

## Řešení úloh 1. kola 55. ročníku fyzikální olympiády. Kategorie A

Autoři úloh: J. Jírů (4), M. Jarešová (5), J. Thomas (1, 3), P. Šedivý (2, 6, 7),

- 1.a) Působíště tíhových sil  $\mathbf{F}_{G1}$ ,  $\mathbf{F}_{G2}$  působících na ramena nosníku jsou v jejich středu (obr. R1). Podle Euklidovy věty o odvěsně

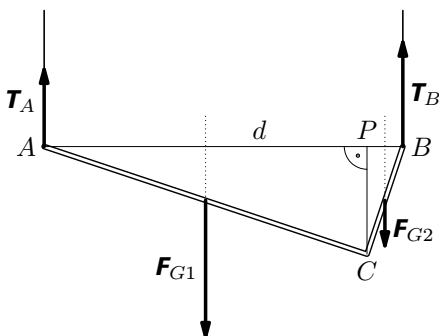
$$\frac{|AP| \cdot |AB|}{|BP| \cdot |AB|} = \frac{|AC|^2}{|BC|^2} = 9 \quad \Rightarrow \quad |AP| = 0,9d, \quad |BP| = 0,1d,$$

kde  $d = |AB|$ . Vektorové přímky sil  $\mathbf{F}_{G1}$  a  $\mathbf{F}_{G2}$  procházejí ve vzdálenostech  $0,45d$  a  $0,95d$  od bodu  $A$ . Podle momentové věty

$$T_B \cdot d = F_{G1} \cdot 0,45d + F_{G2} \cdot 0,95d = 0,75mg \cdot 0,45d + 0,25mg \cdot 0,95d = 0,575mgd,$$

$$T_B = 0,575mg, \quad T_A = 0,425mg.$$

4 body



Obr. R1

- b) Vlákna a přepona nosníku tvoří rovnoramenný trojúhelník  $OAB$ . V ustálené poloze se těžiště  $T$  bude nacházet pod bodem závěsu  $O$  (obr. R3).

Abychom určili polohu těžiště, zavedeme podle obr. R2 pomocnou souřadnicovou soustavu.

Jednoduchým výpočtem dostaneme

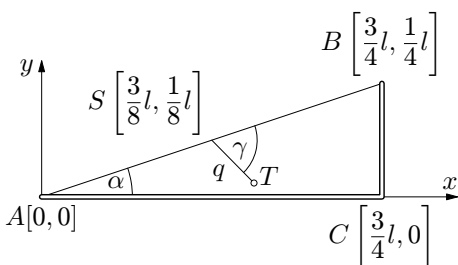
$T = \left[ \frac{15}{32}l, \frac{1}{32}l \right]$ . Vektor

$\vec{ST} = \left( \frac{3}{32}l, -\frac{3}{32}l \right)$  má velikost

$$q = |\vec{ST}| = \frac{\sqrt{18}}{32}l = 0,1326l$$

a od osy  $x$  odchylku  $45^\circ$ . Od úsečky  $AB$  je tedy odchýlen o

$$\gamma = 45^\circ + \alpha = 45^\circ + \arctg \frac{1}{3} = 45^\circ + 18,43^\circ = 63,43^\circ.$$



Obr. R2

Nyní se můžeme vrátit k obr. 3. Užitím Pythagorovy věty určíme

$$|AB| = d = \frac{\sqrt{10}}{4}l = 0,790\,57l, \quad |AS| = \frac{d}{2} = 0,395\,28l,$$

$$|OS| = v = \frac{\sqrt{54}}{8}l = 0,918\,56l.$$

Abychom určili odchylku  $\varphi$ , vyřešíme trojúhelník  $OST$  užitím kosinové a sinové věty: Platí

$$\beta = \arcsin \frac{d}{2l} = 23,28^\circ.$$

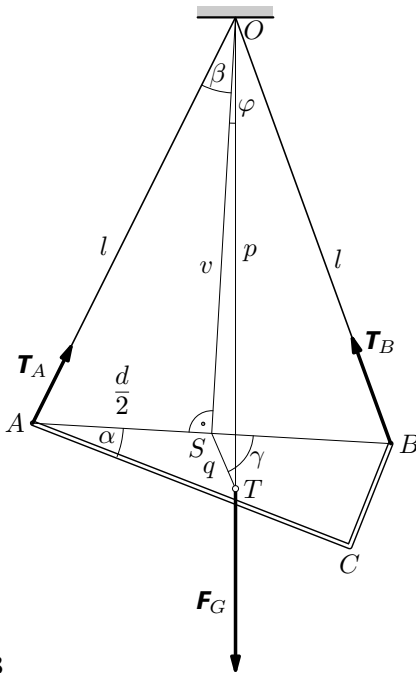
$$|OT| = p = \sqrt{v^2 + q^2 - 2vq \cos(R + \gamma)} = 1,038\,84l,$$

$$\sin \varphi = \frac{q}{p} \sin(R + \gamma) = 0,057\,09, \quad \varphi = 3,27^\circ.$$

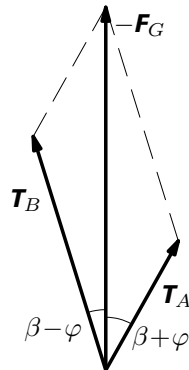
Z vektorového rovnoběžníku na obr. R4 určíme užitím sinové věty

$$T_A = F_G \frac{\sin(\beta - \varphi)}{\sin 2\beta} = 0,471mg, \quad T_B = F_G \frac{\sin(\beta + \varphi)}{\sin 2\beta} = 0,616mg.$$

**6 bodů**

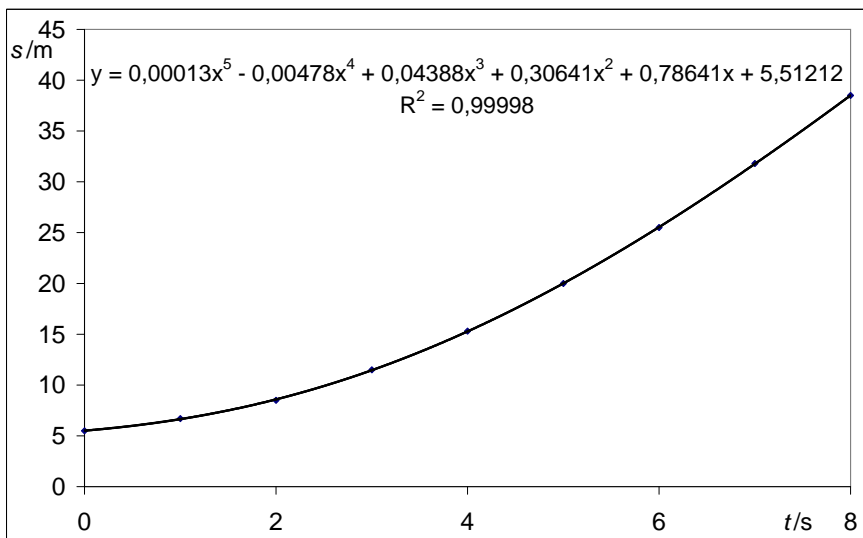


Obr. R3



Obr. R4

- 2.a) Polynomickou regresí 5. stupně vyjádříme dráhu jako funkci času ve tvaru
- $$\{s\} = 0,00013\{t\}^5 - 0,00478\{t\}^4 + 0,04388\{t\}^3 + 0,30641\{t\}^2 + 0,78641t + 0,51212. \quad (1)$$



4 body

- b) Dvojným derivováním funkce (1) dostaneme vztahy

$$\{v\} = 0,00065\{t\}^4 - 0,01912\{t\}^3 + 0,13164\{t\}^2 + 0,61282\{t\} + 0,78641, \quad (2)$$

$$\{a\} = 0,00260\{t\}^3 - 0,05736\{t\}^2 + 0,26328\{t\} + 0,61282. \quad (3)$$

které použijeme k doplnění tabulky a sestrojení grafů rychlosti a dráhy.

t/s	0	1	2	3	4	5	6	7	8
s/m	5,5	6,7	8,5	11,5	15,3	20	25,5	31,8	38,5
v/m.s <sup>-1</sup>	0,7864	1,5124	2,3961	3,346	4,2867	5,1578	5,9149	6,529	6,98689
a/m.s <sup>-2</sup>	0,6128	0,8213	0,9307	0,9566	0,9146	0,8202	0,6891	0,5369	0,37922

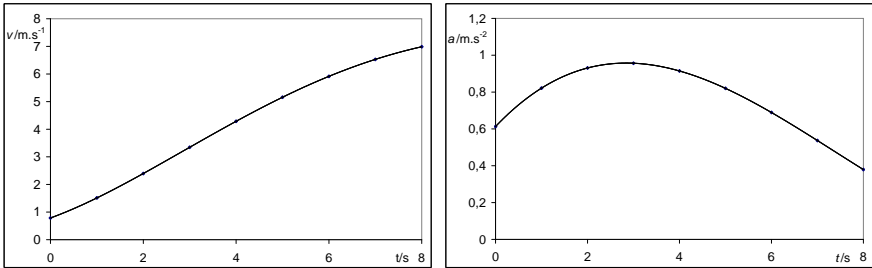
4 body

- c) Na začátku měřeného intervalu měl trolejbus rychlost  $0,79 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$  a zrychlení  $a = 0,61 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$ , na konci intervalu měl rychlost  $7,0 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$  a zrychlení  $a = 0,38 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$ . (Při zaokrouhlení koeficientů ve vztahu (1) na jiný počet desetinných míst se mohou numerické hodnoty výsledků poněkud lišit.)

1 bod

- d) Největší zrychlení  $a = 0,96 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$  měl trolejbus přibližně v čase  $t = 3 \text{ s}$  od začátku měření.

**1 bod**



- 3.a) Podle stavové rovnice  $n = n_1 + n_2 = \frac{p_1 V}{RT_1}$ .

Celková hmotnost plynů  $m = M_{m1}n_1 + M_{m2}n_2$ .

Z těchto rovnic vyjádříme látkové množství vodíku  $n_1$  a kyslíku  $n_2$ :

$$n_1 = \frac{p_1 V M_{m2} - m R T_1}{(M_{m2} - M_{m1}) R T_1} = 4,91 \text{ mol}, \quad n_2 = \frac{m R T_1 - p_1 V M_{m1}}{(M_{m2} - M_{m1}) R T_1} = 1,25 \text{ mol}.$$

**3 body**

- b) Při spalování vodíku na 1 mol kyslíku připadají 2 moly vodíku. Spálí se tedy jen  $2n_2$  molů vodíku a  $(n_1 - 2n_2)$  molů vodíku v nádobě zůstane. Při spálení  $2n_2$  molů vodíku na vodní páru se uvolní teplo  $Q = 2n_2 M_{m1} H = 606 \text{ kJ}$ .

**3 body**

- c) Během poklesu teploty na hodnotu  $t_2 = 100^\circ \text{C}$  část vodní páry zkondenzuje. Protože při této teplotě je tlak vodní páry roven tlaku atmosférickému a víme, že vzniklo  $2n_2$  molů vody, bude hmotnost kondenzované vody

$$m_v = \left( 2n_2 - \frac{p_a V}{RT_2} \right) \cdot M_{mv} = \left( 2n_2 - \frac{p_a V}{RT_2} \right) (M_{m1} + 0,5M_{m2}) = 15,6 \text{ g}.$$

Objem tohoto množství kapalné vody je v porovnání s objemem nádoby zanedbatelný. Tlak  $p_2$  v nádobě bude podle Daltonova zákona roven součtu tlaku vodní páry (což je tlak atmosférický) a tlaku zbylého vodíku, který určíme ze stavové rovnice. Tedy

$$p_2 = p_a + \frac{(n_1 - 2n_2) R T_2}{V} = 2,5 \cdot 10^5 \text{ Pa}.$$

**4 body**

4.a) Pro velikosti sil napínajících levý a pravý drát platí

$$F_1 + F_2 = m_0g, \quad \frac{F_1}{F_2} = \frac{f_1^2}{f_2^2} = \frac{16}{9}.$$

Z rovnic plyne

$$F_1 = \frac{16}{25}m_0g, \quad F_2 = \frac{9}{25}m_0g. \quad (1)$$

Dále je

$$\frac{f_1}{f_c} = \sqrt{\frac{F_1}{F_c}} = \sqrt{\frac{\frac{16}{25}m_0g}{\frac{1}{2}m_0g}} = \frac{4\sqrt{2}}{5},$$

tedy  $f_1 = \frac{4\sqrt{2}}{5}f_c = 299 \text{ Hz}$ , obdobně  $f_2 = \frac{3\sqrt{2}}{5}f_c = 224 \text{ Hz}$ .

Podle momentové věty platí  $F_1 \left( \frac{l}{2} - x_1 \right) = F_2 \frac{l}{2}$ .

Po dosazení z (1) a úpravě dostaneme  $x_1 = \frac{(F_1 - F_2)l}{2F_1} = \frac{7}{32}l$ .

**4 body**

b) Tyč bez zavěšeného závaží napíná každý z drátů silou o velikosti

$$F_c = \frac{m_0g}{2}.$$

Po zavěšení závaží je levý drát napínán silou o velikosti

$$F_e = \frac{f_e^2}{f_c^2}F_c = \frac{25}{16} \cdot \frac{m_0g}{2} = \frac{25}{32}m_0g, \quad (2)$$

pravý drát silou o velikosti

$$F_g = \frac{f_g^2}{f_c^2}F_c = \frac{9}{4} \cdot \frac{m_0g}{2} = \frac{9}{8}m_0g, \quad (3)$$

Velikost výslednice těchto sil je

$$F_e + F_g = \frac{25}{32}m_0g + \frac{9}{8}m_0g = \frac{61}{32}m_0g.$$

Současně platí  $F_e + F_g = (m_0 + m)g$ . Z rovnosti obou výrazů dostaneme

$$m = \frac{29}{32}m_0. \quad (4)$$

Vektorová přímka výslednice tíhových sil protíná tyč v bodě  $T$  ve vzdálenosti

$x_T$  od levého konce tyče. Poloha bodu  $T$  splňuje podmínku

$$F_e x_T = F_g(l - x_T),$$

z níž plyne  $x_T = \frac{F_g}{F_e + F_g}l$ . Po dosazení z (2) a (3) dostaneme

$$x_T = \frac{36}{61}l. \quad (5)$$

Podle momentové věty vzhledem k ose procházející levým koncovým bodem tyče platí

$$(m_0 + m)g \cdot x_T = m_0g \cdot \frac{l}{2} + mg \cdot x_2.$$

Po dosazení z (4), (5) dostaneme

$$\left(m_0 + \frac{29}{32}m_0\right)g \cdot \frac{36}{61}l = m_0g \cdot \frac{l}{2} + \frac{29}{32}m_0g \cdot x_2, \quad x_2 = \frac{20}{29}l.$$

**6 bodů**

5.a) Polohu předmětu určíme pomocí zobrazovací rovnice pro čočku a vztahu pro příčné zvětšení:

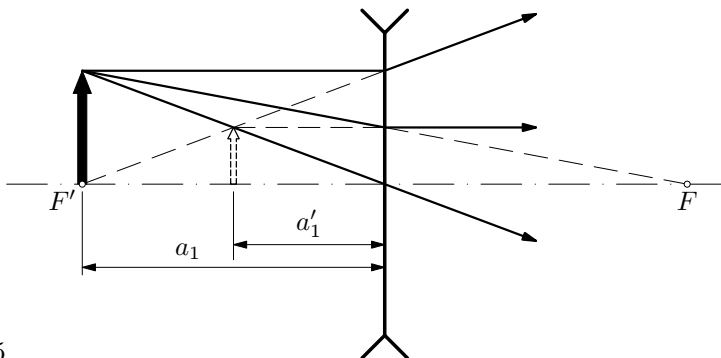
$$\frac{1}{a_1} + \frac{1}{a'_1} = \frac{1}{f}, \quad Z_1 = \frac{y'}{y} = -\frac{a'_1}{a_1}.$$

Úpravami dostaneme

$$a_1 = \left(1 - \frac{1}{Z_1}\right)f, \quad a'_1 = (1 - Z_1)f.$$

Pro  $Z_1 = 1/2$  vychází  $a_1 = -f$ ,  $a'_1 = \frac{1}{2}f$ . Vzhledem k tomu, že se jedná o rozptylku, tj.  $f < 0$ , bude  $a_1 > 0$ ,  $a'_1 < 0$ .

**1 bod**



Obr. R5

1 bod

- b) Nejprve nakreslíme obrázek čočky se zrcadlem. Z obr. R6 je zřejmé, že zdánlivý obraz  $y'$  leží ve vzdálenosti  $|a'_1| + d = -\frac{f}{2} + d$  od zrcadla. Ve stejné vzdálenosti od zrcadla a tedy ve vzdálenosti  $a_2 = -\frac{f}{2} + 2d$  od rozptylky leží zdánlivý obraz  $y''$  vytvořený zrcadlem. Z něj zdánlivě vycházejí odražené paprsky dopadající na rozptylku, a proto jej při druhém zobrazení rozptylkou chápeme jako předmět. Odražené paprsky procházejí čočkou zprava, proto zaměníme předmětový a obrazový poloprostor. Ze zobrazovací rovnice určíme polohu výsledného obrazu  $y'''$ :

$$\frac{1}{a_2} + \frac{1}{a'_2} = \frac{1}{f} \Rightarrow a'_2 = \frac{a_2 f}{a_2 - f} = \frac{\left(2d - \frac{f}{2}\right) f}{2d - \frac{3}{2}f} < 0$$

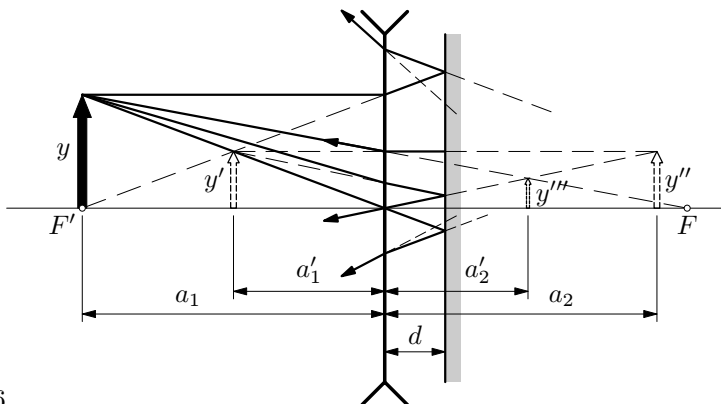
a příslušné zvětšení

$$Z_2 = \frac{y'''}{y''} = -\frac{a'_2}{a_2} = \frac{-f}{2d - \frac{3}{2}f} > 0.$$

Výsledné příčné zvětšení je

$$Z = Z_1 Z_2 = \frac{-f}{4d - 3f}.$$

3 body



Obr. R6

**3 body**

- c) Jestliže  $Z = \frac{-f}{4d-3f} = \frac{1}{4}$ , pak  $d = \frac{-f}{4}$ ,  $a_2 = -f > 0$ ,  $a'_2 = \frac{f}{2} < 0$ .

Zrcadlo musíme umístit do vzdálenosti  $\frac{|f|}{4}$  za rozptylkou a výsledný obraz uvidíme ve vzdálenosti  $\frac{|f|}{2}$  za rozptylkou.

**2 body**

- 7.a) Označme  $T_0$  periodu, se kterou kmitá zdroj záření na daném astronomickém objektu a  $T$  periodu kmitů přicházejících k pozorovateli na Zemi. Z relativistického vztahu pro Dopplerův jev plyne

$$\frac{T}{T_0} = \frac{cT}{cT_0} = \frac{\lambda}{\lambda_0} = z + 1 = k = \sqrt{\frac{c+v}{c-v}}.$$

Z toho

$$\frac{v}{c} = \frac{(z+1)^2 - 1}{(z+1)^2 + 1} = \frac{z^2 + 2z}{z^2 + 2z + 2}, \quad v = c \frac{z^2 + 2z}{z^2 + 2z + 2}.$$

Číselně vychází  $v = 0,18c = 5,4 \cdot 10^7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ .

**3 body**

- b) Průměr disku Galaxie by daný objekt prolétl za dobu

$$t = \frac{30 \cdot 3,08 \cdot 10^{19} \text{ m}}{5,4 \cdot 10^7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}} = 17,1 \cdot 10^{12} \text{ s} = 540\,000 \text{ roků},$$

což je doba dlouhá v porovnání s délkou lidského života, ale nepatrná v porovnání se stářím vesmíru.

**1 bod**

*Poznámka:* V naší Galaxii se s takto rychlými objekty nesetkáváme. Rych-



lostí větší než  $10^7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$  se ale v důsledku kosmologického rozpínání od nás vzdalují velmi vzdálené objekty, např. kupy galaxií nebo kvasary.

- c) Doby  $\tau$  a  $\tau_0$  můžeme chápat jako periody nějakého periodického děje. I pro ně platí relativistický vztah pro Dopplerův jev, takže

$$\frac{\tau}{\tau_0} = \frac{\lambda}{\lambda_0} = z + 1, \quad \tau_0 = \frac{\tau}{z + 1}.$$

Číselně vychází  $\tau_0 = 125 \text{ h}$ .

**2 body**

- d) Vztah mezi dobami  $\tau_1$  a  $\tau_0$  je dán dilatací času. Platí

$$\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}} = \sqrt{1 - \frac{(z^2 + 2z)^2}{(z^2 + 2z + 2)^2}} = \frac{2(z + 1)}{z^2 + 2z + 2},$$

$$\tau_1 = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{\tau}{(z + 1)\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} = \frac{\tau(z^2 + 2z + 2)}{2(z + 1)^2}.$$

Číselně vychází  $\tau_1 = 127 \text{ h}$ .

**2 body**

- e) Kinetická energie daného objektu je podle pozemského pozorovatele

$$E_k = E - E_0 = \frac{mc^2}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} - mc^2 = E_0 \left( \frac{z^2 + 2z + 2}{2(z + 1)} - 1 \right) = \frac{z^2}{2(z + 1)} E_0,$$

kde  $m$  je hmotnost objektu,  $E$  jeho celková energie a  $E_0$  energie klidová.

Číselně vychází  $E_k = 0,017 \cdot E_0$ .

**2 body**