

**Řešení úloh 1. kola 49. ročníku fyzikální olympiády. Kategorie D**

Autoři úloh: J. Jírů (1, 3, 4, 5, 6, 7), T. Denkstein (2),

- 1.a) Všechny uvažované časy jsou měřené od začátku rovnoměrně zrychlené pohybu vlaku a splňují rovnice

$$l = \frac{1}{2}at_1^2, \quad d = \frac{1}{2}at_2^2, \quad d + l = \frac{1}{2}at_3^2, \quad (1, 2, 3)$$

Z rovnic (1) a (3) s neznámými  $a$  a  $l$  získáme vyloučením  $l$  velikost zrychlení

$$a = \frac{2d}{t_3^2 - t_1^2}. \quad (4)$$

Dosazením do rovnice (1) a úpravou dostaneme délku vlaku

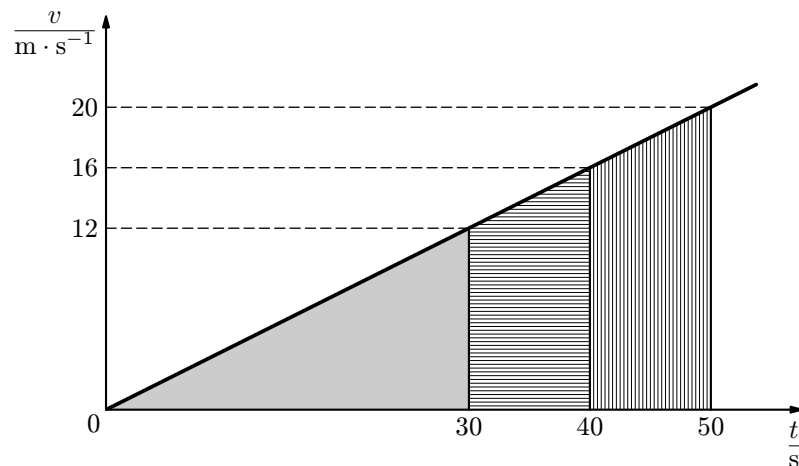
$$l = \frac{t_1^2}{t_3^2 - t_1^2}d = 180 \text{ m}.$$

Podobně z rovnic (2) a (4) postupně dostaneme čas výjezdu lokomotivy z tunelu

$$t_2 = \sqrt{t_3^2 - t_1^2} = 40 \text{ s}.$$

**5 bodů**

- b) K sestrojení grafu přímé úměrnosti stačí najít velikost jedné ze tří rychlostí  $v_1 = at_1 = 12 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ ,  $v_2 = at_2 = 16 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ ,  $v_3 = at_3 = 20 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ . Délce vlaku v grafu odpovídá obsah trojúhelníku na časovém intervalu  $\langle 0; 30 \text{ s} \rangle$  nebo obsah lichoběžníku na časovém intervalu  $\langle 40 \text{ s}; 50 \text{ s} \rangle$ . Délku tunelu vyjadřuje obsah trojúhelníku na časovém intervalu  $\langle 0; 40 \text{ s} \rangle$ .



Obr. R1

**5 bodů**

- 2.a) Pohyb letadla lze podle principu superpozice rozložit na tři části:  
 úsek  $AB$  – pohyb letadla severním směrem po dobu  $t_1$ ,  
 úsek  $BC$  – pohyb letadla západním směrem po dobu  $t_2$ ,  
 úsek  $CD$  – unášení letadla větrem po dobu  $t_1 + t_2$ .  
 Pořadí úseků v obrázku může být jiné. Volba pořadí nemá vliv na další výpočty.

Je patrné, že úsečky  $BC$  a  $BD$  mají stejnou velikost. Tedy vzdálenost cíle od místa startu je

$$d = |AB| + |BD| = v_1(t_1 + t_2) = 225 \text{ km}.$$

Velikost rychlosti větru je

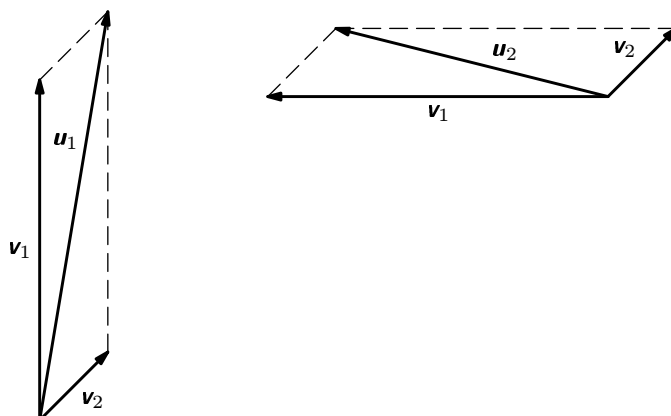
$$v_2 = \frac{|CD|}{t_1 + t_2} = \frac{\sqrt{2} \cdot |BC|}{t_1 + t_2} = \frac{\sqrt{2} \cdot v_1 t_2}{t_1 + t_2} = 51 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}.$$



Obr. R2

**6 bodů**

- b) Ve zvoleném měřítku sestrojíme vektory rychlostí  $\mathbf{v}_1$ ,  $\mathbf{v}_2$ , svírající v první fázi letu úhel  $45^\circ$  a v druhé fázi letu úhel  $135^\circ$  a v každém z případů jejich výslednici.



Obr. R3

Velikosti výsledné rychlosti získané měřením by měly odpovídat hodnotám  $u_1 = 219 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}$ ,  $u_2 = 148 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}$ .

**4 body**

- 3.a) Podle zákona zachování hybnosti pro izolovanou soustavu dvou vagonů platí

$$m_0 v_1 = (m + 2m_0)v.$$

Z rovnice plyne

$$m = \frac{v_1 - 2v}{v} m_0. \quad (1)$$

Pro  $v = 0,3v_1$  dostaneme  $m = \frac{4}{3}m_0$ .

**3 body**

- b) Určíme nejprve poměr mechanických energií soustavy vagonů po srážce a před srážkou. Označme  $E_k$  kinetickou energii vagonů před srážkou,  $E'_k$  kinetickou energii vagonů po srážce. Pak platí

$$\frac{E'_k}{E_k} = \frac{\frac{1}{2}(2m_0 + m)v^2}{\frac{1}{2}m_0v_1^2}.$$

Po dosazení rovnice (1) a úpravě dostaneme  $\frac{E'_k}{E_k} = \frac{v}{v_1}$ .

Označme mechanickou energii přeměněnou na energii vnitřní  $\Delta E = E_k - E'_k$ . Pak platí

$$\frac{\Delta E}{E_k} = \frac{E_k - E'_k}{E_k} = 1 - \frac{E'_k}{E_k} = 1 - \frac{v}{v_1} = \frac{v_1 - v}{v_1}.$$

Pro  $v = 0,3v_1$  dostaneme  $\frac{\Delta E}{E_k} = 0,7 = 70\%$ .

**5 bodů**

- c) Z rovnice (1) pro rychlost soupravy plyne  $v = \frac{m_0}{2m_0 + m}v_1$ .

Pro  $m = 0$  (stojící vagon je prázdný) je rychlost soupravy maximální

$$v_{\max} = \frac{1}{2}v_1.$$

Pro  $m = m_{\max} = 2m_0$  (stojící vagon je maximálně naložený) je rychlost soupravy minimální.

$$v_{\min} = \frac{1}{4}v_1.$$

**2 body**

- 4.a) Nabízejí se dvě varianty řešení:

1. Z hlediska pozorovatele v inerciální vztažné soustavě spojené se zemí působí na kuličku dolů tíhová síla  $F_G$  a nahoru síla vlákna  $F$ . Jejich výslednicí je dostředivá síla. Platí

$$F_d = F - F_G \Rightarrow F = F_G + F_d = mg + m\frac{v^2}{l}. \quad (1)$$

2. Z hlediska pozorovatele v neinerciální vztažné soustavě spojené s otáčejícím se vláknem působí na kuličku tíhová síla, odstředivá setrvačná síla a síla vlákna, které jsou v rovnováze. Platí

$$F = F_G + F_{od} = mg + m\frac{v^2}{l}. \quad (1)$$

Ze zákona zachování mechanické energie  $mgl = \frac{1}{2}mv^2$  plyne

$$v^2 = 2gl. \quad (2)$$

Po dosazení rovnice (2) do rovnice (1) a úpravě dostaneme  $F = 3mg$ .

**3 body**

- b) Tentokrát je vychýlená kulička ve výšce  $h$  nad její rovnovážnou polohou (obr. R4). Ze zákona zachování mechanické energie

$$mgh = \frac{1}{2}mv^2$$

plyne

$$v^2 = 2gh. \quad (3)$$

Výška  $h$  vychýlené kuličky je nyní závislá na úhlu  $\alpha$  vychýlení. Podle obr. R4 úhel splňuje rovnici

$$\cos \alpha = \frac{l-h}{l},$$

z níž vyjádříme výšku

$$h = l(1 - \cos \alpha). \quad (4)$$

Z rovnic (3) a (4) plyne

$$v^2 = 2gl(1 - \cos \alpha).$$

Dosazením do rovnice (1) a úpravou dostaneme

$$F = mg(3 - 2 \cos \alpha). \quad (5)$$

**5 bodů**

- c) V rovnici (5) položíme  $F = 2mg$ ,  $\alpha = \alpha_1$ . Z rovnice dostaneme

$$\cos \alpha_1 = \frac{1}{2} \quad \text{a tedy} \quad \alpha_1 = 60^\circ.$$

**2 body**

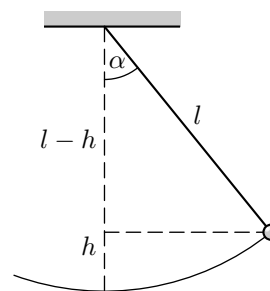
- 5.a) Střela jako celek dosáhne v čase  $\frac{t_0}{2} = 3,0$  s maximální výšky

$$h_0 = \frac{1}{2}g \left( \frac{t_0}{2} \right)^2 = 44,1 \text{ m},$$

v níž má nulovou rychlost. Z této výšky koná spodní část střely svislý vrh dolů po dobu

$$t_{1d} = t_1 - \frac{t_0}{2} = 2,0 \text{ s}.$$

Z rovnice  $h_0 = v_1 t_{1d} + \frac{1}{2}g t_{1d}^2$



Obr. R4

vypočítáme počáteční rychlost svislého vrhu dolů

$$v_1 = \frac{h_0 - \frac{1}{2}gt_{1d}^2}{t_{1d}} = 12,2 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

Ze zákona zachování hybnosti  $m_1v_1 = m_2v_2$  plyne pro počáteční rychlost horní části střely

$$v_2 = \frac{m_1}{m_2}v_1 = 36,6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

Ze zákona zachování mechanické energie pro horní část střely bezprostředně po oddělení v nejvyšším bodě trajektorie

$$m_2gh_0 + \frac{1}{2}m_2v_2^2 = m_2gh_m$$

plyne maximální výška

$$h_m = h_0 + \frac{v_2^2}{2g} = 112 \text{ m}.$$

Po oddělení se horní část střely po dobu  $t_{2n}$  pohybuje nahoru rovnoměrně zpomaleně do zastavení, poté padá volným pádem z výšky  $h_m$  po dobu  $t_{2d}$ . Pohyby splňují rovnice

$$v_2 = gt_{2n}, \quad h_m = \frac{1}{2}gt_{2d}^2.$$

Celkový čas letu pak je

$$t_2 = \frac{t_0}{2} + t_{2n} + t_{2d} = \frac{t_0}{2} + \frac{v_2}{g} + \sqrt{\frac{2h_m}{g}} = (3,0 + 3,7 + 4,8)\text{s} = 11,5 \text{ s}.$$

**6 bodů**

- b) Počáteční rychlost střely je stejná jako v úloze a) a splňuje podmínku

$$v_0 = g\frac{t_0}{2} = 29,4 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

V okamžiku oddělení je výška střely  $h' = v_0t' - \frac{1}{2}gt'^2 = 28,2 \text{ m}$

a velikost její rychlosti  $v'_2 = v_0 - gt' = 17,6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ .

Aktivací se rychlost horní části střely zvětší o hodnotu  $v_2 = 36,6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ .

Doba výstupu od okamžiku oddělení je

$$t'_{2n} = \frac{v'_2 + v_2}{g} = 5,52 \text{ s}.$$

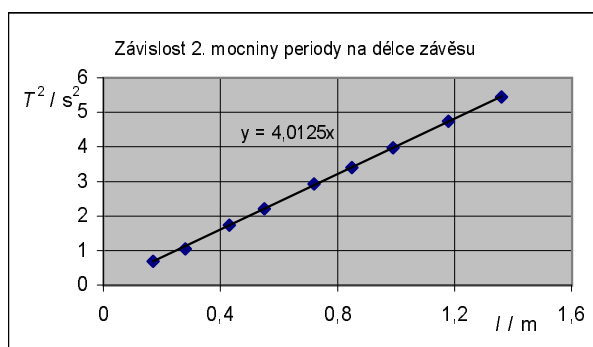
Maximální výška výstupu horní části střely je

$$h'_m = h' + \frac{1}{2}gt'^2_{2n} = 178 \text{ m}.$$

**4 body**

- 6.a) Změřením doby 20 kmitů při různých výchylkách dojdeme k závěru: Pokud jsou výchyly podstatně menší než délka závěsu, perioda kmitů je konstantní. Při nesplnění předpokladu se perioda poněkud prodlužuje.
- b,c) Příklad naměřených hodnot a jejich zpracování v Excelu jsou v následující tabulce a grafu. Hodnoty ručně měřených časů jsou ponechány bez zaokrouhlení. Ze tří sestavených grafů splňuje přímou úměrnost pouze graf závislosti  $T^2 = kl$ . Ze zobrazené rovnice trendu vyčteme směrnici přímky  $k = 4,0125 \text{ s}^2 \cdot \text{m}^{-1}$ .

| $l$<br>m | $20T$<br>s | $T$<br>s | $l^2$<br>$\text{m}^2$ | $T^2$<br>$\text{s}^2$ |
|----------|------------|----------|-----------------------|-----------------------|
| 0,17     | 16,59      | 0,830    | 0,0289                | 0,6881                |
| 0,28     | 20,42      | 1,021    | 0,0784                | 1,0424                |
| 0,43     | 26,31      | 1,316    | 0,1849                | 1,7305                |
| 0,55     | 29,72      | 1,486    | 0,3025                | 2,2082                |
| 0,72     | 34,18      | 1,709    | 0,5184                | 2,9207                |
| 0,85     | 36,86      | 1,843    | 0,7225                | 3,3966                |
| 0,99     | 39,9       | 1,995    | 0,9801                | 3,9800                |
| 1,18     | 43,57      | 2,179    | 1,3924                | 4,7459                |
| 1,36     | 46,68      | 2,334    | 1,8496                | 5,4476                |



- d) Pro  $g = 9,81 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$  vychází  $k' = 4,02 \text{ s}^2 \cdot \text{m}^{-1}$ . Hodnoty  $k$  a  $k'$  se liší ve 3. platné číslici.
- e) Závěr: Perioda kmitů kyvadla je přímo úměrná odmocnině z délky závěsu.

7.a) Z 3. Keplerova zákona

$$\frac{r_v^3}{r_z^3} = \frac{T_v^2}{T_z^2} \quad (1)$$

plyne

$$r_v = r_z \sqrt[3]{\frac{T_v^2}{T_z^2}} = 0,7232r_z = 108,2 \cdot 10^6 \text{ km}.$$

**2 body**

- b) Při pohledu ze Země se kruhová trajektorie Venuše promítá na nebeskou klenbu jako úsečka, v jejímž středu se nachází průmět Slunce. V průběhu času se průmět Venuše po této úsečce periodicky pohybuje od jednoho krajního bodu k opačnému. Vlivem rotace Země kolem osy vidíme zdánlivý pohyb nebeské klenby od východu k západu. Nachází-li se Venuše na východ od Slunce, zapadá večer nejprve Slunce a na potměšlé obloze se objevuje Venuše jako Večernice. Nachází-li se Venuše na západ od Slunce, pak se ráno na východě objevuje nejprve Venuše jako Jitřenka a teprve poté vychází Slunce.

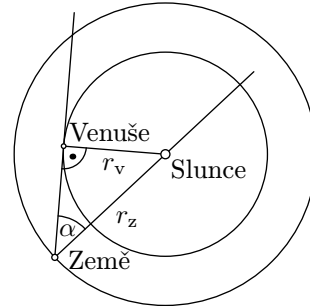
**2 body**

- c) Podle obrázku R5 platí

$$\sin \alpha = \frac{r_v}{r_z}.$$

Užitím rovnice (1) dostaneme

$$\sin \alpha = \sqrt[3]{\frac{T_v^2}{T_z^2}} = 0,7232, \quad \alpha = 46,3^\circ.$$



Obr. R5

**3 body**

- d) Stejná vzájemná poloha Země, Venuše a Slunce se opakuje po době, za kterou Venuše získá před Zemí úhlový náskok  $\Delta\varphi = 2\pi$  rad. Platí:

$$\Delta\varphi = (\omega_v - \omega_z)T,$$

kde  $\omega_v = \frac{2\pi}{T_v}$ ,  $\omega_z = \frac{2\pi}{T_z}$  jsou úhlové rychlosti Země a Venuše. Po dosazení dostaneme

$$2\pi = \left( \frac{2\pi}{T_v} - \frac{2\pi}{T_z} \right) T \Rightarrow T = \frac{T_z T_v}{T_z - T_v} = 583,46 \text{ d}.$$

*Alternativní řešení:* Situace se opakuje za dobu, za kterou Venuše vykoná o jeden oběh více než Země. Platí:

$$NT_z = (N + 1)T_v, \quad \Rightarrow \quad N = \frac{T_v}{T_z - T_v}.$$

Hledaná doba je  $T = NT_z = \frac{T_z T_v}{T_z - T_v}$ .

**3 body**