

66. ročník Fyzikálnej olympiády

v školskom roku 2024/2025

domáce kolo kategória A

riešenie úloh

oprava v 4. úlohe

1. Raketa

Riešenie:

- a) Na obežnej trajektórii je gravitačná sila Zeme v rovnováhe s odstredivou silou

$$G \frac{M_Z m}{(R_Z + h)^2} = m \frac{v_1^2}{R_Z + h},$$

odkiaľ máme $v_1 = \sqrt{G \frac{M_Z}{R_Z + h}}$.

Pre hodnoty $G = 6,67 \times 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{kg}^{-2}$, $M_Z = 5,97 \times 10^{24} \text{ kg}$, $R_Z = 6378 \text{ km}$

$$v_1 = 7,78 \text{ km} \cdot \text{s}^{-1} \text{ (prvá kozmická rýchlosť)}.$$

2 b

- b) Ak má raketa opustiť Slnčnú sústavu, musí prekonať gravitačnú príťažlivosť Zeme aj Slnka. Na obežnej trajektórii okolo Zeme musí mať kinetickú energiu dostatočnú na prekonanie potenciálnej energie v gravitačnom poli Zeme a Slnka

$$\frac{1}{2} m v_2^2 = G \frac{M_Z m}{R_Z + h} + G \frac{M_S m}{R_{ZS}},$$

odkiaľ máme $v_2 = \sqrt{2G \left(\frac{M_Z}{R_Z + h} + \frac{M_S}{R_{ZS}} \right)}$.

Pre $M_S = 1,99 \times 10^{30} \text{ kg}$, $R_{ZS} = 1,50 \times 10^8 \text{ km}$ dostávame $v_2 = 43,48 \text{ km} \cdot \text{s}^{-1}$.

2 b

Ak získa raketa túto rýchlosť, bude sa pohybovať voľným pohybom po parabole.

1 b

Na získanie tejto rýchlosti sa využije rýchlosť v_1 obehu rakety okolo Zeme a rýchlosť v_Z Zeme na orbite okolo Slnka, ktorú určíme z rovnice

$$G \frac{M_S M_Z}{R_{ZS}^2} = M_Z \frac{v_3^2}{R_{ZS}}, \text{ odkiaľ máme } v_3 = \sqrt{G \frac{M_S}{R_{ZS}}} = 29,75 \text{ km} \cdot \text{s}^{-1}.$$

Aby sa táto možnosť využila, musí byť rovina trajektórie rakety okolo Zeme totožná s rovinou ekliptiky, tzn. rovinou obehu Zeme okolo Slnka a smer obiehania okolo Zeme musí byť v rovnakom zmysle, v akom obieha Zem okolo Slnka („zo západu na východ“).

1 b

- c) Ak využijeme optimálne možnosti, raketa má začiatočnú rýchlosť $v_4 = v_1 + v_3 = 37,53 \text{ km} \cdot \text{s}^{-1}$.

Pomocou raketového motoru ju treba urýchliť na únikovú rýchlosť v_2 .

Motor využíva reaktívnu silu splodín horenia paliva vypúšťaných dýzou veľkou rýchlosťou. Ak dýzu opustia plyny s hmotnosťou dm^* , zmenší sa hmotnosť rakety a zvýši sa rýchlosť rakety. Podľa zákona zachovania hybnosti dostávame

$$m v = dm^* (v - u) + (m - dm^*) (v + dv), \text{ kde } dm^* = -dm.$$

(zmena dm hmotnosti m rakety je záporná)

Ak zanedbáme veľmi malý člen $dm^* dv$, rovnica dostane tvar

$$dm u = -m dv, \text{ resp. } \frac{dm}{m} = -\frac{1}{u} dv$$

a po jej integrácii

$$\int_{m_0}^{m_0-m^*} \frac{dm}{m} = -\frac{1}{u} \int_{v_4}^{v_2} dv, \text{ resp. } \ln \frac{m_0-m^*}{m_0} = -\frac{v_2-v_4}{u}.$$

Hmotnosť spotrebovaného paliva

$$p = \frac{m^*}{m_0} = 1 - e^{-\frac{v_2-v_4}{u}}. \text{ Pre dané a vypočítané hodnoty } p = \frac{m^*}{m_0} = 0,733 = 73,3 \%. \quad 4 \text{ b}$$

2. Kmity valca s dutinou

Riešenie:

a) Vzdialenosť a ťažiska od osi O_1 určíme podľa vzťahu

$$a = \frac{1}{\rho V_v - \rho V_d} \rho V_d \frac{R}{2} = \frac{V_d}{V_v - V_d} \frac{R}{2} = \frac{\left(\frac{R}{2}\right)^2}{R^2 - \left(\frac{R}{2}\right)^2} \frac{R}{2} = \frac{1}{6} R = 16,7 \text{ mm}. \quad 2 \text{ b}$$

b) Teleso zaujme stabilnú rovnovážnu polohu, v ktorej je ťažisko najnižšie.

Teleso v rovnovážnej polohe je znázornené na obr. RA-1. Ťažisko je v najnižšej polohe. 1 b

c) Ak sa rovina σ vychýli o uhol φ zo zvislej polohy, potenciálna energia sa zvýši o

$$E_p = M g a (1 - \cos \varphi),$$

kde $M = \rho(V_v - V_d) = \frac{3}{4} \rho V_v$ je hmotnosť telesa.

Pre malý uhol použijeme náhradu $\cos \varphi \approx 1 - \frac{1}{2} \varphi^2$

$$E_p \approx \frac{1}{2} M g a \varphi^2 = \frac{1}{2} D \varphi^2,$$

kde $D = M g a = \frac{3}{4} \rho V_v g \frac{R}{6} = \frac{3}{24} \rho V_v g R$. 2 b

Určíme kinetickú energiu valivého pohybu telesa. Pohyb považujeme za otáčanie okolo okamžitej osi, ktorou je dotyková priamka P, obr. RA-1.

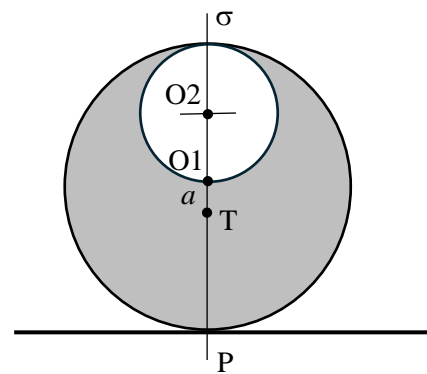
$$E_k = \frac{1}{2} J \dot{\varphi}^2, \text{ kde } \dot{\varphi} \text{ je uhlová rýchlosť otáčania.}$$

Zostáva určiť moment zotrvačnosti J vzhľadom na os P.

$$J = \left(\frac{1}{2} \rho V_v R^2 + \rho V_v R^2 \right) - \left(\frac{1}{2} \rho V_d \left(\frac{R}{2} \right)^2 + \rho V_d \left(\frac{3R}{2} \right)^2 \right) = \frac{29}{32} \rho V_v R^2. \quad 2 \text{ b}$$

Uhlová frekvencia

$$\omega = \sqrt{\frac{D}{J}} = \sqrt{\frac{\frac{3}{4} \rho V_v g \frac{R}{6}}{\frac{29}{32} \rho V_v R^2}} = \sqrt{\frac{4}{29} \frac{g}{R}}, \quad 2 \text{ b}$$



Obr. RA-1

a perióda kmitov

$$T = \frac{2\pi}{\omega} = \pi \sqrt{29 \frac{R}{g}}.$$

Pre dané hodnoty $\omega = 3,68 \text{ s}^{-1}$ a $T = 1,71 \text{ s}$.

1 b

3. Vznik oblakov

Riešenie:

- a) Relatívna vlhkosť je daná pomerom parciálneho tlaku p_p vodnej pary a tlaku nasýtenej pary pri danej teplote. Nad hladinou vodnej plochy je parciálny tlak pary

$$p_{p0} = \frac{N_v}{V} k_B T_0 = \eta_0 p_n(T_0). \text{ Pre dané hodnoty } p_{p0} = 1,87 \text{ kPa.} \quad 1 \text{ b}$$

Parciálny tlak vzduchu

$$p_{v0} = \frac{N_0 k_B}{V} T_0 = p_0 - p_{p0} = p_0 - \eta p_n(t_0). \text{ Pre dané hodnoty } p_{v0} = 98,1 \text{ kPa.} \quad 1 \text{ b}$$

Celkový tlak vlhkého vzduchu $p_0 = p_{v0} + p_{p0}$ a hľadaný pomer je

$$\frac{N_p}{N_v} = \frac{\eta_0 p_n(T_0)}{p_0 - \eta_0 p_n(T_0)}. \text{ Pre dané hodnoty } N_p/N_v = 1,9 \times 10^{-2} = 1,9 \%. \quad 1 \text{ b}$$

- b) Tlak vzduchu s výškou klesá

$$dp = -\rho g dh.$$

Ak je dej adiabatický platí $dU = \delta W$, resp. $C_V dT = -p dV$.

Pre plyn platí stavová rovnica $pV = nRT$ a v diferencnej forme

$$p dV + V dp = nR dT.$$

Po dosadení a úprave

$$V dp = (C_V + nR) dT \text{ a ďalej } (C_V + nR) dT = -\rho g dh V = -mg dh.$$

Ak vyjadríme $C_V + nR = \frac{s}{2} nR + nR = \left(\frac{s}{2} + 1\right) nR = \left(\frac{s}{2} + 1\right) \frac{m}{M_m} R$, dostaneme

$$\left(\frac{s}{2} + 1\right) \frac{m}{M_m} R dT = -mg dh, \text{ a teda } dT = -\frac{2}{s+2} \frac{M_m g}{R} dh.$$

Pre dané hodnoty $\frac{dT}{dh} = -\frac{2}{s+2} \frac{M_m g}{R} = -9,8 \text{ }^\circ\text{C/km.} \quad 2 \text{ b}$

Teplota vzduchu klesá s výškou rovnomerne

$$t = t_0 - \frac{2}{s+2} \frac{M_m g}{R} (h - h_0). \quad (1) \quad 1 \text{ b}$$

- c) Parciálny tlak vodnej pary určíme pomocou stavovej rovnice vodnej pary

$$\frac{p_p V}{T} = \frac{m}{M_{mp}} R = \frac{p_{p0} V_0}{T_0}, \text{ odkiaľ } p_p = p_{p0} \frac{T}{T_0} \frac{V_0}{V},$$

a pomeru V/V_0 vzduchu (pre adiabatický dej)

$$\frac{p}{p_0} = \left(\frac{V_0}{V}\right)^\kappa = \frac{nRT}{V} \bigg/ \frac{nRT_0}{V_0}, \text{ odkiaľ } \frac{V_0}{V} = \left(\frac{T}{T_0}\right)^{\frac{1}{\kappa-1}}.$$

Tlak pary je

$$p_p = p_{p0} \left(\frac{T}{T_0} \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}} \quad (2)$$

Zo vzťahov (1) a (2) dostaneme závislosť parciálneho tlaku pary od výšky

$$p_p = p_{p0} \left(1 - \frac{2}{s+2} \frac{M_m g}{RT_0} (h-h_0) \right)^{\frac{\kappa}{\kappa-1}}.$$

2 b

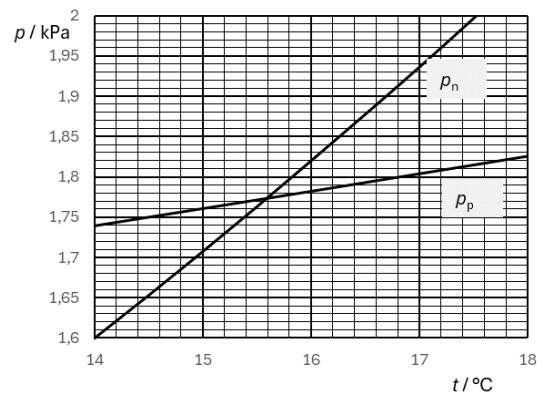
Na určenie výšky kondenzácie použijeme teplotnú závislosť $p_n(t)$ – tabuľka v zadaní, a vzťah (2). Zostrojíme grafy závislosti tlaku nasýtenej pary p_n a tlaku pary vo vzduchu p_p (obrázok) a vidíme,

že grafy sa pretínajú pri teplote $t_m = 15,6 \text{ } ^\circ\text{C}$ (presnejšie $15,591 \text{ } ^\circ\text{C}$). Tejto teplote zodpovedá výška

$$h_m = \frac{R}{M_m g} \frac{s+2}{2} (t_0 - t_m).$$

Pre dané hodnoty $h_m = 450 \text{ m}$.

2 b



4. Obvod s LED

Riešenie:

a) S použitím náhradných priamok v charakteristikách určíme pre diódu D1:

$$U_{p1} = 1,55 \text{ V a } R_{d1} = \frac{\Delta U}{\Delta I} = \frac{0,159 \text{ V}}{30 \text{ mA}} = 5,31 \Omega, \quad 1 \text{ b}$$

pre diódu D2:

$$U_{p2} = 1,81 \text{ V a } R_{d2} = \frac{\Delta U}{\Delta I} = \frac{0,444 \text{ V}}{30 \text{ mA}} = 14,80 \Omega. \quad 1 \text{ b}$$

b) V schéme obvodu sú diódy nahradené sériou dynamického odporu R_d , napäťového zdroja U_p a spínača S. 2 b

c) Ak je napätie zdroja $-U_{p1} < U < U_{p2}$, sú obe diódy zatvorené (S1 a S2 rozopnuté).

Ak je $U < -U_{p1}$, začne diódou D1 prechádzať prúd

$$I = \frac{U + U_{p1}}{R_0 + R_1 + R_{d1}},$$

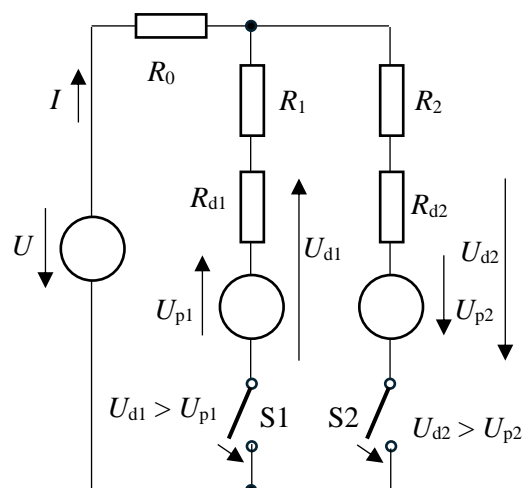
Pre $U_0 = -24 \text{ V} < -U_{p1}$ a prúd $-I_0$ (opačný smer)

$$\text{máme } R_1 = \frac{U_0 + U_{p1}}{-I_0} - R_0 - R_{d1}.$$

Pre dané hodnoty $R_1 = 617 \Omega$.

2b

Podobne, ak je $U > U_{p2}$, prechádza prúd diódou D2 a dostávame



$$I = \frac{U - U_{p2}}{R_0 + R_2 + R_{d2}},$$

a teda pre $U_0 = 24 \text{ V}$ a I_0

$$\text{máme } R_2 = \frac{U_0 - U_{p2}}{I_0} - R_0 - R_{d2}.$$

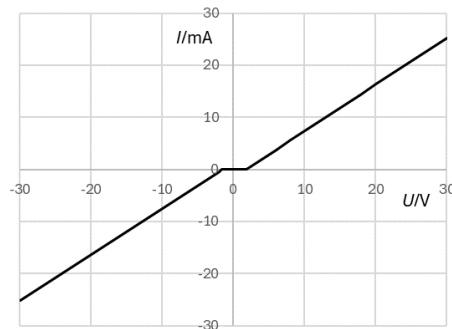
Pre dané hodnoty $R_2 = 595 \Omega$.

2 b

Obvod možno použiť na indikáciu polarít napätia zdroja. Pri kladnom napätí svieti žltá dióda D2, pri zápornom červená D1.

- d) Graf závislosti prúdu I zdroja od napätia U zdroja.

2 b



5. Dve šošovky

Riešenie:

- a) Šošovka S1 vytvára obraz vo vzdialenosti b_1 od šošovky, pričom platí zobrazovacia rovnica

$$\frac{1}{a_1} + \frac{1}{b_1} = \frac{1}{f_1} = D_1.$$

Obraz vytvorený šošovkou S1 je predmetom pre šošovku S2, pričom predmetová vzdialenosť je $L - b_1$ a platí

$$\frac{1}{a_2} + \frac{1}{L - b_1} = \frac{1}{f_2} = D_2.$$

Z oboch rovníc vylúčime b_1 a dostaneme

$$a_2 = \frac{L(D_1 a_1 - 1) - a_1}{1 + LD_2(D_1 a_1 - 1) - (D_2 + D_1)a_1} \quad (1) \quad 1 \text{ b}$$

- b) Do rovnice (1) dosadíme podmienky prvého zobrazenia $a_1 = L$ a $a_2 = 2L$, a potom podmienky druhého zobrazenia $D_1 \rightarrow D_2$, $D_2 \rightarrow D_1$, $a_1 = L$, $a_2 = 3/2 L$

$$2L = \frac{L(D_1 L - 1) - L}{1 + LD_2(D_1 L - 1) - (D_2 + D_1)L} \quad (2)$$

$$\text{a } \frac{3}{2}L = \frac{L(D_2 L - 1) - L}{1 + LD_1(D_2 L - 1) - (D_2 + D_1)L} \quad (3)$$

Rovnice (2) a (3) upravíme napr. na tvar

$$4 - 4LD_2 - D_1L(3 - 2D_2L) = 0$$

$$7 - 5LD_2 - 3LD_1(2 - D_2L) = 0.$$

Z oboch rovníc vyjadríme D_1

$$D_1 = \frac{4 - 4LD_2}{L(3 - 2D_2L)} = \frac{7 - 5LD_2}{3L(2 - D_2L)}, \quad (4)$$

odkiaľ vyjadríme D_2 v tvare kvadratickej rovnice

$$D_2^2 - 2\frac{7}{4L}D_2 + \frac{3}{2L^2} = 0,$$

ktorá má riešenie

$$D_2 = \frac{7}{4L} \pm \sqrt{\left(\frac{7}{4L}\right)^2 - \frac{3}{2L^2}} = \frac{7}{4L} \left(1 \pm \frac{5}{7}\right) = \frac{3}{L}, \frac{1}{2L}.$$

Dosadením do (4) určíme

$$D_1 = \frac{8}{3L}, \frac{1}{L}.$$

Dostávame dve dvojice výsledkov

i) $D_1 = \frac{8}{3L}$ a $D_2 = \frac{3}{L}$ 1 b

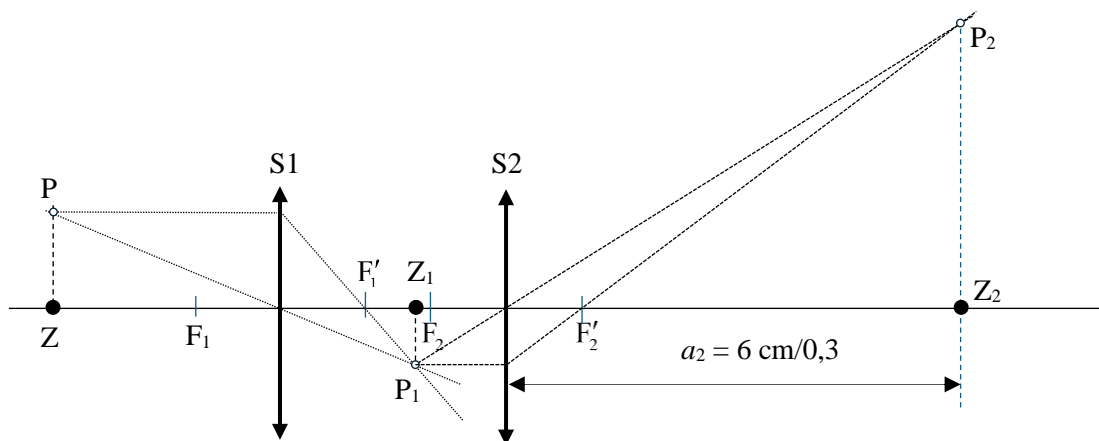
ii) $D_1 = \frac{1}{L}$ a $D_2 = \frac{1}{2L}$ 1 b

podľa toho, či i) $D_1 < D_2$ alebo ii) $D_1 > D_2$.

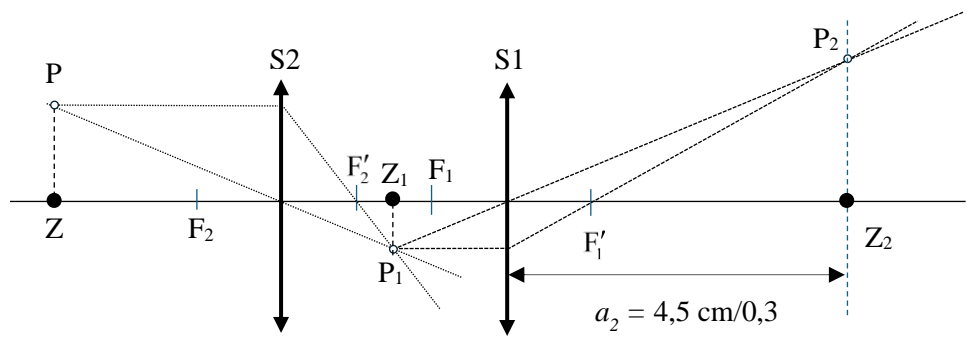
d) Pre väčšiu presnosť je vhodné použiť hárok A4 na šírku (rozmer pribl. 30 cm).

i) Vhodná je mierka 1 : 2, $L = 10$ cm, $f_1 = 3,75$ cm, $f_2 = 3,33$ cm. Obrázky 2×1,5 b

Vo vzorovej ukážke je konštrukcia na šírku s rozmerom rámpika 15 cm, a zvolená je mierka 3 : 10.

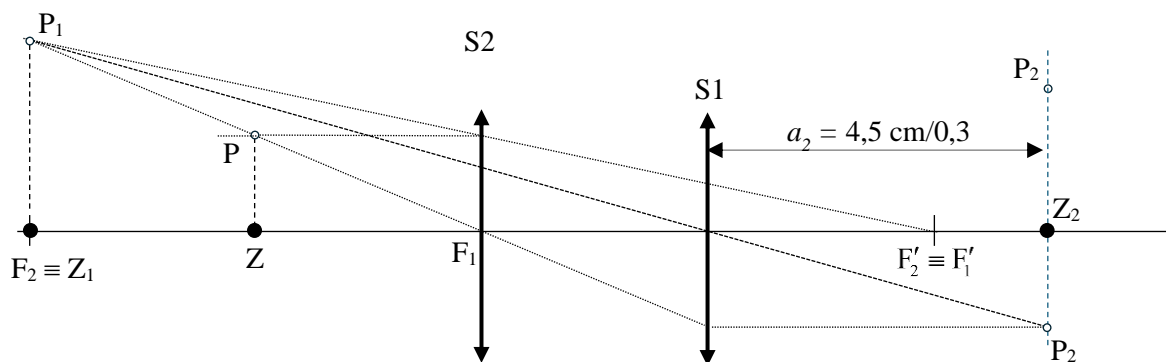
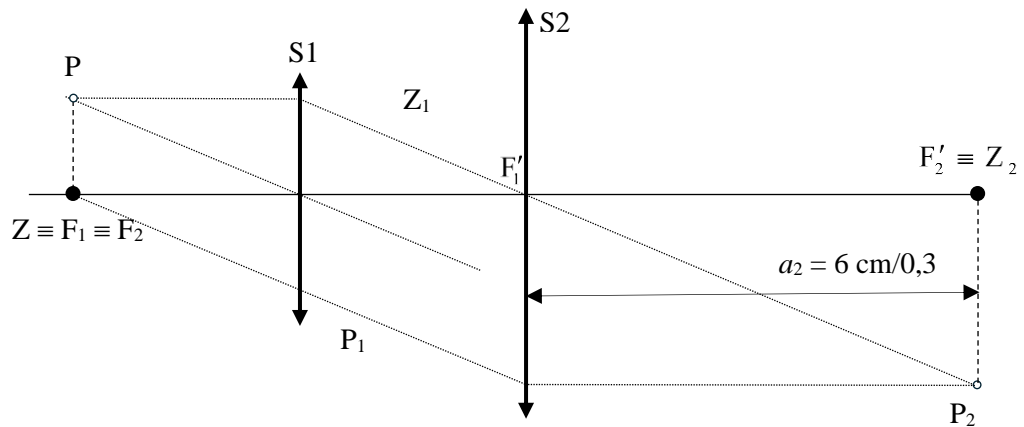


Aby sa mohli použiť významné lúče, treba zobrazovať bod P ležiaci nad zdrojom Z mimo optickú os. Prvou šošovkou získame obraz P_1 , ktorý potom zobrazíme šošovkou S2 – obraz P_2 . Obraz zdroja Z je na optickej osi v príslušnej vzdialenosti.



ii) Rovnako postupujeme v druhom prípade: $L = 10 \text{ cm}$, $f_1 = 10 \text{ cm}$, $f_2 = 20 \text{ cm}$.

Obrázky 2×1,5 b



V tomto prípade je obraz Z_1 , resp. P_1 , zdanlivý.

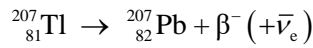
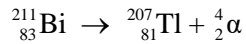
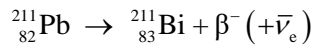
Výsledky získané grafickou konštrukciou zodpovedajú hodnotám získaným výpočtom.

1 b

6. Rádioaktívna premena

Riešenie:

a) Rovnice premien



Prvá je β -premena, druhá je α -premena a tretia β -premena.

2 b

b) Na začiatku vzorky vykazuje iba β -aktivitu izotopu ${}^{211}\text{Pb}$.

Počet atómov nuklidu ${}^{211}\text{Pb}$ vo vzorke na začiatku ($t = 0$)

$$N_0 = \frac{m}{M_m} N_A.$$

Začiatočná aktivita vzorky

$$A_{1\beta 0} = \frac{\ln 2}{T_1} N_0 = \frac{\ln 2}{T_1} \frac{m}{M_m} N_A. \text{ Pre dané hodnoty } A_{1\beta 0} = 9,13 \times 10^{17} \text{ Bq.}$$

2 b

c) Vzorka ${}^{211}\text{Pb}$ postupne zaniká. Počet aktívnych atómov je

$$N_1 = N_0 e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t}$$

Premenou izotopu ${}^{211}\text{Pb}$ postupne vzniká α -aktívny izotop ${}^{211}\text{Bi}$, ale ten zároveň zaniká premenou na ${}^{207}\text{Tl}$. Časová zmena počtu N_2 atómov ${}^{211}\text{Bi}$ je

$$\frac{dN_2}{dt} = A_1 - A_2 = \frac{\ln 2}{T_1} N_1 - \frac{\ln 2}{T_2} N_2 = \frac{\ln 2}{T_1} N_0 e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t} - \frac{\ln 2}{T_2} N_2$$

Dostávame jednoduchú nehomogénnu diferenciálnu rovnicu

$$\frac{dN_2}{dt} + \frac{\ln 2}{T_2} N_2 = \frac{\ln 2}{T_1} N_0 e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t}. \quad (1)$$

Riešenie rovnice pozostáva z riešenia homogénnej rovnice a partikulárneho riešenia.

Riešime homogénnu rovnicu

$$\frac{dN_2}{dt} + \frac{\ln 2}{T_2} N_2 = 0, \text{ resp. } \frac{dN_2}{N_2} = -\frac{\ln 2}{T_2} dt \text{ a po integrácii } \ln N_{2h} = -\frac{\ln 2}{T_2} t + C.$$

$$\text{Rovnicu dáme do exponentu } e^{\ln N_{2h}} = N_{2h} = e^{-\frac{\ln 2}{T_2} t + C} = K e^{-\frac{\ln 2}{T_2} t}. \quad (2)$$

Partikulárne riešenie je funkcia, ktorá spĺňa pravú stranu rovnice. Ak má byť na pravej strane exponenciála, musia byť na ľavej strane oba členy tiež exponenciálne s rovnakým exponentom

$$N_{2p} = B e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t}.$$

Po dosadení do rovnice (1) dostávame

$$-B \frac{\ln 2}{T_1} e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t} + \frac{\ln 2}{T_2} B e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t} = \frac{\ln 2}{T_1} N_0 e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t}, \text{ odtiaľ } B = \frac{T_2}{T_1 - T_2} N_0.$$

Úplné riešenie diferenciálnej rovnice s pravou stranou má tvar

$$N_2 = K e^{-\frac{\ln 2}{T_2} t} + \frac{T_2}{T_1 - T_2} N_0 e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t}.$$

Konštantu K určíme zo začiatkových podmienok: pre $t = 0$ je $N_2 = 0$, a teda $K = -\frac{T_2}{T_1 - T_2} N_0$.

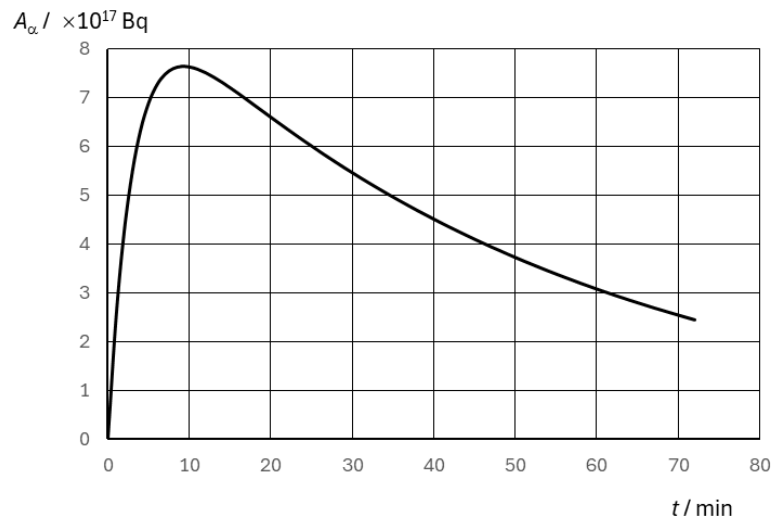
Výsledné riešenie je

$$N_2(t) = \frac{T_2}{T_1 - T_2} N_0 \left(e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t} - e^{-\frac{\ln 2}{T_2} t} \right). \quad (3)$$

α -aktivita sesterského nuklidu ^{211}Bi je

$$A_{2\alpha} = \frac{\ln 2}{T_2} N_2 = N_0 \frac{\ln 2}{T_1 - T_2} \left(e^{-\frac{\ln 2}{T_1} t} - e^{-\frac{\ln 2}{T_2} t} \right). \quad (4) \quad 4 \text{ b}$$

- d) Graf znázorňuje funkciu (4). 2 b



7. Overenie Stefanovho-Boltzmannovho zákona – experimentálna úloha

Riešenie:

- a) Vyplnenie nameraných hodnôt napätia a prúdu do tabuľky (minimálne 20 hodnôt) 1 b
 Údaj o teplote t_0 miestnosti. 0,5 b
 Formálne správna tabuľka (hlavičky riadkov a stĺpcov, označenie veličín a jednotiek, správne zaokrúhlenie hodnôt). 1 b
 Doplnenie stĺpcov pre odpor $R = U/I$ a príkon $P = UI$. 1 b
- b) Formálne správny graf (označenie veličín, jednotiek a stupníc na osiach, využitie plochy grafu, označenie vynesovaných bodov grafu, nakreslenie najpravdepodobnejšej krivky). 1 b
 Určenie odporu vlákna R_0 pri nulovom napätí. 0,5 b

- c) Doplnenie hodnôt teploty pre jednotlivé napätia podľa zadaného vzťahu pre teplotnú závislosť odporu $T = \frac{1}{\alpha} \left(\frac{R}{R_0} - 1 \right) + T_0$, kde $T_0 = t_0 + 273,15$ K. 1 b

- d) Pre overenie priamej úmernosti je vhodné na os nezávisle premennej vynášať veličinu $x = T^4$ a na os závisle premennej $y = P$.

Druhá možnosť je využiť logaritmus vzťahu

$$P_e = \sigma S (T^4 - T_0^4), \text{ a pre } T_0^4 \ll T^4 \quad P_e = \sigma S T^4: \quad (\text{i})$$

$$\log \left(\frac{P_e}{1\text{W}} \right) = 4 \log \left(\frac{T}{1\text{K}} \right) + \log \left(\frac{\sigma S T_0^4}{1\text{W}} \right), \text{ resp. } \log \{P_e\} = 4 \log \{T\} + \log \{\sigma S T_0^4\} \quad (\text{ii})$$

Pozn.: Fyzikálny zmysel má iba logaritmus bezrozmernej hodnoty, napr. $\frac{P_e}{1\text{W}} = \{P_e\}$

- i) Ak zvolíme vzťah (i), na os x vynesieme T^4 a na os y P .

Vhodné je doplniť do tabuľky stĺpec T^4 .

- ii) Ak zvolíme vzťah (ii), vynesieme na os x hodnotu $\log \{T\}$ a na os y hodnotu $\log \{P\}$. Vhodné je do tabuľky doplniť hodnoty logaritmov veličín.

Graf s lineárnou časťou 1 b

Z grafu určíme hodnotu $U_L = \dots$ V od ktorej je splnená úmernosť $P \sim T^4$. 0,5 b

Overenie priamej úmernosti: v prípade (i) časť $U > U_L$ možno nahradiť priamkou, v prípade (ii) je smernica náhrady priamkou rovná 4.

Opis stavu vlákna – tmavé pre nízke hodnoty napätia $U < U_L$ a svieti pri vysokých teplotách od červenej až po svetlo žltú. 0,5 b

Energia uvoľnená vo vlákne pri prechádzaní prúdu sa odvádza do okolia jednak vedením tepla, ktorého výkon je priamoúmerný rozdielu teplôt $(T - T_0)$, a vyžarovaním priamoúmerným $(T^4 - T_0^4)$. Pri nízkych teplotách prevažuje odvod tepla vedením (povrch je šedý), pri vysokých teplotách prevažuje odvod tepla žiarením (povrch viditeľne žiari). 1 b

- e) Obsah žiariaceho povrchu určíme z údajov zistených z grafu.

- i) Ak zvolíme vzťah (i), je smernica náhradnej priamky $k = \sigma S$. Z grafu určíme smernicu $k = \Delta y / \Delta x$ a potom obsah $S = k / \sigma$.

- ii) Ak zvolíme vzťah (ii), náhradná priamka pretína os y v hodnote $y_0 = \log \{\sigma S T_0^4\}$, z ktorej

$$\text{určíme obsah } S = \frac{10^{y_0}}{\sigma T_0^4}. \quad 1 \text{ b}$$

Fyzikálna olympiáda – 66. ročník – úlohy okresného kola kat. A

Návrh a úprava úloh: Lubomír Konrád (1, 2, 5), Ivo Čáp (3, 4, 6, 7)

Recenzia úloh: Lubomír Mucha, Aba Teleki

Redakcia: Ivo Čáp

Úlohy preložil: Aba Teleki

Vydalo: Slovenská komisia fyzikálnej olympiády

Národný inštitút vzdelávania a mládeže, Bratislava 2024