

Concursul de Fizică generală pentru ingineri "Ion I. Agârbiceanu" - 2018

21 Aprilie 2018

Departamentul de Fizică, Universitatea POLITEHNICA din București

REZOLVARI

Problema 1

Notam cu α și β unghiurile făcute de fir cu verticala în stânga și în dreapta.

a). Dacă alegem în punctul de suspensie referința energiei potențiale gravitaționale, energia totală în cele două părți este, respectiv :

$$E_s = \frac{ml^2\dot{\alpha}^2}{2} - mgl \cos \alpha \quad \text{în stânga}$$

$$E_d = \frac{m(l-d)^2}{2}\dot{\beta}^2 - mg(l-d) \cos \beta - mgd \quad \text{în dreapta}$$

$$\text{b). } \ddot{\alpha} + \frac{g}{l} \sin \alpha = 0 \quad \text{în stânga}$$

$$\ddot{\beta} + \frac{g}{l-d} \sin \beta = 0 \quad \text{în dreapta}$$

c). Pentru mici oscilații, în ecuațiile de la punctul b) se înlocuiește sinusul cu arcul. O oscilație completă se face în perioada T care se calculează adunând jumătate din perioada din partea stângă cu jumătate din perioada din partea dreaptă. Rezultatul este:

$$T = \pi \left[\left(\frac{l}{g} \right)^{1/2} + \left(\frac{l-d}{g} \right)^{1/2} \right]$$

Aplicatia numerică: $T = 3\pi/2$

d). Neglijând frecările, înălțimile maxime sunt egale, însă amplitudinile unghiulare sunt evident diferite, și anume pendulul mai lung din stânga are o amplitudine unghiulară mai mică

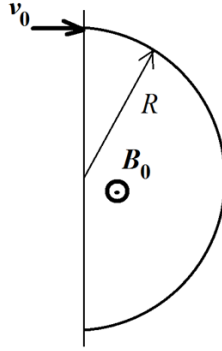
Problema 2

a). Se poate lucra nerelativist, deoarece U_0 este mică și deci $v_0 = \sqrt{2qU_0/m}$

Ecuația de mișcare este $\vec{F} = q\vec{v} \times \vec{B}_0$.

Câmpul magnetic nu modifică modulul vitezei

Traectoria este un semicerc de rază $R = \frac{mv_0}{qB_0}$



b). Distanța este diferența dintre cele două diametre parcurse de cele două tipuri de ioni

:

$$d = \frac{2}{B_0} \left(\frac{2U_0}{q} \right)^{1/2} (m_1^{1/2} - m_2^{1/2})$$

Aplicatie numerica $d \approx 0,77 \text{ mm}$

Problema 3

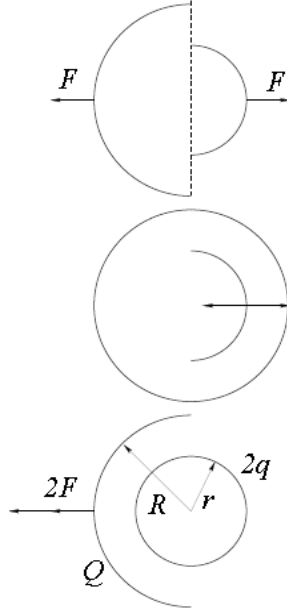
Pentru a calcula forța, presupunem că sarcinile de pe emisferă au același semn. Completăm emisferă mare până la o sferă întreagă cu sarcină $2Q$. Cum nu există niciun câmp electric în interiorul sferei încărcate, nu va acționa nicio forță asupra emisferei mici; deducem că forța pe care o produce emisferă mare suplimentară anulează forța creată de emisferă inițială.

Să completăm emisferă mică până la o sferă de sarcină $2q$ și raza r . Din discuția anterioară putem spune că forța rezultantă a celor două emisfere mici este tocmai dublul forței pe care vrem să o aflăm. Aceasta se calculează ușor deoarece știm câmpul sferei mici la nivelul emisferei mari care are densitatea de sarcină $\sigma = Q/2\pi R^2$.

$$2F = \int \int \sigma dS E_z = 2\pi R^2 \int_0^{\pi/2} \sin \theta d\theta \sigma \frac{2q \cos \theta}{R^2} \quad (1)$$

$$F = \frac{qQ}{2R^2} \quad (2)$$

- rezultat independent de raza emisferei mici



Problema 4

(a) ramurile de sus si de jos sunt echivalente, astfel tensiunea pe condensatorul central este zero.

$$C_a = 2 \left(\frac{1}{C} + \frac{1}{2C} \right)^{-1} = \frac{4}{3}C \quad (3)$$

(b) din considerente de simetrie, tensiunea pe condensatorii externi C este aceeași, o notăm cu U_1 . Similar, pentru condensatorii $2C$ va fi U_2 , cu condiția $U_1 + U_2 = V$ - caderea de tensiune totală. Caderea de tensiune pe condensatorul din mijloc este $U_2 - U_1$. Scriem sistemul

$$q_1 = CU_1 \quad (4)$$

$$q_2 = 2CU_2 \quad (5)$$

$$q_{\text{centru}} = q_1 - q_2 = C(U_2 - U_1) \quad (6)$$

Rezolvand, obținem

$$C_b = \frac{q_1 + q_2}{V} = \frac{7}{5}C \quad (7)$$

(c) Efectuand o tăietură verticală după primul condensator vertical - lanțul infinit care rezultă este același cu cel inițial

$$\frac{1}{C_c} = \frac{1}{C} + \frac{1}{C + C_c} \Rightarrow C_c = \frac{\sqrt{5} - 1}{2}C \quad (8)$$

(d) Varfurile care au acelasi potential se pot conecta - rezulta schema echivalenta: (3 paralel) - (6 paralel) - (3 paralel)

$$\frac{1}{C_d} = \frac{1}{3C} + \frac{1}{6C} + \frac{1}{3C} = \frac{5}{6C} \Rightarrow C_d = \frac{6}{5}C \quad (9)$$

Problema 4

(a) sa consideram una dintre ciocniri. Presupunem ca are loc la o distanta l de perete, iar v si V vitezele bilei si blocului *dupa* ciocnire. Aratam ca marimea $l(v - V)$ este un invariant. Adica e aceeasi pentru oricare ciocnire.

Timpul pana la urmatoarea ciocnire este $Vt + vt = 2l$ (deoarece suma distantelor parcurse de cele doua obiecte este $2l$). Atunci urmatoarea ciocnire are loc la distanta l' de perete data de

$$l' = l - Vt = l - \frac{2lV}{V+v} = \frac{l(v-V)}{v+V} \quad (10)$$

Atunci

$$l'(v+V) = l(v-V) \quad (11)$$

Tinem cont de faptul ca in urma unei ciocniri elastice viteza relativa inainte de ciocnire este egala cu viteza relativa dupa ciocnire. Astfel, daca v' si V' sunt vitezele dupa urmatoarea ciocnire, atunci

$$v+V = v'-V'. \quad (12)$$

Se observa deci ca

$$l'(v'-V') = l(v-V). \quad (13)$$

Care este importanta acestui invariant? Dupa prima ciocnire, blocul continua sa se deplaseze cu viteza V_0 , pana la o corectie de ordinul m/M , iar bila capata o viteza egala cu $2V_0$, tot pana la o corectie de ordinul m/M . Astfel, invariantul $l(v-V)$ este esential, egal cu $L(2V_0 - V_0) = LV_0$.

Fie L_{\min} cea mai mica distanta pana la perete. Cand blocul atinge aceasta pozitie viteza sa va fi zero. Atunci toata energia cinetica initiala a blocului este transferata bilei. Astfel, $v = V_0\sqrt{M/m}$ si invariantul nostru spune ca $LV_0 = L_{\min}(V_0\sqrt{M/m} - 0)$, adica

$$L_{\min} = L\sqrt{\frac{m}{M}}. \quad (14)$$

Problema 5

Fie θ unghiul pe care îl face o margea cu verticala, iar N forța normală din partea cercului asupra ei, sensul spre centru fiind pozitiv. Accelerația centripetă (radială), $F = ma$, este

$$N + mg \cos \theta = \frac{mv^2}{R}. \quad (15)$$

Înălțimea pe care a coborât margeaua este $R - R \cos \theta$, iar conservarea energiei înseamnă

$$\frac{mv^2}{2} = mgR(1 - \cos \theta) \quad \Rightarrow \quad v^2 = 2gR(1 - \cos \theta). \quad (16)$$

Ecuația radială $F = ma$ devine

$$N = \frac{mv^2}{R} - mg \cos \theta = 2mg(1 - \cos \theta) - mg \cos \theta \quad (17)$$

$$= mg(2 - 3 \cos \theta). \quad (18)$$

Conform legii a treia a dinamicii, aceasta este și forța pe care o exercită margeaua asupra cercului. Aceasta forță este pozitivă dacă $2 - 3 \cos \theta > 0$.

Deoarece sunt două margele, rezultanta forțelor este verticală

$$2N \cos \theta = 2mg(2 - 3 \cos \theta) \cos \theta. \quad (19)$$

Valoarea lui θ care dă valoarea maximă a forței de desprindere se obține făcând derivata în raport cu θ egală cu 0.

$$0 = \frac{d}{d\theta} (2 \cos \theta - 3 \cos^2 \theta) \quad (20)$$

$$= -2 \sin \theta + 6 \sin \theta \cos \theta. \quad (21)$$

Deci maximul este atins când $\cos \theta = 1/3$, în care caz forța ascensională este

$$2mg \left(2 - 3 \left(\frac{1}{3} \right) \right) \left(\frac{1}{3} \right) = \frac{2mg}{3}. \quad (22)$$

Cercul se va desprinde de pământ dacă

$$\frac{2mg}{3} > Mg \quad \Rightarrow \quad \frac{m}{M} > \frac{3}{2}. \quad (23)$$