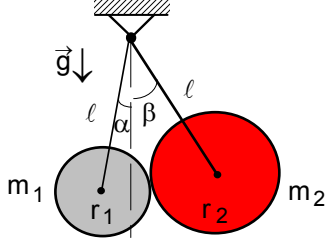
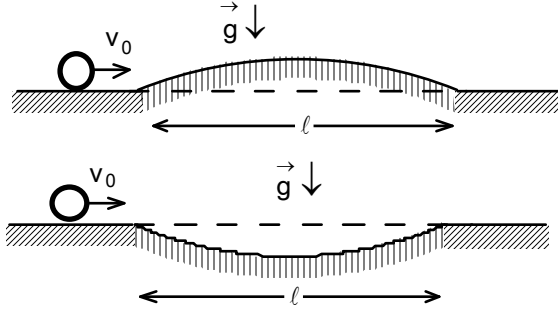


ŞUBAT KAMPI SINAVI-2003



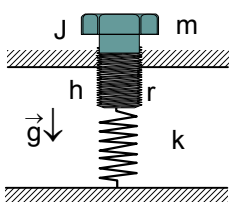
1. Yarıçapları  $r_1=r$  ve  $r_2=2r$  ve kütleleri  $m_1=2m$  ve  $m_2=m$  olan iki küre şekildeki gibi  $l=4r$  uzunluklu özdeş iplerle asılı olup dengededir. İplerin düşeyle yaptığı  $\alpha$  ve  $\beta$  açılarını ayrı ayrı bulunuz.



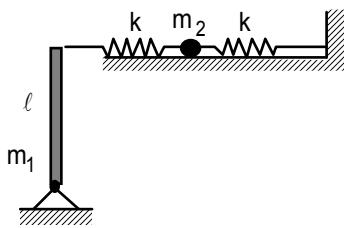
2. Yarıçapı  $r$  ve kütlesi  $m$  olan bir tekerlek kaymadan  $v_0$  hızı ile yuvarlanmaktadır. Tekerlek uzunluğu  $l$  ve yüksekliği bu uzunluktan çok çok küçük olan tümsek üzerinden kaymadan  $t$  sürede geçmektedir. Aynı tekerlek tümseğe simetrik olan çukurdan ne kadar sürede geçer?

3. a) Şiddetli patlamalarda ya da depremlerde yüksek bacalar tabandan devrilmeye başladıklarında, belirli yükseklikte kırıldıkları gözlenmektedir. Yüksekliği  $l$  olan böyle bir baca düşmeye başlarsa kırılacağı yeri bulunuz.

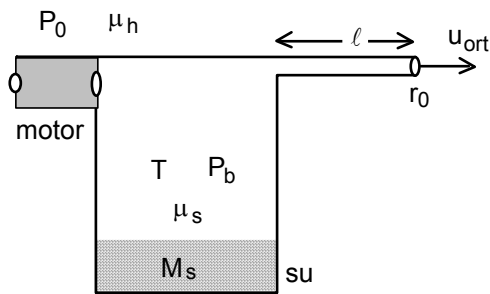
b) uzunluğu  $l$  olan bir kalas yatayla küçük  $\theta_0$  açısı yapmaktadır. Bu kalas serbest bırakılırsa ne kadar zamanda yere düşer?



4. a) Şekildeki  $m$  kütleli cıvata kendi ağırlığı ve yanda oluşan gerilme kuvvetinin etkisiyle dönmek suretiyle düşey yönde basit harmonik hareket yapıyor. Yay sabiti  $k$ , vida adımı  $h$ , vidanın yarıçapı  $r$ , eylemsizlik momenti  $J$  ve yerçekimi ivmesi  $g$  olduğuna göre titreşim hareketin periyodu nedir?



b) Şekilde  $m_1$  kütleli  $l$  uzunluklu çubuk bir ucundan yere menteşeli, diğer ucundan ise yay-kütle-yay sistemi ile duvara bağlıdır. Yay sabitleri  $k$ , yaylar arasındaki kütle  $m_2$  ise şekildeki konumdan küçük sapmalar için basit harmonik hareketin periyodu nedir? Yay-kütle-yay sistemi sürtünmesiz yatay zemin üzerindedir.



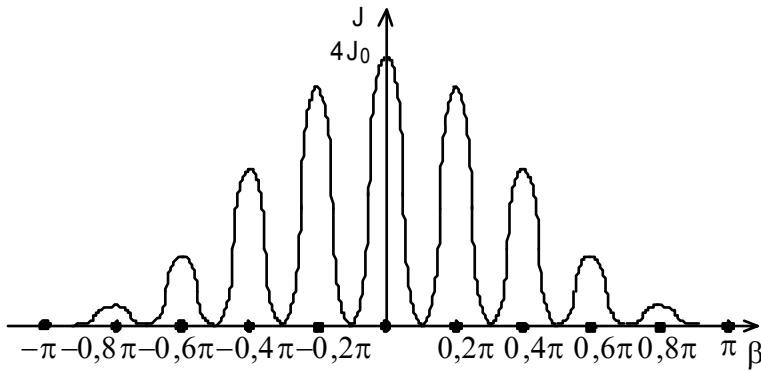
5. Şekildeki sistemde motor atmosferden aldığı havayı tankın içine üfleyerek çıkış borusundan küçük bir ortalama hızıyla hava çıkmasını sağlıyor. Bu sayede tankın içindeki suyun buharını dışarıya atıyor. Bu soruyu çözerken aşağıdaki kabulleri yapınız. Suyun hacmi tankın hacmi yanında ihmal edilebilir. Güç sadece ince borudaki viskoziteden doğan sürtünmeye harcanıyor. Borudan su buharı ve hava beraber çıkmaktadır. Bu karışımın viskozite sabiti  $\eta$ , borunun yarıçapı  $r_0$ , borunun uzunluğu  $l$ , su tankında bulunan suyun kütlesi  $M_s$  olarak veriliyor.

a) Gazın akış hızı silindirik borunun merkezinden uzaklığa göre değişmektedir. Boru ile eşmerkezli herhangi bir silindir içinde kalan havanın denge şartını kullanarak akış hızını yarıçapa bağlı olarak veren ifadeyi türetiniz. Ortalama akış hızı  $u_{ort}$  olarak veriliyor.

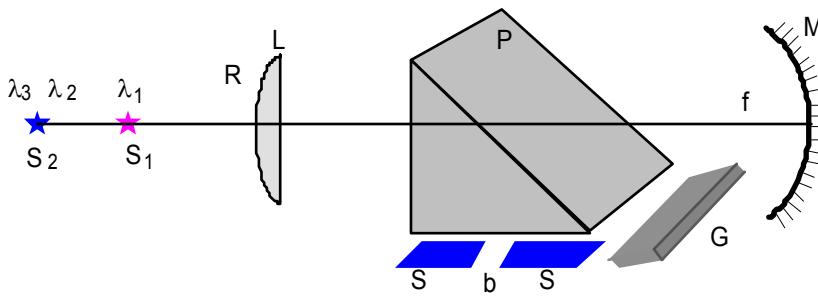
b) Bu işlem için motorun gücü (sadece sürtünmeye gidiyor) ne olmalıdır?

c) Suyun tamamen buharlaşması için gereken süre nedir?

Not: Ortamın sıcaklığı  $T$ , hava basıncı  $P_0$ , havanın molar kütlesi  $\mu_h$ , gaz sabiti  $R$  olarak veriliyor.



- b) Yarık arasındaki uzaklığı bulunuz.  
 c) Merkezi aydınlık kırınım saçığının içindeki girişim saçaklarının minimum ve maksimumlarının ekran üzerindeki konumlarını milimetre cinsinden bulunuz.  
 d) Eğer varsa kaybolan mertebeleri bulunuz.  
 e) Ekran üzerinde  $\sin\theta=1,25 \cdot 10^{-3}$  olan noktadaki aydınlanmayı  $J_0$  cinsinden hesaplayınız. Bulduğunuz sonuç verilen grafikte uyumludur?



6. Yarık genişliği  $b=0,1$  mm olan bir çift yarık sisteminde  $\lambda=500$  nm dalga boyunda elde edilen kırınım ait aydınlanma şiddeti-açı ( $J-\beta$ ) grafiği yukarıda verilmiştir. Yarık-larla ekran arasında kullanılan yakınsak merceğin odak uzaklığı  $f=1$  m dir.

a) Bu grafikten yararlanarak merkezi aydınlık kırınım saçığının her iki yanındaki birinci minimumun ekran üzerindeki konumunu milimetre cinsinden bulunuz.

7. Bir optik sistem  $S_1$ :  $\lambda_1$  (mor) dalga boyu tek renkli ve merceğin 20 cm önünde bulunan noktasal ışık kaynak,  $S_2$ :  $\lambda_2$  (mavi) ve  $\lambda_3$  (kırmızı) ( $\lambda_3=2\lambda_2$ ) iki dalga boyu içeren ve merceğin  $\frac{20}{\sqrt{2}-1}=48,3$  cm önünde

bulunan noktasal ışık kaynak,

L eğrisel yarıçapı  $R=20$  cm olan konveks-düzlem merceği, P Dik açılı ikizkenar üçgen prizma, SS yarık aralığı  $b=0,1$  mm olan tek yarık, G 500 çizik/mm lik kırınım ağı, M odak uzaklığı  $f=10$  cm olan içbükey ayna elemanları içermektedir. (Mercek ve prizma, kırıcılık indis değerleri aşağıdaki tabloda verilen aynı cins malzeme-den yapılmışlardır.)

|   | $\lambda_1$ | $\lambda_2$ | $\lambda_3=2\lambda_2$ |
|---|-------------|-------------|------------------------|
| n | 2           | $\sqrt{2}$  | $\sqrt{2}$             |

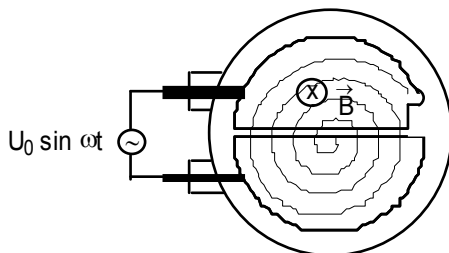
L, P, M, G ve SS de hangi fiziksel olaylar meydana gelir? Her bir elemenda meydana gelen fiziksel olayla ilgili hesaplanabilecek büyüklüklerin hepsini hesaplayınız. Ekran kullanarak ya da çıplak gözle bakarak gözlenen görüntünün şekli, renk dağılımı gibi özellikleri de belirtiniz.

8.  $m_1$  ve  $m_2$  durgun kütleli iki parçacık, laboratuvar sisteminde  $\vec{v}_1$  ve  $\vec{v}_2$  hızlarıyla düzgün doğrusal hareket yapmaktadırlar. Bu hızların yönleri keyfidir.

- a) Bu parçacıklardan birinin diğerine göre hızının büyüklüğünü  $c$ ,  $\vec{v}_1$  ve  $\vec{v}_2$  cinsinden bulunuz.  
 b) İkinci parçacığın kendi referans sisteminde bozunma süresi  $\tau_0$ 'dır.  $\vec{v}_1 \perp \vec{v}_2$  durumunda bu parçacığın bozunana kadar birinci parçacığın referans sisteminde aldığı yolu bulunuz.  
 c)  $|\vec{v}_1|=|\vec{v}_2|$  durumunda (hızların yönleri keyfidir) bu iki parçacıktan oluşan sistemin kütlelerini  $c$ ,  $m_1$ ,  $m_2$ ,  $\vec{v}_1$  ve  $\vec{v}_2$  cinsinden bulunuz.

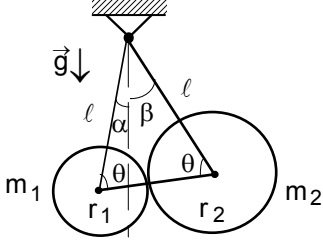
9. Paralel polarizasyon için Fresnel formüllerini çıkartınız. (Bir açı ile yansıyan ve kırılan elektromanyetik dalganın genliklerinin gelen elektromanyetik dalganın genliğine oranını bulunuz).

10. a) Bir proton, lineer hızlandırıcıda  $5.10^5$  V potansiyel farkında ivmelenmektedir. Hızlandırıcının uzunluğu 2 metre olduğuna göre protonun elektromanyetik ışımaya ile kaybettiği enerjinin kazandığı enerjiye oranı nedir?



b) Bir proton yarıçapı  $r=0,92$  metre olan dairesel hızlandırıcıda (Cyclotron) hızlandırılmaktadır. Bu hızlandırıcıyı oluşturan yarım daire şeklindeki içi boş plakalar arasında uygulanan elektrik potansiyelinin frekansı  $\nu=1,5 \cdot 10^7$  Hz ve maksimum değeri  $U_0=20$  000 V'tur. Bu protonun bir turda elektromanyetik ışımaya ile kaybettiği enerjinin kazandığı enerjiye oranı nedir? Rölativistik etkileri ihmal ediniz.

**ŞUBAT KAMPI SINAVI SORULARIN ÇÖZÜMLERİ-2003**



1. Kütle merkezinin korunumu yasasından

$$m_1 g l \sin \alpha = m_2 g l \sin \beta$$

sinüs teoreminden

$$\frac{r_1 + r_2}{\sin(\alpha + \beta)} = \frac{l}{\sin\left(90^\circ - \frac{(\alpha + \beta)}{2}\right)}$$

yazabiliriz. Buradan

$$2 \sin \alpha = \sin \beta; \cos \beta = \sqrt{1 - 4 \sin^2 \alpha}$$

sinüs teoreminden

$$\frac{3r}{\sin(\alpha + \beta)} = \frac{4r}{\cos \frac{\alpha + \beta}{2}}; 4.2 \sin \frac{\alpha + \beta}{2} \cos \frac{\alpha + \beta}{2} = 3 \cos \frac{\alpha + \beta}{2}$$

$$\sin \frac{\alpha + \beta}{2} = \frac{3}{8}; \cos \frac{\alpha + \beta}{2} = \frac{\sqrt{55}}{8}; \sin(\alpha + \beta) = \frac{3\sqrt{55}}{32}; \cos(\alpha + \beta) = \frac{23}{32}$$

$$\gamma = \alpha + \beta; \beta = \gamma - \alpha; \sin \beta = 2 \sin \alpha = \sin \gamma \cos \alpha - \cos \gamma \sin \alpha$$

$$\tan \alpha = \frac{\sin \gamma}{2 + \cos \gamma} = \frac{3\sqrt{55}}{87} = 0,256; \alpha = 14,3^\circ$$

$$\sin \alpha = 0,248; \sin \beta = 0,496; \beta = 29,7^\circ$$

olarak bulunur.

2. Tekerleğin yatay düzlem üzerindeki enerji için

$$W = K_0 = \frac{mv_0^2}{2} + \frac{J\omega_0^2}{2}; J = mr^2; \omega_0 = \frac{v_0}{r}$$

tümsek üzerindeki tekerlek üzerindeki enerji için

$$W = K + \Pi = \frac{mv^2}{2} + \frac{J\omega^2}{2} + mgh; \omega = \frac{v}{r}$$

yazabiliriz. Burada h tümseğin çok küçük olan ortalama yüksekliğidir. Buradan tümsek üzerindeki hız

$$v = \sqrt{v_0^2 - gh} = v_0 \sqrt{1 - \frac{gh}{v_0^2}} \approx v_0 \left(1 - \frac{gh}{2v_0^2}\right)$$

ve tümseği aşmak için gereken süre

$$t = \frac{l}{v} = \frac{l}{v_0 \left(1 - \frac{gh}{2v_0^2}\right)} \approx \frac{l}{v_0} \left(1 + \frac{gh}{2v_0^2}\right)$$

olarak bulunur. Tekerlek çukurda hareket ederse enerji için

$$W = K + \Pi = \frac{mu^2}{2} + \frac{J\omega'^2}{2} - mgh; \omega' = \frac{u}{r}$$

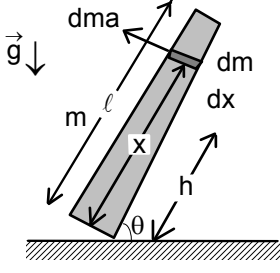
yazabiliriz. Burada h tümseğin çok küçük olan ortalama yüksekliğidir. Buradan tümsek üzerindeki hız

$$u = \sqrt{v_0^2 + gh} = v_0 \sqrt{1 + \frac{gh}{v_0^2}} \approx v_0 \left(1 + \frac{gh}{2v_0^2}\right)$$

ve tümseği aşmak için gereken süre

$$\tau = \frac{l}{u} = \frac{l}{v_0 \left(1 + \frac{gh}{2v_0^2}\right)} \approx \frac{l}{v_0} \left(1 - \frac{gh}{2v_0^2}\right) = \frac{2l}{v_0} - t$$

olarak bulunur.



3. a) Baca bir çubuk gibi düşünülürse alt ucu etrafında dönmektedir.

$$mg \frac{\ell}{2} \cos\theta = J\alpha; J = \frac{m\ell^2}{3}$$

Buradan açısal ivme ve teğetsel ivme

$$\alpha = \frac{3g \cos\theta}{2\ell}$$

olarak bulunur. Baca tabandan h uzaktan bir noktada kırıldığını kabul edelim. Tabandan  $x > h$  uzakta dx kalınlıkta ve

$$dm = \mu dx = \frac{m dx}{\ell}$$

kütleli bir parçanın ivmesi

$$a = \alpha x$$

olur. Baca ile birlikte hareket eden ve başlangıç noktası bacanın kırılma noktasında olan koordinat sisteme göre seçtiğimiz parçaya etki eden moment

$$\begin{aligned} dM &= dma(x-h) - dm g \cos\theta \cdot (x-h) = \mu \alpha x(x-h) dx + \mu g \cos\theta \cdot (x-h) dx \\ &= \frac{3\mu g \cos\theta \cdot x(x-h) dx}{2\ell} + \mu g \cos\theta \cdot (x-h) dx \end{aligned}$$

olur. Kırılma noktasından daha uzakta bulunan baca kısmına etki eden toplam moment

$$\begin{aligned} M &= \int_h^\ell \frac{3\mu g \cos\theta \cdot x(x-h) dx}{2\ell} - \int_h^\ell \mu g \cos\theta \cdot (x-h) dx = \\ &= \frac{\mu g \ell (\ell-h) \cos\theta}{2} - \mu g \cos\theta \cdot \left( \ell^2 - \ell h + \frac{h^2}{2} \right) = \frac{\mu g \cos\theta}{2} (\ell^2 + \ell h - h^2) \end{aligned}$$

olarak bulunur. Bu moment maddenin oluşturduğu momentten küçük ise baca kırılmaz, büyük ise kırılır. Kırılma

$$\frac{dM}{dh} = 0$$

şartı sağlanan nokta için gerçekleşmektedir. Buradan

$$h = \frac{\ell}{3}$$

olarak bulunur.

b) Kalasın hareket denklemleri için

$$-J\alpha = mg \frac{\ell \cos\theta}{2}; J = \frac{m\ell^2}{3}; \alpha = \ddot{\theta} = \frac{d(\dot{\theta})}{dt} = \frac{d(\dot{\theta})}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \frac{\dot{\theta} d(\dot{\theta})}{d\theta}$$

yazabiliriz. Burada (-) işareti kalas yatay denge konumuna geldikçe açısal ivmenin azalacağını göstermektedir. Buradan kalasın kazandığı açısal hız  $\theta$  açısına bağlı olarak

$$-\frac{m\ell^2}{3} \frac{\dot{\theta} d(\dot{\theta})}{d\theta} = mg \frac{\ell \cos\theta}{2}; \dot{\theta} d(\dot{\theta}) = -\frac{3g \cos\theta d\theta}{2\ell}$$

$$\int_0^{\dot{\theta}} \dot{\theta} d(\dot{\theta}) = -\int_{\theta_0}^{\theta} \frac{3g \cos\theta d\theta}{2\ell}; \frac{\dot{\theta}^2}{2} = \frac{3g(\sin\theta_0 - \sin\theta)}{2\ell}$$

şeklinde yazılır. Açılar küçük olduğunu göz önünde bulundurursak bu açısal hız

$$\dot{\theta} \approx \sqrt{\frac{3g(\theta_0 - \theta)}{\ell}} = \frac{d\theta}{dt}$$

olarak yazılabilir. Buradan kalasına düşmesi için gereken süre

$$t = \sqrt{\frac{\ell}{3g}} \int_{\theta_0}^0 \frac{d\theta}{\sqrt{\theta_0 - \theta}} = -\sqrt{\frac{\ell}{3g}} \int_{\theta_0}^0 \frac{d(\theta_0 - \theta)}{\sqrt{\theta_0 - \theta}} = -2\sqrt{\frac{\ell}{3g}} \sqrt{\theta_0 - \theta} \Big|_{\theta_0}^0 = 2\sqrt{\frac{\ell\theta_0}{3g}}$$

olarak bulunur.

4. a) Somun  $h$  kadar indiğinde döndüğü açı  $2\pi$ ,  $x$  kadar indiğinde  $\varphi$  olsun. Buradan

$$x = \frac{\varphi h}{2\pi}$$

olarak bulunur. Türevlersek hız için

$$v = \frac{\omega h}{2\pi}$$

yazabiliriz. Ağırlık kuvveti geri çağırıcı kuvvet olmadığı için enerji korunumu yasasını

$$W = \frac{mv^2}{2} + \frac{J\omega^2}{2} + \frac{kx^2}{2} = \left( m + \frac{4\pi^2 J}{h^2} \right) \frac{v^2}{2} + \frac{kx^2}{2}$$

şeklinde yazabiliriz. Buradan titreşimin titreşim açısız frekansı ve periyodu

$$\Omega = \sqrt{\frac{k}{m + \frac{4\pi^2 J}{h^2}}}; T = \frac{2\pi}{\Omega} = 2\pi \sqrt{\frac{m + \frac{4\pi^2 J}{h^2}}{k}}$$

olarak bulunur.

b) Sol yayın uzaması  $x_1$ , sağ yayın uzaması  $x_2$  olsun. Her cismin hareket denklemini yazabiliriz.

$$J_1 \ddot{\theta}_1 = -k(x_2 - x_1); J_1 = \frac{m_1 \ell^2}{3}; \ddot{\theta}_1 = \frac{\ddot{x}_1}{\ell}$$

$$m_2 \ddot{x}_2 = -kx_2 - k(x_2 - x_1)$$

Bu denklemlerin çözümleri

$$x_1 = A_1 e^{i\omega t}; \ddot{x}_1 = -\omega^2 A_1 e^{i\omega t}$$

$$x_2 = A_2 e^{i\omega t}; \ddot{x}_2 = -\omega^2 A_2 e^{i\omega t}$$

şeklinde arayabiliriz. Buradan

$$(3k - m_1 \omega^2) A_1 + 3k A_2 = 0$$

$$k A_1 + (2k - m_2 \omega^2) A_2 = 0$$

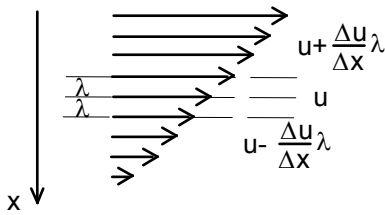
olarak yazabiliriz. Bu sistemin çözümü ya  $A_1 = A_2 = 0$  veya katsayılarından oluşan determinant sıfır olmalıdır. Buradan titreşim açısız frekansları

$$m_1 m_2 \omega^4 - (2m_1 + 3m_2) k \omega^2 + 9k^2 = 0$$

denklemin kökleri

$$\omega_{1,2}^2 = \frac{(2m_1 + 3m_2) k \pm \sqrt{(2m_1 + 3m_2)^2 k^2 - 36m_1 m_2 k^2}}{2m_1 m_2}$$

olarak bulunur.



5. a) Direniş yada viskozite kuvveti moleküllerin yönlendirilmiş momentum aktarımından kaynaklanmaktadır. Akışkan içinde hareket ettirilen bir cisim, akışkanında tabakalar halinde harekete sebep olacaktır. Tabakaların bir nevi birbirine göre kaymaktadır. Bu kaymanın dik yönünde hareket eden moleküllerin taşıdığı momentumlardan dolayı hızlı olan bantlar yavaşlamaktadır, yavaş olan ise hızlanmaktadır. Tabakaların dik yönünde geçen molekül sayısı

$$\Delta N = \frac{n_0 S v \Delta t}{6}$$

olarak yazılabilir. Burada

$$n_0 = \frac{N}{V}$$

taneciklerin konsantrasyonu,  $S$  moleküllerin geçtikleri alan,  $v$  moleküllerin hızı,  $\Delta t$  ise geçiş süresidir.  $S$  alandan geçen bantın yönlendirilmiş hızı  $u$  olsun.  $S$  alandan  $\lambda$  ortalama serbest yolu kadar uzakta bulunan bantların hızları

$$u \pm \frac{\Delta u}{\Delta x} \lambda$$

her molekülden taşınan momentumlar

$$p = m \left( u \pm \frac{\Delta u}{\Delta x} \lambda \right)$$

olur. Toplam taşınan momentum

$$\Delta p = \frac{n_0 S v \Delta t}{6} m \left( u + \frac{\Delta u}{\Delta x} \lambda \right) - \frac{n_0 S v \Delta t}{6} m \left( u - \frac{\Delta u}{\Delta x} \lambda \right)$$

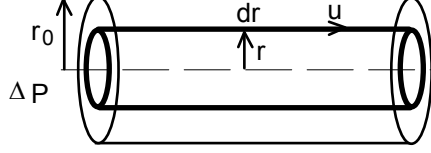
etki eden kuvvet

$$F = \frac{\Delta p}{\Delta t} = \frac{n_0 S v m \lambda}{3} \frac{\Delta u}{\Delta x} = \eta S \frac{\Delta u}{\Delta x}$$

olarak yazılabilir. Burada

$$\eta = \frac{n_0 v m \lambda}{3}$$

viskozite katsayısı olarak bilinmektedir.



Bir boru içinde akan akışkan incelemek için yarıçapı  $r < r_0$  bir silindir seçelim. Bu silindir  $\Delta P$  basınç farkı altında sabit hızla hareket ettiğini kabul edelim. Silindirin hızı sabit olması için direniş kuvveti basınç kuvvetine eşit olmalıdır. Direniş kuvveti  $dr$  kalınlıktaki silindirik kabuk içinde sabit kabul edilebilir. Bu eşitlik

$$F = \Delta P \cdot \pi r^2 = \eta 2\pi r l \frac{du}{dr}$$

olarak yazılabilir. Buradan  $dr$  kalınlıktaki silindirik kabuk içindeki hız değişimi

$$du = \frac{\Delta P r dr}{2\eta l}$$

olur. Bu kabuktaki hız dış kabuklardan kaynaklanmaktadır. Aranan hız

$$u(r) = \int_r^{r_0} \frac{\Delta P r dr}{2\eta l} = \frac{\Delta P r^2}{2\eta l} \Big|_r^{r_0} = \frac{\Delta P r_0^2}{4\eta l} \left( 1 - \frac{r^2}{r_0^2} \right)$$

olarak bulunur.

b) Silindirik kabuktan birim zamanda geçen hacim  $dV = 2\pi r u(r) dr$  olur. Birim zamanda akan hacim

$$V = \int_0^{r_0} \frac{2\pi \Delta P r_0^2}{4\eta l} \left( r - \frac{r^3}{r_0^2} \right) dr = \frac{\Delta P r_0^4}{8\eta l} = \pi r_0^2 u_{ort}$$

olur. Buradan basınç farkı

$$\Delta P = \frac{8\eta l u_{ort}}{r_0^2}$$

pompanın çalışabilmesi için gereken güç

$$q = \Delta F u_{ort} = \Delta P \pi r_0^2 u_{ort} = 8\eta \pi l u_{ort}^2$$

olarak bulunur.

c) Diğer taraftan bu güç birim zamanda kazanılan kinetik enerjiye eşittir.

$$K = \int_0^{r_0} \frac{dm u(r)^2}{2} = \frac{\rho 2\pi r u(r) dr \cdot u^2(r)}{2} = \rho \pi \int_0^{r_0} \left( \frac{\Delta P r_0^2}{4\eta l} \right)^3 \left( 1 - \frac{r^2}{r_0^2} \right)^3 r dr = 4\rho \pi r_0^2 u_{ort}^3$$

Buradan boruda akan karışımın özkütlesi

$$\rho = \frac{2\eta l}{r_0^2 u_{ort}}$$

olarak bulunur. Sadece havanın özkütlesi

$$\rho_h = \frac{\mu_h P_0}{RT}$$

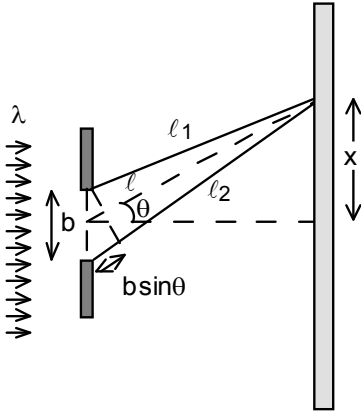
su buharın özkütlesi

$$\rho_b = \rho - \rho_h = \frac{2\eta l}{r_0^2 u_{ort}} - \frac{\mu_h P_0}{RT}$$

olur. Suyun buharlaşma süresi

$$t = \frac{M_s}{\rho_b \pi r_0^2 u_{ort}} = \frac{M_s}{\pi r_0^2 u_{ort} \left( \frac{2\eta l}{r_0^2 u_{ort}} - \frac{\mu_h P_0}{RT} \right)}$$

olarak bulunur.



6. a) Ekran üzerindeki bir noktası ile yarığın merkezinden ekrana doğru geçirilen dik doğru arasındaki açı  $\theta$  olsun. Yarıktan kırınımaya uğrayan ışınların arasındaki yol farkı

$$\Delta_k = b \sin \theta = l_2 - l_1 = \frac{bx}{l}$$

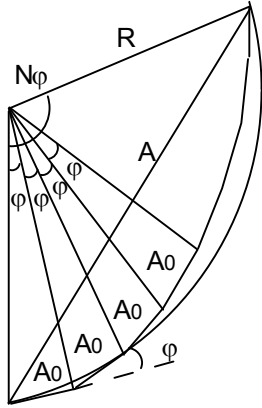
faz farkı

$$\varphi_b = \omega t = \frac{\omega \Delta_k}{v} = \frac{2\pi \Delta_k}{T v} = \frac{2\pi b \sin \theta}{\lambda} = k b \sin \theta$$

olarak yazılabilir. Burada

$$k = \frac{2\pi}{\lambda}$$

dalga vektörüdür.



Yarığın içinde N çok büyük sayı olmak koşulu ile N tane kaynak olduğunu varsayalım. Her artarda yerleştirilen iki kaynak arasında

$$\varphi = \frac{\varphi_b}{N}$$

faz farkı meydana gelmektedir. Bu kaynaklardan yayılan dalgaların genliklerinin vektörel toplamı

$$A = 2R \sin \frac{N\varphi}{2}; R = 2A_0 \sin \frac{\varphi}{2}$$

$$A = A_0 \frac{\sin \frac{N\varphi}{2}}{\sin \frac{\varphi}{2}} = A_0 \frac{\sin \frac{\varphi_b}{2}}{\frac{\varphi_b}{2N}} = N A_0 \frac{\sin \frac{\varphi_b}{2}}{\frac{\varphi_b}{2}} = N A_0 \frac{\sin \beta}{\beta}$$

$\theta = 0^\circ$  ise N tane bir birine paralel olan titreşimi toplamalıyız. Bu durumda

$$A = N A_0$$

olur. Işık şiddeti  $J \sim A^2$  olduğu için merkezdeki ışık şiddeti

$$J_0 \sim N^2 A_0^2$$

olarak yazılabilir.  $\theta \neq 0^\circ$  ise

$$J = J_0 \frac{\sin^2 \beta}{\beta^2}; \beta = \frac{\varphi_b}{2} = \frac{k b \sin \theta}{2}$$

olarak bulunur. Verilen soru için kırınım minimum şartından birinci minimumların merkezi doğrudan olan uzaklıklar

$$b \sin \theta = k \lambda; k=1 \text{ için}; \sin \theta = \pm \frac{\lambda}{b}, \sin \theta = \tan \theta = \frac{y}{f}, y = \pm f \frac{\lambda}{b} = \pm 1 \frac{500 \cdot 10^{-9}}{10^{-4}} = \pm 5 \text{ mm}$$

olarak bulunur.

b) Yarıklar arasındaki uzaklık a olsun. Her iki yarık arasında meydana gelen faz farkı girişim şartı olarak yazılabilir.

$$\Delta_g = a \sin \theta = l_2 - l_1 = \frac{ax}{l}$$

faz farkı

$$\varphi_a = \omega t = \frac{\omega \Delta_g}{v} = \frac{2\pi \Delta_g}{T v} = \frac{2\pi a \sin \theta}{\lambda} = k a \sin \theta; \alpha = \frac{k a \sin \theta}{2}$$

olarak yazılabilir. Çift yarıklı sistemde ışık şiddeti

$$J = J_0 \frac{\sin^2 \beta}{\beta^2} \cos^2 \alpha$$

ile verilir. Verilen soru için girişimin faz farkı  $\pi$ , kırınımın faz farkı  $0,2\pi$  olur. Buradan

$$\frac{\varphi_g}{\varphi_k} = \frac{k a \sin \theta}{k b \sin \theta}; \frac{\pi}{0,2\pi} = \frac{a}{b}; a = 5b = 0,5 \text{ mm}$$

olarak bulunur. Aynı sonuca girişim deseni içinde kırınım saçak sayısını kullanarak bulabiliriz. Girişim deseni içinde 9 tane kırınım saçığı bulunmaktadır. Bu sayı

$$N = 2 \frac{a}{b} - 1$$

ile verilir. Buradan aynı sonuç çıkar.

c) Girişim maksimumların konumları

$$\varphi_{g\max} = \pm k\pi; \sin\theta = \pm k \frac{\lambda}{a}, \sin\theta = \tan\theta = \frac{y}{f}$$

$$y = \pm f \frac{\lambda}{a} k = \pm 1 \frac{500 \cdot 10^{-9}}{5 \cdot 10^{-4}} k = \pm k \text{ mm} = 0; 1; 2; 3; 4 \dots \text{mm}$$

olarak bulunur. Girişim minimumlarının konumları

$$\varphi_{g\min} = \pm \frac{(2k+1)\pi}{2}; \sin\theta = \pm \frac{2k+1}{2} \frac{\lambda}{a}, \sin\theta = \tan\theta = \frac{y}{f}$$

$$y = \pm f \frac{\lambda}{a} \frac{2k+1}{2} = \pm 1 \frac{500 \cdot 10^{-9}}{5 \cdot 10^{-4}} \frac{2k+1}{2} = \pm \frac{2k+1}{2} \text{ mm} = 0,5; 1,5; 2,5; \dots \text{mm}$$

olarak bulunur.

d)  $\frac{a}{b} = 5$  tam sayı olduğundan,  $5k$  ( $k = \pm 1, 2, 3, \dots$ ) girişim maksimumları kırınım minimumları ile çakışır. Bu mertebeler kaybolur.

e)  $\sin\theta = 1,25 \cdot 10^{-3}$  olduğunda

$$\beta = \frac{1}{2} \frac{2\pi}{500 \cdot 10^{-9}} 0,1 \cdot 10^{-3} (1,25 \cdot 10^{-3}) = \frac{\pi}{4}$$

$$\alpha = \frac{1}{2} \frac{2\pi}{500 \cdot 10^{-9}} 0,5 \cdot 10^{-3} (1,25 \cdot 10^{-3}) = \frac{5\pi}{4}$$

Çift yarıklı sistem için şiddet ifadesi

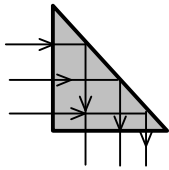
$$J = J_0 \frac{\sin^2\left(\frac{\pi}{4}\right)}{\left(\frac{\pi}{4}\right)^2} \cos^2\left(\frac{5\pi}{4}\right) = 1,62 I_0$$

$\beta = \pi \frac{\pi}{4}$  değeri ile uyumludur.

7. İnce kenarlı mercek formülünden odak uzaklık için

$$\frac{1}{f} = (n-1) \left( \frac{1}{R} - \frac{1}{\infty} \right); f = \frac{R}{n-1}$$

yazabiliriz. Buradan  $\lambda_1$  için  $n=2$  ve  $R=20$  cm olduğundan  $f=20$  cm olarak bulunur.  $\lambda_2$  için  $n=\sqrt{2}$  ve  $R=20$  cm olduğundan  $f = \frac{20}{\sqrt{2}-1}$  cm olarak bulunur. Her iki kaynak da merceğin kendi dalga boylarına karşı gelen odaklarındadır.



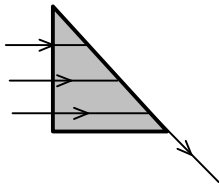
Mercekten çıkan ışınlar optik eksene paraleldir. bu durumda prizmanın ilk yüzünde geliş açısı sıfırdır. İkinci yüzeye  $45^\circ$  ile gelirler. Sınır açısı  $\lambda_1$  için

$$\frac{\sin\alpha}{\sin 90^\circ} = \frac{1}{n_1}; \sin\alpha = \frac{1}{2}; \alpha = 30^\circ$$

olarak bulunur. Işınların gelme açısı kritik açıdan büyük olduğu için bu ışınlar iç yansımaya uğramaktadır.

$\lambda_2$  ve  $\lambda_3$  dalga boyları için kritik açı

$$\frac{\sin\beta}{\sin 90^\circ} = \frac{1}{n_2}; \sin\beta = \frac{\sqrt{2}}{2}; \beta = 45^\circ$$

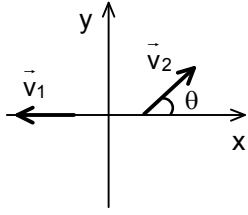


olarak bulunur. Bu durumda çıkan ışınlar prizmanın tabanına paralel olarak çıkmaktadır. Prizmadan çıkan  $\lambda_1$  dalga boylu ışınlar SS'e,  $\lambda_2$  dalga boylu ışınlar ise G'ye gelir. Aynaya hiçbir ışık gelmez. Sırası ile L'de kırılma, P'de kırılma ve yansıma, M'de hiç bir olay olmaz, SS'de kırınım, G'de kırınım gerçekleşiyor. SS'ye sadece  $\lambda_1$  geldiği için tek yarık girişimi olur. Merkezi saçak geniş ve çok aydınlıktır, Bütün mertebeler mor renklidir. Merkezi saçak açısal genişliği

$$\Delta\theta = \frac{2\lambda_1}{b} = \frac{2 \cdot 380 \cdot 10^{-6} \text{ mm}}{0,1 \text{ mm}} = 7,6 \cdot 10^{-3} \text{ rad}$$

olarak bulunur. G'de  $\lambda_2$  ve  $\lambda_3$  kırınım açısına dik olarak gelir. Saçaklar aynı kalınlıkta ve aydınlıktır.  $m\lambda = d \sin\theta$  kullanılarak  $\sin\theta$  hesaplanabilir.





8. Birinci parçacığa bağlı koordinat sisteme diğer parçacığın hızı için

$$u_x = \frac{v_2 \cos \theta + v_1}{1 + \frac{v_1 v_2 \cos \theta}{c^2}}; u_y = \frac{v_2 \sin \theta \sqrt{1 - \frac{v_1^2}{c^2}}}{1 + \frac{v_1 v_2 \cos \theta}{c^2}}; u_z = 0$$

yazabiliriz. Bu durumda büyüklüğü için

$$u = \sqrt{u_x^2 + u_y^2} = \frac{\sqrt{v_1^2 + v_2^2 + 2v_1 v_2 \cos \theta - \frac{v_1^2 v_2^2 \sin^2 \theta}{c^2}}}{1 + \frac{v_1 v_2 \cos \theta}{c^2}} = \frac{\sqrt{(\vec{v}_1 + \vec{v}_2)^2 - \frac{(\vec{v}_1 \times \vec{v}_2)^2}{c^2}}}{1 + \frac{\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2}{c^2}}$$

yazabiliriz.

b) Bağlı hız ve izafi hız için

$$u_x = v_1; u_y = \frac{dy}{dt} \frac{dt'}{dy'} = v_2 \sqrt{1 - \frac{v_1^2}{c^2}}$$

$$u = \sqrt{u_x^2 + u_y^2} = \sqrt{v_1^2 + v_2^2 \left(1 - \frac{v_1^2}{c^2}\right)}; \beta = \sqrt{\beta_1^2 + \frac{\beta_2^2}{\gamma_1^2}} = \sqrt{\beta_1^2 + \beta_1^2 (1 - \beta_1^2)}$$

olarak bulunur. Cismin enerjisi için

$$W_e = K + m_0 c^2 = \frac{m_0 c^2}{\sqrt{1 - \beta^2}}; \beta = \frac{v}{c}; \gamma = \frac{W}{W_0}; \beta = \frac{\sqrt{\gamma^2 - 1}}{\gamma}$$

izafi hızlar için

$$\beta_1 = \frac{\sqrt{\gamma_1^2 - 1}}{\gamma_1}; \beta_2 = \frac{\sqrt{\gamma_2^2 - 1}}{\gamma_2}$$

yazabiliriz. Buradan rölativistik faktörü

$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta_1^2 - \frac{\beta_2^2}{\gamma_1^2}}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta_1^2 - \beta_2^2 (1 - \beta_1^2)}} = \frac{1}{\sqrt{1 - \beta_1^2} \sqrt{1 - \beta_2^2}} = \gamma_1 \gamma_2$$

olarak bulunur. İkinci parçacığın bozunma süresi birinci parçacığa bağlı koordinat sisteminde bu süre

$$\tau = \frac{\tau_2}{\sqrt{1 - \beta^2}} = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v_1^2}{c^2}} \sqrt{1 - \frac{v_2^2}{c^2}}}$$

olur.  $\vec{v}_1 \perp \vec{v}_2$  durumunda bu parçacığın bozunana kadar birinci parçacığın referans sisteminde aldığı yol

$$l = u \tau = \tau_0 \sqrt{\frac{v_1^2 + v_2^2 - \frac{v_1^2 v_2^2}{c^2}}{\left(1 - \frac{v_1^2}{c^2}\right) \left(1 - \frac{v_2^2}{c^2}\right)}}$$

olarak bulunur.

c) Sistemin enerjisi için

$$W = \frac{m_{01} c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} + \frac{m_{02} c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{(m_{01} + m_{02}) c^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

ve kütle merkezinin momentumu için

$$\vec{p} = \frac{m_{01} \vec{v}_1 + m_{02} \vec{v}_2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

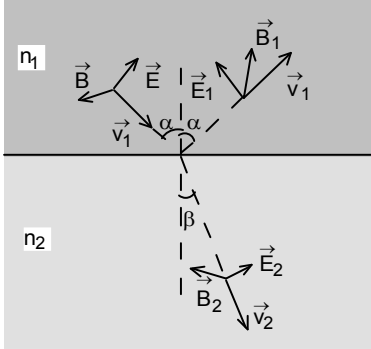
yazabiliriz. Sistemin kütlesi  $m_0$  olsun. Rölativistik enerji invariantı

$$W^2 - p^2 c^2 = m_0^2 c^4$$

şeklinde yazılabilir. Buradan sistemin durgun kütlesi

$$\begin{aligned} m_0^2 c^4 &= \frac{c^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} [(m_{01} + m_{02})^2 c^2 - (m_{01} \vec{v}_1 + m_{02} \vec{v}_2)^2] = \\ &= \frac{c^2}{1 - \frac{v^2}{c^2}} [m_{01}^2 (c^2 - v^2) + m_{02}^2 (c^2 - v^2) + 2m_{01} m_{02} (c^2 - \vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2)] = \\ &= \frac{c^4}{1 - \frac{v^2}{c^2}} \left[ m_{01}^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) + m_{02}^2 \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) + 2m_{01} m_{02} \left(1 - \frac{\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2}{c^2}\right) \right] = \\ &= c^4 \left[ m_{01}^2 + m_{02}^2 + \frac{2m_{01} m_{02} \left(1 - \frac{\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2}{c^2}\right)}{1 - \frac{v^2}{c^2}} \right] \\ m_0 &= \sqrt{m_{01}^2 + m_{02}^2 + \frac{2m_{01} m_{02} \left(1 - \frac{\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2}{c^2}\right)}{1 - \frac{v^2}{c^2}}} \end{aligned}$$

olarak bulunur.



**9.** Yansıyan ve kırılan düzlemsel bir elektromanyetik dalganın genlikleri arasındaki ilişkiyi bulmak için basit bir model ele alalım. Düzlemsel elektromanyetik dalganın kırılma indisleri  $n_1$  ve  $n_2$  olan iki farklı olan dielektrik ortamın düz bir sınırına normal olarak düşüğünü kabul edelim. Gelen ve yansıyan dalgaların açısı  $\alpha$ , kırılan dalganın açısı  $\beta$  olsun. Elektrik alan dolaşım teoreminden

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0; (E + E_1) \cos \alpha \cdot dl - E_2 \cos \beta \cdot dl = 0$$

$$(E + E_1) \cos \alpha = E_2 \cos \beta$$

manyetik alan dolaşım teoreminden

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$B - B_1 = B_2$$

yazabiliriz. Elektromanyetik dalgalarda birim hacimdeki elektrik ve manyetik alan enerjileri bir birine eşittir. Buradan manyetik alan ile elektrik alan vektörleri arasındaki ilişki

$$w_E = \frac{\epsilon \epsilon_0 E^2}{2} = w_M = \frac{B^2}{2\mu_0}; v = \frac{c}{n}; c = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0 \mu_0}}; n = \sqrt{\epsilon}$$

$$E = vB; B = \frac{nE}{c}$$

olarak bulunur. Buradan

$$\frac{n_1(E - E_1)}{c} = \frac{n_2 E_2}{c}$$

$$E_1 = \frac{2n_1 \cos \beta E}{n_1 \cos \beta + n_2 \cos \alpha}; E_2 = \frac{(n_1 \cos \beta - n_2 \cos \alpha)E}{n_1 \cos \beta + n_2 \cos \alpha}$$

olarak bulunur.