

60. ročník Fyzikálnej olympiády
 v školskom roku 2018/2019
 kategória D – domáce kolo
 Riešenie úloh

1. Brzdenie automobilu

Riešenie:

a) Maximálne spomalenia $a = \frac{F}{m} = f g$, tzn. $a_A = f_A g$, $a_B = f_B g$. 0,5 b

b) $d_{2s} = v \times (2 \text{ s})$, pre rýchlosť $v_1 = 90 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$ je $d_{2s} = 50 \text{ m}$, pre $v_2 = 130 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$ je $d_{2s} \approx 72 \text{ m}$. 0,5 b

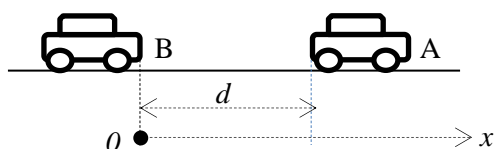
c) Súradnice automobilov na začiatku $x_B = 0 \text{ m}$, $x_A = d$.

V čase t od začiatku brzdenia vozidla A sú súradnice vozidiel

$$x_A = d + v t - \frac{1}{2} a_A t^2 \quad \text{a} \quad x_B = v \Delta t + v (t - \Delta t) - \frac{1}{2} a_B (t - \Delta t)^2. \quad \text{0,5 b}$$

Rýchlosti vozidiel

$$v_A = v - a_A t \quad \text{a} \quad v_B = v - a_B (t - \Delta t). \quad \text{0,5 b}$$

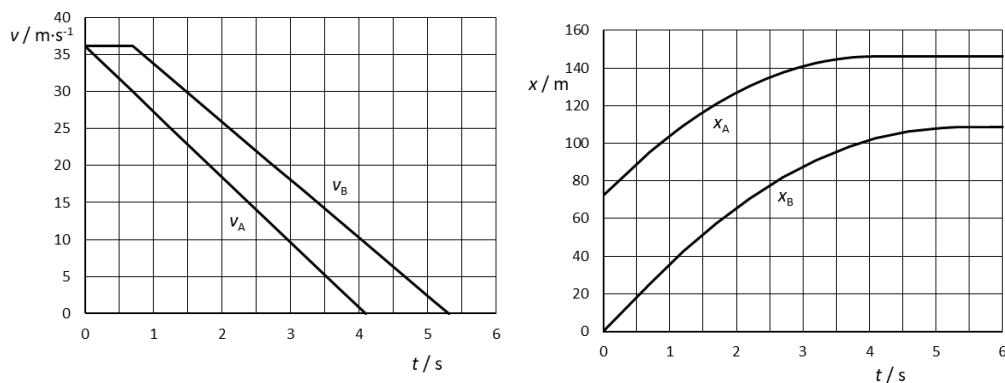


Obr. RD-1

1 b

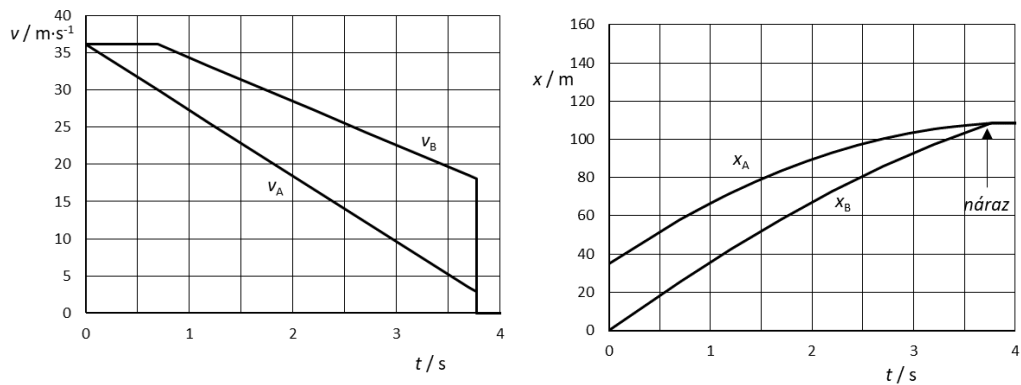
Grafy pre jednotlivé prípady:

• $f_A = 0,90$, $f_B = 0,80$, $v = 130 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$, $d = 72,2 \text{ m}$, obr. RD-2 0,5 b



Obr. RD-2

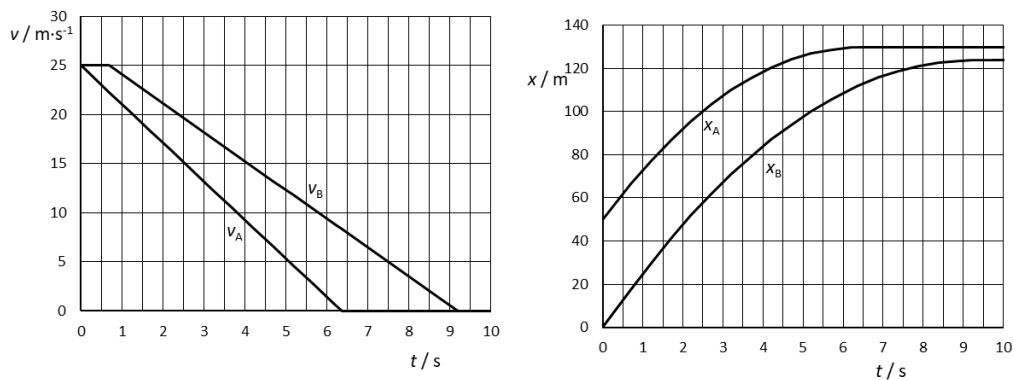
• $f_A = 0,90$, $f_B = 0,60$, $v = 130 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$, $d = 35 \text{ m}$, obr. RD-3 0,5 b



Obr. RD-3

- $f_A = 0,40, f_B = 0,30$ (mokrý asfalt), $v = 90 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$, $d = 50 \text{ m}$, obr. RD-4

0,5 b



Obr. RD-4

- d) Ako vyplýva z grafov, pri dodržaní bezpečnej „dvojsekundovej“ vzdialenosti (prvý a tretí prípad) k zrážke vozidiel nedôjde. Ak je však vzdialenosť medzi automobilmi malá, v druhom prípade približne polovica „dvojsekundovej“ vzdialenosti, druhé vozidlo pri daných podmienkach nestačí zastaviť a dôjde k zrážke s prvým vozidlom. 1 b

Z grafu k druhému prípadu určíme čas zrážky približne $t_z = 3,75 \text{ s}$. Tento čas môžeme spresniť tak, že graf nakreslíme vo väčšej mierke. 1 b

Po spresnení grafu podľa obr. RD-5 určíme čas zrážky $t_z = 3,773 \text{ s}$. 1 b

V tomto čase sú rýchlosti oboch vozidiel

$$v_A = v - a_A t_z \quad \text{a} \quad v_B = v - a_B (t_z - \Delta t).$$

Pre daný prípad $v = 130 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$, $a_A = 8,82 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}$, $a_B = 5,88 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}$, $\Delta t = 0,70 \text{ s}$, a teda

$$v_A \approx 2,83 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} = 10,2 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1},$$

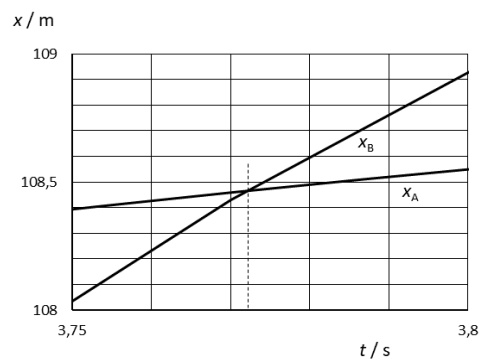
$$v_B \approx 18,0 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} = 65,0 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}.$$

Rozdiel rýchlostí

$$\Delta v \approx 15,2 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} \approx 54,7 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}. \quad 1 \text{ b}$$

Porovnaním s grafom rýchlosti na obr. RD-2

vidíme, že výsledok výpočtu zodpovedá hodnote určenej z grafu. 1 b



Obr. RD-5

2. Mince na stole

Riešenie:

a) Mikrosvet: zrážky molekúl plynu, zrážky elektrónov s iónovou mriežkou, zrážky protónov v urýchľovači častíc a pod.

Makrosvet: zrážka automobilov, náraz srdca zvonu do tela zvonu, náraz hlavou do prekážky a pod.
Mega-svet: Zrážka asteroidu s planétou, zrážka čiernych dier.

V dôsledku zrážok molekúl plynu sa v plyne vytvára rovnováha (hustoty molekúl, teploty a tlaku), zrážky elektrónov s iónmi mriežky sú príčinou elektrického odporu vodiča, pri zrážke telies dochádza k ich deformácii (pri pružnej k dočasnej, pri nepružnej k trvalej), pri nepružnej zrážke sa telesá zohrievajú (niekedy až roztopia – napr. dopad asteroidu do Mexického zálivu, ktoré viedlo k vyhynutiu dinosaurov), pri zrážke čiernych dier vznikajú dostatočne silné gravitačné vlny pozorované aj na Zemi, atď.

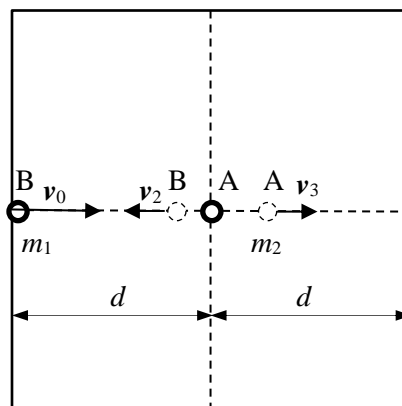
1 b

b) Tabuľka parametrov mincí

| Nominálna hodnota | Hmotnosť m / g | Priemer d / mm | Výška h / mm |
|-------------------|------------------|------------------|----------------|
| 20 centov | 5,74 | 22,25 | 2,14 |
| 1 euro (minca A) | 7,50 | 23,25 | 2,33 |
| 2 eura | 8,50 | 25,75 | 2,20 |

0,5 b

c) Situácia je znázornená na obr. RD–6.



Obr. RD–6

1 b

- c1) Ak mincu B vystrelíme rýchlosťou v_0 , pohybuje sa s trením do stredu stola, kde príde s rýchlosťou v_1 , ktorú určíme pomocou vzťahu $\Delta E_k = W$, kde ΔE_k je zmena kinetickej energie mince medzi okamihmi vystrelenia a prechodom mince stredom stola, W je práca trecej sily medzi okrajom a stredom stola.

$$\frac{1}{2} m_1 v_0^2 - \frac{1}{2} m_1 v_1^2 = F d = f m_1 g d, \text{ odkiaľ máme } v_1 = \sqrt{v_0^2 - 2 f g d}. \quad (1) \quad 0,5 b$$

Pri zrážke platí zákon zachovania hybnosti (ZZH) a v prípade dokonale pružnej zrážky zákon zachovania mechanickej energie (ZZME). Ak označíme v_1 rýchlosť nárazu vystrelenej mince do stojacej mince v strede stola, obr. RD–6, platí podľa ZZH

$$m_1 v_1 = m_1 v_2 + m_2 v_3, \text{ resp. } m_1 (v_1 - v_2) = m_2 v_3, \quad (2) \quad 0,5 b$$

kde v_2, v_3 sú rýchlosti mincí po zrážke,
a podľa ZZME

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 = \frac{1}{2} m_1 v_2^2 + \frac{1}{2} m_2 v_3^2, \text{ resp. } m_1 (v_1^2 - v_2^2) = m_1 (v_1 - v_2)(v_1 + v_2) = m_2 v_3^2. \quad (3) \quad 0,5 \text{ b}$$

Z rovníc (2) a (3) získame po úprave vzťahy

$$v_2 = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} v_1, \quad v_3 = \frac{2m_1}{m_1 + m_2} v_1. \quad (4) \quad 0,5 \text{ b}$$

V prvom prípade uvažujeme odraz prvej mince smerom nazad ($v_2 < 0$ m/s). Podľa (4) platí $m_1 < m_2$, resp. $m_B < m_A$, a teda minca B má hodnotu 20 centov. Aby sa odrazená minca vrátila do začiatočného bodu a zostala stáť, podľa (1) platí

$$0 = \sqrt{v_2^2 - 2 f g d}, \text{ tzn. } v_2 = \sqrt{2 f g d}.$$

Spolu s (1) pre pohyb ku stredu a (4) pre odraz máme

$$\sqrt{2 f g d} = \frac{|m_B - m_A|}{m_B + m_A} \sqrt{v_{01}^2 - 2 f g d}, \text{ odkiaľ } v_{01} = 2\sqrt{f g d} \frac{\sqrt{m_B^2 + m_A^2}}{|m_B - m_A|}.$$

Pre dané hodnoty veličín: $v_{01} \approx 8,2 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$. 1 b

Zo (4) vyplýva $v_3/v_2 = 2 m_B / (m_B - m_A) = -6,5$. Pre hmotnosti mincí 1 € a 20 c máme $|v_3| > |v_2|$, tzn. minca A na stole nezastaví a v strede protiľahlej strany stola zo stola spadne. Pre pohyb na dráhe d k okraju stola platí

$$\frac{1}{2} m_A v_3^2 - \frac{1}{2} m_A v_{A1}^2 = f m_A g d.$$

Odtiaľ máme

$$v_{A1} = \sqrt{v_3^2 - 2 f g d} = \sqrt{2 f g d} \sqrt{\frac{8m_B^2 (m_A^2 + m_B^2)}{(m_A^2 - m_B^2)} - 1}.$$

Pre dané hodnoty $v_{A1} \approx 7,1 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$. 1 b

celá časť c1) spolu 4 b

- c2) V druhom prípade musí prejsť minca A až na okraj stola

$$\frac{1}{2} m_A v_3^2 = f m_A g d.$$

S použitím (4) a (1) máme

$$v_{02} = \sqrt{2 f g d} \sqrt{\left(\frac{m_B + m_A}{2m_B}\right)^2 + 1}. \text{ Pre dané hodnoty } v_{02} \approx 1,7 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 0,5 \text{ b}$$

Minca B sa odrazí nazad rýchlosťou v_2 a prejde vzdialenosť

$$d_2 = \frac{v_2^2}{2 f g}. \text{ Po dosadení } d_2 = d \left(\frac{m_A - m_B}{2m_B}\right)^2. \text{ Pre dané hodnoty } d_2 \approx 9,4 \text{ mm}. \quad 0,5 \text{ b}$$

za časť c2) spolu 1 b

- c3) Ak sa minca C zastaví, znamená to podľa (4) a pre $v_2 = 0$, že $m_A = m_C$, tzn. nominálna hodnota mince C je 1 €.

Podľa (4) sa minca A po zrážke pohybuje s rovnakou rýchlosťou, akou do nej narazila minca C. Keďže dráha nezávisí od hmotnosti, možno pohyb mincí považovať za plynulý

pohyb mince od jedného okraja k druhému, tzn. po dráhe $2d$, a teda podľa (1) pre $v_1 = 0$

$$v_{03} = \sqrt{2 f g 2d} = \sqrt{4 f g d} . \text{ Pre dané hodnoty } v_{03} \approx 1,5 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 0,5 \text{ b}$$

• c4) Ak sa minca D po zrážke pohybuje ďalej v rovnakom smere, podľa (4) platí $m_D > m_A$, tzn. minca D má hodnotu 2 €.

Minca D má po zrážke rýchlosť, podľa (1),

$$v_2 = \sqrt{2 f g d} \text{ a po dosadení do (4) } v_1 = \frac{m_D + m_A}{m_D - m_A} v_2 = \frac{m_D + m_A}{m_D - m_A} \sqrt{2 f g d} .$$

Z (1) dostávame

$$v_1 = \sqrt{v_{04}^2 - 2 f g d} , \text{ a teda}$$

$$v_{04} = \sqrt{v_1^2 + 2 f g d} = \sqrt{2 f g d} \sqrt{\left(\frac{m_D + m_A}{m_D - m_A}\right)^2 + 1} .$$

Pre dané hodnoty $v_{04} \approx 17 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$.

1 b

Minca A podľa (4) má po zrážke rýchlosť

$$v_3 = \frac{2m_D}{m_D + m_A} v_1 = \frac{2m_D}{m_D + m_A} \sqrt{v_{04}^2 - 2 f g d} .$$

Pre pohyb na dráhe d k okraju stola platí

$$\frac{1}{2} m_A v_3^2 - \frac{1}{2} m_A v_{A2}^2 = f m_A g d . \text{ odkiaľ máme}$$

$$v_{A2} = \sqrt{2 f g d} \sqrt{\left(\frac{2m_D}{m_D - m_A}\right)^2 - 1} . \text{ Pre dané hodnoty } v_{A2} \approx 18 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 1 \text{ b}$$

za časť c4) spolu 2 b

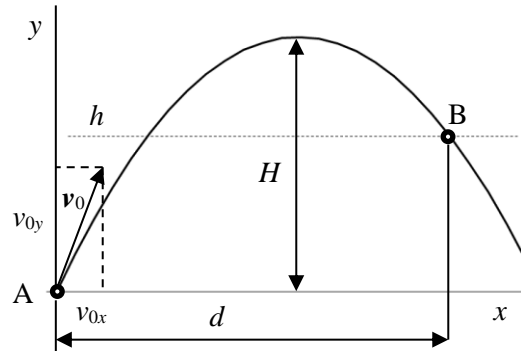
Pozn. Ak žiak rieši úlohu iným postupom, pridelia sa body za jednotlivé časti úlohy c1) – c4), pokiaľ je riešenie správne.

3. Hod loptičkou

Riešenie:

a) Obr. RD-7 1 b

Šikmý vrh je zložený pohyb, ktorý sa skladá z pohybu vo vodorovnom smere x , v ktorom pôsobí na loptičku nulová sila, tzn. pohyb je rovnomerný, a pohybu v zvislom smere y , v ktorom na loptičku pôsobí konštantná tiažová sila $F_G = m g$ smerom nadol, ktorá loptičke udeľuje zrýchlenie $-g$, tzn. ide o rovnomerne zrýchlený pohyb. Začiatočnú rýchlosť v_0 môžeme rozdeliť na vodorovnú zložku v_{0x} a zvislú zložku v_{0y} . Rovnice pohybu sú



Obr. RD-7

$$v_x = v_{0x} \quad v_y = v_{0y} - g t \quad (1) \quad 1 \text{ b}$$

$$x = v_{0x} t \quad y = v_{0y} t - \frac{1}{2} g t^2 \quad (2) \quad 1 \text{ b}$$

b) Loptička v najvyššom bode svojej trajektórie má nulovú zvislú zložku rýchlosti $v_y = 0$, tzn. podľa (1)

$$t_H = \frac{v_{0y}}{g}, \text{ a teda } H = v_{0y} t_H - \frac{1}{2} g t_H^2 = v_{0y} \frac{v_{0y}}{g} - \frac{1}{2} g \left(\frac{v_{0y}}{g} \right)^2 = \frac{v_{0y}^2}{2g}.$$

Doba letu od okamihu vrhu po dosiahnutie najvyššieho bodu sme označili t_H .

Zvislú zložku rýchlosti určíme z podmienky dosiahnutia výšky h v čase t_1

$$h = v_{0y} t_1 - \frac{1}{2} g t_1^2,$$

odkiaľ máme

$$v_{0y} = \frac{h}{t_1} + \frac{1}{2} g t_1, \quad (3)$$

$$\text{a teda } H = \frac{1}{2g} \left(\frac{h}{t_1} + \frac{1}{2} g t_1 \right)^2. \text{ Pre dané hodnoty } H \approx 8,2 \text{ m.} \quad 2 \text{ b}$$

Zložka rýchlosti v zvislom smere v okamihu preletu okolo balkóna

$$v_{y1} = v_{0y} - g t_1 = \frac{h}{t_1} - \frac{1}{2} g t_1. \text{ Pre dané hodnoty } v_{y1} \approx -7,9 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} < 0,$$

tzn. v čase t_1 loptička pri pohybe okolo chlapca klesala. 1 b

c) Loptička prekonala vo vodorovnom smere vzdialenosť d , tzn. vodorovná zložka začiatočnej rýchlosti, podľa (2),

$$v_{0x} = \frac{d}{t_1}.$$

Keďže zložky rýchlosti sú navzájom kolmé, s použitím (3) určíme výslednú rýchlosť vrhu pomocou Pytagorovej vety

$$v_0 = \sqrt{v_{0x}^2 + v_{0y}^2} = \sqrt{\left(\frac{d}{t_1}\right)^2 + \left(\frac{h}{t_1} + \frac{1}{2} g t_1\right)^2}.$$

Pre dané hodnoty $v_0 \approx 15 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$.

2 b

- d) Uhol α určíme buď tak, že nakreslíme pravouhlý trojuholník s odvesnami v_{0x} a v_{0y} a uhol oproti strane v_{0y} zmeriame uhlomerom, alebo, ak poznáme funkciu tangens (pomer strany protiľahlej k danému uhlu a strany priľahlej), použijeme pre určenie uhlu kalkulačku.

$$\tan \alpha = \frac{v_{0y}}{v_{0x}} = \frac{t_1 \left(\frac{h}{t_1} + \frac{1}{2} g t_1 \right)}{d} = \frac{h}{d} + \frac{g t_1^2}{2d}.$$

Pre dané hodnoty $\tan \alpha \approx 1,77$ a pomocou kalkulačky alebo tabuliek určíme $\alpha \approx 61^\circ$.

1 b

- e) Pre dopad loptičky platí $y = 0$. Určíme čas dopadu, podľa (1),

$$y_2 = v_{0y} t_2 - \frac{1}{2} g t_2^2 = 0, \text{ odkiaľ máme } t_2 \left(v_{0y} - \frac{1}{2} g t_2 \right) = 0, \text{ a teda } t_2 = \frac{2v_{0y}}{g}.$$

Súradnica x v tomto čase

$$D = v_{0x} t_2 = \frac{d}{t_1} \frac{2v_{0y}}{g} = \left(\frac{2h}{g t_1^2} + 1 \right) d. \text{ Pre dané hodnoty } D \approx 18 \text{ m.}$$

1 b

4. Prejazd automobilov križovatkou

Riešenie:

- a) Ak dosiahne automobil rovnomerne zrýchleným pohybom rýchlosť v_m na dráhe d_m , je zrýchlenie

$$a_m = \frac{v_m^2}{2d_m}. \text{ Pre dané hodnoty } a_m \approx 3,1 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}. \quad 1 \text{ b}$$

- b) Tangenciálne zrýchlenie a_1 pri prechode z bodu A do bodu B

$$v_{B1} = \frac{2s_1}{t_1}. \text{ Pre dané hodnoty } v_1 \approx 21 \text{ km/h.} \quad 1 \text{ b}$$

- c) Ťahová sila $F_m = m a_1$ sa rozdelí na predné kolesá rovnomerne. Medzi štyri kolesá sa rozdelí rovnomerne zotrvačná sila v zákrute $F_o = m v^2/R$. Maximálna hodnota zotrvačnej sily je v bode B, v ktorom je rýchlosť automobilu V_1 maximálna. Polomer krivosti trajektórie určíme z dĺžky oblúka $s_1 = (\pi/2) R$. Obidve sily sú vzájomne kolmé. Pri prechode zákrutou musí byť výsledná vodorovná sila na predné pneumatiky menšia ako medzná sila statického trenia $F_{t \max} = \frac{1}{2} f m g$ (na predné kolesá pôsobí polovica tiažovej sily). Podmienka statického trenia

$$\sqrt{(m a_1)^2 + \left(\frac{1}{2} m \frac{v_{B1}^2}{R} \right)^2} \leq \frac{1}{2} m g f_1,$$

po úprave, ktorej cieľom je vylúčiť z nerovnosti neznáme veličiny m , v_{B1} , a_1 a R dostaneme

$$\frac{4s_1}{g t_1^2} \sqrt{1 + \left(\frac{\pi}{2} \right)^2} \leq f_1. \quad (1)$$

Pre dané hodnoty ľavá strana nerovnice má veľkosť 0,49 – čo je menšie ako hodnota $f_1 = 0,80$.

Automobil prejde z bodu A do bodu B bez šmyku.

1 b

d) Z podmienky (1) určíme čas

$$t_2 \geq \sqrt{\frac{4s_1}{g f_2}} \sqrt{1 + \left(\frac{\pi}{2}\right)^2} . \text{ Pre dané hodnoty } t_{2 \min} \approx 6,3 \text{ s.} \quad 1 \text{ b}$$

Za tento čas dosiahne automobil rýchlosť

$$v_{B2} = \frac{2s_1}{t_2} . \text{ Pre dané hodnoty } v_{B2} \approx 15 \text{ km/h.} \quad 1 \text{ b}$$

e) Najprv určíme vzdialenosť d_{10} . Automobil V1 prejde do bodu B za čas t_1 . V tomto okamihu musí mať d_1 hodnotu najmenej d_3 (automobil V2 musí byť najmenej vo vzdialenosti d_4). Začiatková vzdialenosť automobilu V2 od križovatky

$$d_{10} = v_1 t_1 + d_4 . \text{ Pre dané hodnoty } d_{10} \approx 73 \text{ m.} \quad 1 \text{ b}$$

Automobil V3 prejde za čas t_1 vzdialenosť $v_2 t_1$ a vzájomná vzdialenosť automobilov V3 a V1 je

$$x_0 = d_{20} - v_2 t_1 + d_3 - l . \quad (2)$$

Ďalej V1 pokračuje rovnomerne zrýchleným pohybom so zrýchlením a_m a začiatkovou rýchlosťou v_B , až po dosiahnutie rýchlosti v_2 . Vzdialenosť medzi automobilmi V3 a V1 sa počas celého zrýchľovania V1 znižuje až po vyrovnanie rýchlostí 50 km/h. Ak spojíme vzťažnú sústavu s automobilom V2, tento relatívny pohyb V1 a V2 predstavuje rovnomerne zrýchlený pohyb so zrýchlením a_m , začiatkovou rýchlosťou $v_B - v_2$ a konečnou rýchlosťou nulovou. Čas zrýchľovania je tak

$$t_z = \frac{v_2 - v_B}{a_m} .$$

Za tento čas dosiahne vzájomná vzdialenosť automobilov

$$x = x_0 + \frac{1}{2} a_m t_z^2 - (v_2 - v_B) t_z = x_0 - \frac{(v_2 - v_B)^2}{2 a_m} .$$

Ak dosadíme podmienku pre najmenšiu dovolenú vzdialenosť $x = d_4$ a použijeme (2), máme

$$d_4 = d_{20} - v_2 t_1 + d_3 - l - \frac{(v_2 - v_B)^2}{2 a_m} ,$$

odkiaľ dostávame

$$d_{20} = d_4 + v_2 t_1 - d_3 + l + \frac{(v_2 - v_B)^2}{2 a_m} . \quad (3) \quad 1 \text{ b}$$

Ak je vozovka suchá a možno využiť maximálne zrýchlenie a_m a rýchlosť v_{B1} máme pre dané a vypočítané hodnoty $d_{20} \approx 76 \text{ m}$. 1 b

f) Ak by bola vozovka klzká, umožňuje vozidlu V1 od bodu B maximálne zrýchlenie

$$a_{m2} = \frac{F_T}{m} = \frac{1}{m} \frac{f m g}{2} = \frac{1}{2} f g . \text{ Pre dané hodnoty } a_{m2} \approx 1,2 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}. \quad 1 \text{ b}$$

Táto hodnota je menšia ako a_m , preto maximálne zrýchlenie nemožno využiť.

Ak dosadíme do (3) $t_1 \rightarrow t_{2 \min}$, $v_B \rightarrow v_{B2}$ a $a_m \rightarrow a_{m2}$, dostaneme $d_{20} \approx 130 \text{ m}$. 1 b

Ako vidíme z výsledku, v prípade klzkej vozovky treba byť obzvlášť pozorný a počítať s tým, že brzdné a rozbehové vzdialenosti sa významne zväčšujú.

5. Meranie úrovne voľnej hladiny vody v nádrži

Riešenie:

- a) Priemer určíme zo vzťahu pre hmotnosť valca

$$m = \rho_{Al} V = \rho_{Al} \frac{\pi d^2}{4} H, \text{ odkiaľ máme } d = \sqrt{\frac{4m}{\pi \rho_{Al} H}}.$$

Pre dané hodnoty $d \approx 2,2$ cm.

2 b

- b) Ak je výška hladiny h_1 a valec je celý vynorený nad voľnou hladinou, je podmienka rovnováhy síl

$$mg = k(l_1 - l_0), \quad (1)$$

kde l_1 je dĺžka deformovanej pružiny a l_0 dĺžka nezaťaženej pružiny.

Ak sa nádrž naplní do výšky h_0 , pružina sa skráti o x_1 a valec je ponorený do vody dĺžkou $y = h_0 - h_1 - x_1$. Na valec pôsobí okrem tiažovej sily aj sila vztlaková. Podmienka rovnováhy síl je

$$mg - \rho_v S y g = k(l_2 - l_0), \quad (2)$$

kde l_2 je dĺžka deformovanej pružiny v tomto prípade.

Z rozdielu (1) a (2) dostávame

$$\rho_v S y g = k x_1, \quad (3)$$

kde $x_1 = l_1 - l_2$.

Z (3) po úprave dostávame (tiež dosadením $y = h_0 - h_1 - x_1$), $S = m / (H \rho_{Al})$

$$k = \frac{\rho_v S y g}{x_1} = \frac{mg}{H} \frac{\rho_v}{\rho_{Al}} \left(\frac{h_0 - h_1}{x_1} - 1 \right). \quad (4) \quad 2 \text{ b}$$

Pre dané hodnoty veličín $k \approx 54 \text{ N} \cdot \text{m}^{-1}$.

1 b

- c) Ak hladina vody v nádrži poklesne z hodnoty h_0 o Δh , podmienka rovnováhy síl má tvar

$$mg - \rho_v S (h_0 - \Delta h - h_1 + x) g = k(l_3 - l_0). \quad (5)$$

Od (2) odčítame (5)

$$\rho_v S g (x - x_1 - \Delta h) = k(l_2 - l_3) \quad (6)$$

Ak uvážime $l_2 - l_3 = x - x_1$ a označíme výchylku ručičky pre stav $\Delta h = 0$ (plná nádrž) $x_1 = 0$, zo vzťahu (6) dostaneme hľadanú funkciu

$$x = \frac{\rho_v S g}{k + \rho_v S g} \Delta h = p \Delta h. \quad 3 \text{ b}$$

Funkcia $x = f(\Delta h)$ je lineárna.

Dosadíme z (4)

$$p = \frac{x}{\Delta h} = \frac{\rho_v S g}{k + \rho_v S g} = \frac{x_1}{h_0 - h_1}.$$

Pre dané hodnoty $p \approx 6,3 \times 10^{-2}$.

2 b

6. Stretnutie telies na obežnej trajektórii Mesiaca

Riešenie:

- a) Pri pohybe sondy S po kružnicovej trajektórii oko Mesiaca je gravitačná sila medzi sondou a Mesiacom rovná zotrvačnej (odstredivej) sile pôsobiacej na sondu

$$G \frac{M m_s}{(R+h)^2} = m_s \frac{v_s^2}{R+h}, \text{ kde } m_s \text{ je hmotnosť sondy.}$$

Z toho rýchlosť sondy

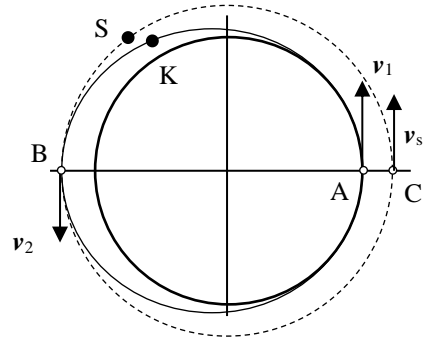
$$v_s = \sqrt{G \frac{M}{R+h}}. \text{ Pre dané hodnoty } v_s \approx 1,66 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}. \quad (1) \quad 1 \text{ b}$$

Doba obehu

$$T_s = \frac{2\pi(R+h)}{v_s} = 2\pi \frac{(R+h)^{3/2}}{\sqrt{GM}}. \quad (2) \quad 1 \text{ b}$$

Pre dané hodnoty $T_s \approx 6785 \text{ s} \approx 1 \text{ h } 53 \text{ min } 5 \text{ s}$.

- b) Kontajner K v centrálnom gravitačnom poli sa pohybuje po trajektórii v tvare kužeľosečky (1. Keplerov zákon), v našom prípade elipsy, obr. RD-6. Vrcholom elipsy je bod A vypustenia kontajneru na obežnú trajektóriu. Aby bola rýchlosť v_1 čo najmenšia, vzdiali sa kontajner od povrchu Mesiaca o najmenšiu vzdialenosť, tzn. do výšky h . Bod B stretnutia sondy s kontajnerom je druhým vrcholom elipsy, v ktorom je rýchlosť v_2 kontajneru a sondy kolmá na spojnicu kontajneru so stredom Mesiaca.



Obr. RD-6

Vysvetlenie a obr. RD-6 1 b

Pre pohyb kontajneru K v gravitačnom poli Mesiaca platí zákon zachovania mechanickej energie (súčtu kinetickej a potenciálnej energie vzhľadom na Mesiac)

$$\frac{1}{2} m v_1^2 - G \frac{M m}{R} = \frac{1}{2} m v_2^2 - G \frac{M m}{R+h}, \text{ kde } m \text{ je hmotnosť kontajneru.} \quad (3) \quad 0,5 \text{ b}$$

Gravitačná sila má smer do stredu Mesiaca, preto moment gravitačnej sily vzhľadom na stred Mesiaca je nulový. Moment hybnosti kontajnera sa preto zachováva. (2. Keplerov zákon)

$$m v_1 R = m v_2 (R+h). \quad (4) \quad 0,5 \text{ b}$$

Z (1) a (2) vyjadríme rýchlosti v_1 a v_2

$$v_1 = \sqrt{2GM \frac{R+h}{R(2R+h)}}, \quad (5) \quad 1 \text{ b}$$

$$v_2 = \sqrt{2GM \frac{R}{(R+h)(2R+h)}}. \quad (6) \quad 1 \text{ b}$$

Pre dané hodnoty $v_1 \approx 1,69 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}$, $v_2 \approx 1,64 \text{ km}\cdot\text{s}^{-1}$.

Relatívna rýchlosť v okamihu stretnutia

$$\Delta v = v_2 - v_s = \sqrt{2GM \frac{R}{(R+h)(2R+h)}} - \sqrt{G \frac{M}{R+h}} = v_s \left(\sqrt{\frac{2R}{2R+h}} - 1 \right). \quad (7)$$

Pre dané hodnoty $\Delta v \approx -11,8 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1} \approx -42,5 \text{ km}\cdot\text{h}^{-1}$. 1 b

Pozn.: Keďže sa v_2 a v_s líšia až v tretej platnej číslici, je výsledok získaný rozdielom vypočítaných a zaokrúhlených hodnôt ($20 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}$) značne nepresný, preto pre výpočet Δv treba použiť uvedený výsledný vzťah (7).

To znamená, že v okamihu stretnutia sonda dobieha kontajner.

- c) Kontajner prejde dráhu z bodu A do bodu B za polovicu periódy obehu T_k . Pre určenie doby T_k použijeme 3. Keplerov zákon

$$\left(\frac{T_k}{T_s}\right)^2 = \left(\frac{a}{R+h}\right)^3,$$

kde $a = \frac{2R+h}{2}$ je veľkosť hlavnej polosi elipsy (polovica vzdialenosti AB).

Odtiaľ máme

$$T_k = T_s \left[\frac{2R+h}{2(R+h)} \right]^{3/2} < T_s. \quad 1 \text{ b}$$

Keďže čas T_k je kratší ako T_s , kontajner je potrebné vyslať s oneskorením Δt za prechodom sondy bodom C

$$\Delta t = \frac{1}{2}(T_s - T_k) = \frac{1}{2}T_s \left\{ 1 - \left[\frac{2R+h}{2(R+h)} \right]^{3/2} \right\} = \pi \frac{(R+h)^{3/2}}{\sqrt{GM}} \left\{ 1 - \left[\frac{2R+h}{2(R+h)} \right]^{3/2} \right\}. \quad 1 \text{ b}$$

Pre dané hodnoty $\Delta t \approx 70,8 \text{ s}$.

Pozn.: Opäť platí pravidlo o malom rozdiel veľkých čísiel.

Čas t_k od vypustenia kontajneru do stretnutia so sondou

$$t_k = \frac{T_k}{2} = \frac{T_s}{2} \left[\frac{2R+h}{2(R+h)} \right]^{3/2} = \frac{\pi}{\sqrt{GM}} \left[R + \frac{h}{2} \right]^{3/2}.$$

Pre dané hodnoty $t_k \approx 3\,328 \text{ s} \approx 55 \text{ min } 28 \text{ s}$. 1 b

Pozn. k bodovaniu: v prípade nesprávneho výsledku pre dané hodnoty znížiť hodnotenie za príslušný výsledok o 0,25b. V prípade chyby v 3. číslici výsledok akceptovať.

7. Skúmanie odporu vzduchu pri voľnom páde rôznych

experimentálna úloha

10 b

60. ročník Fyzikálnej olympiády – Úlohy domáceho kola kategórie D

Autori návrhov úloh:

Eubomír Konrád (1-3), Ivo Čáp (4 -7)

Recenzia a úprava úloh a riešení:

Daniel Klivanec, Eubomír Mucha

Redakcia:

Ivo Čáp

Vydal:

Slovenská komisia fyzikálnej olympiády

IUVENTA – Slovenský inštitút mládeže, Bratislava 2019