

49. ročník Fyzikálnej olympiády

v školskom roku 2007/08

Riešenia úloh krajského kola kategórie C

1. Minigolf

Lubomír Konrád

Predpokladajme, že hráč udelil loptičke rýchlosť v a veľkosťou v a horný okraj dráhy opúšťa loptička rýchlosťou v_0 pod uhlom α k horizontu.

Zo zákona zachovania energie vyplýva

$$\frac{1}{2} m v^2 + \frac{1}{2} J \omega^2 = m g h + \frac{1}{2} m v_0^2 + \frac{1}{2} J \omega_0^2, \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

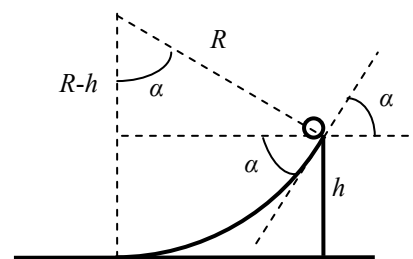
pričom $\omega = v/r$, $\omega_0 = v_0/r$ a $J = (2/5) m r^2$, kde m je hmotnosť loptičky a r je jej polomer.

Po dosadení a úprave dostaneme pre rýchlosť loptičky na hornom okraji dráhy vzťah

$$v_0 = \sqrt{v^2 - \frac{10}{7} g h}. \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

Pre uhol α podľa obrázka platí

$$\cos \alpha = \frac{R-h}{R},$$
$$\sin \alpha = \sqrt{1 - \cos^2 \alpha} = \frac{\sqrt{2Rh - h^2}}{R}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$



Po opustení horného okraja dráhy koná loptička šikmý vrh. Ak zvolíme horný okraj dráhy za začiatok súradnicovej sústavy, pre polohu loptičky v čase t platí

$$x = v_0 t \cos \alpha, \quad y = v_0 t \sin \alpha - \frac{1}{2} g t^2. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Pri dopade na druhú časť dráhy platí $y = 0$, odkiaľ čas pohybu šikmým vrhom je $t = 2v_0 \sin \alpha / g$. Potom dĺžka šikmého vrhu je

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

Podľa zadania má byť splnená rovnosť $x_m = d$, t.j.

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

Po dosadení za v_0 , $\sin \alpha$ a $\cos \alpha$ dostaneme rovnicu

$$\frac{2}{g} \left(v^2 - \frac{10}{7} g h \right) \frac{\sqrt{2Rh - h^2}}{R} \frac{R-h}{R} = d,$$

odkiaľ pre hľadajú rýchlosť máme

$$v = \sqrt{\frac{R^2 g d}{2(R-h)\sqrt{2Rh - h^2}} + \frac{10}{7} g h} \approx 4,5 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad \mathbf{3 \text{ body}}$$

2. Astronaut

Lubomír Konrád

Na kozmickú loď pôsobia dve sily: gravitačná príťažlivá sila Zeme F_1 a sila napínajúca lano N , pričom

$$F_1 = G \frac{MM_Z}{R_1^2}, \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

kde M je hmotnosť lode, M_Z je hmotnosť Zeme, R_1 je polomer trajektórie lode a G je gravitačná konštanta. V dôsledku pôsobenia týchto síl sa loď pohybuje po kružnici. Ak je uhlová rýchlosť lode ω , pohybuje sa loď s dostredivým zrýchlením $a_1 = \omega^2 R_1$, ktoré mu udeľuje výslednica síl F_1 a N . Podľa zákona sily potom platí

$$G \frac{MM_Z}{R_1^2} - N = M\omega^2 R_1. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Na kozmonauta pôsobí sila napínajúca lano N a gravitačná príťažlivá sila Zeme F_2 , pre ktorú platí

$$F_2 = G \frac{mM_Z}{R_2^2}, \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

kde m je hmotnosť kozmonauta a R_2 je polomer jeho trajektórie. V dôsledku pôsobenia týchto síl sa loď pohybuje po kružnici s polomerom R_2 a uhlovou rýchlosťou ω , teda sa pohybuje s dostredivým zrýchlením $a_2 = \omega^2 R_2$. Pre sily pôsobiace na kozmonauta môžeme písať

$$G \frac{mM_Z}{R_2^2} + N = m\omega^2 R_2. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Z pohybových rovníc lode a kozmonauta vylúčime spoločnú uhlovú rýchlosť

$$\left(G \frac{MM_Z}{R_1^2} - N \right) \frac{1}{MR_1} = \left(G \frac{mM_Z}{R_2^2} + N \right) \frac{1}{mR_2}, \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

resp.

$$\frac{GM_Z}{R_1^2} \frac{R_2^3 - R_1^3}{R_2^2} = N \frac{mR_2 + MR_1}{mM}.$$

Použijeme vzťah pre tiažové zrýchlenie $g = GM_Z / R_1^2$ a približný vzťah $R_2^3 - R_1^3 \approx 3 R_1 R_2 l$. Pri úprave ďalej uvažujeme $R_2 = R_1 + l \approx R_1 \approx R$. Silu N vyjadríme vzťahom

$$N = m g \frac{(R_1 + l)^3 - R_1^3}{(R_1 + l)^2} \frac{M}{M R_1 + m(R_1 + l)} \approx m g \frac{3l M}{R (M + m)} \approx 29 \text{ mN}. \quad \mathbf{3 \text{ body}}$$

3. Elektrický obvod

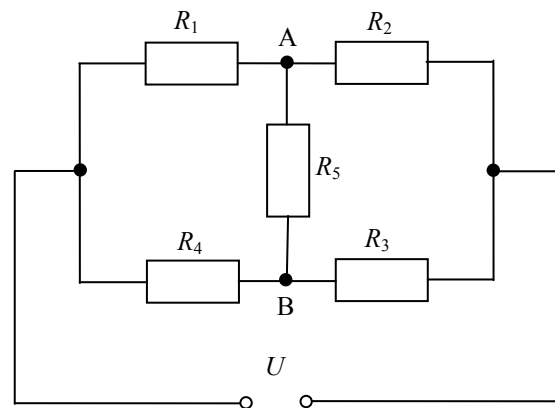
Lubomír Konrád

Schému zo zadania úlohy môžeme nahradiť ekvivalentnou schémou (pozri obrázok). Ide o jednoduchý mostík, ktorý tvoria rezistory s rovnakými odpormi

$$R = R_1 = R_2 = R_3 = R_4 = 100 \Omega.$$

- a) Zo symetrie obvodu (vetvy R_1, R_2 a R_4, R_3 sú rovnaké) vyplýva, že potenciály bodov A a B sú rovnaké a teda napätie medzi bodmi A a B je rovné nule. To znamená, že rezistorom R_5 neprechádza prúd.

3 body



- b) Rezistormi s odpormi R_1 a R_2 prechádza prúd veľkosti $I_1 = U / (R_1 + R_2) = U / 2R$. Rovnako veľký prúd prechádza aj rezistormi s odpormi R_3 a R_4 . Pretože algebraický súčet prúdov v uzle musí byť rovný nule, je celkový prúd súčtom týchto dvoch prúdov a platí $I = 2I_1 = U / R$.
Celkový odpor sústavy rezistorov je potom $R_c = U / I = R = 100 \Omega$. **5 bodov**

- c) Výsledky nezávisia od veľkosti napätia použitého zdroja.

2 body

4. Plyny vo valci

Lubomír Konrád

Na začiatku platí pre tlak vo valci

$$p = \frac{n_1 R T_1}{V_1} = \frac{n_2 R T_2}{V_2},$$

kde n_1 a n_2 je látkové množstvo plynov v jednotlivých častiach nádoby. Odtiaľ

$$\frac{n_2}{n_1} = \frac{T_1 V_2}{T_2 V_1}, \quad p(V_1 + V_2) = R(n_1 T_1 + n_2 T_2).$$

Po vyrovnaní teplôt bude teplota vo valci T_0 a tlak p_0 , pričom platí

$$p_0(V_1 + V_2) = R(n_1 + n_2)T_0.$$

Potom

$$\frac{p_0}{p} = \frac{(n_1 + n_2)T_0}{n_1 T_1 + n_2 T_2} = \frac{T_2 V_1 + T_1 V_2}{T_1 T_2 (V_1 + V_2)} T_0. \quad \mathbf{4 \text{ body}}$$

Teplotu T_0 nájdeme pomocou zákona zachovania energie. Vnútoraná energia ideálneho plynu nezávisí od objemu. Je daná vzťahom $U = C_v T$. Zrejme platí

$$C_{v1} T_1 + C_{v2} T_2 = (C_{v1} + C_{v2}) T_0.$$

Potom

$$T_0 = \frac{C_{v1} T_1 + C_{v2} T_2}{C_{v1} + C_{v2}}. \quad \mathbf{4 \text{ body}}$$

Pre tlak plynov vo valci platí

$$\frac{p_0}{p} = \frac{T_2 V_1 + T_1 V_2}{T_1 T_2 (V_1 + V_2)} T_0 = \frac{T_2 V_1 + T_1 V_2}{T_1 T_2 (V_1 + V_2)} \frac{C_{v1} T_1 + C_{v2} T_2}{C_{v1} + C_{v2}}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

49. ročník Fyzikálnej olympiády – Úlohy krajského kola kategórie C

Autor úloh: Lubomír Konrád
Recenzia: Lubomír Mucha, Mária Kládiová
Redakcia: Ivo Čáp
Finančné zabezpečenie: Vydanie hradené z dotácie MŠ SR
prostredníctvom Iuventy v Bratislave