

Řešení úloh 1. kola 47. ročníku fyzikální olympiády. Kategorie C

Autoři úloh: R. Baník (3), I. Čáp (1), M. Jarešová (6), J. Jírů (2) a P. Šedivý (4, 5, 7)

- 1.a) Pohyb tělesa je rovnoměrně zrychlený se zrychlením g . Je-li v_1 rychlost u horního okraje okna, pak

$$b = v_1 t + \frac{1}{2} g t^2, \quad v_1 = \frac{b}{t} - \frac{1}{2} g t = 20,5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1},$$

$$v_2 = v_1 + g t = \frac{b}{t} + \frac{1}{2} g t = 21,5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

3 body

- b) Rychlost v_1 získalo těleso za dobu t_1 od okamžiku uvolnění. Platí

$$t_1 = \frac{v_1}{g} = \frac{b}{g t} - \frac{t}{2} = 2,1 \text{ s}$$

2 body

- c) Ze vztahu $v_2 = \sqrt{2gh}$ odvodíme

$$h = \frac{\left(\frac{b}{t} + \frac{g t}{2}\right)^2}{2g} = 23,5 \text{ m}.$$

2 body

- d) Těleso dopadne na zem rychlostí v_3 :

$$v_3 = \sqrt{2(h+c)g} = \sqrt{\left(\frac{b}{t} + \frac{g t}{2}\right)^2 + 2gc} = 32,4 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

3 body

2. Pohyb lodi po řece je složen z pohybu vzhledem k vodní hladině a z „unášivého“ pohybu vodního proudu. Rychlost lodi je vektorovým součtem rychlosti \mathbf{v} , kterou by měla na klidné hladině, a rychlosti \mathbf{v}_0 vodního proudu. Směr rychlosti \mathbf{v} je stejný jako směr, kterým je natočena příď lodi.

- a) Loď se dostane k protějšímu břehu za nejkratší dobu t_1 , bude-li nasměrována kolmo k vodnímu toku (obr. R1a). V takovém případě je výsledná rychlost lodi \mathbf{v}_1 odchýlena od směru kolmého k rychlosti \mathbf{v}_0 o úhel α . Platí

$$t_1 = \frac{d}{v}, \quad v_1 = \sqrt{v_0^2 + v^2}, \quad \operatorname{tg} \alpha = \frac{v_0}{v}.$$

Bod B , kde loď přistane, je od protějšího bodu A' vzdálen o $|BA'| = v_0 t_1 = d \operatorname{tg} \alpha$.

Po dosazení: $t_1 = 120 \text{ s}$, $v_1 = 5,39 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, $\alpha = 21,8^\circ$, $|BA'| = 240 \text{ m}$.

2 body

- b) Má-li loď doplout za co nejkratší dobu t_2 do protějšího bodu A' , musí se pohybovat přímo po spojnici AA' . Výsledná rychlost lodi \mathbf{v}_2 je kolmá k rychlosti \mathbf{v}_0 (obr. R1b). Příď lodi je nutno natočit proti proudu o úhel β . Platí

$$\sin \beta = \frac{v_0}{v}, \quad v_2 = \sqrt{v^2 - v_0^2} = v \cos \beta, \quad t_2 = \frac{d}{v_2} = \frac{t_1}{\cos \beta}.$$

Po dosazení: $\beta = 23,6^\circ$, $v_2 = 4,58 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, $t_2 = 131 \text{ s}$.

2 body

- c) Loď se vrátí z bodu B do bodu A za nejkratší dobu t_3 , bude-li se pohybovat přímo po spojnici BA . Výsledná rychlost \mathbf{v}_3 bude od směru kolmého k \mathbf{v}_0 odchýlena o úhel α , příď lodi je nutno natočit o úhel $\gamma > \alpha$ (obr. R1c). Platí

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{v \sin \gamma - v_0}{v \cos \gamma} = \frac{\sin \gamma - \operatorname{tg} \alpha}{\cos \gamma},$$

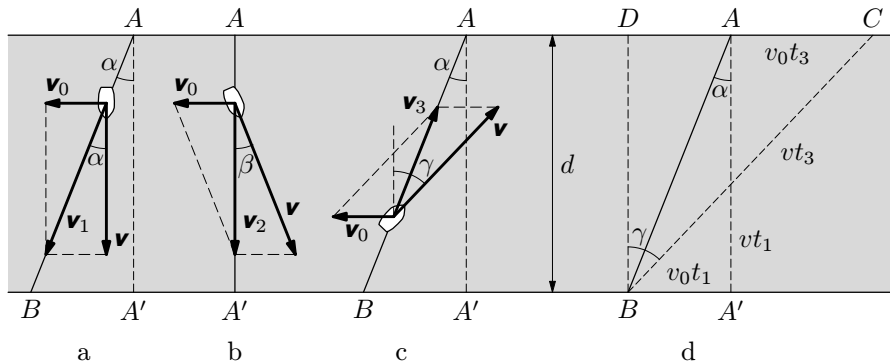
$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{\sin \gamma}{1 + \cos \gamma} = \frac{2 \sin \frac{\gamma}{2} \cos \frac{\gamma}{2}}{2 \cos^2 \frac{\gamma}{2}} = \operatorname{tg} \frac{\gamma}{2}, \quad \gamma = 2\alpha,$$

$$t_3 = \frac{d}{v \cos \gamma} = \frac{d}{v \cos 2\alpha} = \frac{d}{v(2 \cos^2 \alpha - 1)} = \frac{d}{v \left(2 \frac{v^2}{v^2 + v_0^2} - 1 \right)} = \frac{d}{v} \cdot \frac{v^2 + v_0^2}{v^2 - v_0^2},$$

$$v_3 = \frac{|AB|}{t_3} = \frac{d \sqrt{v^2 + v_0^2}}{v} \cdot \frac{v(v^2 - v_0^2)}{d(v^2 + v_0^2)} = \frac{v^2 - v_0^2}{\sqrt{v^2 + v_0^2}}.$$

Po dosazení: $t_3 = 166 \text{ s}$, $v_3 = 3,90 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, $\gamma = 43,6^\circ$. **5 bodů**

- d) Úloha a) je řešitelná bez omezení. Úlohy b) a c) jsou řešitelné, jestliže $v > v_0$. **1 bod**



Obr. R1

Jiné řešení úlohy c):

Posunutí z bodu B do bodu A je složeno z posunutí \overrightarrow{BC} lodi vzhledem k vodní hladině a z posunutí \overrightarrow{CA} vodní hladiny vzhledem k okolní krajině (obr. R1d). Platí:

$$(vt_3)^2 = (vt_1)^2 + (v_0t_1 + v_0t_3)^2, \quad (v^2 - v_0^2)t_3^2 - 2v_0^2 \frac{d}{v} t_3 - \frac{v^2 + v_0^2}{v^2} d^2 = 0.$$

Ze dvou kořenů této rovnice vyhovuje úloze kořen

$$t_3 = \frac{d}{v} \cdot \frac{v^2 + v_0^2}{v^2 - v_0^2}.$$

Z pravoúhlého trojúhelníku BDC odvodíme:

$$\begin{aligned} \operatorname{tg} \gamma &= \frac{v_0(t_1 + t_3)}{vt_1} = \frac{v_0t_1 \left(1 + \frac{v^2 + v_0^2}{v^2 - v_0^2}\right)}{vt_1} = \frac{2vv_0}{v^2 - v_0^2} = \frac{2 \frac{v_0}{v}}{1 - \left(\frac{v_0}{v}\right)^2} = \\ &= \frac{2 \operatorname{tg} \alpha}{1 - \operatorname{tg}^2 \alpha} = \operatorname{tg} 2\alpha. \end{aligned}$$

3.a) Vnitřní poloměr polokoule je

$$r = \sqrt[3]{\frac{3V_1}{2\pi}} = 9,85 \cdot 10^{-2} \text{ m}.$$

1 bod

b, c) Hmotnost měděné polokoule je stejná jako hmotnost vytlačené vody, která má objem

$$V_0 = \pi R h^2 - \frac{\pi h^3}{3} = \frac{\pi R^3}{4} - \frac{\pi R^3}{24} = \frac{5\pi R^3}{24}.$$

Platí tedy

$$\varrho V_{\text{Cu}} = \varrho \frac{2}{3} \pi (R^3 - r^3) = \varrho_0 V_0 = \varrho_0 \frac{5\pi R^3}{24},$$

$$R^3 = \frac{16\varrho}{16\varrho - 5\varrho_0} r^3 = \frac{24V_1\varrho}{\pi(16\varrho - 5\varrho_0)}, \quad R = 9,97 \cdot 10^{-2} \text{ m}.$$

3 body

$$m_{\text{Cu}} = \varrho_0 \frac{5\pi R^3}{24} = \varrho_0 \frac{5V_1\varrho}{16\varrho - 5\varrho_0} = 0,648 \text{ kg}.$$

3 body

d) Objem vody, který ještě můžeme nalít do polokoule, je stejný jako objem dosud nepotopené části polokoule o poloměru R :

$$V_2 = \frac{2}{3}\pi R^3 - V_0 = \frac{11}{24}\pi R^3 = \frac{11V_1\varrho}{16\varrho - 5\varrho_0} = 1,43 \cdot 10^{-3} \text{ m}^3 = 1,43 \text{ dm}^3.$$

3 body

4.a) Výpočet hodnot stavových veličin v jednotlivých stavech:

$$p_1 V_1^{1,4} = p_2 V_2^{1,4}, \quad p_4 V_1^{1,4} = p_3 V_2^{1,4}, \quad \Rightarrow \quad \frac{p_4}{p_1} = \frac{p_3}{p_2}$$

$$p_2 = p_1 \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{1,4}, \quad p_3 = 2,5 p_2, \quad p_4 = 2,5 p_1,$$

$$\frac{p_2 V_2}{T_2} = \frac{p_1 V_1}{T_1} \quad \Rightarrow \quad T_2 = T_1 \frac{p_2 V_2}{p_1 V_1} = T_1 \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{1,4} \frac{V_2}{V_1} = T_1 \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{0,4},$$

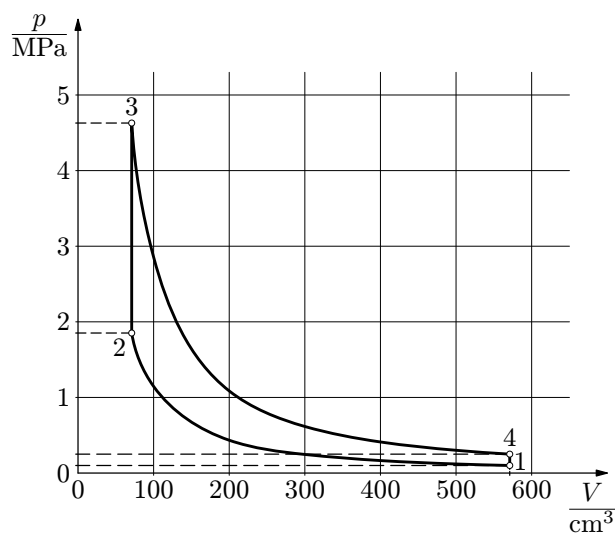
$$T_3 = T_2 \frac{p_3}{p_2} = 2,5 T_2, \quad T_4 = T_1 \frac{p_4}{p_1} = 2,5 T_1.$$

Stav	V/cm^3	p/kPa	T/K
1	571	100	293
2	71	1 852	675
3	71	4 629	1 687
4	571	250	733

Výpočet průběhu adiabát provedeme pomocí vztahů

$$p = p_1 \left(\frac{V_1}{V} \right)^{1,4} \quad \text{pro děj } 1 \rightarrow 2, \quad p = p_4 \left(\frac{V_1}{V} \right)^{1,4} \quad \text{pro děj } 3 \rightarrow 4.$$

V/cm^3	571	500	400	300	200	100	71
p/kPa (1 → 2)	100	120	165	246	434	1 146	1 852
p/kPa (3 → 4)	250	301	411	616	1 086	2 866	4 629



5 bodů

b) Látkové množství a hmotnost vzduchu určíme užitím stavové rovnice:

$$n = \frac{p_1 V_1}{RT_1} = 0,0234 \text{ mol}, \quad m = nM_m = 6,8 \cdot 10^{-4} \text{ kg}.$$

1 bod

c) Celková práce W' při jednom cyklu je rovna rozdílu tepla Q_{23} přijatého pracovní látkou při izochorickém ohřátí a tepla Q'_{41} odevzdaného pracovní látkou při izochorickém ochlazení:

$$Q_{23} = \Delta U_{23} = 2,5nR(T_3 - T_2) = 2,5(p_3 V_2 - p_2 V_2) = 3,75p_2 V_2 = 493 \text{ J},$$

$$Q'_{41} = -\Delta U_{41} = 2,5nR(T_4 - T_1) = 2,5(p_4 V_1 - p_1 V_1) = 3,75p_1 V_1 = 214 \text{ J},$$

$$W' = Q_{23} - Q'_{41} = 111 \text{ J}, \quad \eta = \frac{W'}{Q_{23}} = 0,57.$$

4 body

5. Elektrická práce topné spirály $W = \frac{U^2 \tau}{R}$ se spotřebuje na teplo potřebné k ohřátí ledu na teplotu tání

$$Q_1 = (K + mc_1)(0^\circ\text{C} - t_1) = 14\,700 \text{ J},$$

skupenské teplo tání ledu $L_t = ml_t = 2,82 \cdot 10^5 \text{ J}$

a teplo potřebné k ohřátí vody na výslednou teplotu

$$Q_2 = (K + mc_2)(t_2 - 0^\circ\text{C}) = 9,06 \cdot 10^4 \text{ J}.$$

4 body

Příkon topného tělíska je

$$P = \frac{Q_1 + L_t + Q_2}{\tau} = 144 \text{ W}$$

a napětí zdroje $U = \sqrt{PR} = 29 \text{ V}$.

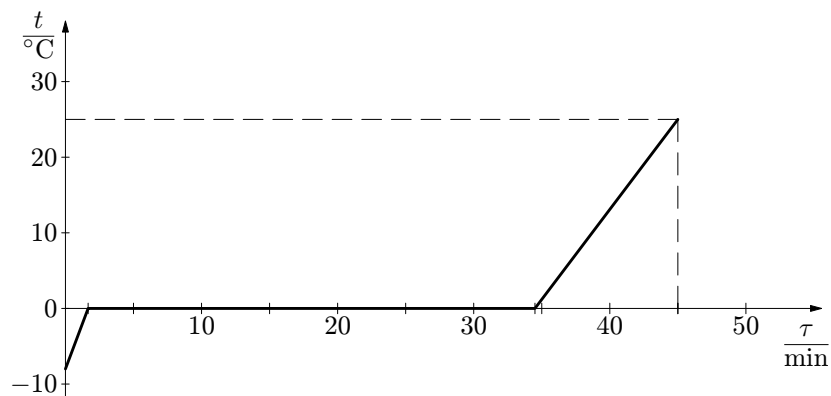
2 body

Doby trvání jednotlivých částí děje jsou

$$\tau_1 = \frac{Q_1}{P} = 100 \text{ s} = 1 \text{ min } 40 \text{ s}, \quad \tau_2 = \frac{L_t}{P} = 1\,970 \text{ s} = 32 \text{ min } 50 \text{ s},$$

$$\tau_3 = \frac{Q_2}{P} = 630 \text{ s} = 10 \text{ min } 30 \text{ s}.$$

Časový průběh celého děje zobrazuje graf na obr. R2.



Obr. R2

4 body

- 7.a) Protože na setrvačnick působily konstantní síly, byl jeho pohyb nejprve rovnoměrně zrychlený a po dopadu závaží na podlahu rovnoměrně zpomalený. Označme φ_1 úhlovou dráhu setrvačnicku během roztáčení. Platí

$$\varphi_1 = \frac{h}{r} = \frac{\omega_1 t_1}{2} = \frac{1}{2} \varepsilon_1 t_1^2.$$

Z toho

$$\omega_1 = \frac{2\varphi_1}{t_1} = \frac{2h}{rt_1} = 57,1 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-1}, \quad \varepsilon_1 = \frac{2\varphi_1}{t_1^2} = \frac{2h}{rt_1^2} = 11,4 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-2}.$$

Úhlové zrychlení během zastavování mělo velikost

$$\varepsilon_2 = \frac{\omega_1}{t_2} = \frac{2h}{rt_1 t_2} = 1,90 \text{ rad} \cdot \text{s}^{-2}.$$

- b) Na setrvačnick působí během roztáčení moment síly \mathbf{T} vlákn a moment brzdících sil o velikosti M . Na závaží působí tíhová síla \mathbf{F}_G a síla $-\mathbf{T}$ vlákn. Závaží klesá se zrychlením o velikosti $a = \varepsilon_1 r$ (obr. R3). Z pohybových rovnic

$$J\varepsilon_1 = Tr - M, \quad ma = m\varepsilon_1 r = F_G - T$$

dostaneme

$$(J + mr^2)\varepsilon_1 = (J + mr^2)\frac{2h}{rt_1^2} = mgr - M. \quad (1)$$

Pro rovnoměrně zpomalený pohyb setrvačnicku po dopadu závaží na podlahu je

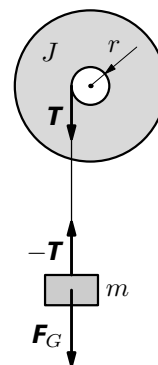
$$M = J\varepsilon_2 = J\frac{2h}{rt_1 t_2}. \quad (2)$$

Řešením soustavy rovnic (1), (2) dostaneme

$$J = \frac{mr^2 t_2 \left(\frac{gt_1^2}{2h} - 1 \right)}{t_1 + t_2} = 2,55 \cdot 10^{-3} \text{ kg} \cdot \text{m}^2,$$

$$M = \frac{2mrh \left(\frac{gt_1^2}{2h} - 1 \right)}{(t_1 + t_2)t_1} = 4,87 \cdot 10^{-3} \text{ N} \cdot \text{m}$$

4 body



Obr. R3

6 bodů