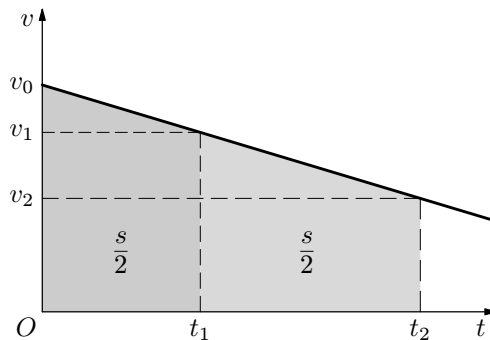


**Řešení úloh regionálního kola 46. ročníku fyzikální olympiády.**

*Kategorie C*

Autoři úloh: I. Volf (1), L'. Konrád (2), R. Horáková (3) a P. Šedivý (4)

- 1.a) Při průjezdu zatáčkou urazila souprava dráhu  $s = \frac{\pi r}{2}$ . Její rychlost se přitom rovnoměrně zmenšovala. Označme velikost počáteční rychlosti  $v_0$ , velikost rychlosti uprostřed zatáčky  $v_1$  a velikost rychlosti na konci zatáčky  $v_2$ , dobu, za kterou souprava projela polovinu zatáčky  $t_1$  a dobu, za kterou projela celou zatáčku  $t_2$  (obr. R2).



Obr. R2

Protože se jednalo o pohyb rovnoměrně zpomalený, mělo tečné zrychlení opačný směr než okamžitá rychlost. Jeho velikost byla konstantní. Určíme ji ze vztahu

$$a_t = \frac{v_0 - v_2}{t_2}$$

Dráha soupravy za dobu  $t_2$  je číselně rovna obsahu lichoběžníku pod grafem rychlosti v obr. R2. Platí

$$s = \frac{v_0 + v_2}{2} t_2, \quad t_2 = \frac{2s}{v_0 + v_2}.$$

Po dosazení do předcházejícího vztahu dostaneme

$$a_t = \frac{(v_0 - v_2)(v_0 + v_2)}{2s} = \frac{v_0^2 - v_2^2}{\pi r} = 0,19 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

Normálová zrychlení na začátku a na konci zatáčky měla velikost

$$a_{n0} = \frac{v_0^2}{r} = 0,78 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}, \quad a_{n2} = \frac{v_2^2}{r} = 0,195 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}. \quad \mathbf{5 \text{ bodů}}$$

- b) Z obr. R2 dále plyne

$$\frac{s}{2} = \frac{v_0 + v_1}{2} t_1 = \frac{v_1 + v_2}{2} (t_2 - t_1), \quad \frac{v_0 - v_1}{t_1} = \frac{v_1 - v_2}{t_2 - t_1}.$$

Vynásobením obou rovnic a úpravou dostaneme

$$(v_0 - v_1)(v_0 + v_1) = (v_1 - v_2)(v_1 + v_2) \Rightarrow v_1^2 = \frac{v_0^2 + v_2^2}{2},$$

$$v_1 = \sqrt{\frac{v_0^2 + v_2^2}{2}} = 19,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 71 \text{ km/h}.$$

Normálové zrychlení uprostřed zatáčky mělo velikost

$$a_{n1} = \frac{v_1^2}{r} = \frac{v_0^2 + v_2^2}{2r} = \frac{a_{n0} + a_{n2}}{2} = 0,49 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}. \quad \mathbf{5 \text{ bodů}}$$

*Alternativní řešení:*

Jestliže byl pohyb soupravy rovnoměrně zpomalený, musela jej brzdit síla o stálé velikosti  $F = ma_t$ , kde  $m$  je hmotnost soupravy. Práce spotřebovaná touto silou byla rovna úbytku kinetické energie soupravy. Z toho

$$ma_t s = \frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{1}{2}mv_2^2 \Rightarrow a_t = \frac{v_0^2 - v_2^2}{2s}.$$

$$F \cdot \frac{s}{2} = \frac{1}{2}mv_0^2 - \frac{1}{2}mv_1^2 = \frac{1}{2}mv_1^2 - \frac{1}{2}mv_2^2 \Rightarrow v_1^2 = \frac{v_0^2 + v_2^2}{2}.$$

- 2.a) Označme  $v_1$  velikost rychlosti první krychle po průchodu střely,  $v_2$  velikost rychlosti druhé krychle po zachycení střely. Ze ZZH plynou pro srážky střely s první a druhou krychlí rovnice

$$mv_0 = Mv_1 + m\frac{v_0}{2}, \quad m\frac{v_0}{2} = (m + M)v_2.$$

Řešením rovnic dostaneme  $v_1 = \frac{mv_0}{2M}$ ,  $v_2 = \frac{mv_0}{2(m + M)}$ ,  $v_1 > v_2$ .

**3 body**

Čas nárazu střely do druhé krychle je  $t_1 = \frac{d}{v_0} = \frac{2d}{v_0}$ .

Pro hledaný čas  $t_2$  srážky obou krychlí je splněna rovnice

$$v_1 t_2 = d + v_2(t_2 - t_1),$$

z níž plyne  $t_2 = \frac{d - v_2 t_1}{v_1 - v_2}$ . Dosazením z předcházejících rovnic nakonec dostaneme

$$t_2 = \frac{2d}{v_0} \left( \frac{M}{m} \right)^2 = 4,3 \text{ s}.$$

**4 body**

- b) Dráha uražená první krychlí do srážky s druhou krychlí je

$$s_1 = v_1 t_2 = \frac{mv_0}{2M} \cdot \frac{2d}{v_0} \left( \frac{M}{m} \right)^2 = \frac{M}{m} d = 16 \text{ m}.$$

**3 body**

3.a) Oscilátor kmitá s periodou  $T = 4t_0 = 1,40$  s. Pružina má tuhost

$$k = m\omega^2 = m \frac{4\pi^2}{T^2} = 20,1 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}.$$

**1 bod**

b) Platí  $E_{\text{km}} = \frac{1}{2}ky_{\text{m}}^2 = \frac{1}{2}m \cdot \frac{4\pi^2}{T^2} \cdot y_{\text{m}}^2 = \frac{1}{2}mv_{\text{m}}^2.$

Z toho

$$y_{\text{m}} = \frac{T}{\pi} \sqrt{\frac{E_{\text{km}}}{2m}} = 0,095 \text{ m} = 9,5 \text{ cm}, \quad v_{\text{m}} = \sqrt{\frac{2E_{\text{km}}}{m}} = 0,42 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1},$$

$$a_{\text{m}} = \omega^2 y_{\text{m}} = \omega v_{\text{m}} = \frac{2\pi}{T} v_{\text{m}} = 1,9 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

**3 body**

c) Ze zákona zachování energie plyne

$$\frac{1}{2}k \left( \frac{y_{\text{m}}}{2} \right)^2 + \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}ky_{\text{m}}^2, \quad v^2 = \frac{3}{4} \cdot \frac{k}{m} \cdot y_{\text{m}}^2 = \frac{3}{4}\omega^2 y_{\text{m}}^2 = \frac{3}{4}v_{\text{m}}^2,$$

$$v = v_{\text{m}} \sqrt{\frac{3}{4}} = 0,37 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

**3 body**

d) Ze vztahů

$$\frac{1}{2}ky^2 = \frac{1}{4}ky_{\text{m}}^2, \quad \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{4}mv_{\text{m}}^2$$

plyne

$$y = \frac{y_{\text{m}}}{\sqrt{2}} = 0,067 \text{ m} = 6,7 \text{ cm}, \quad v = \frac{v_{\text{m}}}{\sqrt{2}} = 0,30 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

**3 body**

4.a) Pro izobarické ochlazení platí Gay-Lussacův zákon:

$$\frac{V_3}{T_3} = \frac{3V_1}{T_3} = \frac{V_1}{T_1} \Rightarrow T_3 = 3T_1 = 900 \text{ K}.$$

Pro adiabatickou expanzi platí stavová rovnice a Poissonův zákon:

$$\frac{p_2 V_1}{T_2} = \frac{p_1 V_3}{T_3} = \frac{p_1 V_1}{T_1}, \quad p_2 V_1^\gamma = p_1 V_3^\gamma = p_1 (3V_1)^\gamma.$$

Vydělením obou rovnic dostaneme

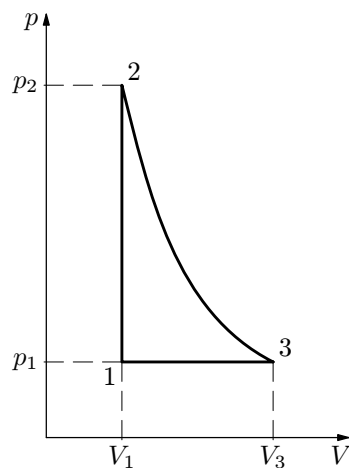
$$T_2 \cdot V_1^{\gamma-1} = T_1 \cdot 3^\gamma V_1^{\gamma-1} \Rightarrow T_2 = T_1 \cdot 3^\gamma = 1397 \text{ K}.$$

Pro izochorické ohřátí platí Charlesův zákon:

$$\frac{p_2}{T_2} = \frac{p_1}{T_1} \Rightarrow p_2 = p_1 \frac{T_2}{T_1} = p_1 \cdot 3^\gamma = 4,66 \cdot 10^5 \text{ Pa}.$$

**4 body**

b)



Obr. R1

**2 body**

c) Celková práce plynu je rovna rozdílu práce vykonané při adiabatické expanzi a práce spotřebované při izobarickém ochlazení  $W'_{23} - W_{31}$ :

$$W'_{23} = U_2 - U_3 = nC_V(T_2 - T_3) = 2,5nRT_1(3^\gamma - 3) = 2,5p_1V_1(3^\gamma - 3).$$

$$W_{31} = p_1(V_3 - V_1) = 2p_1V_1, \quad W' = [2,5(3^\gamma - 3) - 2]p_1V_1 = 214 \text{ J}.$$

Plyn přijímá teplo pouze při izochorickém ohřátí:

$$Q_{12} = nC_V(T_2 - T_1) = 2,5nRT_1(3^\gamma - 1) = 2,5p_1V_1(3^\gamma - 1) = 914 \text{ J}.$$

Účinnost kruhového děje

$$\eta = \frac{W'}{Q_{12}} = \frac{2,5(3^\gamma - 3) - 2}{2,5(3^\gamma - 1)} = 0,234 \doteq 23 \text{ \%}.$$

**4 body**