

Řešení úloh 1. kola 42. ročníku fyzikální olympiády. Kategorie D

Autoři úloh: J. Jirů (1,2,3,5,6,7), I. Volf (4)

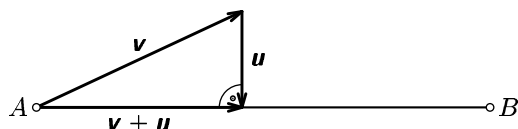
- 1.a) Za bezvětří letí letadlo rychlostí $v = d/t_0 = 200 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}$. Největší zpoždění bude při letu proti větru, a to

$$\Delta t_1 = \frac{d}{v-u} - t_0 = 0,15 \text{ h} = 9 \text{ min}, \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- b) Největší předstih bude při letu po větru, a to

$$\Delta t_2 = t_0 - \frac{d}{v+u} = 0,10 \text{ h} = 6 \text{ min}, \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- c) Označme $\mathbf{v}$ rychlost letadla vzhledem ke vzduchu. Vyjdeme z obrázku:

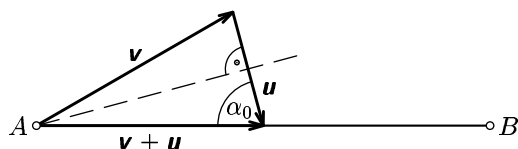


Obr. R1

Časový rozdíl bude

$$\Delta t_3 = \frac{d}{\sqrt{v^2 - u^2}} - t_0 \doteq 45 \text{ s}, \quad \text{tj. zpoždění.} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- d) Úhel α_0 , o který musí být směr větru odchýlen od směru letu za bezvětří, aby letadlo dorazilo do cíle včas, tj. jako za bezvětří, můžeme nalézt graficky podle obr. R2. Platí $|\mathbf{v} + \mathbf{u}| = v$:



Obr. R2

Z konstrukce plyne

$$\cos \alpha_0 = \frac{0,5u}{v} = 0,1, \quad \alpha_0 \doteq 84,3^\circ.$$

Pro $\alpha < \alpha_0$ dorazí letadlo s předstihem, pro $\alpha > \alpha_0$ dorazí se zpožděním. Pravděpodobnost, že letadlo nedorazí se zpožděním, je

$$p = \alpha_0 / 180^\circ \doteq 0,47. \quad \mathbf{4 \text{ body}}$$

- 2.a) Z rovnic

$$a = \frac{v_1 - v_2}{t_1}, \quad d_1 = v_1 t_1 - \frac{1}{2} a t_1^2, \quad (1)$$

dostaneme

$$t_1 = \frac{2d_1}{v_1 + v_2} = 40 \text{ s}. \quad (2)$$

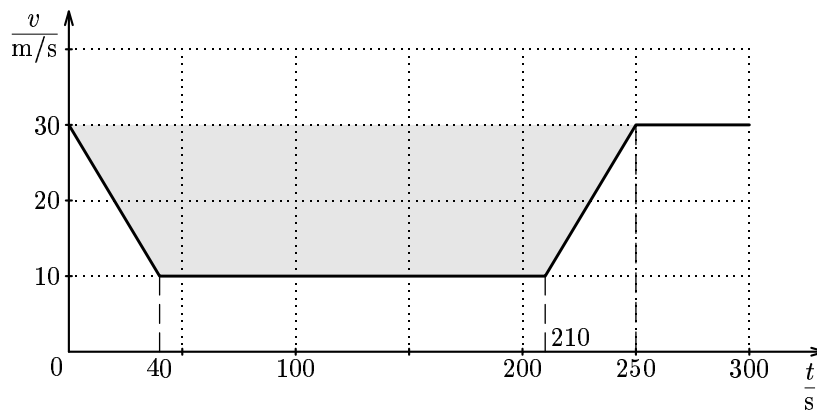
2 body

b) Dosazením vztahu (2) do vztahu (1) pak dostaneme hledané zrychlení

$$a = \frac{v_1^2 - v_2^2}{2d_1} = 0,50 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

2 body

c)

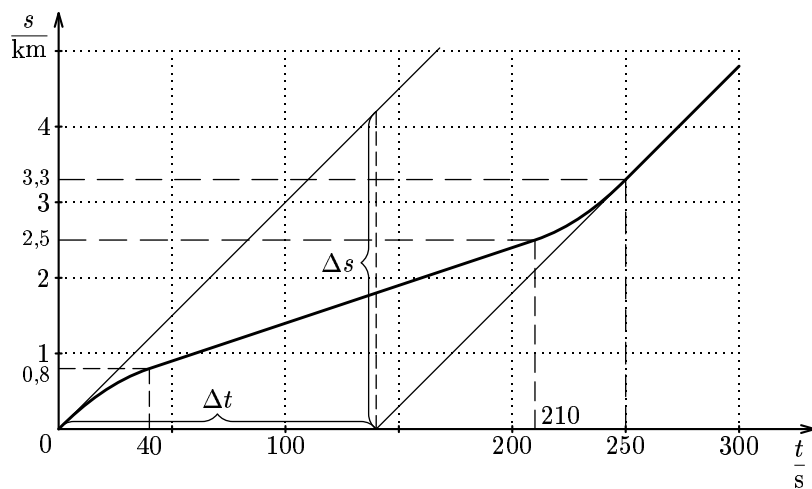


Obr. R3

Hledaný dráhový rozdíl je určen plošným obsahem vyplněného lichoběžníka. Vychází $\Delta s = 4200 \text{ m}$.

3 body

d)



Obr. R4

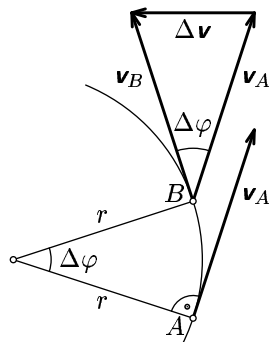
Dráhový a časový rozdíl jsou určeny úsečkami vynesnými do grafu. Vychází $\Delta s = 4200 \text{ m}$, $\Delta t = 2 \text{ min } 20 \text{ s}$.

3 body

- 3.a) Sedačka se pohybuje rychlostí

$$v = \frac{2\pi r}{T} = 5,23599 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} \doteq 5,24 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

Ukázka konstrukce:



$\frac{\Delta\varphi}{^\circ}$	$\frac{\Delta t}{\text{s}}$	$\frac{ \Delta \mathbf{v} }{\text{m} \cdot \text{s}^{-1}}$	$\frac{ \Delta \mathbf{v} /\Delta t}{\text{m} \cdot \text{s}^{-2}}$
90	1,5	7,40	4,94
60	1	5,24	5,24
30	0,5	2,71	5,42
20	1/3	1,82	5,46
10	1/6	0,91	5,48

Obr. R5

6 bodů

- b) Velikost dostředivého zrychlení je $a_d = r\omega^2 = \frac{4\pi^2 r}{T^2} = 5,4831135 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} \doteq 5,48 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$. **2 body**

- c) Se zkracováním časového intervalu, a tedy s klesajícím úhlem, se hodnota zjištěná konstrukcí více blíží skutečné hodnotě a_d . **1 bod**

- d) Se zkracováním časového intervalu a tedy s klesajícím úhlem se směr vektoru $\Delta \mathbf{v}$ více blíží směru vektoru $\mathbf{a}_d$. **1 bod**

Poznámka: Uvedeným postupem s obecným náčrtem jste si pravděpodobně odvodili vzorec pro dostředivé zrychlení na hodinách fyziky. Z náčrtku jste úvahou dospěli k závěru, že pro velmi malý časový interval můžeme velmi malý kruhový oblouk za tuto dobu opsaný nahradit úsečkou. Přesnost výsledku lze vyjádřit výrazem $2 \sin(\Delta\varphi/2)/\Delta\varphi$. Tento výraz se s klesajícím úhlem blíží číslu 1.

- 4.a) Vychýlením kuličky do vzdálenosti x_0 od stěny ji současně zvedneme do výšky (obr. R1)

$$h_0 = l - \sqrt{l^2 - x_0^2} = 0,0762 \text{ m}.$$

Po prvním odrazu kulička vystoupí do výšky

$$h_1 = l - \sqrt{l^2 - x_1^2} = 0,0506 \text{ m}.$$

Ze zákona zachování mechanické energie plyne

$$v_0 = \sqrt{2gh_0} = \sqrt{2g \left(l - \sqrt{l^2 - x_0^2} \right)} = 1,22 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1},$$

$$v_1 = \sqrt{2gh_1} = \sqrt{2g \left(l - \sqrt{l^2 - x_1^2} \right)} = 1,00 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1},$$

Koeficient restituce je

$$k = \frac{v_1}{v_0} = \sqrt{\frac{h_1}{h_0}} = \sqrt{\frac{l - \sqrt{l^2 - x_1^2}}{l - \sqrt{l^2 - x_0^2}}} = 0,81.$$

4 body

2 body

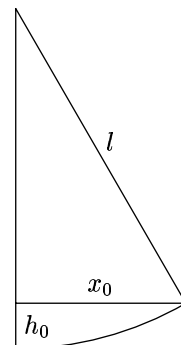
- b) Po druhém odrazu kulička vystoupí do výšky

$$h_2 = l - \sqrt{l^2 - x_2^2}.$$

Platí:

$$k = \sqrt{\frac{h_2}{h_1}}, \quad h_2 = h_1 k^2 = 0,0335 \text{ m}, \quad x_2 = \sqrt{l^2 - (l - h_2)^2} = 40 \text{ cm}.$$

4 body



Obr. R6

- 5.a) Označme t_1 dobu působení sportovce na břemeno a a_1 zrychlení udělované břemenu. Z rovnic

$$a_1 = \frac{F - mg}{m} \quad (1)$$

$$s_1 = \frac{1}{2} a_1 t_1^2 \quad (2)$$

$$v_1 = a_1 t_1 \quad (3)$$

plyne

$$v_1 = \sqrt{\frac{2(F - mg)s_1}{m}} \doteq 9,0 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}. \quad (4)$$

2 body

- b) Práce vykonaná sportovcem je rovna potenciální energii břemene v nejvyšším bodě:

$$W = Fs_1 = mgh_1, \quad h_1 = \frac{Fs_1}{mg} = 5,7 \text{ m}.$$

2 body

- c) Z rovnic (2), (3), (4) a z rovnice $P = \frac{Fs_1}{t_1}$ plyne

$$P = \frac{1}{2} F v_1 = F \sqrt{\frac{F - mg}{2m}} s_1 \doteq 1,89 \text{ kW}.$$

2 body

- d) Hodnoty nutné k sestrojení grafů:
čas uvolnění tělesa z rukou sportovce

$$t_1 = \sqrt{\frac{2ms_1}{F - mg}} \doteq 0,36 \text{ s},$$

čas dosažení výšky h_1

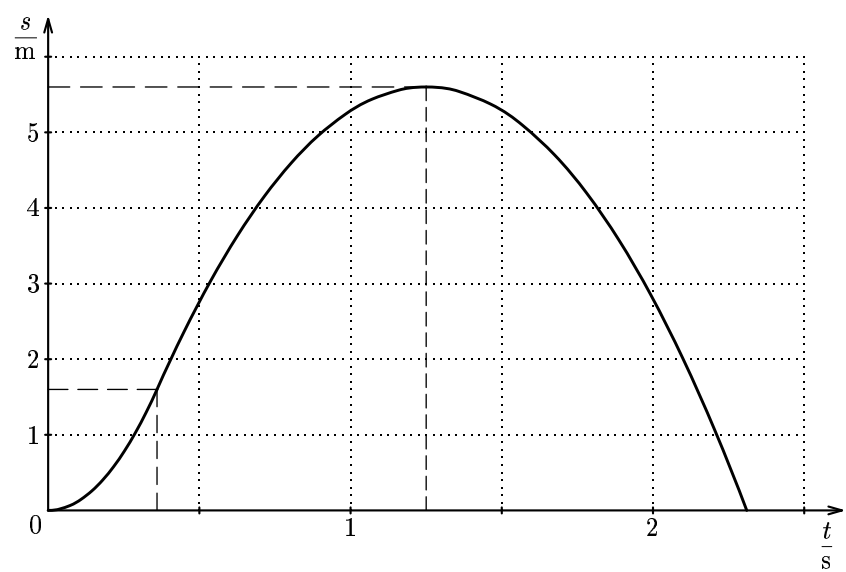
$$t_2 = t_1 + \sqrt{\frac{2(h_1 - s_1)}{g}} \doteq 1,27 \text{ s},$$

čas dopadu

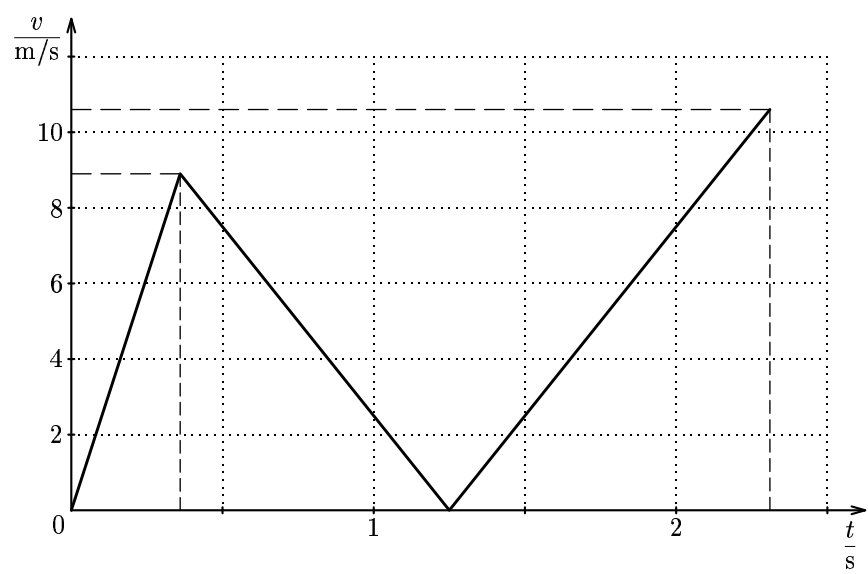
$$t_3 = t_2 + \sqrt{\frac{2h_1}{g}} \doteq 2,35 \text{ s},$$

rychlost dopadu

$$v_2 = \sqrt{2gh_1} \doteq 10,6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$



Obr. R7



Obr. R8

4 body

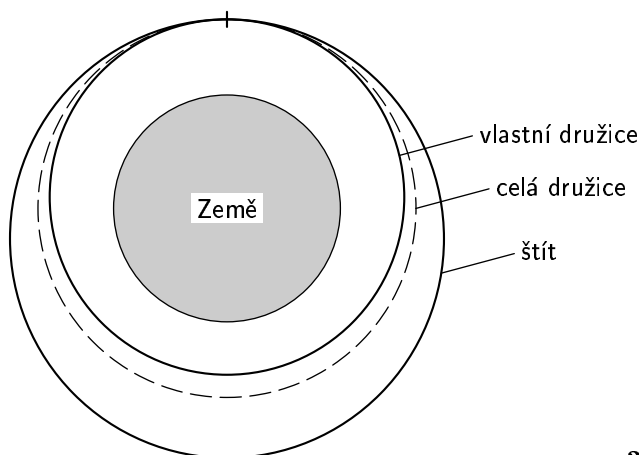
- 7.a) Z rovnosti dostředivé a gravitační síly

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

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

2 body

- b) Náčrt:



Obr. R9

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

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

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