ — мощность потерь.

$$\delta\nu = \frac{c}{\lambda Q} = 0,5 \text{ МГц}; \quad \Delta\nu = \frac{c}{2L} = 150 \text{ МГц}.$$

8.79. $L_{2\text{min}} = \frac{L_1}{10} = 2,5 \text{ см}; \quad R = f\sqrt{\frac{\lambda}{L_2}} = 0,45 \text{ см}.$

8.80*. $\tau \approx 1,5\%$.

Решение. Дисперсионная область интерферометра Фабри—Перо

$$\Delta\lambda = \frac{\lambda}{m} = \frac{\lambda^2}{2L},$$

где $m = 2L/\lambda$ — порядок интерференции, L — база интерферометра. Отсюда следует

$$L = L_{\text{max}} = \frac{\lambda^2}{2\Delta\lambda}.$$

Разрешающая способность интерферометра

$$R = \frac{\lambda}{\delta\lambda} \approx \frac{2\pi L}{\lambda(1 - \rho)} = \frac{\pi\lambda}{\Delta\lambda(1 - \rho)}.$$

Таким образом, максимальное значение коэффициента пропускания есть

$$\tau = 1 - \rho \approx \pi \frac{\delta\lambda}{\Delta\lambda} \approx 1,5\%.$$

$$8.81. \tau \approx 2 \cdot 10^{-7} \text{ с}; \quad Q \approx 10^8.$$

$$8.82. \frac{dn}{d\lambda} = \frac{n}{\lambda} - \frac{\lambda}{2L\Delta\lambda}.$$

$$8.83^* R_{\text{ИК}} \approx 2 \cdot 10^5.$$

Решение. Разрешающая способность R интерферометра Фабри—Перо может быть оценена из следующих соображений. Минимальная разность хода между лучами, участвующими в образовании интерференционной картины в интерферометре Фабри—Перо, равна $2L$. Следовательно, порядок интерференции $m = 2L/\lambda$. Эффективное число лучей на выходе интерферометра есть $N \approx 1/(1-\rho)$ (см. решение задачи 8.77). Проводя аналогию с дифракционной решеткой, запишем

$$R = \frac{\omega}{\Delta\omega} = mN \approx \frac{2L}{\lambda} \frac{1}{(1-\rho)} = \frac{\omega L}{c(1-\rho)}.$$

Отсюда

$$\Delta\omega \approx \frac{c(1-\rho)}{L}.$$

Так как $\omega = \omega_{\text{ИК}} + \omega_{\text{л}}$, где $\omega_{\text{л}} = \text{const}$ — частота лазерного излучения, $\omega_{\text{ИК}}$ — частота исследуемого источника в ИК-диапазоне, можно записать $\Delta\omega = \Delta\omega_{\text{ИК}}$. Следовательно,

$$R_{\text{ИК}} = \frac{\omega_{\text{ИК}}}{\Delta\omega_{\text{ИК}}} = \frac{\omega_{\text{ИК}}}{\Delta\omega} = \frac{\omega_{\text{ИК}}}{\omega} R \approx \frac{\omega_{\text{ИК}} L}{c(1-\rho)} = \frac{2\pi L}{\lambda_{\text{ИК}}(1-\rho)} \approx 2 \cdot 10^5.$$

$$8.84^* T_2 = 354 \text{ К}.$$

Решение. Условие максимума в интерферометре Фабри—Перо с воздушным промежутком имеет вид $2L \cos \varphi = m\lambda$, где φ — угол наклона лучей, L — база интерферометра. Для выбранного кольца $m = \text{const}$, поэтому при изменении температуры будем иметь

$$n_1 \cos \varphi_1 = n_2 \cos \varphi_2, \quad \text{или} \quad n_1 \left(1 - \frac{\varphi_1^2}{2}\right) = n_2 \quad (\varphi_2 = 0).$$

Поскольку давление $P = \text{const}$, имеем $n - 1 = A/T$. Постоянная A найдется по значению разности $n - 1$ при $T_1 = 293 \text{ К}$. Это даст $A = 0,08497$. Таким образом,

$$n_1 \left(1 - \frac{\varphi_1^2}{2}\right) = n_2 = 1 + \frac{A}{T_2} = 1,00024.$$

Отсюда получаем ответ.

8.85. $\delta T \approx \frac{1}{\alpha R} \approx 0,1 \text{ К}$, где $R \approx 10^7$ — разрешающая способность интерферометра Фабри—Перо.

8.86. $\delta P \leq \frac{1}{28 \cdot 10^{-10} R} \approx 150 \text{ Па}$, где $R \approx 2,4 \cdot 10^6$ — разрешающая способность интерферометра Фабри—Перо.

$$8.87. R_{\text{max}} \approx \frac{D}{\lambda \varphi} = 2 \cdot 10^6.$$

$$8.88. R_{\text{max}} \approx \frac{fD}{\lambda d} = 5 \cdot 10^5.$$

8.89. $L_{\min} \approx 0,0085 \text{ см}; \quad L_{\max} \approx 0,53 \text{ см}.$

8.90. На длине $l = 1 \text{ м}$ неон поглощает $2,5\%$ энергии излучения.

8.91. Серия затухающих импульсов длительностью $\tau = 10^{-11} \text{ с}$, следующих через интервалы $\Delta t = 2L/c = 3 \cdot 10^{-11} \text{ с}$. Импульсы затухают по экспоненциальному закону со временем затухания $t = R\lambda/c = 1,6 \cdot 10^{-9} \text{ с}$.

8.92* $Q \approx \frac{18D^2}{\lambda^2}.$

Решение. Функция пропускания резонатора

$$\frac{\mathcal{J}_{\text{ВЫХ}}}{\mathcal{J}_{\text{ВХ}}} = \frac{1}{1 + (4\rho/T^2) \sin^2(kL \cos \psi)},$$

где ρ — коэффициент отражения; $T = 1 - \rho$; ψ — угол падения. При $\psi = 0$ максимум пропускания имеет место при $kL = m\pi$. Добротность резонатора

$$Q = \frac{\omega}{\delta\omega} = \frac{2\pi m\sqrt{\rho}}{T}.$$

Для малых углов $\psi \ll 1$:

$$\frac{\mathcal{J}_{\text{ВЫХ}}}{\mathcal{J}_{\text{ВХ}}} = \frac{1}{1 + Q^2\psi^4/4}.$$

Из-за дифракции на зеркалах угол ψ лежит в пределах $-\lambda/D \leq \psi \leq \lambda/D$.

Диаметр выходного пучка возрастет в три раза, если резонатор будет пропускать волны в угловом диапазоне

$$-\frac{\lambda}{3D} \leq \psi \leq \frac{\lambda}{3D}.$$

Из условия $\frac{Q^2\psi^4}{4} \approx 1$, найдем $Q \approx \frac{2}{\psi^2} \approx \frac{18D^2}{\lambda^2}$.

8.93. $\tau \sim \frac{4\pi L}{(1-\rho)c}.$

8.94. $A_{\max} = \frac{1+\sqrt{\rho}}{\sqrt{1-\rho}} A_0 \approx 8,8 A_0; \quad A_{\min} = \frac{1-\sqrt{\rho}}{\sqrt{1-\rho}} A_0 \approx 0,11 A_0$

8.95. $R \approx \frac{2\pi l}{\lambda(1-\rho)} \approx 10^7$, где $\rho = \left(\frac{\alpha-1}{\alpha+1}\right)^2 \approx 0,957$.

8.96. $l_{\min} = \frac{\lambda}{2n} = 210 \text{ нм}.$

8.97. $l_m = \frac{\lambda}{4} (2m+1) = 8,7 \cdot 10^{-2} (2m+1) \text{ мкм}$, где $m = 0, 1, 2, 3, \dots$

Указание. Следует исследовать на минимум функцию $\left| E_{\text{отр}}/E_{\text{пад}} \right|^2$, откуда можно найти амплитудный коэффициент отражения ($r = -2/7$), а затем и показатель преломления n ($n = 1,8$).

8.98. Квазипериодические осцилляции (броски) фототока возникнут при $\tau < \frac{2L}{c} = 1 \text{ нс}$, где $\frac{2L}{c}$ — период серии импульсов света, приходящих в фотоприемник. Частота колебаний фототока $\nu = 10^9 \text{ Гц}$, характерное время затухания $T \approx \frac{\lambda}{c} Q \approx 3 \cdot 10^{-7} \text{ с}$. Число колебаний за время затухания $N \approx 300$ ($Q \approx 1,5 \cdot 10^8$ — добротность резонатора Фабри—Перо).

$$8.99. L \geq \frac{c}{2\Delta\nu} = 15 \text{ см}; \quad \rho_{\max} = 1 - \frac{2\pi L}{cT} \approx 0,97.$$

$$8.100. \mathcal{J}_L = \mathcal{J}_0 \frac{(1-\rho)I^2}{4\pi^2 L^2} = 2,5 \cdot 10^{-3} \text{ Вт/м}^2.$$

$$8.101. 1) m = \frac{n-1}{\lambda} b = 10\,000; \quad 2) \theta = \frac{\lambda}{a} = 51,5''.$$

$$8.102. b = \frac{N h (n-1)}{\lambda \frac{dn_{\text{np}}}{d\lambda}} = 2,6 \text{ м}.$$

§ 9. Элементы фурье-оптики и голографии

$$9.1. V_{\max} \approx 4a \text{ при } z = \frac{n \frac{\lambda}{2}}{1 - \cos \alpha}; \quad V_{\min} = 0 \text{ при } z = \frac{n \frac{\lambda}{2} \pm \frac{\lambda}{4}}{1 - \cos \alpha}.$$

9.2. $F(u) = \delta(u) + \frac{a}{2} \delta(u - \Omega) + \frac{a}{2} \delta(u + \Omega)$, где δ — дельта-функция, $u = k \sin \theta$. Спектр состоит из трех плоских волн, распространяющихся в направлениях $k \sin \theta = 0, \pm \Omega$ с амплитудами $1, \frac{a}{2}, \frac{a}{2}$ соответственно.

$$9.3. F_1(u) \sim \frac{\sin(au/2)}{au/2}, \text{ где } u = k \sin \theta, k — \text{волновое число.}$$

$$F_2(u) \sim \frac{\sin(bu/2)}{bu/2} \frac{\sin(Ndu/2)}{\sin(du/2)}.$$

9.4. Комплексная амплитуда волны за решеткой

$$A = A_0 \left(\frac{1}{2} e^{i\Omega x} + \frac{1}{4} e^{i2\Omega x} - e^{-i\Omega x} - \frac{1}{2} e^{-i2\Omega x} - \frac{1}{2} \right),$$

где $\Omega = \frac{2\pi}{d} = 2\pi \cdot 10^3 \text{ см}^{-1}$ (пространственная частота). За решеткой распространяются пять плоских волн в направлениях $k \sin \theta = 0; \pm \Omega; \pm 2\Omega$.

9.5*. Период изменения показателя преломления жидкости равен длине ультразвуковой волны Λ .

Решение. Показатель преломления жидкости зависит только от ее плотности. Поэтому задача сводится к определению пространственного периода изменения плотности жидкости.

На рис. 454 черными кружками изображены узлы скоростей в стоячей звуковой волне, а стрелками показаны направления движения частиц жидкости в некоторый момент времени.

В стоячей волне все частицы жидкости между двумя соседними узлами скорости движутся в одном направлении. При переходе через узел скорости направление движения частиц меняется на противоположное. Пусть смещения частиц жидкости в некоторый момент времени достигли своих максимальных значений. Тогда при направлениях скоростей, указанных на рис. 454, в узлах A, B, \dots будут сгущения, а в узлах C, D, \dots — разрежения. Через половину периода в узлах A, B, \dots будут разрежения и в узлах C, D, \dots — сгущения. Расстояние между двумя соседними сгущениями или

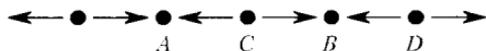


Рис. 454

разрежениями равно пространственному периоду изменения плотности, а следовательно, и показателя преломления жидкости. Оно, как видно из рис. 454, равно длине ультразвуковой волны Λ .

9.6* Решение. Так как частота звуковых колебаний очень мала по сравнению с частотой световых колебаний, то можно считать, что жидкость, в которой распространяется свет, неподвижна. Такая жидкость представляет собой неоднородную среду, показатель преломления которой меняется периодически в направлении, параллельном AB . Расчет светового поля в такой неоднородной среде представляет очень трудную задачу. Однако, как бы ни распространялся свет внутри жидкости, можно утверждать, что световое поле в плоскости CD при выходе из кюветы будет периодически меняться в направлении CD с периодом Λ . Для определения светового поля за кюветой можно, по принципу Гюйгенса, заменить реальные источники света виртуальными, расположенными по поверхности CD . При этом расстояние между двумя соседними одинаковыми виртуальными источниками будет равно длине ультразвуковой волны Λ (см. решение предыдущей задачи). Таким образом задача сводится к дифракции света на двумерной плоской решетке.

$$9.7. v = \frac{f\lambda v}{\Delta x} = 1200 \text{ м/с.}$$

9.8* При отсутствии затухания нельзя.

Решение. Пространственный период изменения показателя преломления жидкости в обоих случаях равен длине ультразвуковой волны Λ . Поэтому в обоих случаях углы дифракции будут одинаковы. Более того, будет одно и то же распределение интенсивности света в дифракционных спектрах, ибо в обоих случаях показатель преломления как функция координат (при фиксированном времени) меняется по одному и тому же закону синуса. При заметном затухании ультразвука характер изменения показателя преломления в пространстве в стоячей и бегущей волнах уже не будет одинаковым. В этом случае по характеру дифракционной картины бегущую волну в принципе можно отличить от стоячей.

$$9.9* d = \frac{\Lambda}{2}.$$

Решение. Если бы глаз мгновенно реагировал на световое раздражение и не обладал способностью сохранять зрительные впечатления, то, взглянув на жидкость, мы увидели бы светлые и темные полосы, расстояние между которыми равнялось бы расстоянию между двумя соседними сгущениями, т. е. Λ . Через половину периода звуковых колебаний на месте каждой светлой полосы образовалась бы темная, и наоборот. В действительности глаз сохраняет зрительные впечатления в течение примерно $0,1$ с, т. е. в течение времени, которое чрезвычайно велико по сравнению с периодом ультразвуковых колебаний. Поэтому глаз не способен видеть смену полос. Он фиксирует некоторую среднюю освещенность сетчатки, получающуюся путем усреднения мгновенной освещенности по времени, которое очень велико по сравнению с периодом ультразвуковых колебаний. При таком усреднении интенсивность света во всех узлах скоростей делается одинаковой. Во всех пучностях скоростей интенсивность будет также одинаковой, но отличающейся от интенсивности в узлах. Поэтому период видимой картины должен равняться расстоянию между соседними узлами, т. е. $\Lambda/2$.

Примечание. Для полного исследования вопроса необходимо было бы показать, почему при усреднении получается система полос, а не равномерное освещение жидкости. Такое исследование требует подробного рассмотрения сложного вопроса о распространении световой волны в сильно неоднородной среде, каковой является жидкость при наличии в ней ультразвукового поля. Это исследование, в согласии с опытом, показывает, что полосы должны наблюдаться. Цель рассмотренной нами задачи состояла в том, чтобы, принимая наличие полос как опытный факт, определить расстояния между ними.

9.10. Дифрагированный свет имеет две компоненты $v_{1,2} = \frac{c}{\lambda} \pm v_{зв}$, где $v_{зв} = \frac{v \sin \varphi}{\lambda}$; $\Delta v = 2v_{зв} = 480$ МГц; $\rho = 1 - \frac{2\pi L}{\lambda R} \approx 0,9$, где $R = \frac{\lambda}{\Delta \lambda} = \frac{v}{\Delta v} = 10^6$.

9.11. Комплексная амплитуда волны за решеткой

$$A = A_0 \left(\frac{1}{2} e^{i\Omega x} + \frac{1}{4} e^{i(2\Omega x - \pi/2)} + \frac{1}{2} e^{-i\Omega x} + \frac{1}{4} e^{-i(2\Omega x - \pi/2)} \right).$$

За решеткой распространяются четыре плоские волны в направлениях $k \sin \theta = \pm \Omega$ и $\pm 2\Omega$.

$$\mathbf{9.12.} \quad \Delta z_{\max} = \frac{4\pi k}{\Omega^2} m; \quad \Delta z_{\min} = \frac{4\pi k}{\Omega^2} \left(m + \frac{1}{2} \right), \quad m = 1, 2, 3, \dots, \quad k = \frac{2\pi}{\lambda}.$$

$$\mathcal{I}_{\max} = \frac{\mathcal{I}_0}{16}; \quad \mathcal{I}_{\min} = 0.$$

$$\mathbf{9.13.} \quad \omega = \frac{\Omega^2 v}{2k}, \quad \text{где } k = \frac{2\pi}{\lambda}; \quad \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\min}} = 9.$$

9.14. Частота изменения интенсивности 1-й спектральной компоненты $\Omega_1 = \pi \frac{v}{d^2} \lambda_1$, 2-й — $\Omega_2 = \frac{\pi v}{d^2} \lambda_2$.

Суммарная интенсивность изменяется по закону, изображенному на рис. 347б. Налицо «биения». «Медленная» частота (огibaющая) равна $\frac{\Omega_1 - \Omega_2}{2}$. «Быстрая» частота равна $\frac{\Omega_1 + \Omega_2}{2}$. В одном периоде «медленной» частоты содержится $n = 30$ «быстрых» колебаний. Поскольку $\lambda \propto \Omega$, то $\frac{\Delta \lambda}{\lambda} = \frac{\Delta \Omega}{\Omega} = n = 30$.

9.15. $\Delta l = \frac{d}{2} = 37,5$ мкм, где $d = \frac{v}{\nu} = 75$ мкм — период фазовой решетки.

$$L_{\max} = \frac{Dd}{2\lambda} = \frac{Dv}{2\lambda\nu} = 300 \text{ см.}$$

$$\mathbf{9.16.} \quad d_{\max} \approx \frac{2\lambda f}{\Lambda} = 0,1 \text{ мм}; \quad d_{\min} \approx \frac{2\lambda f}{D} = 0,01 \text{ мм.}$$

9.17. $\mathcal{I}(x) \propto 1 + 2m \cos \Omega x$ (для пластинки $\pi/2$);

$$\mathcal{I}(x) \propto -2m \cos \Omega x \text{ (для пластинки } 3\pi/2).$$

9.18. Следует поставить пластинку $\lambda/2$, которая изменит ориентацию осевой компоненты E_0 на E_1 . Если поляриод установить так, что пройдет только E_0 ($P \parallel E_0$), то через поляриод пройдут только боковые компоненты пространственного спектра, при этом видность $V = 1$ (интерференция на экране). Если разрешенное направление поляриода $P \parallel E_1$, то пройдет лишь осевая компонента и $V = 0$.

9.19. $V = 0,02$.

9.20. Контрастность изображения определяется видностью интерференционной картины $V = 1/3$.

9.21. Пластинка $\lambda/4$ (превращает осевую компоненту в линейно поляризованную с амплитудой E_0). Если поставить поляризатор так, что его разрешенное направление $P \perp E_0$, то осевая компонента будет исключена. На экране возникнет интерференционная картина от боковых спектральных компонент. При этом видность будет максимальна ($V = 1$). Если поставить поляризатор так, что $P \parallel E_0$, то $V \approx m\sqrt{2}$.

9.22. $d = \sqrt{2\lambda\Delta L}$; $l = \frac{d^2}{\lambda} \left(m + \frac{1}{2} \right) = \Delta L(2m + 1)$, где $m = 1, 2, 3, \dots$

9.23. $\tau = \frac{1}{12\nu} = \frac{1}{12}$ с.

9.24. $\tau = \frac{1}{12\nu} = \frac{1}{12}$ с.

9.25. $n = \frac{h}{h - \Delta z} = 1,5$.

9.26. $N_{\max} = \frac{L}{2d}$.

9.27. Распределение поля в плоскости Π изображения

$$g(x) = a_0 \left[1 + me^{i3\pi/4} \cos(\Omega x - \pi/4) \right]$$

или

$$g(x) = a_0 \left[1 + me^{i\pi/4} \cos(\Omega x + \pi/4) \right].$$

Чтобы получить изображение чисто амплитудной решетки, необходимо повернуть осевую компоненту либо на угол $\Delta\varphi = \frac{3\pi}{4}$, либо на $\Delta\varphi = \frac{\pi}{4}$. Для этого необходимо сдвинуть плоскость Π на расстояние $l_{\min} = \frac{3\pi k}{2\Omega^2}$ или $\frac{\pi k}{2\Omega^2}$.

9.28. $\frac{\mathcal{J}_+}{\mathcal{J}_-} = \left(\frac{1-m}{1+m} \right)^2 \approx 1 - 4m$; $\Delta\varphi = 0$.

9.29. $d_{\max} = \sqrt{\lambda L} = 0,1$ мм.

9.30. Изображение подобно предмету при условии $\frac{2\pi}{D} < \Omega < \frac{\pi D}{\lambda f}$, или $\frac{2\lambda f}{D} < d < D$, где $d = \frac{2\pi}{\Omega}$ — период решетки.

9.31. $\lambda = \frac{d^2}{L_1} = 5 \cdot 10^{-5}$ см; $\Delta\lambda = \frac{2d^2}{L_2} \approx 10^{-5}$ см.

9.32. (Рис. 455)

9.33. $\tau(x) \propto 1 + \cos[kL + kx^2/(2L)]$.

Положение изображений при записи с нормально падающей плоской волной (рис. 456).

Положение изображений при записи с наклонной волной (рис. 457).

Минимальный размер голограммы $a_{\min} \approx n\lambda L$. Размер восстановленного изображения равен $b \approx 1/n$.

9.34. $\Delta\lambda < \frac{2L\lambda^2}{r^2} = 0,2$ нм.

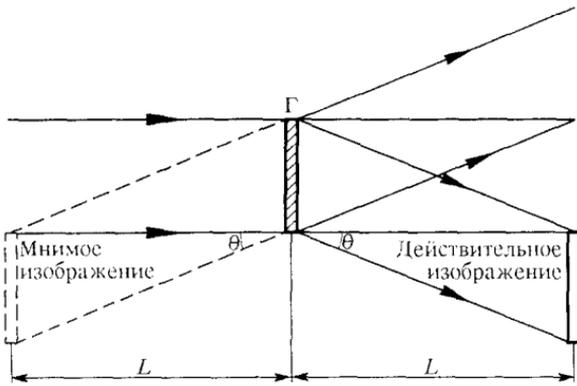


Рис. 455

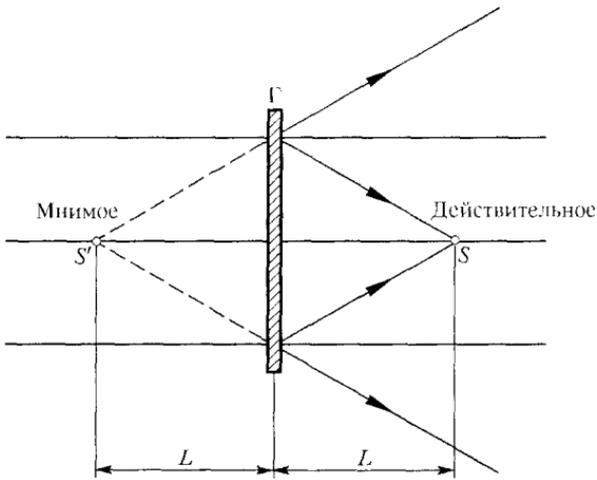


Рис. 456

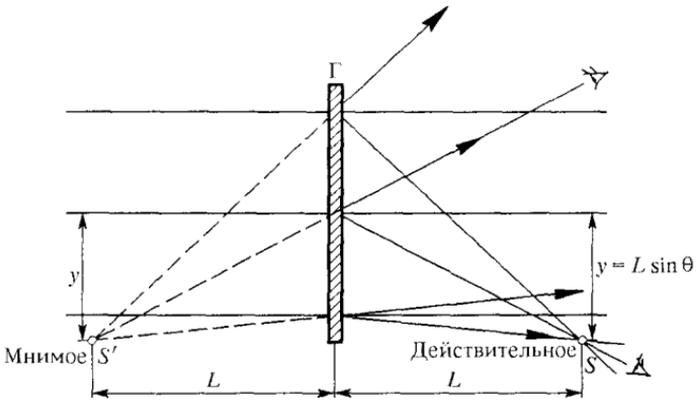


Рис. 457

$$9.35. D > \frac{\lambda L}{b} = 2,5 \text{ см}; \quad \Delta\lambda < \frac{8b^2}{L} = 1,6 \text{ нм.}$$

9.36. Минимальный размер деталей $d \approx \alpha L = 10^{-2}$ см. Требуемая монохроматичность $\Delta\lambda \lesssim 2\alpha^2 L \approx 2 \cdot 10^{-6}$ см.

9.37. Минимальный размер деталей $d \approx \sqrt{\frac{\Delta\lambda L}{8}} \approx 10^{-3}$ см. Требуемый размер голограммы $D \approx \frac{\lambda L}{d} \approx 6$ см.

$$9.38. v \leq \frac{\lambda L}{D\tau} \approx 0,05 \frac{\text{см}}{\text{с}}; \quad \Delta l_{\max} \approx \frac{\lambda L}{D} \approx 5 \text{ мкм.}$$

$$9.39. \mathcal{J}(x) = \frac{5}{16} + \frac{1}{4} \cos [k \sin \gamma x + k L(1 - \cos \gamma)],$$

где $\sin \gamma = \frac{\Omega}{k}$; $k \cos \gamma = \sqrt{k^2 - \Omega^2}$. Положение восстановленных изображения определяется построением. Действительное и мнимое изображения находятся на расстоянии L от голограммы по обе ее стороны.

9.40. $N = \frac{h}{d} = 5$ слоев, где $d = \frac{\lambda}{\sin(\alpha/2)}$ — расстояние между почернениями по нормали к фотоэмульсии.

9.41. Спектр плоских волн: $10 \mathcal{J}_0 e^{i\Omega x}$, $4 \mathcal{J}_0 e^{-i\Omega x}$, $4 \mathcal{J}_0 e^{i3\Omega x}$. Самая мощная распространяется под углом α .

§ 10. Дисперсия света. Эффект Доплера в оптике

$$10.1. u = \frac{\omega' - \omega}{k' - k} = \frac{\delta\omega}{\delta k}.$$

10.2. $u = v - \lambda \frac{dv}{d\lambda}$, где λ — длина волны в среде (формула Рэлея);

$$u = v \left(1 + \frac{\lambda}{n} \frac{dn}{d\lambda} \right).$$

10.5. 1) $u = a = v$; 2) $u = \frac{a\sqrt{\lambda}}{2} = \frac{v}{2}$; 3) $u = \frac{3}{2} \frac{a}{\sqrt{\lambda}} = \frac{3}{2} v$; 4) $u = \frac{2a}{\lambda} = 2v$;

$$5) u = \frac{c^2}{\sqrt{c^2 + b^2 \lambda^2}} = \frac{c^2}{v}; \quad 6) u = \frac{1}{\epsilon\mu} \frac{c^2}{v \left[1 + \frac{\omega}{2\epsilon\mu} \frac{d(\epsilon\mu)}{d\omega} \right]}.$$

10.6. $\epsilon = 1 + \frac{A}{\omega^2}$, где A — постоянная.

$$10.8. u = \frac{c^2}{v} = c \sin \alpha.$$

10.9. Метод вращающегося зеркала даст групповую скорость $u = v \left(1 + \frac{\lambda}{n} \frac{dn}{d\lambda} \right)$. Так как $n = \frac{c}{v}$, то $\frac{c}{u} = \frac{n}{1 + \frac{\lambda}{n} \frac{dn}{d\lambda}} = 1,76$.

Майкельсон на опыте нашел $\frac{c}{u} = 1,75$.

10.10. $\epsilon = 1 - \frac{4\pi e^2 N_e}{m_e \omega^2} - \sum \frac{4\pi q_i^2 N_i}{m_i \omega^2}$, где N_e и N_i — концентрации электронов и ионов, e , q_i , m_e , m_i — их заряды и массы. Суммирование ведется по всем

ионам. В силу квазинейтральности ионосферы концентрация положительных ионов с большой точностью равна сумме концентраций электронов и отрицательных ионов. Поэтому последним слагаемым в выражении для ϵ можно пренебречь, поскольку масса иона велика по сравнению с массой электрона.

Сделав это и опуская индекс «e», получим $\epsilon = 1 - \frac{\omega_0^2}{\omega^2}$, где $\omega_0 = \frac{4\pi N e^2}{m}$.

10.11. Может: $n < 1$ для радиоволн в ионосфере; $n < 1$ для рентгеновских лучей.

10.12. Полагая $\sqrt{\epsilon} = \pm i\kappa$, преобразуем выражение $\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{i(\omega t - k z)}$ к виду $\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{\kappa z} e^{i\omega t}$, или $\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{-\kappa z} e^{i\omega t}$. В вещественной форме:

$$\mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{\kappa z} \cos \omega t, \quad \text{или} \quad \mathbf{E} = \mathbf{E}_0 e^{-\kappa z} \cos \omega t.$$

Это — стоячие волны. Амплитуда первой волны экспоненциально возрастает, а второй — экспоненциально затухает в направлении оси Z . Выбор знака перед κ должен определяться физическими условиями. В обоих случаях есть затухание, но нет поглощения.

10.13. Если $\omega > \omega_0$, то волна пройдет через ионосферу; если $\omega < \omega_0$, то волна полностью отразится. Здесь $\omega_0 = \sqrt{4\pi N_{\max} \frac{e^2}{m}} = 5,64 \cdot 10^4 \sqrt{N_{\max}} \text{ [с}^{-1}\text{]}$, где N_{\max} — концентрация электронов на такой высоте, где она максимальна.

$$\mathbf{10.14.} \quad N = \frac{\pi m v^2}{e^2} = 1,24 \cdot 10^{-8} v^2.$$

10.15. Чтобы радиоволна могла достигнуть Земли, ее длина волны должна быть $\lambda < \frac{3,34 \cdot 10^6}{\sqrt{N}} \text{ см} = 2,3 \cdot 10^2 \text{ см} = 2,3 \text{ м}$.

$$\mathbf{10.16.} \quad v = \sqrt{c^2 + \frac{N e^2}{\pi m_e} \lambda^2}.$$

$$\mathbf{10.17.} \quad \Delta \lambda = \frac{\lambda^2}{\lambda_3^2} \delta \lambda = 50 \text{ нм}.$$

$$\mathbf{10.18*} \quad N \approx 0,24 \cdot 10^4 \text{ см}^{-3}; \quad v \approx 3,3 \cdot 10^{10} \text{ см/с}; \quad u \approx 2,7 \cdot 10^{10} \text{ см/с}.$$

Решение. Диэлектрическая проницаемость ϵ плазмы определяется выражением

$$\epsilon = n^2 = 1 - \frac{4\pi N e^2 / m_e}{\omega^2} = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2},$$

где ω_p — плазменная частота, e и m_e — заряд и масса электрона. Отсюда концентрация электронов

$$N = \frac{(1 - n^2) m \omega^2}{4\pi e^2} \approx 0,24 \cdot 10^4 \text{ см}^{-3}.$$

Найдем теперь фазовую скорость радиоволн:

$$v = \frac{c}{n} \approx 3,3 \cdot 10^{10} \text{ см/с} > c.$$

Для определения групповой скорости u нужно знать зависимость $v(\lambda)$. Эта зависимость может быть легко установлена из выражения для n^2 , если

принять во внимание, что $n = c/v$, $\omega = 2\pi\nu/\lambda$:

$$v = \sqrt{c^2 + \frac{Ne^2}{\pi m_e} \lambda^2}.$$

Используя соотношение Рэлея

$$u = v - \lambda \frac{dv}{d\lambda},$$

получим

$$u = \frac{c^2}{v} = cn \approx 2,7 \cdot 10^{10} \text{ см/с} < c.$$

10.19. $d_1 = \frac{c \ln 10}{4\pi\nu\lambda} \approx 13,5 \text{ м}$, $d_2 = 2d_1 \approx 27 \text{ м}$. Здесь $n = \pm i\kappa = \pm i \cdot 0,508$.

10.20. $n = \frac{2\pi c}{\lambda_2^2 - \lambda_1^2} \frac{\Delta t}{r_0} \approx 4 \cdot 10^{17}$. $\bar{N} = \frac{n}{ct_0} = \frac{2\pi}{r_{\text{кл}}(\lambda_2^2 - \lambda_1^2)} \frac{\Delta t}{t_0} \approx 4 \cdot 10^{-3} \text{ см}^{-3}$.

Здесь $r_{\text{кл}} = \frac{e^2}{m_e c^2} \approx 2,8 \cdot 10^{-13} \text{ см}$ — классический радиус электрона.

10.21. $L = \frac{2\pi m_e c \Delta t}{Ne^2} \frac{v_1^2 v_2^2}{v_2^2 - v_1^2} \approx \frac{2\pi m_e c \Delta t}{Ne^2} v_1^2 \approx 7 \cdot 10^{20} \text{ см} \approx 700 \text{ св. лет}$.

10.22. $\frac{\Delta v}{v} = \frac{Ne^2}{2\pi m_e v^2} = 2,5 \cdot 10^{-4}$.

10.23* $v_{\text{min}} \approx 0,8 \cdot 10^{11} \text{ Гц}$.

Решение. Поправки, обусловленные теорией относительности, составляют $(v/c)^2$ часть от измеряемых величин. Показатель преломления $n = \sqrt{\epsilon}$ для плазмы отличен от единицы на величину

$$\Delta n = \sqrt{\epsilon} - 1 \approx \frac{2\pi Ne^2}{m_e \omega^2},$$

где e и m_e — заряд и масса электрона. Поскольку состояние ионосферы (плотность электронов) меняется неконтролируемым образом, для надежного обнаружения эффектов, предсказываемых теорией относительности, ошибка измерения параметров орбиты не должна превышать Δn . Таким образом,

$$\left(\frac{v}{c}\right)^2 \geq \Delta n \approx \frac{2\pi Ne^2}{m_e \omega^2}.$$

Отсюда

$$v_{\text{min}} = \frac{\omega}{2\pi} \approx \frac{ec}{2\pi v} \sqrt{\frac{2\pi N}{m_e}} \approx 0,8 \cdot 10^{11} \text{ Гц}.$$

10.24. $\frac{N}{n} = \frac{\pi c^2 m_e A}{\lambda^2 e^2 N_{\text{АР}}} \approx \frac{1}{6}$, где N — концентрация свободных электронов в

серебре, n — концентрация атомов, λ — длина волны, соответствующая энергии фотона \mathcal{E} .

10.25. $\varphi \approx \frac{D}{R} \frac{ZpN_{\text{А}} e^2 \lambda^2}{\pi A m_e c^2} \approx 10^{-6} \text{ рад}$. Дифракционная расходимость

$$\Delta\varphi \approx \frac{\lambda}{D} \approx 10^{-9} \text{ рад} \ll \varphi.$$

$$10.26 \quad h = \frac{\lambda}{2(1-n)} \left(\frac{3}{4} + 2m \right) \approx 2,5 \cdot 10^{-5} \left(\frac{3}{4} + 2m \right) \text{ см};$$

$$\mathcal{I}_{P_{\max}} = \mathcal{I}_0 (1 + \sqrt{2})^2,$$

где $1 - n \approx \frac{Nr_{\text{кл}}\lambda^2}{2\pi} \approx 0,02$, где $r_{\text{кл}} = \frac{e^2}{m_e c^2} = 2,8 \cdot 10^{-13}$ см — классический радиус электрона, \mathcal{I}_0 — интенсивность падающего излучения.

$$10.27 \quad D = 2\sqrt{\lambda L} = 10^{-2} \text{ см};$$

$$h = \frac{\lambda}{2(1-n)} (2m + 1) = \frac{\pi}{Nr_{\text{кл}}\lambda} (2m + 1) = 0,24 \cdot 10^{-4} (2m + 1) \text{ см};$$

$$\mathcal{I}_P = 9\mathcal{I}_0,$$

где $r_{\text{кл}} = \frac{e^2}{m_e c^2} = 2,8 \cdot 10^{-13}$ см — классический радиус электрона, \mathcal{I}_0 — интенсивность падающего излучения.

$$10.28^* \quad \varphi \approx 5 \cdot 10^{-2} \text{ рад.}$$

Решение. Энергия рентгеновского излучения 2 кэВ превышает энергию связи электронов (их четыре). Поэтому все электроны можно считать «свободными». Их концентрация $N = \frac{ZN_{\Delta P}}{A} \approx 4,9 \cdot 10^{23} \text{ см}^{-3}$.

Рассчитаем длину волны рентгеновского излучения по формуле

$$\lambda [\text{Å}] \approx \frac{12000}{E [\text{эВ}]} = 6 \text{ Å}.$$

Показатель преломления бериллия для рентгеновского излучения

$$n = \sqrt{\epsilon} = \sqrt{1 - \frac{4\pi N e^2}{m\omega^2}}.$$

Заменяя комбинацию $\frac{e^2}{m c^2}$ на $r_{\text{кл}}$, известную как классический радиус электрона $r_{\text{кл}} = \frac{e^2}{m c^2} = 2,8 \cdot 10^{-13}$ см, а также $\lambda = \frac{2\pi c}{\omega}$, преобразуем:

$$n \approx 1 - \frac{2\pi N e^2}{m\omega^2} = 1 - \frac{Nr_{\text{кл}}\lambda^2}{2\pi}.$$

Принимая также во внимание, что при скользких углах падения (рис. 363) $\varphi \approx 4\alpha$, получим из условия полного отражения

$$n = \sin \left(\frac{\pi}{2} - \alpha \right) = \cos \alpha = \cos \frac{\varphi}{4} \approx 1 - \frac{\varphi^2}{32}.$$

Таким образом, $\frac{\varphi^2}{32} \approx \frac{N\lambda^2 r_{\text{кл}}}{2\pi}$, откуда $\varphi \approx 4\lambda \sqrt{\frac{Nr_{\text{кл}}}{\pi}} \approx 5 \cdot 10^{-2}$ рад, где предварительно была подсчитана концентрация электронов.

$$10.29. \quad n - 1 = -7,2 \cdot 10^{-6}; \quad \beta = 3,8 \cdot 10^{-3}.$$

$$10.30^* \quad N \approx 1,7 \cdot 10^{12} \text{ Вт.}$$

Решение. Электрический пробой наступит в том случае, когда электрон в результате действия на него электрического поля световой волны приобретет энергию $10 \text{ эВ} = 1,6 \cdot 10^{-11} \text{ эрг}$. Эта энергия значительно меньше

энергии покоя электрона $m_0 c^2 \approx 10^{-6}$ эрг, т. е. скорость электрона v при пробое много меньше c . За один период колебания электрон смещается на расстояние порядка v/ν , где ν — частота света. Это значительно меньше длины волны света $\lambda \approx 5 \cdot 10^{-5}$ см и длины свободного пробега электрона $l_{\text{пр}} \approx 10^{-4}$ см.

Таким образом, целесообразно рассмотреть действие световой волны на свободный электрон:

$$m\ddot{x} = -eE_0 \cos \omega t,$$

где E_0 — амплитуда световой волны. Интегрируя, получаем выражение для скорости электрона: $v = -(eE_0/m\omega) \sin \omega t$. Максимальная кинетическая энергия электрона

$$\frac{m_e v^2}{2} = \frac{m_e}{2} \left(\frac{eE_0}{m_e \omega} \right)^2 = eU.$$

Отсюда

$$E_0^2 = \frac{2Um_e\omega}{e}.$$

Плотность потока энергии лазерного луча (модуль вектора Пойнтинга)

$$|\mathbf{S}| = \frac{N}{\pi d^2/4} = \frac{c}{4\pi} \overline{E^2} = \frac{cE_0^2}{8\pi},$$

откуда получим

$$N = \frac{cd^2 E_0^2}{32} = \frac{cd^2 U m_e \omega^2}{16e} \approx 1,7 \cdot 10^{19} \text{ эрг/с} \approx 1,7 \cdot 10^{12} \text{ Вт},$$

$$\text{где } \omega = \frac{2\pi c}{\lambda} \approx 3,8 \cdot 10^{15} \text{ с}^{-1}.$$

10.31. $\tau_{\text{вых}} = \tau + \frac{L}{u} \left(\frac{n_1}{n_2} - 1 \right) \approx 10^{-8}$ с. (Поскольку $d \gg \lambda$, то следует воспользоваться представлениями геометрической оптики.)

10.32*: $n \approx 2 \cdot 10^5$ каналов.

Решение. Из-за дисперсии сигналы на разных частотах проходят путь до спутника и обратно за разное время. Для оценки ширины полосы $\Delta\nu$ предполагается, что различие во времени прохождения Δt на частотах, отличающихся на $\Delta\nu$, связано соотношением неопределенностей $\Delta\nu \Delta t \approx 1$. Полное время задержки сигнала $\tau \approx \frac{2L}{u}$, где $L = R_3 \left(\sqrt[3]{\frac{g}{\omega^2 R_3}} - 1 \right) = 36 \cdot 10^3$ км — расстояние до геостационарного спутника, u — групповая скорость;

$u = \frac{c}{n + (dn/d\nu)v}$, где n — показатель преломления; $n \approx 1 - \frac{1}{2} \left(\frac{\nu_p}{\nu} \right)^2$. (ν_p —

плазменная частота, $\nu_p^2 = \frac{\omega_p^2}{4\pi^2} = \frac{Ne^2}{\pi m_e}$). Отсюда $\tau = \frac{2L}{c} \left(n + \frac{dn}{d\nu} \nu \right)$.

Перейдя от дифференциалов к конечным приращениям, получим

$$\Delta\tau \approx \frac{2L}{c} \frac{dn}{d\nu} \nu.$$

Заменив $\Delta\tau$ на $\frac{1}{\Delta\nu}$, получаем $(\Delta\nu)^2 = \frac{c}{2L} \frac{1}{dn/d\nu} = \frac{c}{2L} \frac{\nu^3}{\nu_p^2}$;

$$\Delta\nu = \sqrt{\frac{c}{2L} \frac{\nu^3 \pi m_e}{Ne^2}} \approx 6 \cdot 10^8 \text{ Гц}.$$

Разделив эту полосу на ширину полосы телефонного канала, получим

$$n \approx \frac{\Delta v}{\Delta f} = 2 \cdot 10^5 \text{ каналов.}$$

10.33*: $D \gg 10^{-5}$ см; $R \geq 10$ см.

Решение. Для рентгеновского излучения ($\omega \gg \omega_0$) $n^2 = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2} = \frac{\sin \varphi}{\sin \psi}$,

где $\omega_p^2 = \frac{4\pi N e^2}{m}$; φ — угол падения, ψ — угол преломления. Обозначив θ угол скольжения, запишем условие распространения волны в рентгеноводе

$$n = \sin \varphi = \sqrt{1 - \sin^2 \theta} = \sqrt{1 - \frac{\omega_p^2}{\omega^2}}, \quad \sin \theta_{\max} \approx \theta_{\max} = \frac{\omega_p}{\omega} = 1,2 \cdot 10^{-3},$$

Оценка была выполнена для $N \sim 10^{23}$ см⁻³.

Условие на диаметр D капилляра: дифракционное уширение пучка должно укладываться в разрешенный диапазон углов скольжения θ

$$D \gg \lambda / \theta_{\max} \approx 10^{-5} \text{ см.}$$

Условие на допустимый радиус изгиба R рентгеновода $\cos \theta = \frac{R}{R+D} > \cos \theta_{\max}$, откуда следует, что $R \geq 10$ см.

10.34*: $n \approx 1 + 2\pi\alpha \frac{P_0}{kT} \left(1 - \frac{mg_B h}{kT}\right)$; $r \approx -10^2$ км.

Решение. Показатель преломления газа определяется соотношением

$$n = \sqrt{1 + 4\pi\alpha N},$$

где α — поляризуемость молекул газа (в гауссовой системе), а N — их концентрация. Принимая во внимание, что

$$N(h) = \frac{P_0}{kT} \exp\left(-\frac{mg_B h}{kT}\right),$$

где P_0/kT — концентрация молекул при $h = 0$, получим

$$n = \sqrt{1 + 4\pi\alpha \frac{P_0}{kT} \exp\left(-\frac{mg_B h}{kT}\right)} \approx 1 + 2\pi\alpha \frac{P_0}{kT} \left(1 - \frac{mg_B h}{kT}\right)$$

Радиус кривизны луча, пущенного горизонтально вблизи поверхности планеты, есть

$$r = \frac{n}{dn/dh} \approx -\frac{(kT)^2}{2\pi\alpha P_0 mg_B} \approx -10^2 \text{ км.}$$

Так как $r < 0$, центр кривизны располагается при $h < 0$. Таким образом, горизонтальные и близкие к ним лучи не могут выйти за пределы атмосферы Венеры ($|r| < r_B$).

В атмосфере Венеры возможна круговая рефракция, при которой луч света огибает планету на некоторой высоте.

10.35. Радиус кривизны горизонтального луча в атмосфере Земли $r = -\frac{kT}{mg(n_0 - 1)} \approx -2,9 \cdot 10^4$ км. Для круговой рефракции давление (и плотность) должно быть в 4,5 раза больше.

10.36. $\Delta z = -\frac{\Delta n}{n} \frac{\mu g}{RT} \frac{x^2}{2} \approx 1,8 \text{ см}$, где R — универсальная газовая постоянная, μ — средняя молярная масса воздуха, $x = 1 \text{ км}$, $\frac{\Delta n}{n} = 3 \cdot 10^{-4}$.

$$\mathbf{10.37.} \quad a = -\frac{v(n-1)^2}{R\lambda_0 \frac{dn}{d\lambda}} = 0,75 \cdot 10^4 \text{ с}^{-1}.$$

10.38. Длительность импульса увеличится в $\left(1 - \frac{al}{c}\right)^{-1} \approx 1,1$ раз. Частота уменьшится в $\left(1 - \frac{al}{c}\right)^{-1} \approx 1,1$ раз.

$$\mathbf{10.39.} \quad \tau = 5,5\tau_0 = 5,5 \cdot 10^{-10} \text{ с}.$$

$$\mathbf{10.40.} \quad t = \frac{l}{c} \left\{ n_0 + \frac{[n(\omega) - n_0]\omega}{|\bar{\omega} - \omega_0|} \right\} = 1,2 \text{ нс}.$$

$$\mathbf{10.41.*} \quad z_{\min} = \frac{T}{2\pi B}.$$

Решение. Периодически повторяющийся сигнал $f(t)$ может быть представлен в виде суммы гармонических колебаний вида $\sum f(t - nT) = \sum C_m e^{im\omega_0 t}$, где $\omega_0 = 2\pi/T$ — частота основной гармоники. Соответственно волновое возмущение, распространяющееся в среде, $S(t, z) = \sum C_m \exp\{i[m\omega_0 t - k(m\omega_0)z]\}$. Разность фазовых набегов

$[k(m\omega_0) - k(\omega_0)]z = \Delta\varphi_m$ (между любой m -й гармоникой и основной гармоникой) равна $\Delta\varphi_m = B(m^2 - 1)\omega_0^2 z$. Минимальная разность фаз (между второй и основной гармоникой) $\delta\varphi = 3B\omega_0^2 z$ должна быть кратной 2π , откуда $z = \frac{2\pi}{3B\omega_0^2} n$. Тогда $\Delta\varphi_m = \frac{2\pi}{3} (m^2 - 1)n$. Минимальное значение $n = 3$ (тогда

все $\Delta\varphi_m$ кратны 2π). Таким образом, $z_{\min} = \frac{2\pi}{B\omega_0^2} = \frac{T}{2\pi B}$.

$$\mathbf{10.42.} \quad \omega_{0\min} = \sqrt[4]{\frac{2\pi}{BL}}.$$

$$\mathbf{10.43.} \quad \tau = \frac{m_e \omega^2}{\mu \pi c e^2}.$$

$$\mathbf{10.44.} \quad v = \sqrt{\frac{cB\omega}{4\pi N e}} = 0,5 \cdot 10^{10} \text{ см/с} = \frac{1}{6} c \text{ — фазовая скорость;}$$

$$u = \frac{d\omega}{dk} = 2v_{\text{ф}} = 10^{10} \text{ см/с} = \frac{1}{3} c \text{ — групповая скорость.}$$

$$\mathbf{10.45*} \quad v = v_0 \frac{1 - \beta^2}{(1 + \beta \cos \alpha)(1 - \beta \cos \theta)}; \quad R \geq 10^9.$$

Решение. Перейдем в систему, в которой спутник покоится. Частота приходящего на спутник сигнала

$$v' = v_0 \frac{\sqrt{1 - v^2/c^2}}{1 + (v/c) \cos \alpha} = v_0 \frac{\sqrt{1 - \beta^2}}{1 + \beta \cos \alpha}.$$

Такую же частоту в системе, связанной со спутником, будет иметь отраженный сигнал. Перейдя теперь снова к системе, связанной с Землей, обнаружим

в точке B сигнал с частотой

$$v = v' \frac{\sqrt{1-\beta^2}}{1-\beta \cos \theta} = v_0 \frac{1-\beta^2}{(1+\beta \cos \alpha)(1-\beta \cos \theta)}$$

Релятивистская поправка к частоте есть

$$\left(\frac{\Delta v}{v_0}\right)_{\text{рел}} \approx \beta^2 = \frac{v^2}{c^2} \approx 10^{-9}$$

Отсюда следует, что разрешающая способность R спектрального прибора должна быть

$$R \geq \left(\frac{v_0}{\Delta v}\right)_{\text{рел}} \approx 10^9$$

10.46. $\Delta \lambda = \frac{\lambda_0}{c} \sqrt{\frac{2RT}{A}} \sqrt{\ln 2} \approx 0,042 \text{ \AA}$, где A — атомная масса водорода.

10.47. $\frac{\Delta \lambda}{\lambda} = \frac{vn}{c} \cos \theta$, где θ — угол между направлением наблюдения и направлением движения.

10.48*. $N \geq 1,2 \cdot 10^5$.

Решение. Интерференционное отражение света происходит только от тех звуковых волн, для которых выполнено условие Брэгга—Вульфа. Доплеровский сдвиг частоты рассеянного света определяется соотношением

$$\Delta v = 2v \frac{v}{c/n} \sin \frac{\theta}{2}$$

где θ — угол рассеяния.

Условие разрешения $R = mN \geq v/\Delta v$. Отсюда при $m = 1$ получим

$$N \geq \frac{c}{2vn \sin(\theta/2)} \approx 1,2 \cdot 10^5$$

10.49. $N \geq \frac{\alpha c}{4} \left(\frac{c}{v_3}\right)^2 \approx 2,5 \cdot 10^5$.

10.50. Дифракционная решетка должна обладать разрешающей способностью $R \geq (c/2)\sqrt{m_{\text{Ne}}/kT} \approx 10^5$, где m_{Ne} — масса атома неона. При работе в 1-м порядке $L = Rd \geq 10$ см.

10.51. При $\tau = 10$ сут $N \geq 10^3$. При $\tau = 10$ лет расщепление спектральных линий значительно меньше их ширины.

10.52. Расстояние между звездами $L = 2R = \frac{2vT}{\pi} = 1,6 \cdot 10^{13}$ см, где $v = \frac{c}{2} \frac{\Delta \lambda}{\lambda} = 3 \cdot 10^7$ см/с. Масса одной из звезд $M = \frac{4v^2 R}{\gamma} = 4,3 \cdot 10^{32}$ кг, где γ — гравитационная постоянная.

10.53*. $v \geq v_T \approx 10^4$ м/с; $N \geq 1,5 \cdot 10^4$.

Решение. Для надежного обнаружения движения космического корабля по доплеровскому сдвигу спектральных линий необходимо, чтобы этот сдвиг был больше ширины спектральной линии, обусловленной тепловым движением молекул на поверхности Солнца (т. е. чтобы линейная скорость корабля превосходила среднеквадратичную скорость молекул водорода, равную при температуре $T = 6000$ К $v_T \approx 10^4$ м/с). Отсюда следует, что

$$v \geq v_T \approx 10^4 \text{ м/с.}$$

Минимальное число штрихов дифракционной решетки определяется соотношением

$$R = mN \geq \frac{\lambda}{\delta\lambda} \approx \frac{c}{v}.$$

При $m = 2$ получим $N \geq 1,5 \cdot 10^4$. Приведенная оценка не учитывает доплеровский сдвиг, обусловленный вращением Солнца.

10.54. Эффект обусловлен изменением оптических длин путей для встречных волн: $\Delta v = \frac{\Omega l}{c} v$.

$$10.55. T \approx \frac{\mu c^2}{8RN^2 \ln 2} \approx 400 \text{ К.}$$

§ 11. Поляризованный свет.

Элементы кристаллооптики и нелинейной оптики

$$11.1. d = \frac{\lambda}{4(n_e - n_o)} = 0,014 \text{ мм.}$$

$$11.2. L \approx 0,03 \text{ мм.}$$

$$11.3. \Delta = 5,16 \text{ мкм.}$$

$$11.4. d = \frac{\lambda}{4(n_1 - n_2)} = 0,027 \text{ мм.}$$

11.5. Лучи, исходящие из какой-либо точки A удаленного предмета и попадающие в глаз наблюдателя, практически параллельны. Каждый луч при вступлении в плоскопараллельную кристаллическую пластинку распадается на два луча. Оба луча по выходе из пластинки остаются параллельными, хотя они и испытали различные боковые смещения. Глаз соберет оба луча в одной и той же точке сетчатки, поскольку он аккомодирован на рассматривание удаленных предметов (на бесконечность). Эта точка схождения лучей и будет (единственным) изображением точки A .

$$11.6. f = 5 \text{ см.}$$

11.7. В стекле и фарах автомашины главные плоскости поляроидов должны быть параллельны между собой и составлять угол 45° с горизонтом. При этом у всех машин они должны быть повернутыми в одну и ту же сторону (считая по ходу машины).

11.8. На экране образуются 4 пятна. Интенсивности относятся как $1 : 3 : 1 : 3$.

11.9. При введении пластинки в полволны интерференционные полосы смещаются на половину ширины полосы; при повороте поляроида на 90° они смещаются в противоположную сторону на половину ширины полосы относительно начального положения; если убрать поляроид, то положение интерференционных полос не изменится, но интенсивность их возрастет вдвое. При введении пластинки в четверть волны происходит смещение полос на четверть ширины полосы; если в этом случае убрать поляроиды, то интерференционные полосы пропадут.

$$11.10^* \Delta = \frac{1}{2}; \quad \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\min}} = 3.$$

Решение. Пусть \mathcal{I}_n — интенсивность поляризованного света, \mathcal{I}_e — интенсивность естественного света. При первом положении николя интенсивность прошедшего света равна $\mathcal{I}_n + \frac{\mathcal{I}_e}{2}$, а при втором

$$\mathcal{I}_n \cos^2 60^\circ + \frac{\mathcal{I}_e}{2} = \frac{\mathcal{I}_n}{4} + \frac{\mathcal{I}_e}{2}.$$

По условию

$$\mathcal{I}_n + \frac{\mathcal{I}_e}{2} = 2 \left(\frac{\mathcal{I}_n}{4} + \frac{\mathcal{I}_e}{2} \right),$$

откуда $\mathcal{I}_n = \mathcal{I}_e$. Максимальная интенсивность $\mathcal{I}_{\max} = \frac{3}{2} \mathcal{I}_n$, минимальная

$$\mathcal{I}_{\min} = \frac{\mathcal{I}_n}{2}, \quad \Delta = \frac{1}{2}, \quad \frac{\mathcal{I}_{\max}}{\mathcal{I}_{\min}} = 3.$$

11.11. $\frac{\mathcal{I}_2}{\mathcal{I}_1} = 0,5.$

11.12. $\varphi = 45^\circ.$

11.13. $\frac{\mathcal{I}_k}{\mathcal{I}_l} = \frac{\sin^2 \alpha - p/100}{p/200} = \frac{1}{2}.$

11.14. $\frac{\mathcal{I}_k}{\mathcal{I}_l} = \frac{2}{m^2 - 1} = \frac{2}{3}.$

11.15. $\frac{\mathcal{I}_k}{\mathcal{I}_l} = 2 \left(\frac{\sqrt{m} - 1}{\sqrt{m} + 1} \right)^2 \approx 0,058.$

11.16. $\frac{\mathcal{I}_k}{\mathcal{I}_e} = \frac{m - 1}{2} = 1.$

11.17. Свет будет поляризован по левому кругу.

11.18. Свет останется линейно поляризованным, но плоскость колебаний электрического вектора повернется на угол 2α и станет симметрично расположенной со своим исходным положением относительно оси пластинки в полволны.

11.19* $\beta_1 = -\frac{\pi}{4} + \frac{\alpha}{2} = -35^\circ,$

$$\beta_2 = \frac{\pi}{4} + \frac{\alpha}{2} = +55^\circ.$$

Решение. Свет не пройдет через второй николю, если электрический вектор перпендикулярен к главной плоскости этого николя, т. е. параллелен прямой AB , перпендикулярной к той же плоскости (рис. 458). Ось пластинки должна быть ориентирована по биссектрисе угла AON_1 или угла N_1OB , ему дополнительного до π (см. предыдущую задачу). Это дает два значения угла β , приведенные в ответе.

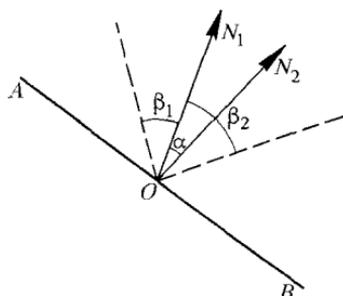


Рис. 458

11.20. $\frac{\mathcal{I}_1}{\mathcal{I}_2} = \frac{1}{2} \left(1 - \frac{p}{100} \right)^2 \cos^2 \alpha = 0,1.$

$$11.21. \frac{a}{b} = \sqrt{3}, \varphi = 53^\circ.$$

11.22. $\Delta = \frac{\mathcal{I}_k + \mathcal{I}_l}{\mathcal{I}_e + \mathcal{I}_k + \mathcal{I}_l} = m_1 + m_2 + 3$, где \mathcal{I}_e — интенсивность неполяризованного света, \mathcal{I}_k — света с круговой поляризацией, \mathcal{I}_l — линейной поляризацией.

11.23. $\frac{b}{a} = \sqrt{2 \frac{\mathcal{I}_1}{\mathcal{I}_2} - 1}$, где b — длина малой, a — большой полуоси эллипса.

11.24* Решение. В системе главных осей X, Y эллиптическое колеба-

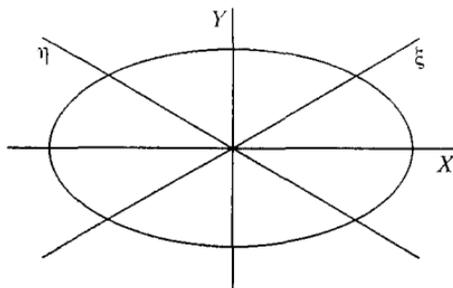


Рис. 459

ние описывается уравнениями $E_X = a \cos \omega t, E_Y = b \sin \omega t$ (рис. 459). Перейдем к новой системе ξ, η , оси которой являются биссектрисами прежних координатных углов. В этой системе то же колебание представится в виде

$$E_\xi = \frac{1}{\sqrt{2}}(a \cos \omega t + b \sin \omega t) = \sqrt{\frac{a^2 + b^2}{2}} \cos(\omega t - \varphi),$$

$$E_\eta = \frac{1}{\sqrt{2}}(-a \cos \omega t + b \sin \omega t) = \sqrt{\frac{a^2 + b^2}{2}} \cos[\omega t - (\pi - \varphi)],$$

где φ — острый угол, определяемый уравнением $\operatorname{tg} \varphi = b/a$. Колебания вдоль осей ξ и η совершаются с одинаковыми амплитудами $\sqrt{(a^2 + b^2)/2}$, причем колебание вдоль оси ξ опережает по фазе колебание вдоль оси η на угол $\delta = \pi - 2\varphi$.

Внесем кристаллическую пластинку так, чтобы ее оси были ориентированы вдоль ξ и η и чтобы она изменила разность фаз до $\pm \pi/2$. Для этого должно быть выполнено соотношение

$$(\omega t - \varphi - k_\xi l) - (\omega t - \pi + \varphi - k_\eta l) = \pm \pi/2,$$

откуда

$$l = \frac{2\varphi - \pi \pm \pi/2}{k_\eta - k_\xi} = \lambda \frac{\varphi/\pi - 1/2 \pm 1/4}{n_\eta - n_\xi}.$$

Тогда волна перейдет в волну, поляризованную по кругу. Знаку «плюс» соответствует то же направление вращения, что и в исходной эллиптически поляризованной волне, а знаку «минус» — противоположное. Такой же ре-

зультат получится, если толщину пластинки изменить на $m\lambda/(n_1 - n_2)$, где m — целое число.

11.25. $\mathcal{I} = \frac{\mathcal{I}_0}{4}$. Свет поляризован по кругу.

11.26. $d = \frac{m\lambda}{n-1}$, где $m = 1, 2, 3, \dots$; $\mathcal{I}_{\max} = \frac{5}{8} \mathcal{I}_0$.

11.27. $\mathcal{I} = \frac{1}{2} \mathcal{I}_0$.

11.28. $\Delta = \frac{1}{3}$.

11.30. $\mathcal{I} = \frac{1}{2} \mathcal{I}_0$. В общем случае поляризация эллиптическая. Если же толщина пластинки такова, что разность фаз равна $m\lambda$, поляризация линейная.

11.31. $d = \frac{\lambda(2m+1)}{2(n-1)}$, где $m = 1, 2, 3, \dots$; $\mathcal{I}_{\max} = 5\mathcal{I}_0$.

11.32. $\mathcal{I} = 2\mathcal{I}_0$. Свет поляризован линейно.

11.33. $\mathcal{I} = 3\mathcal{I}_0$.

11.34. $\mathcal{I} = 5\mathcal{I}_0$.

11.35. $\mathcal{I} = 5\mathcal{I}_0$.

11.36. 1) Интенсивность света возрастет в 25 раз.

2) Интенсивность света возрастет в 9 раз.

11.37. $\mathcal{I} = 5\mathcal{I}_0$.

11.38. Если N — полное число зон Френеля, то интенсивность света в фокусе пластинки будет приблизительно в N^2 раз больше, чем при свободном распространении света.

11.39. $\mathcal{I} = 2\mathcal{I}_0$.

11.40. $\mathcal{I} = 8\mathcal{I}_0$.

11.41. $\mathcal{I}(\theta) = 3\mathcal{I}_0 \left[1 + \frac{2}{3} \cos \left(\frac{4\pi d}{\lambda} \sin \theta \right) \right]$,

откуда $V = \frac{2}{3}$; $\Lambda = \frac{\lambda f}{2d} = 2,5 \cdot 10^{-3}$ см.

11.42. $V = \frac{2}{3}$; $\Lambda = \frac{\lambda f}{2d} = 10^{-2}$ см.

11.43. Полная разность фаз света, приходящего в максимум m -го порядка между двумя взаимно перпендикулярными колебаниями

$$\Delta\varphi_m = \frac{\pi}{2} (m + 1).$$

При $m = 0$ $\Delta\varphi_0 = \frac{\pi}{2}$ — круговая поляризация с сохранением вращения падающего света;

при $m = \pm 1$ $\Delta\varphi_1 = \pi$; $\Delta\varphi_{-1} = 0$ — линейно поляризованный свет;

при $m = \pm 2$ — круговая поляризация с противоположным по отношению к падающему вращением.

В общем случае: в нечетных максимумах свет линейно поляризован; при $m = 0, \pm 4, \pm 8, \dots$ круговая поляризация с сохранением направления вращения; при $m = \pm 2, \pm 6, \pm 10, \dots$ круговая поляризация с противоположным вращением.

11.44. Уменьшится вдвое независимо от поляризации падающего света.

11.45. Разрешающая способность не изменится.

11.46. Расстояние между главными максимумами уменьшится вдвое. Интенсивность света в нулевом максимуме уменьшится в два раза. Поляризация света в главных максимумах круговая. Четные максимумы отличаются от нечетных направлением вращения вектора \mathbf{E} (по часовой или против часовой стрелке).

11.47. Расстояния между главными максимумами, так же как и интенсивность света в нулевом максимуме, уменьшаются в два раза.

11.48. Интенсивность нулевого максимума равна нулю. Расстояния между главными максимумами уменьшаются в два раза.

$$11.49. \sin \theta_1 = \pm \frac{\lambda}{4d};$$

интенсивность главного максимума $\mathcal{J} = \mathcal{J}_0 N^2 d^2 (1 + 8 \sin^2 \alpha)$.

11.50* Решение. Доменная структура пленки представляет собой фазовую решетку с фазовым сдвигом π в соседних полосках шириной d . Период равен $2d$. Решетку можно представить как сумму двух амплитудных подрешеток периода $2d$, сдвинутых относительно друг друга на расстояние d и вносящих фазовый сдвиг π .

Интенсивность четных максимумов равна нулю. Интенсивность первого максимума составляет $4\mathcal{J}$.

$$11.51. V = \frac{(2 + \sqrt{2}) - (2 - \sqrt{2})}{(2 + \sqrt{2}) + (2 - \sqrt{2})} = \frac{\sqrt{2}}{2} \approx 0,7.$$

$$11.52. \mathcal{J} = \frac{1}{2} \mathcal{J}_0.$$

$$11.53. \mathcal{J} = \frac{1}{2} \mathcal{J}_0.$$

11.54. $\mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{4} [1 - \cos kax(n_e - n_o)]$, где $k = \frac{2\pi}{\lambda}$ — волновое число, координата x отсчитывается от ребра клина.

При установке линзы будут наблюдаться два светлых пятна на расстоянии $L = a(n_e - n_o)f$, где f — фокусное расстояние линзы.

$$11.55. A = \frac{A_0}{2^N} \left| \frac{\sin(2^N \varphi/2)}{\sin(\varphi/2)} \right|; \quad T = \left| \frac{A}{A_0} \right|^2 = \prod_{k=1}^N \cos^2 \frac{2^{k-1} \pi (n_e - n_o) d}{\lambda}.$$

где $\varphi = (2\pi/\lambda)d(n_e - n_o)$. Такая система является интерференционно-поляризационным фильтром Лию.

11.56. $n_o = \sqrt{\frac{\epsilon_1 d_0 + \epsilon d}{d + d_0}}$, $n_e = \sqrt{\frac{\epsilon \epsilon_1 d + \epsilon_1 d_0}{\epsilon d_0 + \epsilon_1 d}}$. Ось z является оптической осью.

11.57. Линейно поляризованный свет с неизменной амплитудой и фазой, модулированной по закону $\varphi(t) = 2\theta(t)$, т. е. на выходе волна $E = E_0 \sin[\omega t + 2\theta(t)]$.

11.58*. $a = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta n \frac{1+2l}{2+4m}$, где m и l — целые числа.

Решение. Пусть на входе волокна световая волна линейно поляризована

$$E_{x0} = \cos \omega t, \quad E_{y0} = 0.$$

Будем рассматривать распространение света в системе координат главных осей (X' , Y').

Если Y — «медленная» ось, то

$$E_{x'} = \cos \omega t \cos \theta(z), \quad E_{y'} = -\cos [\omega t - \varphi(z)] \sin \theta(z).$$

Круговая поляризация возникнет если

$$\varphi(z) = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta n z = \frac{\pi}{2} + m\pi$$

и $\theta(z) = az = \frac{\pi}{4} + l \frac{\pi}{2}$, где m и l — целые числа.

Тогда

$$a = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta n \frac{1+2l}{2+4m}.$$

11.59. Пластика должна иметь толщину λ для несущей частоты и $\lambda/2$ для боковых гармоник: $\Delta n d = m \frac{2\pi c}{\omega_0} = \left(m + \frac{1}{2}\right) \frac{2\pi c}{\omega_0 + \Omega} = \left(m - \frac{1}{2}\right) \frac{2\pi c}{\omega_0 - \Omega}$, откуда $\Omega = \frac{\pi c}{\Delta n d}$.

11.60. $d > \frac{\lambda^2}{\Delta \lambda (n_e - n_o)} = 1$ мм, падающий свет должен быть поляризован под углом 45° к оптической оси пластинки.

11.61. Оптическая ось пластинки должна быть ориентирована под углом 45° к разрешенным направлениям поляроидов. Для одной из линий дублета натрия пластинка должна быть пластинкой в полволны $\lambda/2$, а для другой — в целую длину волны λ . Минимальная толщина пластинки $d_{\min} = 5.06$ мм.

11.62. $\tau \approx \frac{\lambda n}{c(n_o - n_e)} \approx 3.4 \cdot 10^{-13}$ с.

11.63. $d > \frac{c\tau}{\Delta n}$. Поляризации импульсов линейные, ортогональные и параллельные главным направлениям пластинки. Амплитуды $\frac{1}{2} E_0$ и $\frac{\sqrt{3}}{2} E_0$.

11.64. $\Delta n \geq \frac{\lambda(1-\rho)}{2\pi L} = \frac{1}{R_0}$ ($R_0 = \frac{R}{n}$ — добротность того же резонатора без вещества); $\Delta n \geq 10^{-5}$.

11.65. $\varphi = 5^\circ 17'$.

11.66. Через призмы проходит необыкновенный луч. Вторая призма пропускает больше света. В обоих случаях угол α должен удовлетворять условию $\frac{1}{n_o} < \sin \alpha < \frac{1}{n_e}$, откуда $37^\circ 6' < \alpha < 42^\circ 18'$, $\delta = 6^\circ 15'$.

11.67. Возможны два решения:

1) $\beta = \frac{\alpha}{2}$, $\mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{2} \cos^4 \frac{\alpha}{2}$; 2) $\beta = \frac{\alpha - \pi}{2}$, $\mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{2} \sin^4 \frac{\alpha}{2}$.

где β — угол, на который должен быть повернут николю N_3 относительно николя N_1 .

11.68* $k = 10$.

Решение. Условие образования темной полосы минимального порядка будет либо $d(n_e - n_o) = m\lambda_2 + \lambda_2/4$, либо $d(n_e - n_o) = m\lambda_2 + 3\lambda_2/4$, в зависимости от направления вращения и ориентации николя. Здесь λ_2 — наибольшая длина волны в падающем свете, для которой m есть целое число. Аналогичное условие для минимальной длины волны λ_1 будет либо $d(n_e - n_o) = (m + k)\lambda_1 + \lambda_1/4$, либо $d(n_e - n_o) = (m + k)\lambda_1 + 3\lambda_1/4$. Исключая m , в обоих случаях получим

$$k = \frac{d(n_e - n_o)(\lambda_2 - \lambda_1)}{\lambda_1\lambda_2} = 10.$$

11.69. $d = 0,07$ мм.

11.70. $A^2 = a^2[\cos^2(\alpha - \beta) - \sin 2\alpha \sin 2\beta \sin^2(\delta/2)]$,

$A^2 = a^2 \sin^2 2\alpha \sin^2(\delta/2)$ (николи скрещены),

$A^2 = a^2[1 - \sin^2 2\alpha \sin^2(\delta/2)]$ (николи параллельны).

Здесь δ — разность фаз между двумя главными компонентами прошедшей волны, которая вводится пластинкой, a — амплитуда падающей волны.

11.71. $m \approx \frac{d_{\max}(n_e - n_o)}{\lambda} \approx 10$ полос.

11.72* 12 полос.

Решение. Разность хода между необыкновенным и обыкновенным лучами, вносимая кварцевой пластинкой, $\Delta = d(n_e - n_o)$. Подставляя сюда численные значения d , n_e , n_o , нетрудно убедиться, что эта разность для длин волн λ_D и λ_F практически одинакова. Число длин волн λ_D , укладывающихся на интервале Δ , будет $k_1 = \Delta/\lambda_D$. Соответственно $k_2 = \Delta/\lambda_F$. Число темных полос равно $k_2 - k_1 = 12$, так как темные полосы получаются в местах спектра, соответствующих тем длинам волн, для которых состояние поляризации не изменяется в результате прохождения через кварцевую пластинку, т. е. для которых разность хода Δ составляет целое число длин волн.

11.73. $\mathcal{J} = \frac{\mathcal{J}_0}{2} \sin^2 2\alpha \sin^2(\delta/2) = 0,19\mathcal{J}_0$, где $\delta = \frac{2\pi}{\lambda} d(n_e - n_o) \approx \frac{3}{2}\pi$.

11.74* Решение. Разложим мысленно световую волну на две составляющие, электрические векторы которых взаимно перпендикулярны и параллельны главным осям пластинки. При введении пластинки интерференционные полосы от каждой составляющей сместятся. Если введенная пластинка является пластинкой в полволны, то разность смещений составит половину ширины. В этом случае при введении пластинки интерференционные полосы пропадут. При введении поляроида они появятся вновь. Исключение составляет случай, когда оси поляроида наклонены под углом 45° к осям пластинки. В этом случае интерференционные полосы наблюдаться не будут.

11.75* Решение. Поставим на пути света пластинку в четверть волны и николю. После прохождения пластинки свет становится линейно поляризованным, причем направление колебания электрического вектора составляет угол $\pm 45^\circ$ с осью кристалла. На рис. 460а указано это направление для правополя-

ризованного и левополяризованного света в случаях, когда пластинка сделана из положительного одноосного кристалла. Направление это определяется с помощью анализатора. Рис. 460б относится к случаю, когда пластинка сделана из отрицательного кристалла.

11.76* Решени е. Поставим на пути света пластинку в четверть волны и николю. Если при вращении николя и при любом положении пластинки интенсивность не меняется, — естественный свет, если интенсивность меняется и падает до нуля, — поляризованный по кругу свет, если же интенсивность

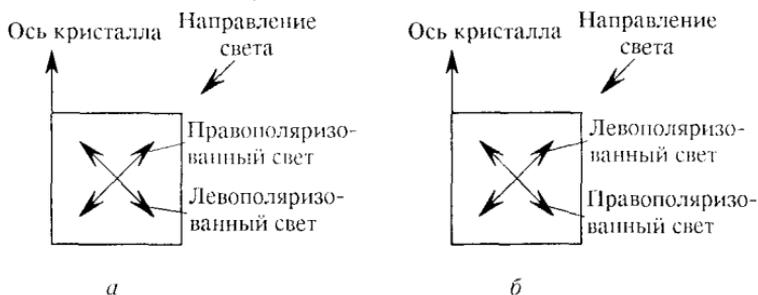


Рис. 460

меняется, но не падает до нуля, — частично поляризованный по кругу свет.

Вместо пластинки можно применять компенсатор Бабиня и установить его так, чтобы он вносил разность хода в $\lambda/4$.

11.77* Надо поместить на пути распространения света пластинку в четверть волны, а за ней николю. Если вращением пластинки вокруг направления луча можно найти такое положение, при котором свет, прошедший через нее, можно погасить последующим вращением николя, то падающий свет был эллиптически поляризован. Если это сделать не удастся, то мы имеем дело либо со смесью естественного света с линейно поляризованным, либо со смесью естественного света с эллиптически поляризованным. Для того чтобы отличить друг от друга эти два последних случая, на пути света ставят сначала только один николю и устанавливают его на минимум интенсивности проходящего света. Затем перед николем помещают пластинку в четверть волны. Вращением пластинки и николя снова добиваются минимума интенсивности. Если этот минимум интенсивности получается при прежнем положении николя (или при повороте его на 180°), то мы имеем смесь естественного света с линейно поляризованным. Если же для получения минимума требуется повернуть николю на некоторый угол, — то смесь естественного света с эллиптически поляризованным.

Вместо пластинки четверть волны можно применять компенсатор Бабиня. Не обязательно устанавливать компенсатор так, чтобы он вносил разность хода точно в $\lambda/4$, а лишь приближенно. Большой точности в такой установке не требуется.

11.78. 1) Николи скрещены и пластинки параллельны: разность хода $\Delta = d_1 \Delta n_1 + d_2 \Delta n_2 \approx 3\lambda_1$, где $\lambda_1 \approx 6000 \text{ \AA}$. Поле зрения окрашено в красный цвет (3-го порядка).

2) Николи параллельны, а пластинки скрещены: разность хода $\Delta = d_1 \Delta n_1 - d_2 \Delta n_2 \approx \lambda_2 \approx 5000 \text{ \AA}$. Поле зрения окрашено в зеленый цвет (первого порядка).

$$11.79. \Delta n \approx \frac{\lambda(1-\rho)}{2d} \approx 0,5 \cdot 10^{-5} \text{ (грубая оценка).}$$

Точнее при $\Delta n = \frac{\lambda(1-\rho)}{4\pi d} \approx 0,1 \cdot 10^{-5}$ интенсивность необыкновенной волны, прошедшей через резонатор, уменьшается вдвое, т. е. λ_e сдвинута относительно λ_0 на полуширину резонансной кривой (на уровне $1/2$).

11.80. Обыкновенная волна не проходит через резонатор. Для необыкновенной волны выполнено условие резонанса (на толщине $2d$ уместается $m_1 = 2589$ длин волн).

$$\mathcal{I}_{\text{прош}} = \frac{1}{2} \mathcal{I}_{\text{пад}} = \frac{1}{2} \mathcal{I}_0.$$

11.81* Р е ш е н и е. 1) Если свет поляризован по кругу, то слагающие колебания по координатным осям могут быть представлены в виде

$$x = a \cos \omega t, \quad y = a \sin \omega t.$$

После прохождения через кристаллическую пластинку, сообщающую некоторую разность хода, уравнения колебаний могут быть написаны так:

$$x = a \cos \omega t, \quad y = a \sin (\omega t + \delta).$$

При угле α между главной плоскостью анализатора и одним из главных направлений пластинки результирующее колебание при выходе из анализатора будет

$$a \cos \alpha \cos \omega t + a \sin \alpha \sin (\omega t + \delta) = \\ = a(\cos \alpha + \sin \alpha \sin \delta) \cos \omega t + a \sin \alpha \cos \delta \sin \omega t;$$

отсюда получаем для интенсивности

$$\mathcal{I} = a^2[(\cos \alpha + \sin \alpha \sin \delta)^2 + (\sin \alpha \cos \delta)^2] = a^2(1 + \sin 2\alpha \sin \delta).$$

2) При постоянном значении δ интенсивность достигает максимума или минимума, когда $\cos 2\alpha = 0$, т. е. при $\alpha = \frac{\pi}{4}, \frac{3\pi}{4}$. Если $\sin \delta > 0$, то первому значению соответствует максимум, а второму — минимум; при $\sin \delta < 0$ — наоборот.

11.82.* Р е ш е н и е. Согласно предыдущей задаче интенсивность света, прошедшего через анализатор,

$$\mathcal{I} = a^2(1 + \sin 2\alpha \sin \delta).$$

При постоянном угле α интенсивность будет минимальной, когда

$$\sin \delta = -1, \text{ т. е. при } \delta = 3\pi/2, 7\pi/2, \dots$$

максимальной, когда

$$\sin \delta = 1, \text{ т. е. при } \delta = \pi/2, 5\pi/2, 9\pi/2, \dots$$

если $\sin 2\alpha > 0$.

Если же $\sin 2\alpha < 0$, то в первом случае будет минимум, а во втором — максимум интенсивности. Следовательно, в поле зрения будут видны чередующиеся светлые и темные полосы. При вращении клина будет меняться угол

α и, следовательно, в каждой точке клина будет изменяться интенсивность.

При углах $\alpha = 90, 180$ и 270° весь клин будет освещен равномерно, а при углах $\alpha = 45, 135, 225, 315^\circ$ будет наблюдаться наиболее резкая разница в интенсивности темных и светлых полос, причем при переходе через углы $\alpha = 90, 180, 270^\circ$ темные полосы будут переходить в светлые, а светлые — в темные.

11.83. Падающую волну можно представить как сумму двух линейно поляризованных компонент одинаковой амплитуды. Компонента, поляризованная в плоскости падения, отражается от 1-й решетки; компонента, поляризованная перпендикулярно плоскости падения, отражается от 2-й решетки. Фазовый сдвиг между ними после отражения

$$\Delta\varphi = \frac{2\pi}{\lambda} 2l \sin \alpha = \frac{\pi}{2}.$$

Таким образом, отраженная волна будет поляризована по кругу.

$$\mathbf{11.84.} \quad M = \frac{\mathcal{I} S \lambda}{2\pi c} = 3 \cdot 10^{-10} \text{ Н}\cdot\text{м}; \quad F = \frac{\mathcal{I}}{c} S = 3 \cdot 10^{-7} \text{ Н}.$$

11.85. Отраженный свет поляризован линейно. Угол вектора \mathbf{E} с плоскостью падения $\theta = \arctg 1,73 = 30^\circ$. Поляризация будет линейной всякий раз, когда оси эллипса совпадают с направлениями проволок. При других углах отражения — эллиптически поляризованный свет.

$$\mathbf{11.86.} \quad \frac{\mathcal{I}_{\parallel} - \mathcal{I}_{\perp}}{\mathcal{I}_0} = \frac{8\pi d\rho}{\lambda} (n_{\perp} - n_{\parallel}) \sin \frac{4\pi d n_{\text{ср}}}{\lambda} = -3 \cdot 10^{-3}.$$

$$\mathbf{11.87.} \quad E_{\min} = \frac{1}{\sqrt{R\lambda B}} \approx 2,88 \text{ ед СГСЭ} \approx 900 \text{ В/см}.$$

$$\mathbf{11.88.} \quad S = \frac{c}{4\pi} \varepsilon E^2 (1 - \rho) = 10^{15} \text{ эрг/(см}^2 \cdot \text{с)} = 10^8 \text{ Вт/(см}^2 \text{)},$$

где $E^2 = \frac{m\lambda - 2dn_0}{2dn_2} = \frac{1}{3} \cdot 10^7 \text{ ед СГСЭ}.$

$$\mathbf{11.89.} \quad F = R = \frac{cr_0^2}{16\pi n_2 \varepsilon_0 L} \approx 3 \text{ м}.$$

11.90. Фокусировка пучка возможна, если плотность потока энергии $S > \frac{c}{4\pi} E_0^2 = \frac{c}{4\pi} \frac{\lambda}{8n_2 d} [\text{эрг/(см}^2 \cdot \text{с)}]. N = \frac{cR^2 d}{64n_2 d} \approx 0,4 \cdot 10^{15} \text{ эрг/с} = 0,4 \cdot 10^8 \text{ Вт}$

$$\mathbf{11.91.} \quad F = \frac{r_0^2}{2L_1 \frac{dn}{dt}} = -25 \text{ см}.$$

ПРИЛОЖЕНИЯ

Таблица I. Перевод выражений и формул из гауссовой системы в систему СИ и обратно

Величина	Гауссовая система	Система СИ
Скорость света	c	$\frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}$
Напряженность электрического поля, потенциал	E, φ	$\sqrt{4\pi\epsilon_0} (E, \varphi)$
Электрическая индукция (смещение)	D	$\sqrt{\frac{4\pi}{\epsilon_0}} D$
Заряд, плотность заряда, ток, плотность тока, вектор поляризации	$q, \rho, \mathcal{I}, j, P$	$\frac{1}{\sqrt{4\pi\epsilon_0}} (q, \rho, \mathcal{I}, j, P)$
Магнитная индукция, магнитный поток	B, Φ	$\sqrt{\frac{4\pi}{\mu_0}} (B, \Phi)$
Напряженность магнитного поля	H	$\sqrt{4\pi\mu_0} H$
Магнитный момент, намагниченность	\mathfrak{M}, I	$\sqrt{\frac{\mu_0}{4\pi}} (\mathfrak{M}, I)$
Электрическая проницаемость, магнитная проницаемость (относительные)	ϵ, μ	ϵ, μ
Электрическая поляризуемость, магнитная восприимчивость	α, κ	$\frac{1}{4\pi} (\alpha, \kappa)$
Удельная электрическая проводимость	λ	$\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0}$
Сопротивление	R	$4\pi\epsilon_0 R$
Емкость	C	$\frac{C}{4\pi\epsilon_0}$
Индуктивность	L	$\frac{4\pi}{\mu_0} L$

Значения $\epsilon_0 \approx 8,854 \cdot 10^{-12}$ Ф/м; $4\pi\epsilon_0 = 1,11 \cdot 10^{-10}$ Ф/м; $\frac{1}{4\pi\epsilon_0} = 9 \cdot 10^9$ м/Ф;
 $\epsilon_0 \mu_0 = \frac{1}{c^2}$; $\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \approx 1,2566 \cdot 10^{-6}$ Г/м; $\frac{\mu_0}{4\pi} = 10^{-7}$ Г/м.

Таблица II. Перевод числовых значений физических величин

Наименование	Обозначение	СИ	Гауссова система
Длина	l	метр (м)	10^2 см
Масса	m	килограмм (кг)	10^3 г
Время	t	секунда (с)	1 с
Сила	F	ньютон (Н)	10^5 дин
Работа, энергия	A, \mathcal{E}, W	джоуль (Дж)	10^7 эрг
Мощность	N	ватт (Вт)	10^7 эрг/с
Давление	P	паскаль (Па)	10 дин/см ²
Сила электрического тока	\mathcal{I}	ампер (А)	$3 \cdot 10^9$
Электрический заряд	q	кулон (Кл)	$3 \cdot 10^9$
Электрический потенциал	φ	вольт (В)	$\frac{1}{3} \cdot 10^{-2}$
Напряженность электрического поля	E	(В/м)	$\frac{1}{3} \cdot 10^{-4}$
Вектор поляризации	P	(Кл/м ²)	$3 \cdot 10^5$
Электрическая индукция (электрическое смещение)	D	(Кл/м ²)	$12\pi \cdot 10^5$
Электрическая емкость	C	фарад (Ф)	$9 \cdot 10^{11}$ см
Электрическое сопротивление	R	ом (Ом)	$\frac{1}{9} \cdot 10^{-11}$ с/см
Удельное электрическое сопротивление	ρ	(Ом·м)	$\frac{1}{9} \cdot 10^{-9}$ с
Электрическая проводимость	$\Lambda = 1/R$	сименс (См)	$9 \cdot 10^{11}$ см/с
Удельная электрическая проводимость (удельная электропроводность)	λ	(См/м)	$9 \cdot 10^9$ с ⁻¹
Магнитный поток	Φ	вебер (Вб)	10^8 Мкс (максвелл) Мкс = Гс·см ²
Магнитная индукция	B	тесла (Т)	10^4 Гс
Напряженность магнитного поля	H	(А/м)	$4\pi \cdot 10^{-3}$ Э (эрстед)
Намагниченность	I	(А/м)	$\frac{1}{4\pi} \cdot 10^4$ Гс (гаусс)
Индуктивность	L	генри (Г)	10^9 см

Наименование	Обозначение	СИ	Гауссова система
Сила света	I		кандела (кд)
Световой поток	$\Phi = \int_{\Omega} I d\Omega$		люмен (лм) 1 лм соответствует мощности ($\lambda \approx 5550 \text{ \AA}$) 0,0016 Вт (механический эквивалент света)
Освещенность	$E = \frac{d\Phi}{dS}$		люкс (лк)
Яркость протяженного источника (в направлении угла θ)	$B_{\theta} = \frac{d\Phi}{d\Omega dS \cos \theta}$	кд/м ²	стильб (сб) = 1 кд/см ²

Примечание. Множители 3 (кроме входящих в показатели степени) при точных расчетах следует заменить на 2,99792458 в соответствии с точным значением скорости света. Например, в строке «электрическая индукция» вместо $12\pi \cdot 10^5$ при точных расчетах следует брать $2,99792458 \cdot 4\pi \cdot 10^5$. В тех случаях, когда для гауссовых единиц существует общепринятое наименование, оно приведено в таблице. В остальных случаях приведено только число таких единиц.

Для перевода формулы электродинамики из гауссовой системы в систему СИ следует все величины в этой формуле умножить на коэффициент, приведенный в последнем столбце таблицы 1. Все чисто механические величины при этом не преобразуются (коэффициенты равны единице). Исключение составляет скорость света в вакууме c , которая заменяется на $1/\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$.

Пример 1. В гауссовой системе индукция магнитного поля B бесконечного прямого провода в вакууме определяется формулой

$$B = \frac{2\mathcal{I}}{cr}.$$

Для перевода в систему СИ умножим, согласно таблице, B на $\sqrt{4\pi\mu_0}$, ток \mathcal{I} — на $1/\sqrt{4\pi\epsilon_0}$, c заменим на $1/\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$, r оставляем без изменения. Получаем

$$\sqrt{4\pi\mu_0}H = \frac{2\mathcal{I}}{\sqrt{4\pi\epsilon_0}} \sqrt{\epsilon_0\mu_0} \frac{1}{r},$$

или после сокращения

$$B = \frac{\mathcal{I}}{2\pi r}.$$

Для выполнения обратного преобразования из системы СИ в гауссову надо пользоваться обратными значениями «коэффициентов перехода».

Пример 2. В СИ

$$B = \mu_0(H + I).$$

Умножая на соответствующие коэффициенты, получим

$$\sqrt{\frac{\mu_0}{4\pi}} B = \mu_0 \left(\frac{1}{\sqrt{4\pi\mu_0}} H + \sqrt{\frac{4\pi}{\mu_0}} I \right).$$

После сокращения получаем формулу гауссовой системы

$$B = H + 4\pi I.$$

Т а б л и ц а III. Фундаментальные физические константы

Скорость света в вакууме

$$c = 2,998 \cdot 10^{10} \text{ см/с} = 2,998 \cdot 10^8 \text{ м/с}$$

Постоянная Планка

$$\hbar = 1,05 \cdot 10^{-27} \text{ эрг} \cdot \text{с} = 1,05 \cdot 10^{-34} \text{ Дж} \cdot \text{с} = 6,58 \cdot 10^{-22} \text{ МэВ} \cdot \text{с}$$

$$h = 2\pi\hbar \approx 6,626 \cdot 10^{-27} \text{ эрг} \cdot \text{с}$$

Постоянная Больцмана

$$k = 1,380 \cdot 10^{-16} \text{ эрг/К} = 1,380 \cdot 10^{-23} \text{ Дж/К} = 8,62 \cdot 10^{-11} \text{ МэВ/К}$$

Универсальная газовая постоянная

$$R \approx 8,314 \cdot 10^7 \text{ эрг/(К} \cdot \text{моль)} = 8,314 \text{ Дж/(К} \cdot \text{моль)}$$

Число Авогадро

$$N_A = 6,022 \cdot 10^{23} \text{ моль}^{-1}$$

Элементарный заряд

$$e = 4,80 \cdot 10^{-10} \text{ ед. СГСЭ} = 1,60 \cdot 10^{-19} \text{ Кл}$$

Масса электрона, энергия покоя электрона

$$m_e = 9,11 \cdot 10^{-28} \text{ г}; \quad m_e c^2 = 0,511 \text{ МэВ}$$

Масса протона, энергия покоя протона

$$m_p \approx 1,673 \cdot 10^{-24} \text{ г}; \quad m_p c^2 \approx 938,3 \text{ МэВ}$$

Масса нейтрона, энергия покоя нейтрона

$$m_n \approx 1,675 \cdot 10^{-24} \text{ г}; \quad m_n c^2 \approx 939,6 \text{ МэВ}$$

Энергия, соответствующая 1 а. е. м.

$$(1 \text{ а. е. м.})c^2 \approx 931,5 \text{ МэВ}$$

Температура, соответствующая энергии 1эВ

$$T_{\text{эВ}} = 11606 \text{ К}$$

Гравитационная постоянная

$$\gamma \approx 6,67 \cdot 10^{-8} \text{ дин} \cdot \text{см}^2/\text{г}^2 = 6,67 \cdot 10^{-11} \text{ Нм}^2/\text{кг}^2$$

Удельный заряд электрона

$$\frac{e}{m_e} \approx -5,273 \cdot 10^{17} \text{ ед. СГСЭ} \approx -1,759 \cdot 10^{11} \text{ Кл/кг}$$

Удельный заряд протона

$$\frac{e}{m_p} \approx 2,872 \cdot 10^{14} \text{ ед. СГСЭ} = 0,958 \cdot 10^8 \text{ Кл/кг}$$

Т а б л и ц а IV. Некоторые внесистемные единицы

$$1 \text{ кал} = 4,1868 \text{ Дж} = 4,1868 \cdot 10^7 \text{ эрг} \quad (1 \text{ Дж} = 0,2388 \text{ кал})$$

$$1 \text{ \AA} = 10^{-8} \text{ см} = 10^{-10} \text{ м} = 0,1 \text{ нм} = 10^{-4} \text{ мкм}$$

$$1 \text{ св. год} = 9,5 \cdot 10^{17} \text{ см}$$

$$1 \text{ год} = 3,16 \cdot 10^7 \text{ с}$$

$$1 \text{ дптр} = 1 \text{ м}^{-1}$$

$$1 \text{ а.е.м.} = 1,66054 \cdot 10^{-24} \text{ г} = 1,66054 \cdot 10^{-27} \text{ кг}$$

$$1 \text{ эВ} = 1,6 \cdot 10^{-12} \text{ эрг} = 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ Дж}$$

$$1 \text{ мм рт. ст.} = 133,3 \text{ Па} = 1333 \text{ дин/см}^2$$

ЗАМЕЧЕННЫЕ ОПЕЧАТКИ

Стр. 364. Пример 1 читать в следующей редакции:

Пример 1. В гауссовой системе напряженность магнитного поля H бесконечного прямого провода в вакууме определяется формулой

$$H = \frac{2\mathcal{J}}{cr}$$

Для перевода в систему СИ умножим, согласно таблице, H на $\sqrt{4\pi\mu_0}$, ток \mathcal{J} — на $1/\sqrt{4\pi\epsilon_0}$, c заменяем на $1/\sqrt{\epsilon_0\mu_0}$, r оставляем без изменения. Получаем

$$\sqrt{4\pi\mu_0}H = \frac{2\mathcal{J}}{\sqrt{4\pi\epsilon_0}} \sqrt{\epsilon_0\mu_0} \frac{1}{r},$$

или после сокращения

$$H = \frac{\mathcal{J}}{2\pi r}.$$

Для выполнения обратного преобразования из системы СИ в гауссову надо пользоваться обратными значениями «коэффициентов перехода».