

Řešení úloh regionálního kola 41. ročníku fyzikální olympiády.

Kategorie D

Autor úloh: J. Jírů

- 1.a) B: Rovnoměrný pohyb, tj. $a = 0$ (přesně).

C: Rovnoměrně zpomalený pohyb, určíme směrnici přímky:

$$a = \frac{|\Delta v|}{\Delta t} = 0,19 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} \text{ (tolerance 0,18 až 0,20).}$$

A: Sestrojíme tečnu ke křivce v čase $t_1 = 10 \text{ s}$, změříme směrnici:

$$a \doteq 0,283 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} \text{ (tolerance 0,27 až 0,30).}$$

3 body

- b) V čase $t_1 = 10 \text{ s}$: 1. C, 2. B, 3. A.

V čase $t_2 = 25 \text{ s}$: 1. A, 2. C, 3. B.

2 body

- c) Hledáme čas t_3 od počátku pohybu, v němž se obsahy ploch pod příslušnými grafy budou přibližně rovnat. Vychází přibližně 13,9 s (tolerance 13,2 až 14,6).

1 bod

- d) Čas zastavení je $t_4 = v_0/a$, kde $v_0 = 7,4 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$ (z grafu) a zrychlení $a = 0,19 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$ (z úlohy a)). Vychází $t_4 = 38,9 \text{ s}$ (tolerance 37,0 až 40,9).

1 bod

- e) Platí $v_p = \Delta s / \Delta t$, kde Δs určíme jako obsah plochy pod příslušným grafem na časovém intervalu $\langle 0; 20 \rangle \text{ s}$ ($\Delta t = 20 \text{ s}$). Vychází

$$v_p \doteq \frac{113}{20} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 5,65 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} \text{ (tolerance 5,3 až 6,0).}$$

1 bod

- f) Hledané vzdálenosti d odpovídá obsah plochy mezi příslušnými grafy od času $t = 0$ do jejich průsečíku. Vychází 9,0 m (tolerance 8,5 až 9,5).

1 bod

- g) Sestrojíme přímku se směrnici $\frac{1}{3}$ a posuneme ji ke křivce jako tečnu. Takto odhadnutý bod dotyku odpovídá přibližně času 7,06 s (tolerance 6,7 až 7,4).

1 bod

Poznámka: Graf A představuje pohyb se stálým výkonem urychlující síly.

2. a) Ze vztahů $s_1 = \frac{1}{2}at_1^2$, $v_1 = at_1$ plyne $v_1 = \frac{2s_1}{t_1}$. **1 bod**

b) Srážka splňuje zákon zachování hybnosti a zákon zachování mechanické energie:

$$3mv_1 = 3mv'_1 + mv'_2, \quad \frac{1}{2}3mv_1^2 = \frac{1}{2}3mv'^2_1 + \frac{1}{2}mv'^2_2.$$

Řešením rovnic dostaneme: $v'_1 = \frac{v_1}{2} = \frac{s_1}{t_1}$, $v'_2 = \frac{3v_1}{2} = \frac{3s_1}{t_1}$. **(1, 2)**

2 body

c) Mezi srážkami urazí lokomotiva i vagón stejnou dráhu:

$$v'_2 t_2 = v'_1 t_2 + \frac{1}{2}at_2^2, \quad \text{kde } a = \frac{v_1}{t_1}.$$

Dosazením výsledků (1, 2) a úpravou dostaneme $t_2 = 2t_1$.

1 bod

d) Pro dráhu s_1 do první srážky a dráhu s_2 mezi srážkami platí

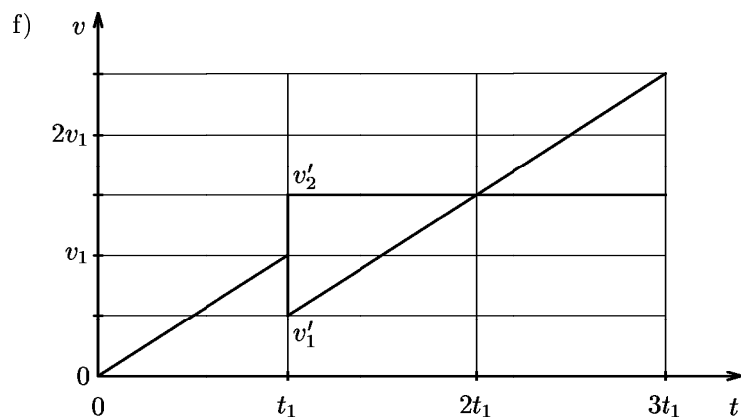
$$s_1 = \frac{1}{2}at_1^2 = \frac{v_1 t_1}{2}, \quad s_2 = v'_2 t_2 = \frac{3}{2}v_1 \cdot 2t_1 = 3v_1 t_1.$$

Srovnáním dostaneme $s_2 = 6s_1$.

1 bod

e) Označme $\Delta E = \frac{1}{2}mv'^2_2$ úbytek kinetické energie lokomotivy, resp. přírůstek kinetické energie vagónu, při první srážce a $E_k = \frac{1}{2}3mv^2_1$ kinetickou energii lokomotivy bezprostředně před první srážkou. Hledaný poměr po dosazení z výsledku (2) pak je $\Delta E/E_k = 0,75$.

1 bod



4 body

3. a), b) Pro souřadnice kladiva během vrhu v závislosti na čase platí:

$$\begin{aligned}x &= v_0 t \cos \alpha, \\y &= v_0 t \sin \alpha - \frac{1}{2} g t^2.\end{aligned}\tag{1}$$

Dosazením $t = t_1$, $x = d$, $y = 0$ dostaneme

$$d = v_0 t_1 \cos \alpha, \quad 0 = v_0 t_1 \sin \alpha - \frac{1}{2} g t_1^2.$$

Z rovnic plyne

$$v_0 = \sqrt{\frac{gd}{\sin 2\alpha}} \doteq 28 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1},\tag{2}$$

$$t_1 = \sqrt{\frac{2d}{g}} \operatorname{tg} \alpha \doteq 4,0 \text{ s}.\tag{3}$$

4 body

c) Dosazením $y = h$, $t = \frac{1}{2} t_1$ do rovnice (1) dostaneme

$$h = \frac{1}{2} v_0 t_1 \sin \alpha - \frac{1}{8} g t_1^2.$$

Dosazením z rovnic (2) a (3) do této rovnice pak máme

$$h = \frac{1}{4} d \operatorname{tg} \alpha = 20,0 \text{ m}.$$

2 body

d) Hledaná síla je odstředivá síla o velikosti $F = \frac{mv_0^2}{r}$.

Po dosazení z rovnice (2) dostaneme

$$F = \frac{mgd}{r \sin 2\alpha} \doteq 3\,200 \text{ N}.$$

2 body

e) Dosazením vztahu (2) do rovnice $T = \frac{2\pi r}{v_0}$ dostaneme

$$T = 2\pi r \sqrt{\frac{\sin 2\alpha}{gd}} \doteq 0,40 \text{ s}.$$

2 body

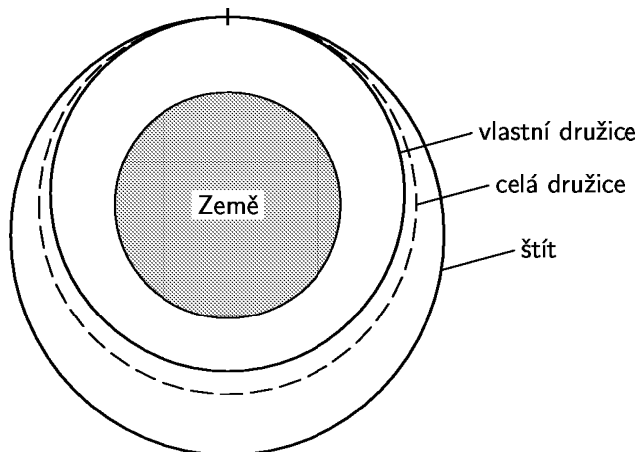
- 4.a) Z rovnosti dostředivé a gravitační síly

$$\kappa \frac{Mm}{r^2} = \frac{4\pi^2 mr}{T^2} \quad \text{plyne} \quad T = 2\pi \sqrt{\frac{r^3}{\kappa M}}.$$

Číselně vychází $T \doteq 9\,950 \text{ s} \doteq 2,76 \text{ h} \doteq 2 \text{ h } 46 \text{ min.}$

2 body

- b) Náčrt:



2 body

- c) Vlastní družice má menší velikost hlavní poloosy, tudíž podle 3. Keplerova zákona má kratší dobu oběhu a dorazí do téhož místa dříve než její štít, který obíhá Zemi po elipse s větší velikostí hlavní poloosy.

2 body

- d) Pružiny při uvolnění vykonají stejnou práci na Zemi jako na oběžné dráze, proto z hlediska vztažné soustavy celé družice platí:

$$\frac{1}{2}m_2v_0^2 = \frac{1}{2}m_1v_1^2 + \frac{1}{2}m_2v_2^2,$$

kde v_1 , v_2 jsou po řadě získané rychlosti vlastní družice a štítu z hlediska vztažné soustavy původní družice na oběžné dráze. Současně je splněn zákon zachování hybnosti, z hlediska vztažné soustavy původní družice se velikosti hybností rovnají:

$$m_1v_1 = m_2v_2.$$

Z rovnic plyne

$$v_1 = \frac{m_1}{\sqrt{m_1(m_1 + m_2)}}v_0, \quad v_2 = \frac{m_2}{\sqrt{m_1(m_1 + m_2)}}v_0.$$

Hledaná vzájemná rychlost w družice a štítu je

$$w = v_1 + v_2 = \sqrt{\frac{m_1 + m_2}{m_1}}v_0 \doteq 6,6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$$

4 body