

Fyzikálna olympiáda
54. ročník, 2012/2013
krajské kolo
kategória B
riešenie úloh

1. Šikmý vrh

Riešenie:

a) $x = v_0 t \cos \alpha$ (1), $y = v_0 t \sin \alpha - \frac{1}{2} g t^2$ (2),

$v_x = v_0 \cos \alpha$ (3), $v_y = v_0 \sin \alpha - g t$ (4). **1 bod**

Zo vzťahov (1) a (2) dostaneme po vylúčení času funkciu trajektórie

$$y = v_0 \frac{x}{v_0 \cos \alpha} \sin \alpha - \frac{1}{2} g \left(\frac{x}{v_0 \cos \alpha} \right)^2 = x \tan \alpha - \frac{g}{2 v_0^2 \cos^2 \alpha} x^2 \quad (5) \quad \text{1 bod}$$

b) Pre uhol β platí vzťah

$$\tan \beta = \frac{v_y}{v_x} = \frac{v_0 \sin \alpha - g t}{v_0 \cos \alpha}.$$

Ak vyjadríme čas zo vzťahu (1), dosadením do vzťahu pre $\tan \beta$ dostaneme

$$\tan \beta = \tan \alpha - \frac{g}{v_0^2 \cos^2 \alpha} x, \text{ resp. } \beta = \arctan \left(\tan \alpha - \frac{g}{v_0^2 \cos^2 \alpha} x \right). \quad \text{1 bod}$$

Pre $\beta = 0$ dostaneme – platí pre bod C, ktorý je najvyšším bodom trajektórie,

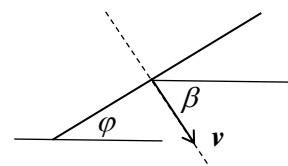
$$x_1 = \frac{v_0^2}{g} \cos \alpha \sin \alpha = \frac{v_0^2}{2g} \sin 2\alpha. \quad (6) \quad \text{1 bod}$$

c) Keďže lopta pri kolmom dopade na strechu v zostupnej časti trajektórie, je $\tan \beta < 0$. Pre uhly platí vzťah $\varphi + |\beta| = 90^\circ$, obr. RB-1, a teda

$$\tan \varphi = -\frac{1}{\tan \beta}.$$

Pre bod dopadu ($x = d$) platí

$$\tan \varphi = -\frac{1}{\tan \alpha - \frac{g}{v_0^2 \cos^2 \alpha} d}, \text{ resp. } \frac{g d}{v_0^2 \cos^2 \alpha} = \frac{1}{\tan \varphi} + \tan \alpha \quad (7)$$



Obr. RB-1

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

odkiaľ dostaneme

$$\tan \alpha = \frac{2h}{d} + \frac{1}{\tan \varphi}. \quad (8)$$

Pre dané hodnoty: $\alpha \approx 68^\circ$.

2 body

Vzťah (7) upravíme s použitím pomôcky

$$\frac{g d}{v_0^2 \cos^2 \alpha} = \frac{g d}{v_0^2} (1 + \tan^2 \alpha) = \frac{1}{\tan \varphi} + \tan \alpha$$

a po dosadení výsledku (7) dostaneme

$$v_0 = \sqrt{g d \frac{1 + \tan^2 \alpha}{\frac{1}{\tan \varphi} + \tan \alpha}} = \sqrt{\frac{g d}{2}} \sqrt{\frac{1 + \left(\frac{2h}{d} + \frac{1}{\tan \varphi}\right)^2}{\frac{1}{\tan \varphi} + \frac{h}{d}}}.$$

Pre dané hodnoty: $v_0 \approx 9,2 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$.

2 body

Výšku vrcholu trajektórie možno určiť zo vzťahov (2) a (4) pre podmienku $v_y = 0$ alebo zo vzťahov (5) a (6)

$$y_m = \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{2g} = \frac{v_0^2}{2g} \frac{\tan^2 \alpha}{1 + \tan^2 \alpha} = \frac{d}{4} \frac{\tan^2 \alpha}{\frac{1}{\tan \varphi} + \tan \alpha} = \frac{d}{4} \frac{\left(\frac{2h}{d} + \frac{1}{\tan \varphi}\right)^2}{\frac{1}{\tan \varphi} + \frac{h}{d}}.$$

Pre dané hodnoty: $y_m \approx 3,8 \text{ m}$.

2 body

2. Obvod s kondenzátormi

Riešenie:

- a) Keďže v okamihu zapnutia spínača sú napätia na kondenzátoroch nulové: $U_{C1} = U_{C2} = U_{C3} = 0$, kondenzátory možno pre tento okamih nahradiť skratom. Rezistory sú tak priamo pripojené paralelne ku zdroju, $U_{R1} = U_{R2} = U_{R3} = U$. Celkový prúd zdroja v okamihu zapnutia spínača

$$I_0 = \frac{U}{R} = U \left(\frac{1}{R_1} + \frac{1}{R_2} + \frac{1}{R_3} \right), \text{ pre dané hodnoty } I_0 = 1,7 \text{ mA.} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- b) Po ustálení je prúd prechádzajúci kondenzátormi nulový. Ako vidno zo schémy obvodu, je nulový prúd zdroja $I_\infty = 0$ a nulové sú i prúdy rezistorov, tzn. napätia $U_{R1} = U_{R2} = U_{R3} = 0$. Keďže je napätie na rezistoroch nulové, možno rezistory v ustálenom stave nahradiť skratom. Kondenzátory sú tak priamo pripojené na zdroj a pre jednotlivé napätia platí $U_{C1} = U$, $U_{C2} = U$, $U_{C3} = -U$.

2 body

- c) Všetky kondenzátory sa nabijú na napätie U , tzn. celkový náboj

$$Q = C U = (C_1 + C_2 + C_3) U, \text{ pre dané hodnoty } Q = 2,3 \text{ }\mu\text{C.} \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

Ak uvážime nabíjací prúd rádovo $I \approx 1 \text{ mA}$ (pozri výsledok I_0), je potrebný čas rádovo

$$\tau \approx Q/I = (2 \text{ }\mu\text{C})/(1 \text{ mA}) = 2 \text{ ms. Čas prechodného deja je rádovo } 10^{-3} \text{ s.} \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

- d) Práca vykonaná zdrojom

$$W = Q U, \text{ pre dané hodnoty } W = 23 \text{ }\mu\text{J.} \quad \mathbf{1 \text{ bod}}$$

Táto práca je rovná súčtu energie E_C akumulovanej v elektrickom poli kapacitorov a tepla Q_t uvoľneného v rezistoroch počas prechodného deja.

$$\text{Akumulovaná energia } E_C = \frac{1}{2} (C_1 + C_2 + C_3) U^2.$$

$$\text{Uvoľnené teplo } Q_t = W - E_C = Q U - \frac{1}{2} Q U = \frac{1}{2} (C_1 + C_2 + C_3) U^2,$$

Pre dané hodnoty $Q_t = 11,5 \text{ }\mu\text{J}$.

2 body

- e) Účinnosť nabíjania kapacitorov $\eta = \frac{E_C}{W} = 50 \%$.

1 bod

3. Čeljabinský meteorit

Riešenie:

- a) Z rovnosti gravitačnej (dostredivej) a odstredivej (zotrvačnej) sily dostaneme

$$G \frac{M_S m}{r_A^2} = m \frac{v_0^2}{r_A}, \text{ odkiaľ } v_0 = \sqrt{\frac{G M_S}{r_A}}, \text{ pre dané hodnoty } v_0 = 19,3 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- b) Pre pohyb po elipse platí pre extrémne body trajektórie (ZZME a ZZMH)

$$\frac{1}{2} m v_1^2 - G \frac{M_S m}{r_A} = \frac{1}{2} m v_2^2 - G \frac{M_S m}{r_V},$$

$$m v_1 r_A = m v_2 r_V,$$

odkiaľ

$$v_1 = \sqrt{2G M_S \frac{r_V}{r_A (r_V + r_A)}}, \text{ pre dané hodnoty } v_1 = 13,1 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}. \quad \mathbf{3 \text{ body}}$$

- c) Pre najvzdialenejší bod trajektórie a bod na úrovni trajektórie Zeme platí

$$\frac{1}{2} m v_1^2 - G \frac{M_S m}{r_A} = \frac{1}{2} m v_Z^2 - G \frac{M_S m}{r_Z}, \text{ odkiaľ}$$

$$v_Z = \sqrt{2G M_S \left[\frac{1}{r_Z} - \frac{1}{r_V + r_A} \right]}, \text{ pre dané hodnoty } 35 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}. \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- d) Prírastok vnútornej energie a tým aj energia uvoľnená pri explózii

$$E_{\text{ex}} = \eta \left(\frac{1}{2} m v_Z^2 - \frac{1}{2} m v_3^2 \right) = \eta m \left[G M_S \left(\frac{1}{r_Z} - \frac{1}{r_V + r_A} \right) - \frac{1}{2} v_3^2 \right],$$

pre dané hodnoty $E_{\text{ex}} = 1,8 \times 10^{15} \text{ J} = 4,28 \times 10^8 \text{ kg TNT} \approx 430 \text{ kt TNT}$.

3 body

4. Žiarovka

Riešenie:

- a) Príkion žiarovky pri prevádzkových podmienkach

$$P = UI = \frac{U^2}{R}, \text{ odkiaľ vyjadríme odpor } R = \frac{U^2}{P} = \rho_R \frac{l}{S} = \rho_{R0} [1 + \alpha_R (t_p - t_0)] \frac{4l}{\pi d^2}.$$

Dĺžka vlákna je potom

$$l = \frac{U^2}{P} \frac{\pi d^2}{4 \rho_{R0} [1 + \alpha_R (t_p - t_0)]}, \text{ pre dané hodnoty } l \approx 58 \text{ cm.} \quad \mathbf{2 \text{ body}}$$

- b) Za tohto predpokladu v stave rovnováhy je žiarivý výkon rovný príkonu žiarovky

$$P = \sigma (T_p^4 - T_0^4) \pi D L, \text{ pričom } T_p^4 \gg T_0^4, \quad (1)$$

odkiaľ $L \approx \frac{P}{\sigma T_p^4 \pi D}$, pre dané hodnoty $L \approx 19 \text{ mm}$ **2 body**

Počet závitov skrutkovice pri veľmi malom stúpaní $N \approx \frac{l}{\pi(D-d)}$, pre dané hodnoty $N \approx 390$.

Stúpanie skrutkovice $s = \frac{L}{N}$, pre dané hodnoty $s \approx 48 \mu\text{m}$.

Z výsledku vidno, že skrutkovica je veľmi hustá a vytvára takmer súvislú valcovú plochu.

1 bod

- c) Z podmienky výkonovej rovnováhy (1) dostaneme hodnotu napätia

$$U_t = \sqrt{\sigma T_t^4 \pi D L \rho_{R0} [1 + \alpha_R (t_t - t_0)] \frac{4l}{\pi d^2}}, \text{ pre dané hodnoty } U_t \approx 473 \text{ V, čo predstavuje}$$

približne dvojnásobok nominálnej prevádzkovej hodnoty.

2 body

- d) Pri napätí U_m platí podmienka výkonovej rovnováhy

$$\sigma T_m^4 \pi D L = \frac{U_m^2}{\rho_{R0} [1 + \alpha_R (T_m - T_0)] \frac{4l}{\pi d^2}} \approx \frac{\pi d^2 U_m^2}{4l \rho_{R0} \alpha_R T_m}, \text{ odkiaľ}$$

$$T_m \approx \sqrt[5]{\frac{U_m^2 d^2}{4\sigma \rho_{R0} \alpha_R l D L}}, \text{ pre dané hodnoty } T_m \approx 3440 \text{ K, resp. } t_m \approx 3170 \text{ }^\circ\text{C}.$$

Z tabuľky vidno, že tlak nasýtenej pary pri tejto teplote $p_n \approx 1 \text{ Pa}$ je približne $1000 \times$ väčší ako pri teplote $2500 \text{ }^\circ\text{C}$. V tomto pomere sa skrúti životnosť žiarovky, tzn. pri napätí 400 V by žiarovka svietila približne 1 hodinu.

3 body

Fyzikálna olympiáda, 54. ročník – Úlohy krajského kola kategórie B

Autori úloh: (1, 2, 4) – Ivo Čáp, (3) – Ľubomír Mucha, Ivo Čáp

Recenzia: Daniel Klivanec, Ľubomír Mucha

Redakčná úprava: Ivo Čáp

Vydal: Slovenská komisia fyzikálnej olympiády

IUVENTA – Slovenský inštitút mládeže, Bratislava 2013