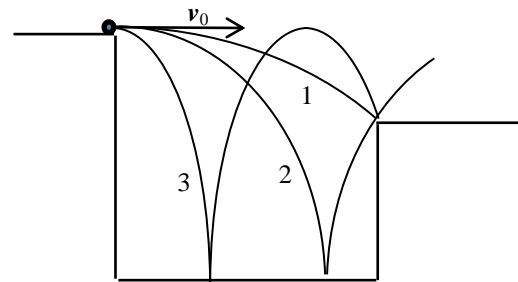


59. ročník Fyzikálnej olympiády  
v školskom roku 2017/2018  
Kategória D – domáce kolo  
Riešenie úloh

**1. Vodorovný vrh loptičky cez jamu**

a) Obr. RD–1

Pri vodorovnom vrhu sú tri možnosti (1) priamy zásah okraja jamy, (2) zásah odspodu odrazom od dna a (3) zásah zvrchu odrazom od dna. 3×1 b



Obr. RD–1

b) Vodorovný vrh opisujú rovnice trajektórie vzhľadom na začiatok v bode vrhu

$$x = v_0 t$$

$$y = -\frac{1}{2} g t^2 .$$

V prvom prípade (1) sú súradnice bodu

dopadu  $x = x_1 = l$ ,  $y = h - H$ . Po dosadení do rovníc trajektórie máme

$$x_1 = v_0 \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} = l \qquad 1,5 \text{ b}$$

odkiaľ dostávame výsledok

$$v_0 = l \sqrt{\frac{g}{2(H-h)}} . \text{ Pre dané hodnoty } v_{01} \approx 21,0 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \qquad 0,5 \text{ b}$$

V druhom prípade (2) sa využíva dokonalý odraz, pri ktorom sa nemení vodorovná zložka rýchlosti  $v_0$  a zvislá nemení veľkosť ale smer zmení na opačný. Tvar trajektórie pred odrazom a po ňom je rovnaký (zrkadlovo symetrický). Pri riešení možno postupovať rôznymi spôsobmi. Napr. určíme súradnicu  $x_{21}$  dopadu na dno a potom súradnicu  $x_{22}$  dosiahnutia výšky  $h$  nad dnom. Vzďialenosť  $l = 2x_{12} - x_{22}$ .

Pre dopad na dno  $x = x_{21}$ ,  $y = -H$  a pre pokles na  $y = -(H-h)$  pre  $x = x_{22}$  máme z rovníc trajektórie

$$x_{21} = v_0 \sqrt{\frac{2H}{g}} \quad \text{a} \quad x_{22} = v_0 \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} ,$$

odkiaľ  $l = 2v_0 \sqrt{\frac{2H}{g}} - v_0 \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} \qquad 2 \text{ b}$

a  $v_0 = \sqrt{\frac{g}{2}} \frac{l}{2\sqrt{H} - \sqrt{(H-h)}} . \text{ Pre dané hodnoty } v_{02} \approx 10,5 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \qquad 0,5 \text{ b}$

V treťom prípade (3) je situácia podobná. Trajektória pozostáva z dvoch úsekov s vodorovnou dĺžkou  $x_{21}$  a jednej s vodorovnou dĺžkou  $x_1$ :  $l = 2x_{21} + x_1$

$$l = 2v_0 \sqrt{\frac{2H}{g}} + v_0 \sqrt{\frac{2(H-h)}{g}} , \qquad 2 \text{ b}$$

odkiaľ

$$v_0 = \sqrt{\frac{g}{2} \frac{l}{2\sqrt{H} + \sqrt{H-h}}}. \text{ Pre dané hodnoty } v_{03} \approx 5,25 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 0,5 \text{ b}$$

## 2. Pružná zrážka kyvadiel

- a) Prvá guľôčka sa po uvoľnení pohybuje pôsobením tiažovej sily a zachováva sa jej mechanická energia. Guľôčka klesne o rozdiel výšok  $l_1 - l_1 \cos \alpha_0$ . Pokles potenciálnej energie je rovný zmene kinetickej energie

$$\frac{1}{2} m_1 v_0^2 = m_1 g l_1 (1 - \cos \alpha_0). \quad 1,5 \text{ b}$$

Odtiaľ máme

$$v_0 = \sqrt{2 g l_1 (1 - \cos \alpha_0)}. \text{ Pre dané hodnoty } v_0 \approx 1,7 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 0,5 \text{ b}$$

- b) Pri zrážke sa zachováva hybnosť sústavy, čo možno vyjadriť rovnicou

$$m_1 v_0 = m_1 v_1 + m_2 v_2, \quad (1)$$

kde  $v_1$  a  $v_2$  sú rýchlosti guľôčok tesne po zrážke.

Keďže je zrážka dokonale pružná, nedochádza pri nej k strate mechanickej energie. Počas zrážky sa nemení potenciálna energia, a preto kineticá energia sústavy tesne pred zrážkou a tesne po nej je rovnaká

$$\frac{1}{2} m_1 v_0^2 = \frac{1}{2} m_1 v_1^2 + \frac{1}{2} m_2 v_2^2. \quad (2)$$

Riešením sústavy rovníc (1) a (2) dostávame rýchlosti

$$v_1 = v_0 \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} = \frac{1-n}{1+n} \sqrt{2 g l_1 (1 - \cos \alpha_0)}$$

$$\text{a } v_2 = v_0 \frac{2m_1}{m_1 + m_2} = \frac{2}{1+n} \sqrt{2 g l_1 (1 - \cos \alpha_0)}.$$

Pre vychýlenie zodpovedajúce rýchlostiam  $v_1$  a  $v_2$  platí

$$\frac{1}{2} m_1 v_1^2 = m_1 g l_1 (1 - \cos \alpha_1),$$

$$\frac{1}{2} m_2 v_2^2 = m_2 g l_2 (1 - \cos \alpha_2)$$

a odtiaľ

$$\cos \alpha_1 = 1 - \frac{v_1^2}{2 g l_1} = 1 - \left( \frac{1-n}{1+n} \right)^2 (1 - \cos \alpha_0), \quad 2 \text{ b}$$

analogicky

$$\cos \alpha_2 = 1 - \frac{v_2^2}{2 g l_2} = 1 - \left( \frac{2}{1+n} \right)^2 \frac{l_1}{l_2} (1 - \cos \alpha_0). \quad 2 \text{ b}$$

Pre dané hodnoty:

$$\text{pre } n_1: \alpha_1 \approx 14^\circ, \alpha_2 \approx 86^\circ, \quad 0,5 \text{ b}$$

$$\text{pre } n_2: \alpha_1 \approx 0^\circ, \alpha_2 \approx 66^\circ, \quad 0,5 \text{ b}$$

$$\text{pre } n_3: \alpha_1 \approx 11^\circ, \alpha_2 \approx 52^\circ. \quad 0,5 \text{ b}$$

- c) Ak sa má záves druhej guľôčky vychýliť do vodorovného smeru,  $\alpha_2 = 90^\circ$

$$\cos \alpha_{0m} = 1 - \left( \frac{1+n}{2} \right)^2 \frac{l_2}{l_1}. \quad 2 \text{ b}$$

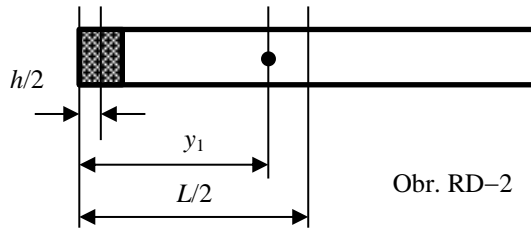
Pre jednotlivé pomery  $\alpha_{0m1} \approx 62^\circ$ ,  $\alpha_{0m2} \approx 80^\circ$ , pre  $n_3$  neexistuje  $\alpha_{0m} \leq 90^\circ$ . 0,5 b

### 3. Hydrostatické váhy

- a) Poloha ťažiska, obr. RD-2, skúmovky so záťažou

$$y_1 = \frac{1}{2} \frac{m_1 L + \rho_2 S_2 h^2}{m_1 + \rho_2 S_2 h}, \quad 3 \text{ b}$$

kde  $h$  je výška valčeka záťaže.



Obr. RD-2

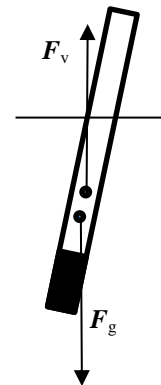
- b) Ak skúmovka pláva v zvislej polohe, je jej ponor  $y_2$  daný rovnováhou gravitačnej a vztlakovej sily

$$(m_1 + \rho_2 S_2 h) g = \rho_1 S_2 y_2 g,$$

odkiaľ máme

$$y_2 = \frac{m_1 + \rho_2 S_2 h}{\rho_1 S_2}.$$

2 b



Obr. RD-3

Stabilná rovnovážna zvislá poloha je charakteristická tým, že ak skúmovku mierne nakloníme a uvoľníme, musí sa vrátiť nazad do zvislej polohy. Pri naklonení pôsobia na skúmovku momenty tiažovej a vztlakovej sily, obr. RD-3. Aby pôsobil výsledný moment sily smerom k zvislej polohe, musí byť vzhľadom na stred dna skúmovky moment tiažovej sily menší ako moment sily vztlakovej. Keďže v rovnovážnom stave sú veľkosti oboch síl rovnaké, musí byť rameno tiažovej sily menšie ako rameno sily vztlakovej (pôsobisko tiažovej sily je v ťažisku skúmovky so záťažou, pôsobisko vztlakovej sily v polovine dĺžky ponorenej časti skúmovky)

$$y_1 < y_2 / 2.$$

Po dosadení za  $y_1$  a  $y_2$  dostávame nerovnicu

$$\frac{1}{2} \frac{m_1 L + \rho_2 S_2 h^2}{m_1 + \rho_2 S_2 h} < \frac{m_1 + \rho_2 S_2 h}{2 \rho_1 S_2}$$

a po úprave

$$S_2^2 \rho_2 (\rho_2 - \rho_1) h^2 + 2 m_1 S_2 \rho_2 h + m_1^2 - m_1 S_2 \rho_1 L > 0.$$

Odtiaľ máme

$$h > \frac{m_1}{S_2 (\rho_2 - \rho_1)} \left[ \sqrt{1 - \frac{\rho_2 - \rho_1}{\rho_2} \left( 1 - \frac{\rho_1 S_2 L}{m_1} \right)} - 1 \right] = h_{\min}.$$

Pre dané hodnoty  $h_{\min} \approx 3,4 \text{ mm}$ .

3 b

- c) Keď sa nasype do skúmovky cukor, zmení sa ponor z hodnoty  $y_2$  na hodnotu  $y_2 + \Delta y$ , kde

$$\Delta y = \frac{m_2}{\rho_1 S_2}.$$

Objem ponorenej časti skúmavky

$$\Delta V = S_2 \Delta y = \frac{m_2}{\rho_1}$$

zodpovedá zvýšeniu celkového objemu vody a ponorenej časti skúmavky vo valci  $\Delta V = x S_1$ , a teda

$$x = \frac{m_2}{\rho_1 S_1}.$$

Pre dané hodnoty  $x \approx 32$  mm.

2 b

#### 4. Meranie hustoty telesa – experimentálna úloha

#### 5. Šprint

a) Priemerná rýchlosť  $v_0 = s_0 / t_0$ . Pre dané hodnoty  $v_0 \approx 10,44$  m/s ( $\approx 37,58$  km/h). 1 b

b) V polovici dráhy má už bežec maximálnu rýchlosť  $v_m$ . Túto rýchlosť určíme z priebežných časov  $v_m = (s_2 - s_1)/(t_2 - t_1)$ .

Pre dané hodnoty  $v_m \approx 12,20$  m/s (43,90 km/h).

1 b

c) Počas rovnomerne zrýchleného pohybu s nulovou začiatočnou rýchlosťou a konečnou rýchlosťou  $v_m$  je priemerná rýchlosť  $v_m/2$ . Čas rozbehu označíme  $t_3$ . Dráha rovnomerne zrýchleného pohybu

$$s_3 = \frac{v_m}{2} t_3.$$

1 b

Keby sa pohyboval bežec rýchlosťou  $v_m$  na celej dráhe, bol by čas behu  $t_4^* = s_0 / v_m$ . Rozdiel  $\Delta t = t_0 - t_4^*$  je spôsobený časovým oneskorením  $\Delta t = t_3/2 = s_3 / v_m$ . Odtiaľ máme

$$s_3 = v_m t_0 - s_0.$$

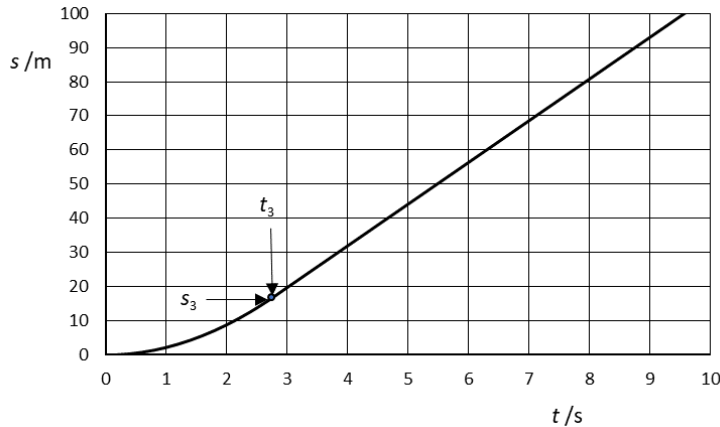
Pre dané hodnoty  $s_3 = 16,9$  m.

2 b

d) Graf  $s = f(t)$ .

Časová závislosť dráhy rovnomerne zrýchleného pohybu  $s = (1/2) a t^2$  pre  $t \leq t_3$ , kde zrýchlenie  $a = \frac{v_m^2}{2 s_3}$ . Pre dané hodnoty  $a \approx 4,40$  m/s<sup>2</sup> a  $t_3 \approx 2,77$  s.

Pre  $t > t_3$  je pohyb rovnomerný a platí  $s = s_3 + v_m (t - t_3)$ .



Obr. RD-4

2 b

- e) Čas  $t_4$  je kratší od času  $t_0$  o  $\Delta t = 0,91$  s.

Je to spôsobené hlavne tým, že pri štafete sa bežec preberajúci štafetu pred prebráním rozbehne a pri odovzdaní už má takmer maximálnu rýchlosť, čím sa ušetrí čas na rozbeh.

Pri rovnakom najvyššom výkone a bez straty času rozbehom by bol na dráhe  $s_0$  čas behu  $t_4^* = s_0 / v_m$ . Pre dané hodnoty  $t_4^* \approx 8,20$  s. Zmeraný čas  $t_4 = 8,65$  s je ale o  $\Delta t_4 \approx 0,45$  s dlhší. Čas  $t_4$  je síce kratší ako  $t_0$ , ale nedosahuje hodnotu  $t_4^*$ , nakoľko aj pri letmom štarte (s predchádzajúcim rozbehom) spôsobí odovzdávanie štafetového kolíka určitú, aj keď malú, stratu času.

1 b

- f) Ak by Bolt bežal dráhu 200 m s rovnakým výkonom ako dráhu 100 m, oneskorenie spôsobené rozbehom by bolo iba na začiatku a celkový čas  $t_5^* = t_0 + t_4^*$ .

Pre dané hodnoty  $t_5 \approx 17,78$  s. Čas pri rekordnom behu  $t_5 = 19,19$  s je dlhší o  $\Delta t_5 = 1,4$  s.

Keďže pri šprinte beží bežec na tzv. „kyslíkový dlh“, pri dlhšej dráhe výkon klesne, bežec nevydrží tempo na dráhe 200 m rovnaké ako na polovičnej trati 100 m. Rýchlosť najmä v druhej polovici dráhy je tak menšia ako  $v_m$  pri behu na 100 m.

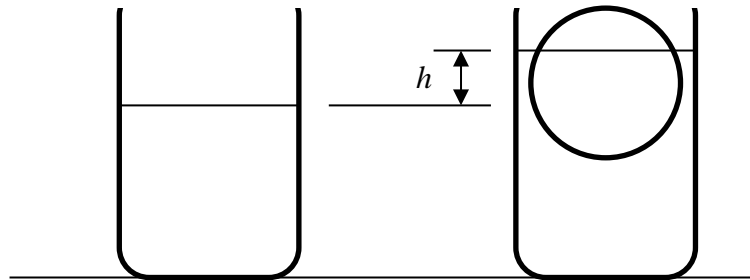
2 b

*Pozn.: v hodnotení riešenia v bodoch e), f) hodnotiť podstatu odpovede.*

## 6. Plávanie gule

a) Ilustračný obrázok, obr. RD-5

1 b



Obr. RD-5

b) Objem ponorenej časti plávajúcej gule určíme zo zvýšenia hladiny v nádobe. Zvýšenie objemu pod hladinou o  $S_v h$  predstavuje objem ponorenej časti gule

$$V_p = S_v h,$$

kde  $S_v$  je obsah vnútorného prierezu nádoby,  $S_v = \pi R_v^2$ .

Keďže hmotnosť vody  $m_v = S_v h \rho_v$  vytlačenej plávajúcim telesom je rovná hmotnosti  $m_g$  gule, máme

$$m_g = \rho_v V_p = \pi R_v^2 h \rho_v.$$

Pre dané hodnoty  $m_g \approx 0,46$  kg.

3 b

c) Pomer objemu  $V_p$  ponorenej časti gule a objemu  $V_g$  celej gule

$$p = \frac{V_p}{V_g} = \frac{3 R_v^2 h}{4 R_g^3}.$$

Pre dané hodnoty  $p \approx 0,88$ ,  $p(\%) \approx 88$  %.

3 b

d) Priemerná hustota gule

$$\rho_g = \frac{m_g}{V_g} = \frac{3 R_v^2 h \rho_v}{4 R_g^3}.$$

Priemernú hustotu môžeme určiť aj zo vzťahu

$$\rho_g = \frac{m_d + m_o}{V_g} = \frac{\rho_d (V_g - V_o) + \rho_o V_o}{V_g} = \rho_d + (\rho_o - \rho_d) \frac{V_o}{V_g}.$$

Z rovnosti oboch výrazov, po úprave dostaneme výsledok

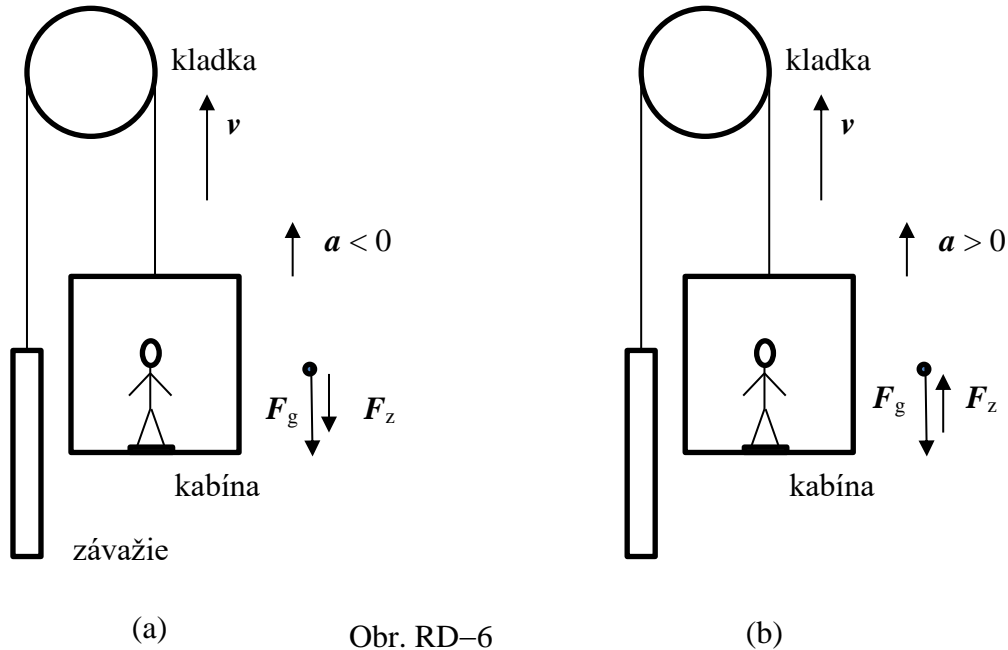
$$\rho_d = \frac{3 \rho_v R_v^2 h - 4 \rho_o R_o^3}{4 (R_g^3 - R_o^3)}.$$

Pre dané hodnoty  $\rho_d \approx 593$  kg·m<sup>-3</sup>.

3 b

## 7. Výt'ah

- a) V sústave pohybujúcej sa v zvislom smere so zrýchlením  $a$  v gravitačnom poli Zeme pôsobí na teleso s hmotnosťou  $m$  zotrvačná sila  $F_z = -m a$ . Celková sila pôsobiaca na teleso  $F = F_g + F_z = m(g - a)$ ,  $F = m(g \pm a) = m_p^* g$ , podľa toho, či  $g$  a  $a$  majú súhlasnú alebo opačnú orientáciu. Pri rozbehu smerom nahor, obr. RD-6 (a) majú gravitačná a zotrvačná sila rovnaký smer a zdanlivá hmotnosť je väčšia, pri brzdení pohybu, obr. RD-6 (b) je to opačne.



2 b

- b) Pri rozbehu výt'ahu so zrýchlením  $a_1$  pôsobí na chlapca zotrvačná sila  $F_{z1} = -m_p a_1$ . Výsledná sila pôsobiaca na povrch váhy  $F_1 = m_p(g + a_1)$  a údaj váhy je  $m_{p1} = m_p + m_p a_1 / g$  (zdanlivá hmotnosť).

Odtiaľ určíme zrýchlenie výt'ahu pri rozbehu

$$a_1 = \frac{m_{p1} - m_p}{m_p} g. \text{ Pre dané hodnoty } a_1 = 2,0 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}. \quad 1 \text{ b}$$

Pri brzdení výt'ahu pôsobí na chlapca zotrvačná sila  $F_{z2} = -m_p a_2$ . Váha ukáže menšiu hmotnosť  $m_{p2}$  a zrýchlenie počas brzdenia je

$$a_2 = \frac{m_{p2} - m_p}{m_p} g. \text{ Pre dané hodnoty } a_2 = -1,5 \text{ m}\cdot\text{s}^{-2}. \quad 1 \text{ b}$$

Rýchlosť výt'ahu pri rovnomernom stúpaní

$$v_1 = \frac{2 \Delta h}{t_1}. \text{ Pre dané hodnoty } v_1 = 1,0 \text{ m}\cdot\text{s}^{-1}. \quad 1 \text{ b}$$

Rýchlosť  $v_1$  dosiahne výt'ah na dráhe

$$h_1 = \frac{v_1^2}{2 a_1} \text{ za dobu } t_1 = \frac{v_1}{a_1}. \text{ Pre dané hodnoty } h_1 = 0,25 \text{ m}, t_1 = 0,50 \text{ s}. \quad 1 \text{ b}$$

Rovnako dráha a čas brzdenia

$$h_2 = -\frac{v_1^2}{2a_2} \quad \text{a} \quad t_2 = -\frac{v_1}{a_2}. \text{ Pre dané hodnoty } h_2 \approx 0,33 \text{ m}, t_2 \approx 0,67 \text{ s.} \quad 1 \text{ b}$$

Čas rovnomerného pohybu

$$t_3 = \frac{4\Delta h - h_1 - h_2}{v_1} = \frac{4\Delta h - h_1 - h_2}{2\Delta h} t_1. \text{ Pre dané hodnoty } t_3 \approx 9,8 \text{ s.}$$

Celkový čas pohybu z 1. do 5. poschodia

$$t_{15} = t_1 + t_2 + t_3. \text{ Pre dané hodnoty } t_{15} \approx 11,0 \text{ s.} \quad 1 \text{ b}$$

- c) V statickom stave a v stave rovnomerného pohybu prevažuje protizávažie a výsledný moment, ktorý musí motor prekonávať je

$$M_n = -r(m_z - m_0 - m_p)g. \text{ Pre dané hodnoty } M_n \approx -468 \text{ N}\cdot\text{m.}$$

Ako vidno, motor musí pohyb kabíny brzdiť, nakoľko protizávažie má väčšiu hmotnosť ako kabína s chlapcom.

V okamihu rozbehu musí motor uviesť sústavu do zrýchleného pohybu a prekonať zotrvačnú silu  $F_z = (m_z + m_0 + m_p)a_1$ .

Výsledný moment sily motora

$$M_o = r(m_z + m_0 + m_p)a_1 + M_n. \text{ Pre dané hodnoty } M_o \approx 366 \text{ N}\cdot\text{m.} \quad 1 \text{ b}$$

- d) Počas rovnomerného stúpania bol výkon motora

$$P_{n1} = F v_1 = (m_0 + m_p - m_z)g v_1. \text{ Pre dané hodnoty } P_{n1} \approx -1,17 \text{ kW.}$$

Pri pohybe v opačnom smere pôsobia rovnaké sily, iba v opačnom smere vzhľadom na smer otáčania motora, tzn.  $P_{n2} \approx +1,17 \text{ kW}$ . 1 b

Zvláštnosťou je, že pri pohybe kabíny smerom nahor musí motor brzdiť, zatiaľ čo pri pohybe nadol musí ťahať. V prípade plne obsadenej kabíny by to však bolo naopak.

#### 59. ročník Fyzikálnej olympiády – Úlohy domáceho kola kategórie D

Autori návrhov úloh:	Lubomír Konrád 1, 2, 5, 7, Ivo Čáp 3, 4, 6
Spracovanie návrhov úloh a riešení:	Ivo Čáp, Lubomír Konrád
Recenzia a úprava úloh a riešení:	Daniel Klivanec, Lubomír Mucha
Preklad textu úloh do maďarského jazyka:	Aba Teleki
Redakcia:	Ivo Čáp
	Slovenská komisia fyzikálnej olympiády
Vydal:	IUVENTA – Slovenský inštitút mládeže, Bratislava 2018