

49. ročník Fyzikálnej olympiády

v školskom roku 2007/08

Riešenia úloh krajského kola kategórie B

1. Vrh na šikmej ploche

Matúš Medo

- a) Pri klzání puku po naklonenej rovine naň smerom nadol pôsobí zložka tiažového zrýchlenia veľkosti $g \sin \alpha$ v smere "dole kopcom" – kolmo na spojnicu Danky a Janky. Iné sily na puk nepôsobia. Ak si situáciu nakreslíme tak, ako na obrázku vpravo, vidieť, že puk koná šikmý vrh. Jeho začiatočná rýchlosť má vodorovnú zložku $v_0 \cos \varphi$, na ňu kolmá je zložka $v_0 \sin \varphi$. Pre pohyb puku v smere vrstevnice kopca platí

$$x = v_0 t \cos \varphi,$$

kolmo na vrstevnicu (v smere spádnicu)

$$y = v_0 t \sin \varphi - \frac{1}{2} g \sin \alpha t^2.$$

Po vylúčení času t dostaneme rovnicu

$$y = x \operatorname{tg} \varphi - \frac{1}{2} g \sin \alpha \frac{x^2}{v_0^2 \cos^2 \varphi}.$$

Ide o kvadratickú závislosť, ktorej grafom je parabola.

Pozn.: Rovnicu možno upraviť na základný tvar rovnice paraboly

$$y = -k (x - x_m)^2 + y_m,$$

$$\text{kde } k = \frac{g \sin \alpha}{2 v_0^2 \cos^2 \varphi}, \quad x_m = \frac{v_0^2 \cos \varphi \sin \varphi}{g \sin \alpha}, \quad y_m = \frac{v_0^2 \sin^2 \varphi}{2 g \sin \alpha}$$

- b) Ak chce Danko dopraviť puk k Janke, musí pre nejaký čas t byť $x = L$, $y = 0$. Riešením takto získanej sústavy rovníc (z prvej rovnice vyjadríme čas t a dosadíme do druhej) dostaneme
- $$\sin 2\varphi = \frac{gL \sin \alpha}{v_0^2}. \quad (1)$$

Číselným dosadením dostaneme $\varphi \approx 15^\circ$.

Podmienka reálneho riešenia vzťahu (1) je $\sin 2\varphi \leq 1$. Odtiaľ plyní podmienka pre L

$$\text{v tvare } L \leq \frac{v_0^2}{g \sin \alpha} \approx 29 \text{ m.}$$

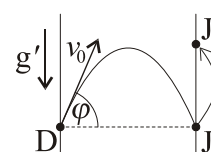
- c) Nech Janka stojí na kopci o h vyššie ako Janka. Riešime rovnakú úlohu, ako v bode a), rozdielna je iba koncová poloha puku $x = L$, $y = h$. Dosadením času t z prvej rovnice do druhej dostávame
- $$h = L \operatorname{tg} \varphi - \frac{L^2}{2 L_m} \frac{1}{\cos^2 \varphi},$$

kde $L_m = v_0^2 / (g \sin \alpha)$. Úlohou je zistiť, pri akej hodnote uhla φ nadobúda h maximum, a aká je hodnota tohto maxima. Pomocou rovnosti zo zadania vieme upraviť posledný

$$\text{vzťah do tvaru } h = L y - \frac{L^2}{2 L_m} y^2 - \frac{L^2}{2 L_m},$$

kde sme z dôvodu prehľadnosti $\operatorname{tg} \varphi$ označili y . Získali sme tak kvadratický výraz pre h (v závislosti od y), ktorého maximum sa dá nájsť viacerými spôsobmi.

Jedna z možností je úprava na základný tvar paraboly.



3 body

1 bod

2 body

1 bod

$$h = -\frac{L^2}{2L_m} \left(y - \frac{L_m}{L} \right)^2 + \frac{L_m}{2} - \frac{L^2}{2L_m}.$$

Odtiaľ je vidieť, že maximálna výška h sa dosiahne vtedy, keď je zátvorka (ktorá vo vzťahu vystupuje so záporným znamienkom) nulová. Vtedy $y = L_m/L$ a teda

$$h_{\max} = \frac{L_m}{2} - \frac{L^2}{2L_m} = \frac{v_0^2}{2g \sin \alpha} - \frac{L^2 g \sin \alpha}{2v_0^2} \approx 11 \text{ m.} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Zátvorka je nulová pre $y = \text{tg} \varphi = L_m/L$. Tomu zodpovedá uhol

$$\varphi = \text{arctg} \frac{L_m}{L} = \text{arctg} \left(\frac{v_0^2}{L g \sin \alpha} \right) \approx 63^\circ. \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

2. Malé kmity obruče

Lubomír Konrád

- a) Napíšeme pohybovú rovnicu kmitavého pohybu pre prvý druh kmitov:

$$I_1 \varepsilon = -m g R \sin \varphi$$

(pozri obrázok),

pričom $I_1 = I_{01} + mR^2 = 2mR^2$, $\sin \varphi \approx \varphi$, $\varepsilon = \ddot{\varphi}$.

Po dosadení a úprave $\ddot{\varphi} + \frac{g}{2R} \varphi = 0$, resp. $\varepsilon = -\omega_0^2 \varphi$.

Keďže $\omega_0^2 = g/2R$, dostaneme pre periódu kmitov vzťah

$$T_1 = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{2R}{g}}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

V druhom prípade postupujeme analogicky, ale

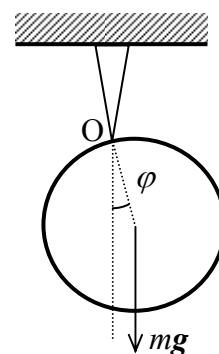
$$I_2 = I_{02} + mR^2 = 3mR^2/2.$$

Pre periódu kmitov potom dostaneme

$$T_2 = 2\pi \sqrt{\frac{3R}{2g}}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

Zrejme $T_1 > T_2$, takže v druhom prípade kmitá obruč „rýchlejšie“.

- b) Hľadaný pomer periód je potom $T_1 : T_2 = 2 : \sqrt{3}$. **2 body**
 c) Uvedený pomer nezávisí od hmotnosti obruče ani od jej polomeru. **2 body**



3. Elektróny v koaxiálnej sústave

Ivo Čáp

- a) Medzi vnútorným a vonkajším valcom prekoná elektrón potenciálový rozdiel U . Ak je vonkajší valec pripojený k zápornému pólu zdroja, dochádza k brzdeniu elektrónov vystupujúcich z vnútorného valca. V medznom prípade je práca pri brzdení rovná práve výstupnej kinetickej energii elektrónu

$$\frac{1}{2} m v_0^2 = e U_0, \text{ odkiaľ } v_0 = \sqrt{\frac{2eU_0}{m}} \approx 2,0 \cdot 10^6 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}. \quad (1) \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- b) Ak využijeme vzťah pre intenzitu elektrického poľa vo vnútri sústavy $E = k \frac{1}{r}$, je potenciál vzhľadom na nulový potenciál na vnútornom valci

$$\varphi(r) = \int_{r_1}^r E dr = k \int_{r_1}^r \frac{1}{r} dr = k \ln(r/r_1) \quad (2)$$

Pri napätí U medzi valcami a $r = r_2$ je $k = \frac{U}{\ln(r_2/r_1)}$.

Po dosadení do (2) dostaneme $\varphi(r) = \frac{U}{\ln(r_2/r_1)} \ln(r/r_1)$

3 body

- c) Ak sa elektrón pohybuje po kružnici, musí byť rýchlosť v_1 konštantná a dostredivá sila elektrického poľa rovná sile odstredivej

$$eE_1 = m \frac{v_0^2}{r_1} \quad (3)$$

Intenzita elektrického poľa pri povrchu vnútorného valca pri napätí U_1 je

$$E_1 = \frac{U_1}{\ln(r_2/r_1)} \frac{1}{r_1} \quad (4)$$

Z (3), (4) a (1) dostaneme $U_1 = 2U_0 \ln(r_2/r_1) \approx 36,7 \text{ V}$.

2 body

- d) Ak vystúpi elektrón z povrchu vnútorného valca šikmo, pohybuje sa po zakrivenej trajektórii, dosiahne maximálnu vzdialenosť r_m a vracia sa nazad k povrchu vnútorného valca. V bode s najväčšou vzdialenosťou od osi má nulovú radiálnu zložku rýchlosti a pohybuje sa kolmo na spojnicu s osou. *Pozn.: Keďže ide o radiálne pole typu $1/r$ a nie $1/r^2$ ako pri pohybe planét okolo Slnka, nepredstavuje trajektória uzatvorenú elipsu a neplatí 3. Keplerov zákon.*

Pre pohyb elektrónu v elektrickom poli platí zákon zachovania mechanickej energie a zákon zachovania momentu hybnosti. Pre bod výstupu z vnútorného valca a bod s maximálnou vzdialenosťou od osi dostaneme

$$\frac{1}{2} m v_0^2 - e \varphi(r_1) = \frac{1}{2} m v_m^2 - e \varphi(r_m)$$

$$m v_0 r_1 \sin \alpha = m v_m r_m$$

Po dosadení za potenciál, pričom $U = -U_0$, a s použitím vzťahu (1) dostaneme po vylúčení v_m rovnicu pre r_m v tvare napr.

$$1 - \left(\frac{r_1}{r_m}\right)^2 \sin^2 \alpha = -\frac{1}{\ln(r_2/r_1)} \ln\left(\frac{r_1}{r_m}\right)$$

Tuto rovnicu môžeme riešiť numerickou metódou.

Pre uhol $\alpha = 45^\circ$ napíšeme rovnicu v tvare

$$1 - 0,5 x^2 + 0,62 \ln x = 0,$$

kde $1/\ln(r_2/r_1) = 1/\ln 5 \approx 0,62$ a $x = r_1/r_m \in (0,2; 1,0)$. Priamym dosadením sa približujeme k hodnote, pre ktorú má ľavá strana $f(x)$ nulovú hodnotu

$x = 0,200$	0,210	0,205	0,206	0,207	0,208	
$f(x) = -0,02$	0,008	-0,006	-0,003	$-5 \cdot 10^{-5}$	0,003	

Výsledok je s dostatočnou presnosťou $x \approx 0,207$ a teda

pre $\alpha = 45^\circ$ je $r_m \approx 4,83 \text{ mm}$.

3 body

4. D/A prevodník

Ivo Čáp

- a) $(1,1,0,1,0,0,1,0)_2 \rightarrow 2^7 + 2^6 + 2^4 + 2^1 = 128 + 64 + 16 + 2 = 210 \text{ V}$.
 $235 \text{ V} = 128 + 64 + 32 + 8 + 2 + 1 = 2^7 + 2^6 + 2^5 + 2^3 + 2^1 + 2^0 \rightarrow (1,1,1,0,1,0,1,1)_2$

4 body

- b) Obvod tvoria štyri paralelné vetvy, na ktorých je spoločné napätie U . Súčet prúdov vetiev je nulový (1. Kirchoffov zákon)

$$\frac{U}{R} + \frac{U - U_0}{R_0} + \frac{U - U_1}{R_1} + \frac{U - U_2}{R_2} = 0 .$$

Odtiaľ dostaneme výstupné napätie (pre zjednodušenie zápisu použijeme označenie vodivosti rezistorov $G = 1/R$)

$$U = \frac{G_0 U_0 + G_1 U_1 + G_2 U_2}{G + G_0 + G_1 + G_2} .$$

Pre realizáciu prevodníka musí platiť pre číselné hodnoty

$$2^0 = \left\{ \frac{G_0 U_R}{G + G_0 + G_1 + G_2} \right\}, \quad 2^1 = \left\{ \frac{G_1 U_R}{G + G_0 + G_1 + G_2} \right\}, \quad 2^2 = \left\{ \frac{G_2 U_R}{G + G_0 + G_1 + G_2} \right\} .$$

Zo vzájomných pomerov dostaneme

$$G_1 = 2 G_0 \text{ a } G_2 = 2 G_1 = 4 G_0$$

a $G = G_0 (\{U_R\} - 7)$.

Odtiaľ dostaneme

$$R_0 = R (\{U_R\} - 7) \approx 30 \text{ k}\Omega, \quad R_1 = 2 R_0 = 60 \text{ k}\Omega, \quad R_2 = 4 R_0 = 120 \text{ k}\Omega.$$

6 bodov

49. ročník Fyzikálnej olympiády – Úlohy krajského kola kategórie B

Autori úloh: Ivo Čáp (3, 4), Lubomír Konrád (2), Matúš Medo (1)

Recenzia: Lubomír Mucha, Mária Kladivová

Redakcia: Ivo Čáp

Finančné zabezpečenie: Vydanie hradené z dotácia MŠ SR
prostredníctvom Iuventy v Bratislave