

Fyzikálna olympiáda

50. ročník

školský rok 2008/09

Kategória B

Riešenie úloh krajského kola

1. Hod na šikmú plochu

Lubomír Konrád

Riešenie:

- a) Pri pohybe kameňa ide o šikmý vrh opísaný rovnicami

$$x = v_0 t \cos \alpha \quad y = v_0 t \sin \alpha - (1/2) g t^2$$

Pre $y = 0$ dostaneme čas dopadu

$$t_d = (2 v_0 \sin \alpha) / g$$

a vzdialenosť bodu dopadu

$$D = \frac{2 v_0^2}{g} \sin \alpha \cos \alpha.$$

Pre uhol α_m a zodpovedajúcu vzdialenosť D_m dostaneme rýchlosť vrhu

$$v_0 = \sqrt{\frac{D_m g}{2 \sin \alpha_m \cos \alpha_m}} \approx 15,7 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

3 body

- b) Ak hádže chlapec kameň na šikmú plochu, je bod dopadu daný súradnicami

$$y_d = d \sin \varphi = v_0 t_d \sin \alpha - (1/2) g t_d^2$$

- a $x_d = d \cos \varphi = v_0 t_d \cos \alpha.$

Čas dopadu je

$$t_d = \frac{d \cos \varphi}{v_0 \cos \alpha}$$

a súradnica

$$y_d = d \sin \varphi = \sin \alpha \frac{d \cos \varphi}{\cos \alpha} - \frac{1}{2} g \left(\frac{d \cos \varphi}{v_0 \cos \alpha} \right)^2,$$

odkiaľ dostaneme vzdialenosť

$$d_1 = \frac{2 v_0^2}{g} \left[\frac{\sin(\alpha_m - \varphi) \cos \alpha_m}{\cos^2 \varphi} \right] = D_m \left[\frac{\sin(\alpha_m - \varphi)}{\sin \alpha_m \cos^2 \varphi} \right] \approx 18,9 \text{ m}.$$

3 body

- c) Existuje viacero spôsobov, ako určiť maximálnu výšku bodu dopadu. Hľadáme uhol α_0 , pre ktorý je výška y_d maximálna. Hľadáme maximum výrazu

Pre daný sklon φ zodpovedá maximum h maximu vzdialenosti d , ktorú dostaneme zo vzťahu pre y_d .

$$d = \frac{2 v_0^2}{g \cos \varphi} (\text{tg } \alpha - \text{tg } \varphi) \cos^2 \alpha = \frac{2 v_0^2}{g \cos \varphi} \frac{\text{tg } \alpha - \text{tg } \varphi}{1 + \text{tg}^2 \alpha}.$$

Ak označíme za premennú veličinu $z = \text{tg } \alpha$, hľadáme maximum výrazu

$$d = \frac{2 v_0^2}{g \cos \varphi} \frac{z - \text{tg } \varphi}{1 + z^2}.$$

Maximum výrazu sa získa z podmienky nulovej derivácie podľa premennej z

$$d' = \frac{2 v_0^2}{g \cos \varphi} \left(\frac{z - \text{tg } \varphi}{1 + z^2} \right)' = \frac{2 v_0^2}{g \cos \varphi} \frac{1 + z^2 - (z - \text{tg } \varphi) 2z}{(1 + z^2)^2} = 0,$$

odkiaľ dostaneme podmienku

$$z^2 - 2 \text{tg } \varphi z - 1 = 0,$$

a odkiaľ

$$z = \operatorname{tg} \alpha_0 = \operatorname{tg} \varphi \pm \sqrt{\operatorname{tg}^2 \varphi + 1} \quad (\text{význam má znamienko } + \text{ pre } z > 0).$$

Pre optimálny uhol vrhu dostaneme

$$\operatorname{tg} \alpha_0 = \operatorname{tg} \varphi + \sqrt{\operatorname{tg}^2 \varphi + 1}, \quad \alpha_0 \approx 52,5^\circ$$

2 body

Maximálna výška dopadu je potom

$$h_m = d \sin \varphi = \frac{2v_0^2}{g} \frac{\operatorname{tg} \varphi \sqrt{\operatorname{tg}^2 \varphi + 1}}{1 + (\operatorname{tg} \varphi + \sqrt{\operatorname{tg}^2 \varphi + 1})^2} = \frac{v_0^2}{g} \frac{\operatorname{tg} \varphi}{\operatorname{tg} \varphi + \sqrt{1 + \operatorname{tg}^2 \varphi}}$$

a po úprave

$$h_m = \frac{v_0^2}{g} \frac{\sin \varphi}{\sin \varphi + 1} \approx 5,1 \text{ m.}$$

2 body

2. Kmity piestu

Lubomír Konrád

a) Na piest pôsobia sily pružín a tlakové sily plynu z oboch strán. V rovnovážnom stave je výslednica týchto síl nulová. Po vychýlení z rovnovážnej polohy o x je výslednica síl pružín $F_k = -2kx$. Plyn opisuje stavová rovnica $pV = nRT$. Ak považujeme dej za izotermický, dôjde pri zmene objemu plynu o $\Delta V = \pm Sx$ k zmene tlaku $\pm \Delta p$, pričom platí

$$p_1 V_1 = (p + \Delta p)(V - \Delta V) = nRT$$

$$p_2 V_2 = (p - \Delta p)(V + \Delta V) = nRT.$$

Výsledná tlaková sila, ktorá pôsobí na piest je

$$F_p = S(p_2 - p_1) = nRTS \left(\frac{1}{V + Sx} - \frac{1}{V - Sx} \right) = -\frac{nRT}{V^2} \frac{2S^2 x}{1 - \left(\frac{S}{V}x\right)^2}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Ak je $x \ll \frac{V}{S}$, možno druhý člen v menovateli zanedbať v porovnaní s jednotkou

a dostaneme lineárny vzťah pre tlakovú silu $F_p = -\frac{2nRTS^2}{V^2} x$. **1 bod**

Výslednú silu vyjadríme lineárnym vzťahom $F = -\left(2k + \frac{2nRTS^2}{V^2}\right)x = -Kx$.

Konštanta úmernosti je $K = 2k + \frac{2pS^2}{V} \approx 110 \text{ N}\cdot\text{m}^{-1}$. **1 bod**

b) Hmotnosť plynu vo valci je $m_p = nM_m = \frac{2pV}{RT}M_m \approx 149 \text{ mg}$ **1 bod**

a hustota plynu $\rho_p = \frac{2pM_m}{RT} \approx 74 \text{ g}\cdot\text{m}^{-3}$. **1 bod**

c) V prípade výslednej sily priamo úmernej výchylke vykonáva teleso kmitavý pohyb s harmonickou časovou závislosťou s periódou

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{m}{K}} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{2k + \frac{2pS^2}{V}}} \approx 0,46 \text{ s} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

d) Maximálnu rýchlosť dosahuje piest pri prechode rovnovážnou polohou a jej veľkosť je

$$v_{\max} = \omega x_m = \sqrt{\frac{2k + \frac{2pS^2}{V}}{m}} d \approx 0,20 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

e) Pri pohybe vyvoláva piest zotrvačnú silu F_z , ktorá sa prenáša prostredníctvom pružín a plynu na valec. Túto silu kompenzuje sila trenia s podložkou. Pre maximálnu veľkosť tejto sily dostaneme

$$F_{T\max} = m a_{\max} = m \omega^2 x_{\max} = 2 \left(k + \frac{pS^2}{V} \right) d \approx 1,65 \text{ N}. \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

3. Vzduch v atmosfére

Ivo Čáp

Riešenie:

- a) Pri určení hustoty vychádzame zo stavovej rovnice ideálneho plynu

$$p V = n R T = \frac{m}{M_m} R T,$$

odkiaľ dostaneme

$$\rho = \frac{m}{V} = \frac{p M_m}{R T}, \text{ pre } h = 0 \text{ dostaneme } \rho \approx 1,2 \text{ kg}\cdot\text{m}^{-3}.$$

2 body

- b) Pokles tlaku pri malom výškovom rozdiel je

$$\Delta p \approx -\rho g \Delta h \approx -1,17 \text{ kPa}$$

2 body

- c) S použitím údajov pilota dostaneme

$$\Delta T_1 = \frac{T_L - T_0}{h_L} \Delta h_1 \approx -0,71 \text{ }^\circ\text{C}$$

1 bod

S použitím všeobecnej stavovej rovnice dostaneme

$$p V^k = p \left(\frac{n R T}{p} \right)^k = p_0 \left(\frac{n R T_0}{p_0} \right)^k,$$

odkiaľ dostaneme

$$T = T_0 \left(\frac{p}{p_0} \right)^{\frac{k-1}{k}}.$$

1 bod

Pre zmenu dostaneme

$$\Delta T = T_0 \left[\left(\frac{p}{p_0} \right)^{\frac{k-1}{k}} - 1 \right] = T_0 \left[\left(\frac{p_0 + \Delta p}{p_0} \right)^{\frac{k-1}{k}} - 1 \right] = T_0 \left[\left(1 + \frac{\Delta p}{p_0} \right)^{\frac{k-1}{k}} - 1 \right].$$

Pre malú relatívnu zmenu $\Delta p/p_0 \ll 1$ použijeme približný vzťah

$$\left(1 + \frac{\Delta p}{p_0} \right)^{\frac{k-1}{k}} \approx 1 + \frac{k-1}{k} \frac{\Delta p}{p_0}$$

a po dosadení naspäť

$$\Delta T \approx \left(1 - \frac{1}{k} \right) \frac{\Delta p}{p_0} T_0.$$

Pre hodnoty pri povrchu zeme dostaneme

$$k \approx \left(1 - \frac{\Delta T_1}{T_0} \frac{p_0}{\Delta p_1} \right)^{-1} \approx 1,26.$$

2 body

- d) Pre určenie tlaku použijeme upravenú stavovú rovnicu

$$p_L = p_0 \left(\frac{T_L}{T_0} \right)^{\frac{k}{k-1}} \approx 24 \text{ kPa}, \text{ resp. } p_L/p_0 \approx 24 \text{ } \%$$

2 body

Vo výške letu je tlak rovný približne $\frac{1}{4}$ atmosférického tlaku pri zemi.

4. Kondenzátory

Lubomír Konrád

Riešenie:

- a) V ustálenom stave je prúd kondenzátorov nulový, preto cez obidva rezistory prechádza rovnaký prúd $I = U_0 / (R_1 + R_2)$.

Podľa 2. Kirchhoffovho zákona platia pre jednotlivé slučky s kondenzátormi rovnice

$$U_{10} + U_{30} - R_1 I = 0$$

$$U_{20} - U_{30} - R_2 I = 0.$$

V uzle, v ktorom sa stretávajú tri kondenzátory, je nulový náboj a preto platí

$$-Q_{10} + Q_{20} + Q_{30} = 0.$$

Keďže majú kondenzátory rovnaké kapacity, pričom $Q = C U$, má predchádzajúca rovnica tvar

$$-U_{10} + U_{20} + U_{30} = 0.$$

Z uvedených rovníc dostaneme po úprave

$$U_{10} = \frac{1}{3} (R_2 + 2R_1) I = U_0 \frac{R_2 + 2R_1}{3(R_1 + R_2)},$$

$$U_{20} = \frac{1}{3} (R_1 + 2R_2) I = U_0 \frac{R_1 + 2R_2}{3(R_1 + R_2)}$$

$$U_{30} = U_0 \frac{R_1 - R_2}{3(R_1 + R_2)}.$$

3 x 2 body

- b) Po vypnutí spínača (odpojení zdroja) sa ustáli stav, v ktorom je prúd rezistorov nulový. Pre napätia $U_{R1} = 0$ a $U_{R2} = 0$, čo zodpovedá stavu pred zopnutím spínača – teda stavu vybitých kondenzátorov $Q_i = 0$. **2 body**

- c) V stave 1 je energia sústavy

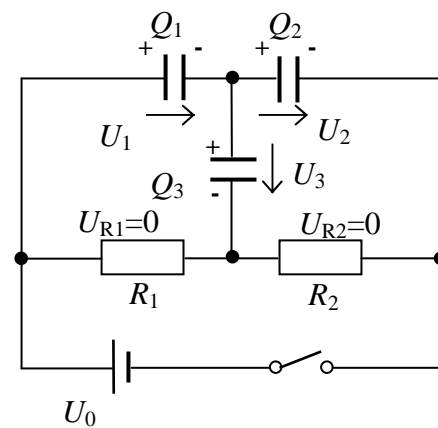
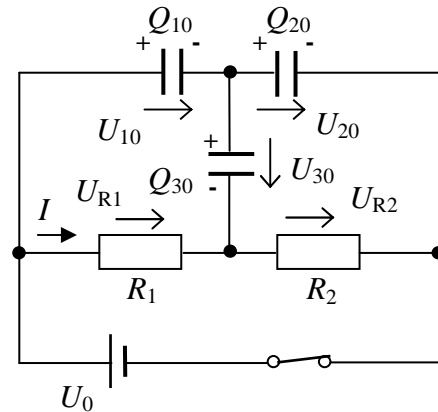
$$E_{C0} = \frac{1}{2} C (U_{10}^2 + U_{20}^2 + U_{30}^2)$$

V stave 2 je energia sústavy nulová.

Pri prechode medzi stavmi 1 a 2 sa celá energia nabitých kondenzátorov uvoľní vo forme tepla na rezistoroch. Teplo uvoľnené v rezistoroch je

$$W_Q = E_{C0} = \frac{(R_2^2 + R_1^2 + R_1 R_2)}{3(R_1 + R_2)^2} C U_0^2.$$

2 body



50. ročník Fyzikálnej olympiády – Úlohy krajského kola kategórie B

Autori úloh: Ľubomír Konrád, Ivo Čáp
 Recenzia: Ľubomír Mucha, Mária Kládiová
 Redakcia: Ivo Čáp

Vydanie publikácie je hradené z dotácie Ministerstva školstva SR prostredníctvom IUVENTY v Bratislave