

65. ročník Fyzikálnej olympiády
v školskom roku 2023/2024
krajské kolo kategória A
Riešenie úloh

1. Valec na páse

Riešenie:

- a) V sústave podložky je pohyb valivý, čo predstavuje postupný pohyb s rýchlosťou v_0 a s uhlovou rýchlosťou $\omega_0 = v_0/R$.

Pri prechode na pás s rovnakým smerom pohybu sa postupne rýchlosť ťažiska valca zvýši na hodnotu v_1 (vzhľadom na pás $v_1 - u$) účinkom sily šmykového trenia F_t , ktorá pôsobí na valec v smere pohybu valca, a uhlová rýchlosť sa účinkom momentu tejto sily $-R F_t$ zníži na hodnotu $\omega_1 = (v_1 - u) / R$ valivého pohybu, ktorým sa pohybuje valec na páse bez preklzavania.

Počas šmýkania je veľkosť sily trenia $F_t = f M g$. Pre rýchlosť postupného pohybu v sústave stola a uhlovú rýchlosť otáčania platí počas šmýkania

$$v(t) = v_0 + f g t \quad \omega(t) = \omega_0 - (f M g R / I) t,$$

kde $I = M R^2$ je moment zotrvačnosti tenkostenného valca.

Šmýkanie trvá až kým valec nedosiahne podmienku valivého pohybu vzhľadom na pás

$$v_1 - u = R \omega_1.$$

Po dosadení dostaneme $v_0 + f g t_0 - u = R \omega_1 = R [v_0/R - (f g / R) t_0] = v_0 - f g t_0$.

Odtiaľ dostaneme čas šmýkania $t_0 = \frac{u}{2 g f}$.

- b) Rýchlosť postupného pohybu vzhľadom na pás a uhlovú rýchlosť valivého pohybu dostaneme po dosadení času šmýkania

$$v_1 - u = v_0 + f g t_0 - u = v_0 - \frac{u}{2} \quad \omega_1 = \frac{1}{R} \left(v_0 - \frac{u}{2} \right).$$

Vzhľadom na podložku sa uhlová rýchlosť nemení, ale postupná rýchlosť

$$v_1 = v_0 + \frac{u}{2}.$$

- c) Zmenu kinetickej energie valca určíme v sústave podložky. Zmena je rovná súčtu zmeny kinetickej energie postupného pohybu a kinetickej energie rotačného pohybu

$$\Delta E_k = \frac{1}{2} M (v_1^2 - v_0^2) + \frac{1}{2} I (\omega_1^2 - \omega_0^2).$$

Po dosadení a úprave dostaneme $\Delta E_k = \frac{1}{4} M u^2$.

Motor, ktorý poháňa pás koná prácu, ktorá zabezpečí jeho rovnomerný chod. Práca sa premení na zvýšenie kinetickej energie a na teplo, ktoré sa uvoľní v dôsledku šmykového trenia valca na páse. Prácu sily trenia určíme v sústave pásu ako súčin trecej sily a dráhy pásu za čas t_0

$$W = F_t s = F_t u t_0 = \frac{1}{2} M u^2.$$

Rozdiel vykonanej práce a zvýšenia kinetickej energie predstavuje uvoľnené teplo

$$Q = W - \Delta E_k = \frac{1}{4} M u^2.$$

2. Elektrón v EM poli

Riešenie:

- a) Na uvoľnenie elektrónu treba dodať energiu (vo forme fotónu) rovnú výstupnej práci fotokatódy

$$\frac{hc}{\lambda} = W_K, \text{ odkiaľ máme } \lambda = \frac{hc}{W_K} \approx 776 \text{ nm.}$$

- b) Na elektrón s nábojom $-e$ pôsobí elektrické pole s veľkosťou $E = \frac{U}{d}$ v smere $-x$ a magnetické pole v smere z

$$\mathbf{F} = -e \mathbf{v} \times \mathbf{B} - e \mathbf{E}. \quad (1)$$

Vzhľadom na orientáciu vektorov poľa sa elektrón pohybuje iba v rovine $x-y$, preto uvažujeme iba zložky vektora rýchlosti v_x a v_y . Rovnicu (1) vyjadríme v zložkovom tvare

$$F_x = -e v_y B + e E = m a_x$$

$$F_y = e v_x B = m a_y.$$

Ak uvážime, že zrýchlenie je deriváciou rýchlosti, dostávame sústavu diferenciálnych rovníc

$$-e v_y B + e E = m \dot{v}_x \quad (2)$$

$$e v_x B = m \dot{v}_y. \quad (3)$$

Zderivujeme (2) a za \dot{v}_y dosadíme z rovnice (3). Dostaneme rovnicu

$$\ddot{v}_x + \left(\frac{eB}{m} \right)^2 v_x = 0.$$

Ide o rovnicu harmonického oscilátora s riešením

$$v_x(t) = A \sin(\omega t + \alpha), \text{ kde } \omega = \frac{eB}{m}. \quad (4)$$

Dosadením do rovnice (2) a jej riešením pre v_y dostávame

$$v_y(t) = -A \cos(\omega t + \alpha) + \frac{E}{B}. \quad (5)$$

V začiatočnom bode je $t = 0$, $v_x = v_y = 0$. Po dosadení do vzťahov (4) a (5) máme

$$v_x(0) = A \sin \alpha = 0 \quad \text{a} \quad v_y(0) = -A \cos \alpha + \frac{E}{B} = 0$$

keďže $A \neq 0$, je $\sin \alpha = 0$, a teda $\cos \alpha = \pm 1$ a tak $A = \pm \frac{E}{B}$.

Elektrické pole vtáhuje elektrón do priestoru medzi elektródami, teda v kladnom smere, preto A je kladné, preto platí znamienko $+$, a teda $\alpha = 0$.

$$v_x(t) = \frac{E}{B} \sin \omega t \quad \text{a} \quad v_y(t) = -\frac{E}{B} \cos \omega t + \frac{E}{B}.$$

Pohyb je superpozíciou rovnomerného pohybu v smere y rýchlosťou $v_0 = \frac{E}{B}$ a pohybu po kružnici s uhlovou rýchlosťou $\omega = \frac{eB}{m}$

a obvodovou rýchlosťou $v_m = \frac{E}{B}$. Polomer kružnicovej trajektórie je

$$\text{potom } R = \frac{v_m}{\omega} = \frac{mE}{eB^2}.$$

Keďže na začiatku $t = 0$ je výsledná rýchlosť nulová, je v tomto mieste bod kružnice, v ktorom je rýchlosť pohybu po kružnici $-\frac{E}{B}$, takže

$$\text{stred kružnice má súradnice } x_s = \frac{mE}{eB^2} \quad \text{a} \quad y_s = \frac{E}{B} t.$$

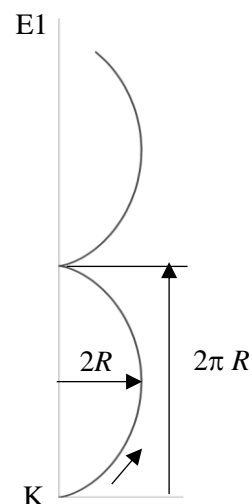
Výsledná trajektória vzniká tak, ako keby sa kružnica s polomerom R kotúľala po elektróde E1, obr. RA-1. Krivka sa volá cykloida.

- c) Najvzdialenejší bod trajektórie od elektródy E1 je priemer kružnice

$$d_m = 2R = 2 \frac{mE}{eB^2} = 2 \frac{mU}{eB^2 d_m}, \quad \text{odkiaľ máme } d_m = \frac{1}{B} \sqrt{\frac{2mU}{e}} \approx 6,75 \text{ cm}.$$

Vzdialenosť v smere y je polovica dĺžky obvodu kružnice

$$y_m = \pi R = \pi \frac{d_m}{2} = \pi \frac{1}{B} \sqrt{\frac{mU}{2e}} \approx 10,6 \text{ cm}$$



Obr. RA-1

3. Elektrický obvod

Riešenie:

a) Prúd záťaže

$$I_Z = \frac{U_v}{R_v + Z_{RLC}}, \text{ kde } Z_{RLC} = \frac{1}{j\omega C} (R + j\omega L) \text{ je impedancia záťaže.}$$
$$R + j\omega L + \frac{1}{j\omega C}$$

Prúd cievky je potom

$$I_L = I_Z \frac{1}{R + j\omega L + \frac{1}{j\omega C}} \cdot \frac{j\omega C}{1}$$

Po úprave dostaneme komplexný prúd cievky

$$I_L = U_v \frac{1}{R + R_v - \omega^2 C R_v L + j\omega(L + C R_v R)}$$

Efektívna hodnota prúdu cievky je

$$I_L = U_v \frac{1}{\sqrt{(R + R_v - \omega^2 C R_v L)^2 + \omega^2 (L + C R_v R)^2}}$$

Prúd je maximálny, ak je výraz pod odmocninou minimálny. Ak tento výraz zderivujeme podľa premennej C a deriváciu položíme rovnú nule, dostaneme rovnicu

$$-2(R + R_v - \omega^2 C_m R_v L) \omega^2 R_v L + 2(\omega L + \omega C_m R_v R) \omega R_v R = 0$$

a po úprave

$$C_m = \frac{L}{R^2 + \omega^2 L^2} \approx 368 \text{ nF.}$$

b) Činný výkon je nenulový iba na rezistoroch, tzn. činný príkon záťaže rovný činnému výkonu zdroja je rovný výkonu na odpore cievky

$$P = R I_L^2.$$

Ak dosadíme kapacitu C_m dostaneme

$$P_{\max} = R I_{L\max}^2 = \frac{U_v^2}{R_v^2} \frac{R}{\left(1 + \frac{R}{R_v}\right)^2 + \left(\frac{\omega L}{R_v}\right)^2 - \frac{(\omega L)^2}{R^2 + (\omega L)^2}} \approx 1,05 \text{ W.}$$

4. Jadro Slnka

Riešenie:

- a) Dva kladné protóny sú odpudzované elektrickou silou. Podľa zákona zachovania energie je v okamihu maximálneho priblíženia na vzdialenosť d_1 začiatočná kinetická energia protónov rovná potenciálnej energii v okamihu priblíženia

$$2 E_k = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{d_1} = m_p v_1^2, \text{ odkiaľ } v_1 = \sqrt{\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{m_p d_1}} \approx 9,07 \times 10^6 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad (1)$$

Rýchlosť je menšia ako 1/10 rýchlosti svetla vo vákuu, a preto možno pohyb riešiť metódou klasickej mechaniky.

- b) Protóny majú 3 stupne voľnosti, tzn. na jeden protón prislúcha priemerná energia

$$\frac{1}{2} m_p v_1^2 = \frac{3}{2} k_B T_1.$$

Odtiaľ máme

$$T_1 = \frac{1}{3} \frac{m_p}{k_B} v_1^2 = \frac{1}{12\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{k_B d_1} \approx 3,32 \text{ GK}.$$

- c) De Broglieho vlnová dĺžka protónu

$$\lambda = \frac{h}{p} = \frac{h}{m_p v}.$$

Podľa úvahy v časti a) dostávame

$$2 E_{k2} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{\lambda/2} = m_p v_2^2 = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{m_p e^2 v_2}{h},$$

odkiaľ

$$v_2 = \frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{h} \approx 6,97 \times 10^5 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}.$$

- d) Zodpovedajúca teplota (pozri časť b))

$$T_2 = \frac{1}{3} \frac{m_p}{k_B} v_2^2 = \frac{1}{3} \frac{m_p}{k_B} \left(\frac{1}{2\pi\epsilon_0} \frac{e^2}{h} \right)^2 \approx 19,6 \text{ MK}.$$

Ak výsledok porovnáme s udávanou hodnotou ($14 \div 20$) MK, vidíme, že tento zjednodušený model poskytuje celkom reálny výsledok.

