

Ústřední výbor fyzikální olympiády české republiky
**ŘEŠENÍ ÚLOH II. KOLA 35. ROČNÍKU FYZIKÁLNÍ
 OLYMPIÁDY. Kategorie B**

1. a) Vyjdeme ze vztahů

$$T_1^2 = 4\pi^2 \frac{m_1}{k}, \quad T_2^2 = 4\pi^2 \frac{m_1 + m_2}{k}.$$

Odečtením a úpravou dostaneme

$$T_2^2 - T_1^2 = 4\pi^2 \frac{m_2}{k}, \quad k = \frac{4\pi^2 m_2}{T_2^2 - T_1^2} = 20,2 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}. \quad \text{3 body}$$

Miska má hmotnost

$$m_1 = \frac{kT_1^2}{4\pi^2} = \frac{m_2 T_1^2}{T_2^2 - T_1^2} = 1,15 \text{ kg}. \quad \text{1 bod}$$

b) Amplituda kmitů po uvolnění závaží je stejná jako změna rovnovážné polohy vyvolaná tíhou závaží:

$$y_m = \frac{m_2 g}{k} = \frac{g(T_2^2 - T_1^2)}{4\pi^2} = 0,48 \text{ m}. \quad \text{2 body}$$

c) Na závaží působí během pohybu výslednice tíhové síly a reakce misky. Platí

$$F = m_2 a = F_G + R.$$

Z toho určíme tíhu závaží

$$G = -R = F_G - m_2 a.$$

Její velikost je $G = m_2 g + m_2 a = m_2(g + a)$, kde a je souřadnice zrychlení, která nabývá střídavě kladných a záporných hodnot. Protože pohyb začíná v horní krajní poloze, platí

$$a = -\omega^2 y = -\omega^2 y_m \cos \omega t,$$

$$G = m_2 g - m_2 \omega^2 y_m \cos \omega t = m_2 g \left(1 - \frac{T_2^2 - T_1^2}{T_2^2} \cos \frac{2\pi t}{T_2} \right). \quad \text{2 body}$$

Největší a nejmenší velikost tíhy jsou v poměru

$$\frac{G_{\max}}{G_{\min}} = \frac{1 + \frac{T_2^2 - T_1^2}{T_2^2}}{1 - \frac{T_2^2 - T_1^2}{T_2^2}} = \frac{2T_2^2 - T_1^2}{T_1^2} = 2,7.$$

2 body

- 2 a) Elektron se v magnetickém poli pohybuje po kruhovém oblouku, jehož středový úhel α je stejný jako odchylka vektoru rychlosti od původního směru (obr. RB1). Oblouk je souměrný podle přímky MO a přímka OP je jeho tečnou. Platí

$$\operatorname{tg} \frac{\alpha}{2} = \frac{R}{r}, \quad y = d \operatorname{tg} \alpha.$$

Trajektorie elektronu je v magnetickém poli zakřivena působením Lorentzovy síly. Pokud vektor $\mathbf{B}$ směřuje před nákresnu a elektron se pohybuje vpravo, směřuje výchylka elektronu nahoru. Kdybychom otočili vektor $\mathbf{B}$ za nákresnu, elektron by se vychýlil dolů. Poloměr oblouku r závisí na velikosti rychlosti elektronu a na velikosti magnetické indukce. Velikost rychlosti elektronu závisí na urychlovacím napětí elektronové trysky. Platí:

$$Ue = \frac{1}{2}mv^2, \quad v = \sqrt{\frac{2Ue}{m}},$$

$$F_d = \frac{mv^2}{r} = Bev, \quad r = \frac{mv}{Be}.$$

Po dosazení dostaneme

$$\operatorname{tg} \frac{\alpha}{2} = \frac{RBe}{mv} = RB\sqrt{\frac{e}{2mU}},$$

$$y = d \operatorname{tg} \alpha = d \operatorname{tg} \left(2 \frac{\alpha}{2} \right) = \frac{2d \operatorname{tg} \frac{\alpha}{2}}{1 - \operatorname{tg}^2 \frac{\alpha}{2}} = \frac{dRB\sqrt{\frac{2e}{mU}}}{1 - \frac{R^2 B^2 e}{2mU}}. \quad 4 \text{ body}$$

b) Jestliže $y = d$, dostáváme

$$\frac{y}{d} = \frac{RB\sqrt{\frac{2e}{mU}}}{1 - \frac{R^2 B^2 e}{2mU}} = 1,$$

což vede ke kvadratické rovnici

$$B^2 \frac{R^2 e}{2mU} + BR\sqrt{\frac{2e}{mU}} - 1 = 0,$$

která má kladné řešení

$$B = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{2mU}{e}} (\sqrt{2} - 1).$$

Pro dané hodnoty dostáváme $B = 0,00466 \text{ T}$.

3 body

c) Pro malé úhly α můžeme psát

$$\operatorname{tg} \alpha \doteq 2 \operatorname{tg} \left(\frac{\alpha}{2} \right), \quad y = 2d \operatorname{tg} \left(\frac{\alpha}{2} \right) \doteq dR \sqrt{\frac{2e}{mU}} B = KB.$$

Dostáváme přímou úměrnost s konstantou úměrnosti

$$K = dR \sqrt{\frac{2e}{mU}}. \quad \text{Pro dané hodnoty } K = 26,7 \text{ m} \cdot \text{T}^{-1}.$$

3 body

Poznámka. Lze také postupovat takto:

$$\text{a) } \alpha = 2 \operatorname{arctg} \left(RB \sqrt{\frac{e}{2mU}} \right), \quad y = d \operatorname{tg} \left[2 \operatorname{arctg} \left(RB \sqrt{\frac{e}{2mU}} \right) \right].$$

b) Jestliže $y = d$, platí $\alpha = 45^\circ$. Pak

$$RB \sqrt{\frac{e}{2mU}} = \operatorname{tg} 22,5^\circ, \quad B = \frac{\operatorname{tg} 22,5^\circ}{R} \sqrt{\frac{2mU}{e}} = 0,00466 \text{ T}.$$

3. a) Dosáhne-li lyžař maximální rychlosti v_m , je pohybová složka tíhové síly v rovnováze s odporem vzduchu a smykovým třením mezi lyžemi a sněhem. Pro úhly α_1 a α_2 dostaneme soustavu rovnic

$$\begin{aligned} mg \sin \alpha_1 &= mgf \cos \alpha_1 + \frac{1}{2} CS \rho v_{m1}^2, \\ mg \sin \alpha_2 &= mgf \cos \alpha_2 + \frac{1}{2} CS \rho v_{m2}^2, \end{aligned} \quad (1)$$

ze které vyjádříme

$$C = \frac{2mg(\sin \alpha_2 \cos \alpha_1 - \sin \alpha_1 \cos \alpha_2)}{S\rho(v_{m2}^2 \cos \alpha_1 - v_{m1}^2 \cos \alpha_2)} = \frac{2mg \sin(\alpha_2 - \alpha_1)}{S\rho(v_{m2}^2 \cos \alpha_1 - v_{m1}^2 \cos \alpha_2)}.$$

Pro dané hodnoty $C = 0,42$.

4 body

b) Řešením soustavy (1) dále dostaneme

$$f = \frac{v_{m2}^2 \sin \alpha_1 - v_{m1}^2 \sin \alpha_2}{v_{m2}^2 \cos \alpha_1 - v_{m1}^2 \cos \alpha_2}.$$

Pro dané hodnoty $f = 0,12$.

3 body

c) Maximální rychlost lyžaře na svahu se sklonem α_3 určíme ze vztahu

$$v_{m3} = \sqrt{\frac{2mg}{CS\rho}(\sin \alpha_3 - f \cos \alpha_3)}.$$

Po dosazení $v_{m3} = 46 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$.

3 body

4. Označme u^* výstupní napětí prvního operačního zesilovače, který funguje jako neinvertující zesilovač (obr. RB2). Platí tedy

$$u^* = u_{i1} \left(1 + \frac{R_1}{R} \right). \quad 2 \text{ body}$$

U druhého operačního zesilovače se vlivem zpětné vazby udržuje vstupní diferenciální napětí na zanedbatelné hodnotě. Napětí na invertujícím vstupu je proto prakticky stejné jako u_{i2} . Podle 1. Kirchhoffova zákona platí

$$\frac{u^* - u_{i2}}{R} = \frac{u_{i2} - u_o}{R_2}. \quad 3 \text{ body}$$

Vyloučením u^* a úpravou dostáváme

$$u_o = \left(1 + \frac{R_2}{R} \right) u_{i2} - \left(1 + \frac{R_1}{R} \right) \frac{R_2}{R} u_{i1}.$$

Současně má platit

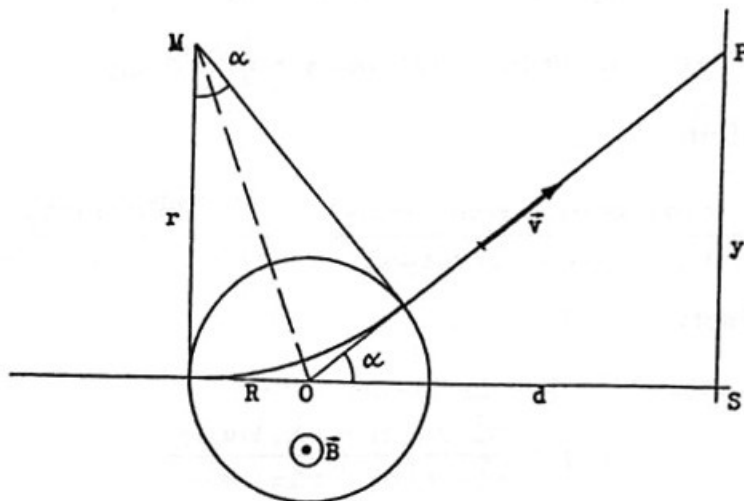
$$u_o = 10(u_{i2} - u_{i1}). \quad 3 \text{ body}$$

Porovnáním obou vztahů dostaneme

$$1 + \frac{R_2}{R} = 10, \quad R_2 = 9R = 90 \text{ k}\Omega.$$

$$\left(1 + \frac{R_1}{R} \right) \frac{R_2}{R} = 9 \left(1 + \frac{R_1}{R} \right) = 10, \quad R_1 = \frac{R}{9} = 1,11 \text{ k}\Omega. \quad 2 \text{ body}$$

RB1



RB2

