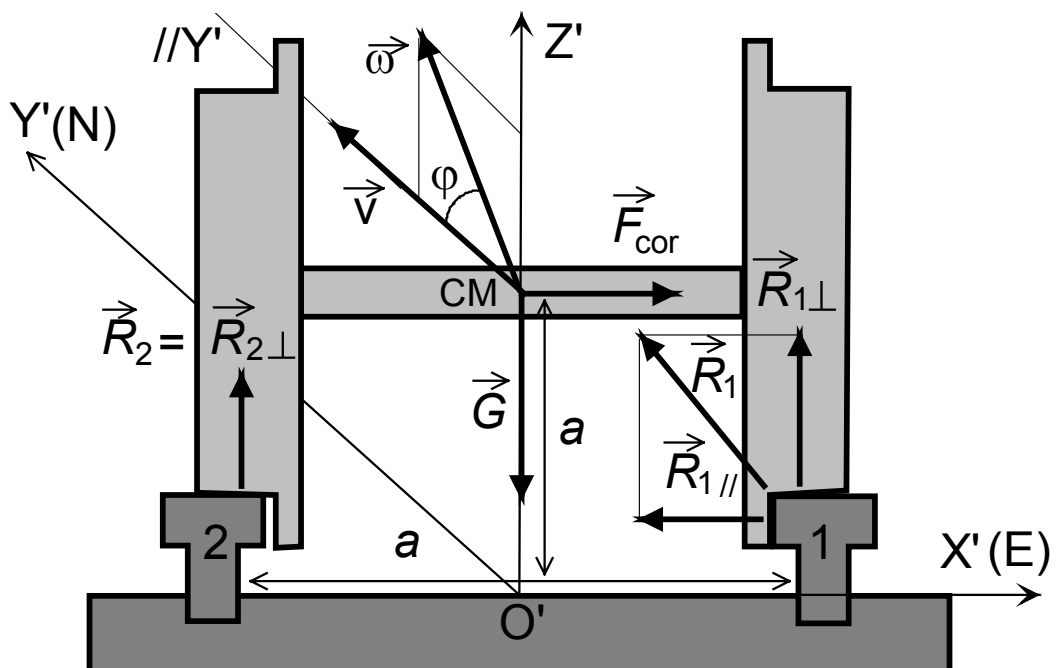


a) Forțele reale care acționează asupra unui volum elementar de lichid, cu masa dm , fiind forțele de presiune și forța de greutate, iar singura forță complementară considerată fiind forța complementară Coriolis, rezultă ca diferența de nivel a apei între cele două maluri este:

$$\Delta h = \frac{2l\omega v \sin \varphi}{g}.$$

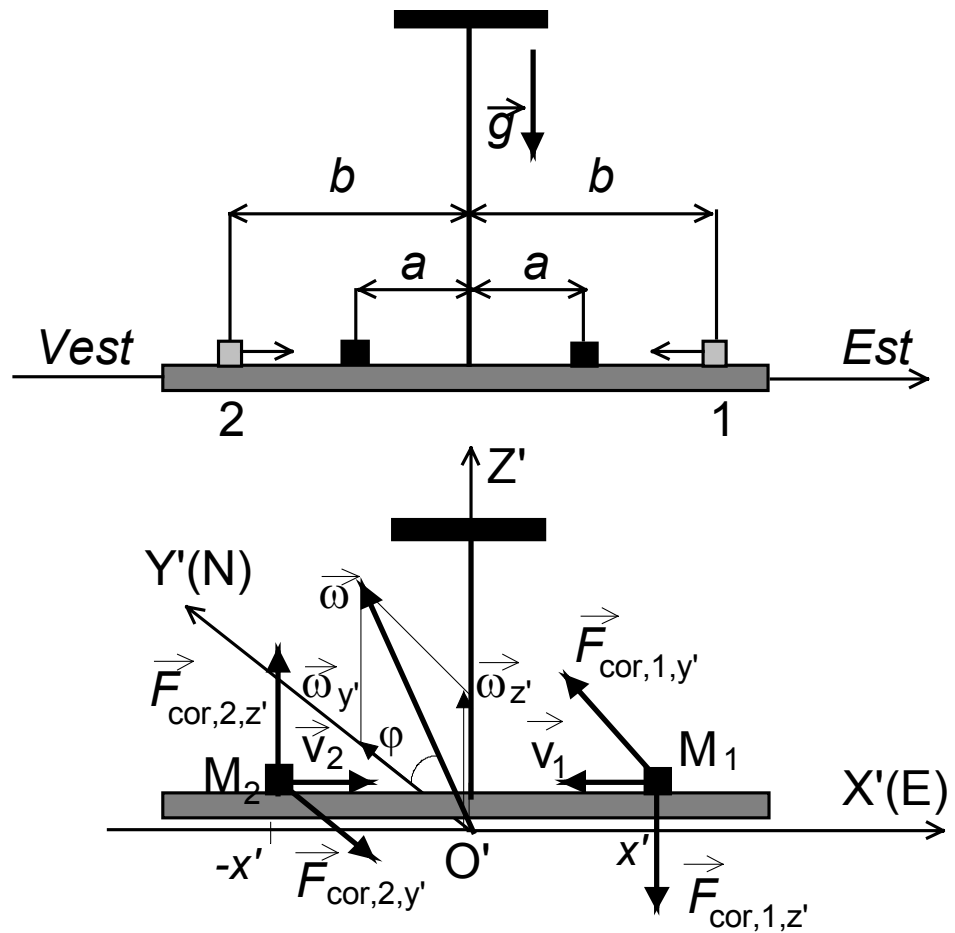
Forțele reale și complementare care acționează asupra locomotivei fiind cele reprezentate în figura 1, rezultă:



$$\frac{R_{1\perp}}{R_{2\perp}} \approx \frac{8\omega v}{g} \sin \varphi.$$

b) Geometria sistemului, la momentul inițial și în momentul imobilizării corpurilor 1 și 2 fiind cea reprezentată în figura 2, utilizând teorema variației momentului cinetic, rezultă:

$$\Omega = \frac{2m\omega(b^2 - a^2)\sin \varphi}{I_0 + 2ma^2}.$$



c)

$$\theta = \theta_{\max} \sin \omega' t;$$

$$\theta_{\max} = \frac{2m\omega(b^2 - a^2)\sin \varphi}{\sqrt{C(I_0 + 2ma^2)}}.$$

A. Circuitul alcătuit din condensator și fir este un circuit RC pentru care sarcina instantanee a condensatorului și intensitatea instantanee a curentului prin fir satisfac ecuațiile

$$\begin{cases} \frac{q}{C} + iR = 0 \\ \frac{q}{C} + \frac{dq}{dt} R = 0 \end{cases} \quad (1)$$

Soluția ecuației (1) este

$$q(t) = Q_0 \exp(-t/RC) \quad (2)$$

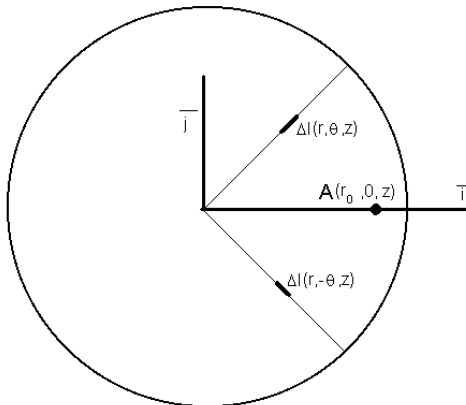
b. Întrucât sarcina este distribuită tot timpul uniform pe armături, sarcina totală aflată pe un disc în afara cercului de rază ρ este

$$q_{\text{exterior}} = q \frac{r^2 - \rho^2}{r^2} = Q_0 \left(\frac{r^2 - \rho^2}{r^2} \right) \exp(-t/RC) \quad (3)$$

Variația acestei sarcini, care reprezintă curentul care trece prin secțiunea de rază ρ este

$$i = -\frac{dq_{\text{exterior}}}{dt} = Q_0 \left(\frac{r^2 - \rho^2}{r^2 RC} \right) \exp(-t/RC) \quad (4)$$

c. Pentru calculul inducției magnetice totale trebuie considerate contribuțiile curenților radiali din plăci și contribuția curentului prin fir.



Într-un sistem de coordonate în care axa Oz este axa comună a armăturilor, inducția câmpului magnetic într-un punct $A(r_0, 0, z_0)$ care determină direcția Ox, are componentele (B_r, B_θ, B_z) .

Așa cum este cunoscut, inducția câmpului magnetic determinat de o porțiune de circuit parcursă de curentul i , într-un punct aflat în poziția \vec{r} este

$$\vec{B} = k \frac{i \cdot \vec{l} \times \vec{r}}{r^3} \quad (5)$$

Contribuțiile la inducția magnetică a curenților care curg radial prin porțiuni foarte mici din raze de lungimi Δl , așezate în poziții simetrice față de axa OA în punctele având coordonatele polare $P_1(r, \theta, z)$ și $P_2(r, -\theta, z)$ pot fi scrise sub forma



Olimpiada Națională de Fizică

Satu Mare

21-25 aprilie 2003

Proba de baraj

*Barem de corectare pentru
ELECTRICITATE*

$$\begin{cases} \vec{\Delta B}_1 = \frac{K \cdot i \cdot \Delta l}{|\vec{r} - \vec{r}_0|^3} \left[(\cos \theta \vec{i} + \sin \theta \vec{j}) \times \left((r \cos \theta - r_0) \vec{i} + r \sin \theta \vec{j} + (z - z_0) \vec{k} \right) \right] \\ \vec{\Delta B}_2 = \frac{K \cdot i \cdot \Delta l}{|\vec{r} - \vec{r}_0|^3} \left[(\cos \theta \vec{i} - \sin \theta \vec{j}) \times \left((r \cos \theta - r_0) \vec{i} - r \sin \theta \vec{j} + (z - z_0) \vec{k} \right) \right] \end{cases} \quad (6)$$

Suma celor două contribuții simetrice produce inducția

$$\vec{\Delta B} = - \frac{K i \Delta l}{|\vec{r} - \vec{r}_0|^3} 2 \cos \theta (z - z_0) \vec{j} \quad (7)$$

Din rezultatul obținut rezultă că cele două porțiuni simetrice aduc la inducția totală o contribuție care nu are componentă decât pe direcția care, în coordonate polare, s-ar putea numi circulară – perpendiculară pe raza care trece prin punctul în care s-a calculat inducția. Întrucât contribuțiile elementare considerate nu dau în sistemul de coordonate considerat componente ale inducției pe direcțiile Ox și Oy, prin sumarea contribuțiilor de tipul celor de la relația (7) pentru unghiuri de la 0 la π și apoi pentru elemente așezate de-a lungul întregii raze, contribuțiile totale, pe direcțiile axelor Oz și Ox sunt nule pentru fiecare dintre discuri. În consecință, câmpul magnetic este identic aceluia determinat de un fir conductor prin care curge un curent electric adică un câmp cu linii de câmp circulare având modulul inducției dat de

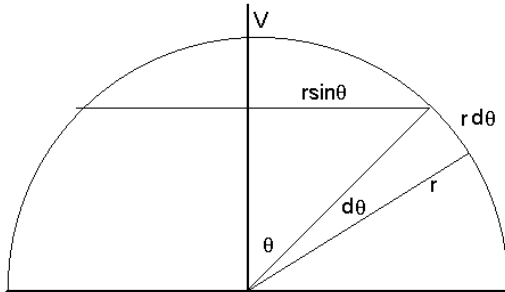
$$B = \frac{\mu i}{2\pi r} = \frac{\mu Q_0 \exp(-t/RC)}{2\pi RCr} \quad (8)$$

B.

Punctul de potențial electric maxim este punctul aflat în vârful emisferei. Un sector sferic elementar, care se vede din centrul emisferei sub unghiul θ , are secțiunea $2\pi r \sin \theta$ și lungimea $r d\theta$. Rezistența sa electrică este

$$dR = \frac{\rho r d\theta}{2\pi g r \sin \theta}$$

(9)



Curentul care trebuie să se scurgă prin secțiunea determinată de raza $r \sin \theta$ este corespunzător ariei secțiunii eficace pentru electroni care este cercul de rază $r \sin \theta$ adică

$$i(\theta) = I \frac{r^2 \sin^2 \theta}{r^2} = I \sin^2 \theta \quad (10)$$

Curgerea curentului este determinată de diferența de potențial între cele două cercuri echipotențiale corespunzătoare unghiurilor θ și $\theta + d\theta$ adică

$$V(\theta) - V(\theta + d\theta) = i(\theta) dR \quad (11)$$

Și deci

$$-dV = I \sin^2 \theta \cdot \frac{\rho r d\theta}{2\pi g r \sin \theta} = I \sin \theta \cdot \frac{\rho d\theta}{2\pi g} \quad (12)$$

Integrând pentru unghiuri cuprinse între 0 (corespunzător vârfului emisferei) și $\pi/2$ (corespunzător bazei) rezultă că potențialul punctului din vârful emisferei, V_0 este

$$V_0 = \frac{I\rho}{2\pi g} \int_0^{\pi/2} \sin \theta d\theta = \frac{I\rho}{2\pi g} \quad (13)$$

Diferența maximă de potențial se realizează între oricare din punctele de pe cercul mare al emisferei și vârful său.



Olimpiada Națională de Fizică

Satu Mare

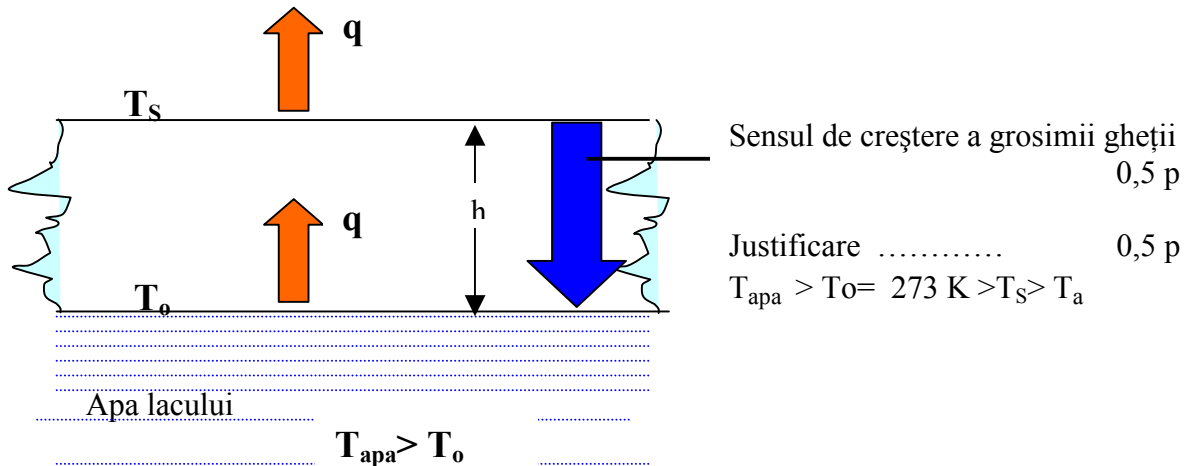
21-25 aprilie 2003

Proba de baraj

TERMODINAMICA

Rezolvare și barem de notare

1. a) Aer $t_a < 0^\circ \text{C}$



b) În regim staționar fluxul de căldură apă-gheață este egal cu fluxul de căldură prin gheață și cu fluxul de căldură gheață-aer:

$$q = k_g \cdot \frac{T_o - T_s}{h} = q = H_{ga}(T_s - T_a) \dots\dots\dots 1\text{p}$$

unde T_s este temperatura la suprafața de separare gheață-aer .

$$Q = Sqt \text{ căldura transferată prin suprafața } S \text{ în timpul } t$$

$$Q = mL = V_a \rho_a L = V_g \rho_g L = Sh \rho_g L \dots\dots\dots 1\text{p}$$

Temperatura la suprafața superioară a stratului de gheață, T_s , nu este cunoscută și este riscant să ne deplasăm pe lac să o măsurăm.

$$t = \frac{\rho_g \cdot L \cdot h \cdot (k_g + h \cdot H_{ga})}{k_g \cdot H_{ga} \cdot (T_o - T_a)} \dots\dots\dots 2\text{p}$$

$$t = 144777,071 \text{ sec} = 40,216 \text{ ore} \approx 40 \text{ ore } 13 \text{ minute} \dots\dots\dots 1\text{p}$$

2. În condiții staționare plăcile introduse își păstrează fiecare temperatura constantă și fluxul de căldură q este constant între cele două corpuri:

$$\begin{aligned} q &= \sigma(T_A^4 - T_1^4) \\ q &= \sigma(T_1^4 - T_2^4) \\ q &= \sigma(T_2^4 - T_B^4) \dots\dots\dots 1\text{p} \\ 3q &= \sigma(T_A^4 - T_B^4) = q_0 \end{aligned}$$

unde q_0 reprezintă fluxul de căldură în absența ecranului. Rezultă că fluxul de căldură devine de trei ori mai mic:

$$q = \frac{q_0}{3} \dots\dots\dots 1\text{p}$$

În cazul introducerii a n plăci fluxul de căldură se reduce de $n+1$ ori:

$$q = \frac{q_0}{n+1} \dots\dots\dots 1\text{p}$$

Din oficiu: 1 p

Proba de baraj - barem Oscilații și unde

Din oficiu

1p

A

Total

4p

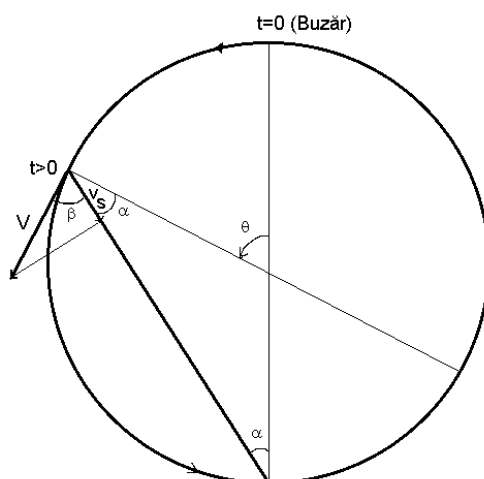
- Formula efectului Doppler cu receptor fix (prezentare sau deducere)

$$\nu = \nu_0 \left(1 - \frac{v_s}{c}\right)^{-1}$$

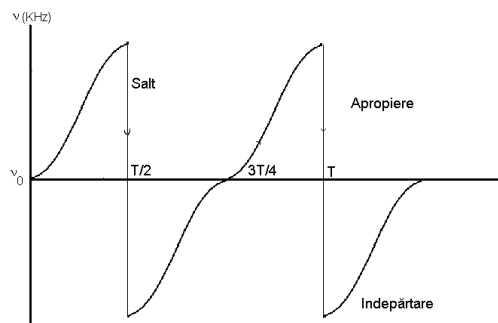
- Când sursa se apropie $v_s > 0$ și în consecință $\nu > \nu_0$ iar când sursa se îndepărtează, $v_s = -|v_s| < 0$ astfel că $\nu' < \nu_0$

- În cazul experimentului, din enunț, urmărind figura de mai jos, putem stabili că

$$v_s = \frac{\pi L}{T} \sin\left(\frac{\pi t}{T}\right)$$



- La apropiere frecvența maximă este $\nu' = 5,24kHz$ iar la îndepărtare ia începe să crească de la $\nu' = 4,78kHz$
- Reprezentarea grafică este aceea din figura de mai jos



B.

Total

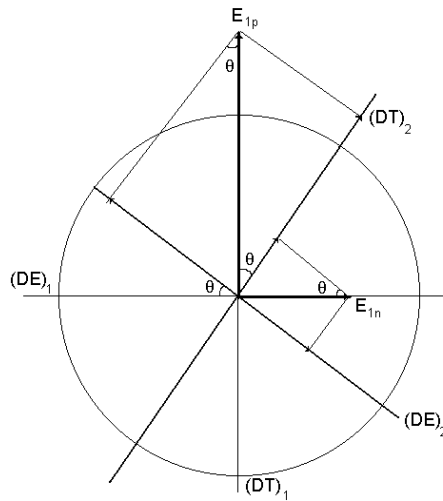
5p

La intrarea în primul polaroid, câmpul E_0 are componentele E_{0p} , pe $(DT)_1$ și E_{0n} , pe $(DE)_1$ care este direcția de extincție a primului polaroid. După trecerea prin primul polaroid lumina are componentele $E_{1p} = \sqrt{\alpha} E_{0p}$ și $E_{1n} = \sqrt{\beta} E_{0n}$. Dincolo de al doilea polarizor (vezi figura) câmpul electric luminos are componentele

$$\alpha E_{0p} \cos \theta + \sqrt{\alpha \beta} E_{0n} \sin \theta$$

respectiv

$$\sqrt{\alpha \beta} E_{0p} \sin \theta + \beta E_{0n} \cos \theta$$



Suma patratelor acestor componente ne dă intensitatea transmisă în funcție de unghiul θ . Lumina incidentă fiind naturală trebuie mediat. Termenul proporțional cu produsul $E_{0n} E_{0p}$ va dispărea. În final obținem

$$I_{transmis} = I_0 \left(\frac{1}{2} (\alpha^2 + \beta^2) \cos^2 \theta + \alpha \beta \sin^2 \theta \right)$$

În cazul polarizorilor ideali, $\beta = 0$, $\alpha = 1$ și

$$I_{transmis} = \frac{I_0}{2} \cos^2 \theta$$

θ^0	$I_{transmis} / I_0$ (polaroizi ideali)	$I_{transmis} / I_0$ (polaroizi reali)	Observații
0	0,500	0,453	
30	0,375	0,351	
45	0,250	0,250	Transmit la fel
60	0,149	0,125	
90	0,000	0,048	