

OLIMPIÁDA BRASILEIRA DE FÍSICA

Prova Especial SELETIVAS 1 e 2 / 2020

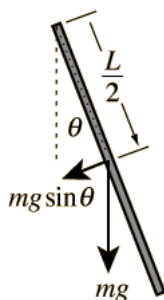
21 de Janeiro de 2021



Gabarito

comissão de prova

Questão 1. A trança oscila como um pêndulo físico mostrado na figura abaixo.



Da figura vemos que a equação de movimento fica

$$\frac{d^2\theta}{dt^2} + \frac{2}{L}[g + a(t)]\theta = 0, \quad (1)$$

que descreve um oscilador forçado. Aqui não mencionamos a dissipação de energia, que deve ocorrer mas não é necessário de ser informada. A ressonância ocorre quando a frequência da passada é igual à oscilação natural do pêndulo (trança), que é $\omega_r = \sqrt{2g/L}$.

Questão 2. (a) Vamos considerar a transformação

$$\begin{cases} q_i \rightarrow q'_i = \alpha q_i \\ t \rightarrow t' = \beta t, \end{cases} \quad (1)$$

onde *alpha* e *beta* são constantes que representam a variação de escala das coordenadas espaciais e do tempo. Destas transformações segue que as velocidades se transformam segundo a regra

$$\dot{q}_i \rightarrow \dot{q}'_i = \frac{\alpha}{\beta} \dot{q}_i. \quad (2)$$

Como $L = T + V$ temos

$$\begin{cases} \frac{\partial L}{\partial q'_i} = \frac{\partial V}{\partial q'_i} = \alpha^{\nu-1} \frac{\partial L}{\partial q_i} \\ \frac{\partial L}{\partial \dot{q}'_i} = \frac{\partial T}{\partial \dot{q}'_i} = \frac{\alpha}{\beta} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i}, \end{cases} \quad (3)$$

onde foi usado o fato de que T é proporcional a \dot{q}_i^2 . Da última identidade segue que

$$\frac{d}{dt'} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}'_i} \right) = \frac{\alpha}{\beta^2} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right). \quad (4)$$

Com esses resultados, podemos ver que as equações de Lagrange se transformam de modo que

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} \rightarrow \frac{d}{dt'} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}'_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q'_i} = \frac{\alpha}{\beta^2} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \alpha^{\nu-1} \frac{\partial L}{\partial q_i}. \quad (5)$$

Se o sistema é invariante por transformação de escala, então as soluções das equações de Lagrange devem permanecer válidas após a transformação. Isso só é possível se

$$\beta = \alpha^{1-\nu/2}, \quad (6)$$

pois nesse caso teremos

$$\frac{d}{dt'} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}'_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q'_i} = \nu^{\nu-1} \left[\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} \right] \quad (7)$$

e assim vemos que as soluções das equações antes da transformação também são as soluções após a transformação.

(b) No caso do campo gravitacional temos $V(r) \propto 1/r$, portanto com as transformações definidas acima temos $V'(r) = \alpha^{-1}V(r)$, e portanto $\nu = -1$. Usando o resultado do item (a) temos então $\beta = \alpha^{3/2}$. Assim as transformações de t e r são dadas por

$$\begin{cases} r \rightarrow r' = \alpha r \\ t \rightarrow t' = \alpha^{3/2}. \end{cases} \quad (8)$$

Dessas equações obtemos que $t' \propto r'^{3/2}$ e portanto $t'^2 \propto r'^3$, que corresponde à Terceira Lei de Kepler.

(c) No caso do pêndulo, $V(r) \propto r$ então $V' \propto \alpha V(r)$ e portanto $\nu = 1$. Nesse caso obtemos $\beta = 1/2$ e portanto $t' \propto r'^{1/2}$, resultando na conhecida lei do período do pêndulo.

Questão 3. Como $\vec{A} = A_z \hat{z}$,

$$\nabla \cdot \vec{A} = \frac{\partial A_x}{\partial x} + \frac{\partial A_y}{\partial y} + \frac{\partial A_z}{\partial z} = \frac{\partial A_z}{\partial z}. \quad (1)$$

como

$$A_z = -\frac{\mu_0 J_0}{4} (x^2 + y^2) \Rightarrow \frac{\partial A_z}{\partial z} = 0, \quad (2)$$

logo

$$\nabla \cdot \vec{A} = 0. \quad (3)$$

Assumindo que ϕ (potencial escalar) é nulo, teremos para \vec{A} :

$$\nabla^2 \vec{A} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial \vec{A}}{\partial t^2} = -\frac{4\pi}{c} \vec{J}. \quad (4)$$

Como só temos componente z , então

$$\begin{aligned} \nabla^2 \vec{A} &= \frac{\partial^2 A_z}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 A_z}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 A_z}{\partial z^2} \\ &= -\frac{\mu_0 J_0}{2} - \frac{\mu_0 J_0}{2} + 0 = -\mu_0 J_0. \end{aligned} \quad (5)$$

Portanto

$$-\mu_0 J_0 = -\frac{4\pi}{c} J_z \Rightarrow J_z = \frac{c\mu_0 J_0}{4\pi}. \quad (6)$$

A distribuição de corrente é dada por

$$\vec{J} = \left(\frac{c\mu_0 J_0}{4\pi} \right) \hat{z} \quad (7)$$

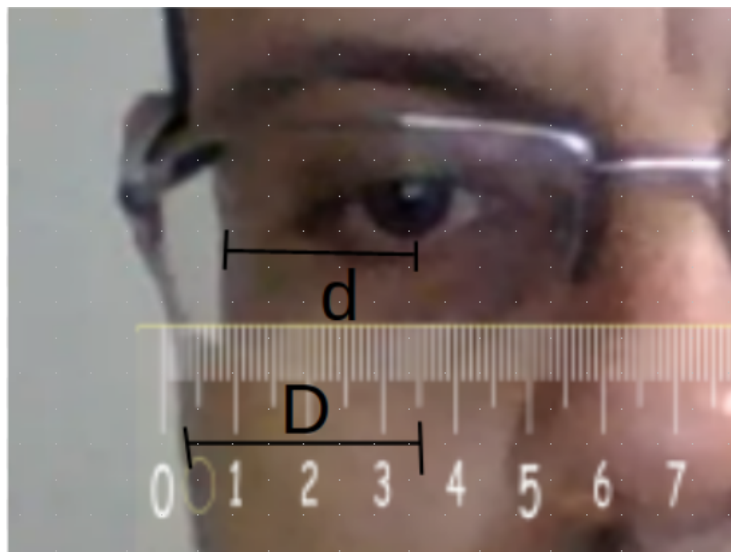
O campo magnético é relacionado a \vec{A} por

$$\vec{B} = \nabla \times \vec{A}, \quad (8)$$

logo

$$\vec{B} = \frac{\mu_0 J_0}{2} (-y\hat{x} + x\hat{y}). \quad (9)$$

Questão 4. (a) É preciso medir o aumento angular pela redução do tamanho da imagem medindo a partir do centro do olho, desprezando o fato de que a pessoa não está olhando diretamente à câmera.



Da figura acima:

$$D = 34 - 1 = 33 \text{ mm e } d = 34 - 8 = 26 \text{ mm},$$

com precisão, nos dois casos, de ± 1 mm. O aumento neto é

$$A = \frac{d}{D} = 0,8 \text{ (aumento neto, imagem não invertida, erro somando os de cada elemento, 6%) }.$$

Como $A = i/o$, da figura ao lado,

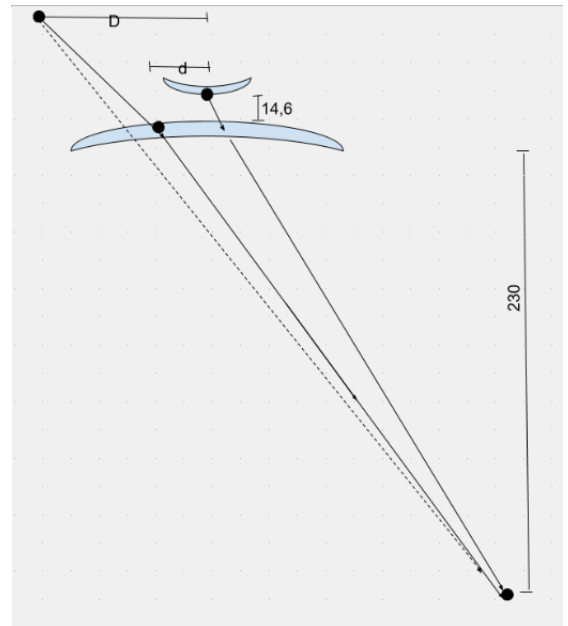
$$A = \frac{i}{o} = \frac{i}{14,6} = 0,8 \Rightarrow i = 11,68 \text{ mm} .$$

Como

$$\frac{1}{f} = \frac{1}{o} + \frac{1}{i} \Rightarrow f = \frac{11,68 \times 14,6}{3,08} = 170,53 \text{ mm} .$$

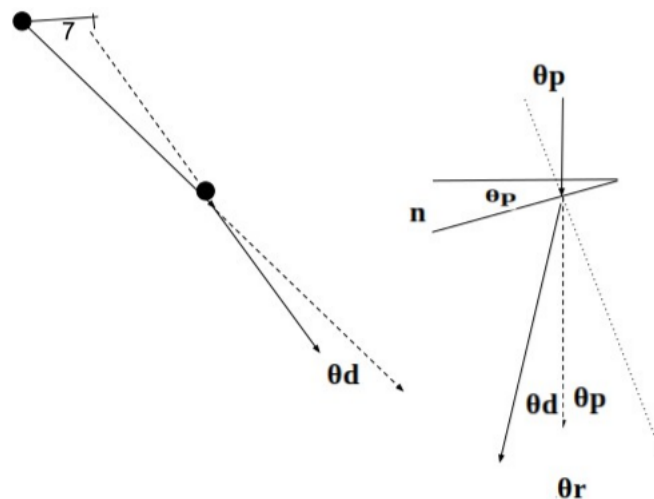
Finalmente,

$$G = \frac{1}{f} = \frac{1}{0,17} = 5,9 \text{ dioptrias} .$$



(b) Praticamente o mesmo do da lente direita, pois a imagem dos dois olhos são aproximadamente iguais, tem de medir entre os extremos dos olhos 50-20 mm para o direito, 120-90 mm para o esquerdo.

(c) O desvio da imagem da borda da face pode ser medido na figura, corresponde à diferenças das medidas anteriores: $D - d = D_v = 33 - 26 = 7 \text{ mm}$. A inclinação das faces equivale à passagem da luz por um prisma, aproximando as superfícies pelas suas tangentes. Considerando o ângulo pequeno, vale a aproximação para um prisma pequeno, se calcula facilmente considerando a incidência inicial perpendicular, a segunda refração sendo a que gera o desvio, pois com mais cálculo se prova que π é insensível, na aproximação, a rotações do prisma.



$$n \text{ sen} \theta_p = \text{sen} \theta_r \Rightarrow n \theta_p = \theta_r = \theta_d + \theta_p \Rightarrow \theta_d = (n - 1) \theta_p = \theta_p / 2$$

O desvio angular θ_d resulta ser a metade do ângulo entre as faces θ_p .

$$\theta_{desvio} = \theta_d = \theta_{prisma} / 2 = \theta_p / 2$$

Sempre igualando a figura a uma proporção mais real, como se a distância da câmera fosse infinita:

$$7/230 = \theta_p/2 \Rightarrow \theta_p = 14/230 = 0,06 \text{ rad} = 0,06 \times 180/\pi = 10,80/3,1416 = 3,44 \text{ graus.}$$

Questão 5. (a) Equilíbrio de forças quando $v = v_t$:

$$mg = kv_t \rightarrow v_t = mg/k$$

Resposta da questão:

$$mg/k > v_s.$$

(b) Equação de movimento do paraquedista:

$$a = g - \frac{k}{m}v.$$

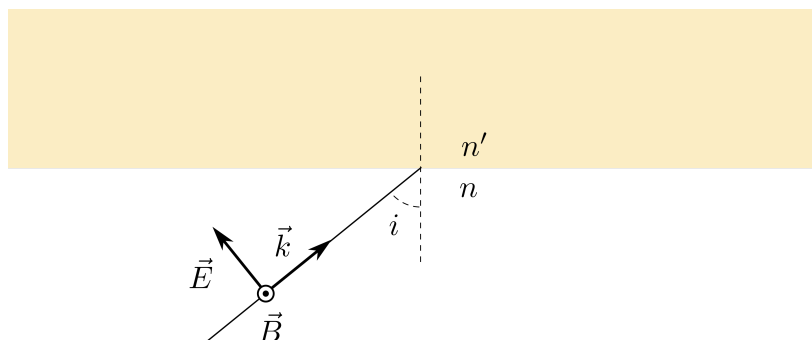
A resolução da equação de movimento, fornece a expressão

$$v(t) = \frac{mg}{k} (1 - e^{-kt/m})$$

Fazendo $v(T) = v_s$, chegamos ao seguinte resultado:

$$T = -\frac{m}{k} \cdot \ln \left(1 - v_s \frac{k}{mg} \right)$$

Questão 6.



No caso de polarização paralela ao plano de incidência para que tenhamos condição em que não há reflexão estamos no ângulo de Brewster

$$i_B = \tan^{-1} \left(\frac{n'}{n} \right), \quad (1)$$

onde n' e $n = 1$ são os índices de refração de cada meio (veja figura acima).

$$\tan i_B = \tan 30^\circ = \frac{n'}{n} \Rightarrow n' = \frac{\sqrt{3}}{3}. \quad (2)$$

A frequência de plasma f_p está relacionada a n' por

$$n'^2 \approx 1 - \frac{f_p^2}{f^2}, \quad (3)$$

logo

$$f_p^2 \approx [1 - n'^2] f^2 \Rightarrow f_p \approx 86,5 \text{ Hz}. \quad (4)$$

Como

$$\omega_p = 57\sqrt{N} \quad \text{e} \quad \omega_p = 2\pi f_p, \quad (5)$$

temos

$$N \approx 91 \text{ elétrons/cm}^3. \quad (6)$$

Questão 7. Seja (X, Y) as coordenadas x , y de um ponto P no anteparo. A diferença de caminho entre a lacuna na origem do sistema de coordenadas e uma lacuna localizada na posição \vec{R} é dada por

$$\Delta r = n_x a_x \frac{X}{D} + n_y a_y \frac{Y}{D}, \quad (1)$$

enquanto a defasagem associada a essa diferença de caminho é dada por

$$\Delta\theta = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta r = 2\pi n_x \left(\frac{a_x X}{D\lambda} \right) + 2\pi n_y \left(\frac{a_y Y}{D\lambda} \right). \quad (2)$$

Os pontos claros do padrão de difração acontecem quando as frações entre parênteses na Eq. 2 são iguais a números inteiros m_x e m_y arbitrários, isto é,

$$\frac{a_x X}{D\lambda} = m_x \quad \text{e} \quad \frac{a_y Y}{D\lambda} = m_y. \quad (3)$$

Dessa maneira, há interferências construtiva simultânea entre todas as lacunas da rede.

Portanto, as coordenadas dos pontos claros do anteparo podem ser escritas como

$$(X, Y) = m_x \cdot \frac{D\lambda}{a_x} \hat{x} + m_y \cdot \frac{D\lambda}{a_y} \hat{y}, \quad m_x \text{ e } m_y \in \mathbb{Z}. \quad (4)$$

O padrão de difração observado no anteparo, dessa maneira, preserva a mesma simetria retangular da rede de difração.

Questão 8. (a) Considere uma carga em movimento circular em uma trajetória de raio R com a aplicação de um campo magnético B constante e perpendicular à trajetória da partícula. Do movimento circular realizado, podemos escrever

$$v = \omega R = R \frac{d\theta}{dt} \rightarrow d\theta = \frac{v dt}{R} \quad (1)$$

Considerando que em um intervalo de tempo infinitesimal dt , a quantidade de movimento da partícula \vec{P} sofre uma rotação de $d\theta$, sofrendo uma variação vetorial da quantidade de movimento dada por $\Delta\vec{P}$. Segue, da definição de força como a variação temporal da quantidade de movimento, que

$$\Delta P = F \delta t = P d\theta. \quad (2)$$

A força resultante é magnética, portanto $F = qvB$. Combinando as equações 1 com a 2 e substituindo a expressão da força magnética, temos que

$$P = eBR. \quad (3)$$

Desconsiderando efeitos relativísticos, pode-se escrever $P = mv$, o que leva a

$$v_N = \frac{eBR}{m}, \quad (4)$$

o que corresponde a seguinte energia cinética

$$E_N = \frac{mv_N^2}{2} = \frac{e^2 B^2 R^2}{2m}. \quad (5)$$

(b) Verifique que até a equação 3, não houve qualquer hipótese que não pudesse ser aplicada tanto a mecânica clássica quanto a relativística.

$$E = \sqrt{(Pc)^2 + (m_0c^2)^2}$$

$$E = \sqrt{(eBRc)^2 + (m_0c^2)^2}$$

Questão 9. Área da base do pistão:

$$A = \frac{\pi}{4} (D^2 - d^2) \quad (1)$$

Pressão devida ao pistão:

$$P = \frac{Mg}{\frac{\pi}{4} (D^2 - d^2)} \quad (2)$$

Pressão deve se igualar à pressão da coluna de água:

$$\frac{Mg}{\frac{\pi}{4}(D^2 - d^2)} = \rho gh \quad (3)$$

Isolando h :

$$h = \frac{4M}{\pi\rho(D^2 - d^2)} \quad (4)$$

Massa total do líquido:

$$m = \rho V = \rho \left(\frac{\pi d^2}{4} h + \frac{\pi D^2}{4} H \right) \quad (5)$$

Isolando H :

$$H = \frac{1}{D^2} \left(\frac{4m}{\pi\rho} - hd^2 \right) \quad (6)$$

Substituindo h :

$$H = \frac{1}{D^2} \left(\frac{4m}{\pi\rho} - \frac{4M}{\pi\rho(D^2 - d^2)} d^2 \right) = \frac{4}{\pi\rho D^2} \left(m - \frac{Md^2}{D^2 - d^2} \right) \quad (7)$$

Questão 10. Trabalho adiabático em AB e CD :

$$W_{AB} = -\frac{P_B V_B - P_A V_A}{\gamma - 1} = -nR \left(\frac{T_B - T_A}{\gamma - 1} \right) \quad (1)$$

$$W_{CD} = -nR \left(\frac{T_D - T_C}{\gamma - 1} \right) \quad (2)$$

Varição de energia interna em BC :

$$\Delta U_{BC} = nC_v(T_C - T_B) = nR \left(\frac{T_C - T_B}{\gamma - 1} \right) \quad (3)$$

Rendimento:

$$\eta = \frac{W}{Q} = \frac{W_{AB} + W_{CD}}{\Delta U_{BC}} = \frac{-nR \left(\frac{T_B - T_A}{\gamma - 1} \right) - nR \left(\frac{T_D - T_C}{\gamma - 1} \right)}{nR \left(\frac{T_C - T_B}{\gamma - 1} \right)} \quad (4)$$

$$\eta = \left(\frac{T_C - T_D + T_A - T_B}{T_C - T_B} \right) = 1 - \frac{T_D - T_A}{T_C - T_B} \quad (5)$$

Reescrevendo as temperaturas em termos de r e γ :

$$P_C V_0^\gamma = P_D (V_0 r)^\gamma \Rightarrow P_D = P_C r^{-\gamma} \quad (6)$$

Analogamente:

$$P_A = P_B r^{-\gamma} \quad (7)$$

Para os pontos A, B, C e D, temos:

$$P_A V_A = P_B r^{-\gamma} V_0 = nRT_A \quad (8)$$

$$P_B V_B = P_B \frac{V_0}{r} = nRT_B \quad (9)$$

$$P_C V_C = P_C \frac{V_0}{r} = nRT_C \quad (10)$$

$$P_D V_D = P_C r^{-\gamma} V_0 = nRT_D \quad (11)$$

Logo,

$$P_D V_D - P_A V_A = nR(T_D - T_A) \quad \Rightarrow \quad T_D - T_A = \frac{P_D V_D - P_A V_A}{nR} = \frac{V_0 r^{-\gamma} (P_C - P_B)}{nR} \quad (12)$$

Analogamente,

$$T_C - T_B = \frac{V_0}{r} \frac{P_C - P_B}{nR} \quad (13)$$

Logo,

$$\frac{T_D - T_A}{T_C - T_B} = r^{-\gamma+1} = \left(\frac{1}{r}\right)^{\gamma-1} \quad (14)$$

Portanto,

$$\eta = 1 - \frac{T_D - T_A}{T_C - T_B} = 1 - \left(\frac{1}{r}\right)^{\gamma-1} \quad (15)$$