

Řešení úloh 1. kola 62. ročníku fyzikální olympiády. Kategorie D

Autor úloh: J. Jírů

1.a) Pro rozjíždění rovnoměrně zrychleným pohybem platí:

$$s_1 = \frac{1}{2}at_1^2,$$

$$v_1 = at_1.$$

Dobu rozjíždění získáme vyloučením zrychlení:

$$s_1 = \frac{1}{2} \cdot \frac{v_1}{t_1} \cdot t_1^2 = \frac{1}{2}v_1t_1.$$

Z rovnice plyne

$$t_1 = \frac{2s_1}{v_1} = \frac{2 \cdot 450}{\frac{65}{3,6}} \text{ s} = 50 \text{ s}.$$

Velikost zrychlení je

$$a = \frac{v_1}{t_1} = \frac{v_1}{\frac{2s_1}{v_1}} = \frac{v_1^2}{2s_1} = \frac{\left(\frac{65}{3,6}\right)^2}{2 \cdot 450} \text{ m} \cdot \text{s}^{-2} = 0,36 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

4 body

b) U rovnoměrně zpomaleného pohybu je počáteční rychlost rovna konečné rychlosti rovnoměrně zrychleného pohybu a na stejné dráze musí být též stejné zrychlení a stejný čas. Během celé jízdy se vlak 8krát rozjíždí, 8krát brzdí a 7krát na zastávkách stojí. Celková dráha ujetá rovnoměrným pohybem je

$$s' = s - 16s_1$$

a doba jízdy rovnoměrným pohybem

$$t' = \frac{s'}{v_1} = \frac{s - 16s_1}{v_1}.$$

Celková doba jízdy pak je

$$\begin{aligned} t &= 16t_1 + t' + 7\Delta t = 16 \cdot \frac{2s_1}{v_1} + \frac{s - 16s_1}{v_1} + 7\Delta t = \frac{s + 16s_1}{v_1} + 7\Delta t = \\ &= \frac{43\,200 + 16 \cdot 450}{\frac{65}{3,6}} \text{ s} + 7 \cdot 75 \text{ s} = 3\,316 \text{ s} = 55 \text{ min.} \end{aligned}$$

4 body

Průměrná rychlost vlaku je

$$v_p = \frac{s}{t} = \frac{43,2}{\frac{3\,316}{3\,600}} \text{ km} \cdot \text{h}^{-1} = 47 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}.$$

2 body

- 2.a) Při jedné otočce pedálů spojených s ozubeným talířem vykoná zadní ozubené kolečko společně se zadním kolem N_1/n_1 otáček. Při frekvenci šlapání f_1 tak bude frekvence otáčení zadního kola

$$f'_1 = \frac{N_1}{n_1} f_1.$$

a cyklista se bude pohybovat rychlostí

$$v_1 = \frac{d}{2} \cdot 2\pi f'_1 = \pi d \frac{N_1}{n_1} f_1 = 0,65\pi \cdot \frac{36}{17} \cdot 1,2 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 5,2 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

4 body

- b) Za čas t_1 ujede dráhu

$$s = v_1 t_1 = \pi d \frac{N_1}{n_1} f_1 t_1.$$

Obdobně pro cestu zpět platí

$$s = v_2 t_2 = \pi d \frac{N_2}{n_2} f_2 t_2.$$

Z rovnosti dostaneme

$$f_2 = \frac{N_1 n_2 t_1}{n_1 N_2 t_2} f_1 = \frac{36 \cdot 12 \cdot 9}{17 \cdot 42 \cdot 7} \cdot 1,2 \text{ Hz} = 0,93 \text{ Hz}.$$

3 body

- c) Průměrná rychlost je

$$v_p = \frac{2s}{t_1 + t_2} = \frac{2\pi d N_1 f_1 t_1}{n_1 (t_1 + t_2)} = \frac{2\pi \cdot 0,65 \cdot 36 \cdot 1,2 \cdot 540}{17 \cdot (540 + 420)} \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 5,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

3 body

- 3.a) Označme α sklon nakloněné roviny a l její délku. Na nakloněné rovině působí ve směru pohybu složka tíhové síly $F_1 = mg \sin \alpha$ a ve směru opačném třecí síla $F_{t1} = fmg \cos \alpha$. Kvádr se pohybuje rovnoměrně zrychleným pohybem se zrychlením

$$a_1 = \frac{F_1 - F_{t1}}{m} = \frac{mg \sin \alpha - fmg \cos \alpha}{m} = g (\sin \alpha - f \cos \alpha) = g \left(\frac{h}{l} - f \frac{d}{l} \right).$$

Zrychlení kvádrů při rovnoměrně zpomaleném pohybu na vodorovné podlaze je

$$a_2 = \frac{F_{t2}}{m} = \frac{fmg}{m} = fg.$$

Z rovnic $v = a_1 t$, $l = \frac{1}{2} a_1 t^2$ rovnoměrně zrychleného pohybu pro konečnou rychlost plyne

$$v = \sqrt{2a_1 l} = \sqrt{2g \left(\frac{h}{l} - f \frac{d}{l} \right) l} = \sqrt{2g(h - fd)}.$$

Obdobně pro stejně velkou počáteční rychlost rovnoměrně zpomaleného pohybu dostaneme

$$v = \sqrt{2a_2 s} = \sqrt{2fgs}.$$

Z rovnosti plyne

$$f = \frac{h}{d + s} = \frac{1}{3}.$$

5 bodů

b) Hledaná práce je

$$\begin{aligned} W &= F_{t2}s + (F_{t1} + F_1)l = fmg s + (fmg \cos \alpha + mg \sin \alpha) l = \\ &= mg(fs + fl \cos \alpha + l \sin \alpha) = mg \left(\frac{h}{d+s} s + \frac{h}{d+s} l \frac{d}{l} + l \frac{h}{l} \right) = \\ &= 2mgh = 410 \text{ J.} \end{aligned}$$

2 body

c) Z výsledku úlohy b) plyne $k = 2$. Na počátku má kvádr na rampě vzhledem k podlaze potenciální energii $E_p = mgh$. Při pohybu kvádrů dolů a po vodorovné rovině třecí síla způsobí jeho zastavení, čímž vykoná práci $W' = mgh$ rovnou jeho původní potenciální energii. Při tlačení kvádrů nahoru působí vnější síla proti síle tření, čímž vykoná stejnou práci $W_1 = mgh$, a navíc zvětší potenciální energii kvádrů, čímž vykoná další práci $W_2 = mgh$. Celková vykonaná práce je $W = W_1 + W_2 = 2mgh$, a tedy $k = 2$.

2 body

4.a) Uvažovaný výkon se využívá pouze na kinetickou energii E_k pohybu. Označíme-li m hmotnost tramvaje, pak pohybový výkon je

$$P = \frac{E_k}{t_1} = \frac{mv_1^2}{2t_1}. \quad (1)$$

Obdobně v čase t_2 platí

$$P = \frac{mv_2^2}{2t_2}. \quad (2)$$

Z rovnosti dostaneme

$$v_2 = v_1 \sqrt{\frac{t_2}{t_1}} = 7,5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

2 body

b) Také v hledaném čase t_3 platí

$$P = \frac{mv_3^2}{2t_3}. \quad (3)$$

Z rovnosti pravých stran vztahů (1) a (3) dostaneme

$$t_3 = t_1 \frac{v_3^2}{v_1^2} = 23 \text{ s}.$$

2 body

c) Při stálém výkonu během rozjždění podle vzorce $P = Fv$ s rostoucí okamžitou rychlostí klesá okamžitá tahová síla a s ní podle 2. Newtonova pohybového zákona $F = ma$ klesá i okamžité zrychlení. Ze vzorců plyne

$$a = \frac{F}{m} = \frac{P}{mv}.$$

V čase t_1 je

$$a_1 = \frac{P}{mv_1} = \frac{\frac{mv_1^2}{2t_1}}{mv_1} = \frac{v_1}{2t_1} = 0,63 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

V čase t_2 je

$$a_2 = \frac{v_2}{2t_2} = \frac{v_1 \sqrt{\frac{t_2}{t_1}}}{2t_2} = \frac{v_1}{2\sqrt{t_1 t_2}} = 0,42 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

V čase t_3

$$a_3 = \frac{v_3}{2t_3} = \frac{v_3}{2 \frac{v_3^2}{v_1^2} t_1} = \frac{v_1^2}{2v_3 t_1} = 0,26 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}.$$

6 bodů

Poznámka: Z řešení plyne, že pohyb se stálým výkonem urychlující síly není pohybem rovnoměrně zrychleným, neboť podle odvozeného vzorce

$$a = \frac{P}{mv}$$

okamžité zrychlení klesá nepřímo úměrně s rostoucí rychlostí.

Přirozeně vznikne otázka, jaké je okamžité zrychlení v nulovém čase, kterým jsme se v úloze nezabývali. Podle uvedeného vzorce vychází nekonečně velké, a to pak

musí být způsobeno nekonečně velkou pohybovou silou. Ve skutečnosti výkon v prvních okamžicích rozjíždění nenaběhne okamžitě na svoji konečnou konstantní hodnotu, stejně tak postupný přenos síly z motoru na kola není okamžitý díky vůli a deformacím materiálu při záběru. Navíc při nejkratším možném náběhu na maximální výkon by v prvních okamžicích došlo k prokluzování kol jako při startu závodních motorových vozidel, kde je účelem vystartovat co nejrychleji. Proto při skutečném rozjezdu vozidel v běžném provozu je doba náběhu výkonu na maximum účelově ještě delší. Uvedené faktory jsme při řešení úlohy zanedbali.

- 5.a) Označme v'_0 velikost rychlosti, při níž by se kulička v nejvyšší poloze zastavila. Ze zákona zachování mechanické energie plyne

$$\frac{1}{2}mv'^2_0 = mg \cdot 2l$$

plyne

$$v'_0 = \sqrt{4gl} = 3,4 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

Aby se tyčka s kuličkou otáčely, musí být splněna podmínka $v_0 > v'_0$.

2 body

- b) Ze zákona zachování mechanické energie

$$\frac{1}{2}mv^2_1 = mg \cdot 2l + \frac{1}{2}mv^2_2$$

plyne

$$v_2 = \sqrt{v^2_1 - 4gl} = 1,4 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

2 body

- c) V nejnižší poloze působí kulička na tyč tíhou $m\mathbf{g}$ a setrvačnou odstředivou silou $\mathbf{F}_{s1} = m\frac{v^2_1}{l}$ stejného směru svisle dolů. Kulička tyčku napíná silou o velikosti

$$F_1 = mg + F_{s1} = mg + m\frac{v^2_1}{l} = m\left(g + \frac{v^2_1}{l}\right) = 8,3 \text{ N}.$$

2 body

V nejvyšší poloze působí kulička na tyč tíhou $m\mathbf{g}$ ve směru dolů a setrvačnou odstředivou silou \mathbf{F}_{s2} ve směru nahoru. Velikost setrvačné síly je

$$F_{s2} = m\frac{v^2_2}{l} = m\frac{v^2_1 - 4gl}{l} = m\left(\frac{v^2_1}{l} - 4g\right).$$

Výslednice má velikost

$$F_2 = |mg - F_{s2}| = \left|mg - m\left(\frac{v^2_1}{l} - 4g\right)\right| = m\left|5g - \frac{v^2_1}{l}\right| = 0,51 \text{ N}.$$

Jelikož v číselném dosazení je výraz v absolutní hodnotě kladný, pak $mg > F_{s2}$, výslednice \mathbf{F}_2 směřuje dolů a tyčka je stlačována. **2 body**

- d) Označme v'_2 velikost rychlosti, při níž je splněna podmínka nulové síly působící na tyčku. Pak platí

$$mg = m \frac{v'^2_2}{l}$$

neboli

$$v'^2_2 = gl.$$

Ze zákona zachování mechanické energie plyne

$$\frac{1}{2}mv'^2_1 = mg \cdot 2l + \frac{1}{2}mv'^2_2.$$

Z rovnice dostaneme

$$v'_1 = \sqrt{4gl + v'^2_2} = \sqrt{4gl + gl} = \sqrt{5gl} = 3,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

2 body

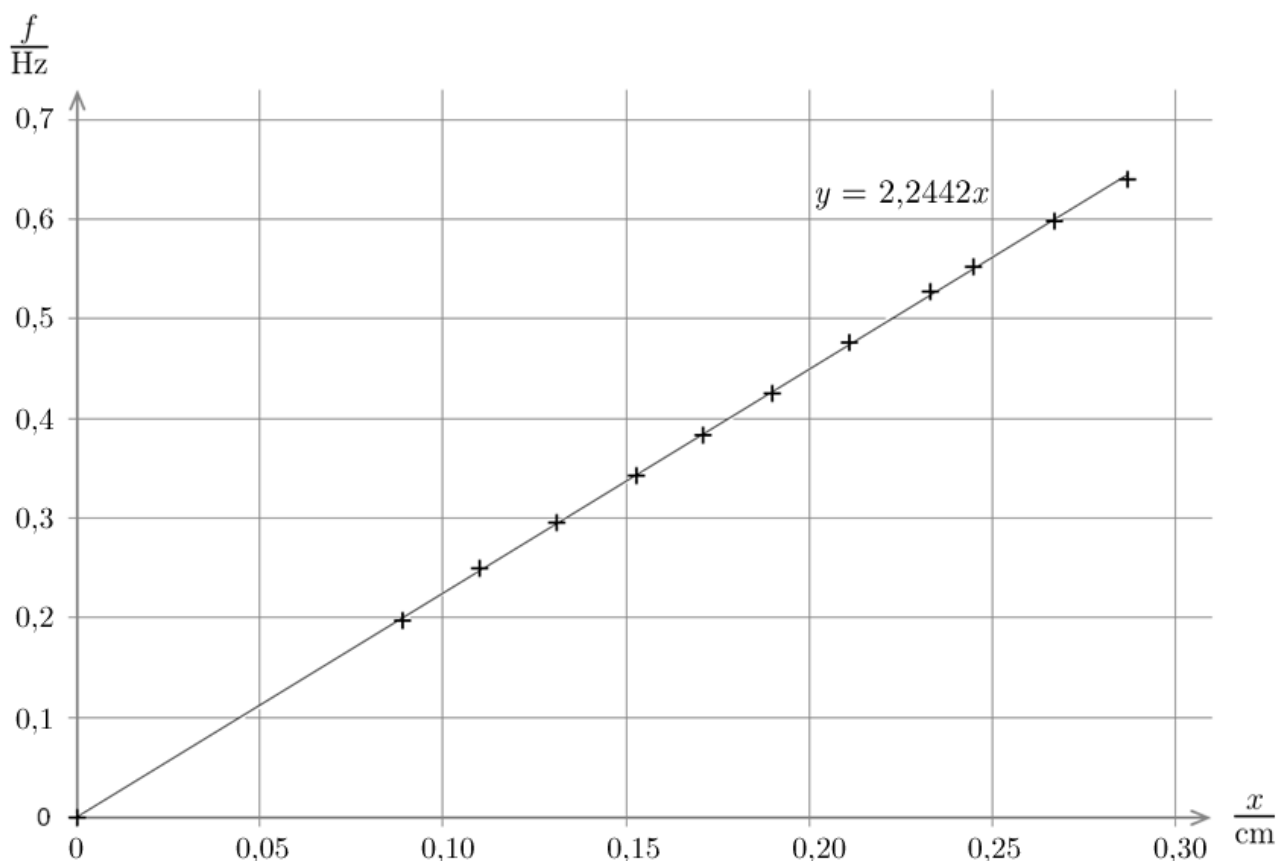
6. Příklady naměřených hodnot:

Výsledky měření pro závitovou tyč o průměru 8 mm: $d = 0,287 \text{ m}$, $l = 1,81 \text{ m}$.

Číslo měření	$\frac{x}{\text{cm}}$	$\frac{10T_1}{\text{s}}$	$\frac{10T_2}{\text{s}}$	$\frac{\bar{T}}{\text{s}}$	$\frac{f}{\text{Hz}}$
1	28,7	15,73	15,54	1,56	0,640
2	26,7	16,81	16,67	1,67	0,597
3	24,5	18,11	18,13	1,81	0,552
4	23,3	19,07	18,87	1,90	0,527
5	21,1	21,00	21,03	2,10	0,476
6	19,0	23,49	23,52	2,35	0,425
7	17,1	26,10	26,07	2,61	0,383
8	15,3	29,38	29,10	2,92	0,342
9	13,1	33,80	33,95	3,39	0,295
10	11,1	39,92	40,22	4,01	0,250
11	8,90	50,83	50,47	5,07	0,197
12	0	∞	∞	∞	0

Typ spojnice trendu zvolen lineární a procházející počátkem. Zobrazena rovnice přímé úměrnosti $y = Ax = 2,2442 \text{ m}^{-1} \cdot \text{s} \cdot x$, $\{y\} = 2,2442 \{x\}$.

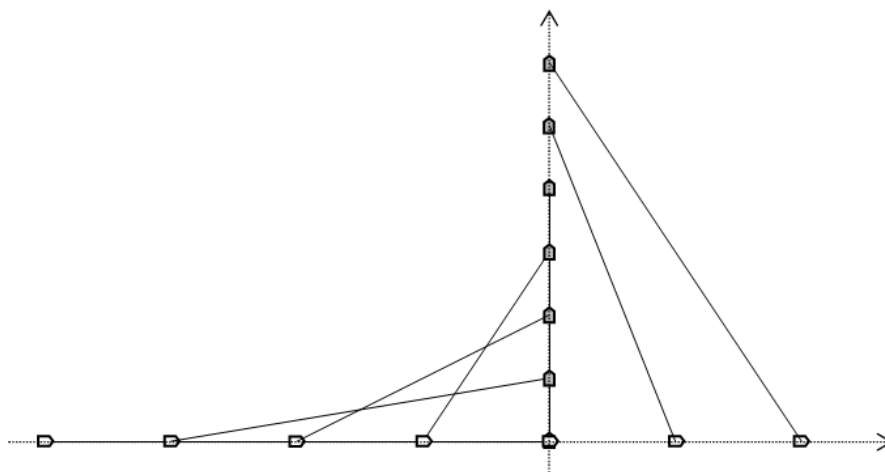
$$A' = \frac{1}{2\pi d} \sqrt{\frac{3g}{l}} = \frac{1}{2\pi \cdot 0,287} \sqrt{\frac{3 \cdot 9,81}{1,81}} = 2,236 \text{ m}^{-1} \cdot \text{s} \cong 2,24 \text{ m}^{-1} \cdot \text{s}.$$



Obr. R1

Závěr: Výsledek měření je v souladu s teoretickým předpokladem. Frekvence kmitů závisí přímo úměrně na vzdálenosti závěsů. Konstanta úměrnosti zjištěná z měření kmitů se s přesností na 3 platné číslice shoduje s hodnotou vypočtenou z teoretického vzorce (u třetí platné číslice lze připustit nesoulad o jednotku).

7.a) Zvolíme vhodné měřítko a v něm sestrojíme polohy člunů se spojnicemi.



Obr. R2

Vzdálenosti mezi čluny vypočteme podle Pythagorovy věty, kterou lze pro libovolný čas zapsat ve tvaru

$$d = \sqrt{(d_0 - v_1 t)^2 + (v_2 t)^2}.$$

Vypočtené vzdálenosti v požadovaných časech jsou v tabulce:

$\frac{t}{s}$	0	10	20	30	40	50	60
$\frac{d}{m}$	320	243	179	144	160	215	288

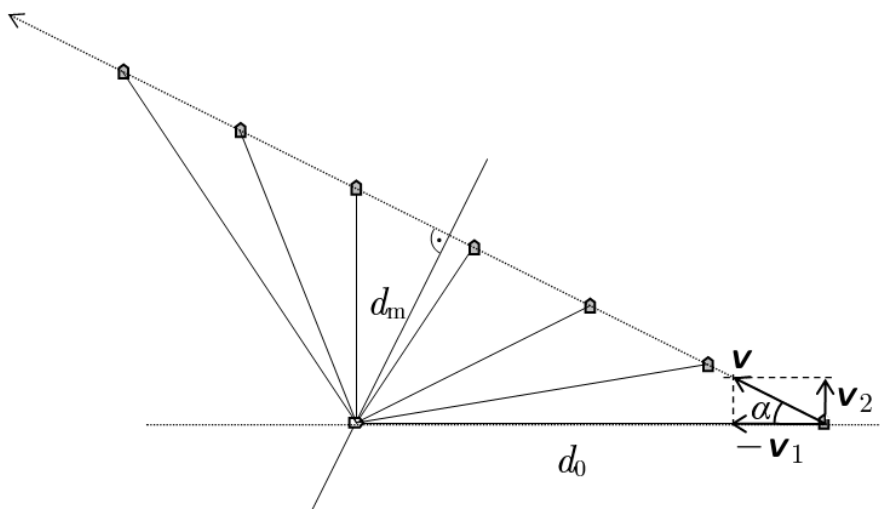
Z vypočtených vzdáleností je nejmenší vzdálenost 144 m, ale nelze tvrdit, že to je vzdálenost při největším přiblížení člunů. **3 body**

b) K sestrojení poloh vypočteme úhel (přesnější údaj je pro další užití ve výpočtech)

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{v_2}{v_1} = 0,5 \quad \Rightarrow \quad \alpha = 26,57^\circ \cong 27^\circ$$

a dráhu Δs uraženou vždy za dobu $\Delta t = 10$ s pohybu

$$\Delta s = v \Delta t = \sqrt{v_1^2 + v_2^2} \cdot \Delta t = 89,4 \text{ m.}$$



Obr. R3

V obrázku R2 z místa pozorovatele (první člun) vedeme kolmici k trajektorii druhého člunu a ze vzniklého pravoúhlého trojúhelníku vypočteme hledanou minimální vzdálenost člunů

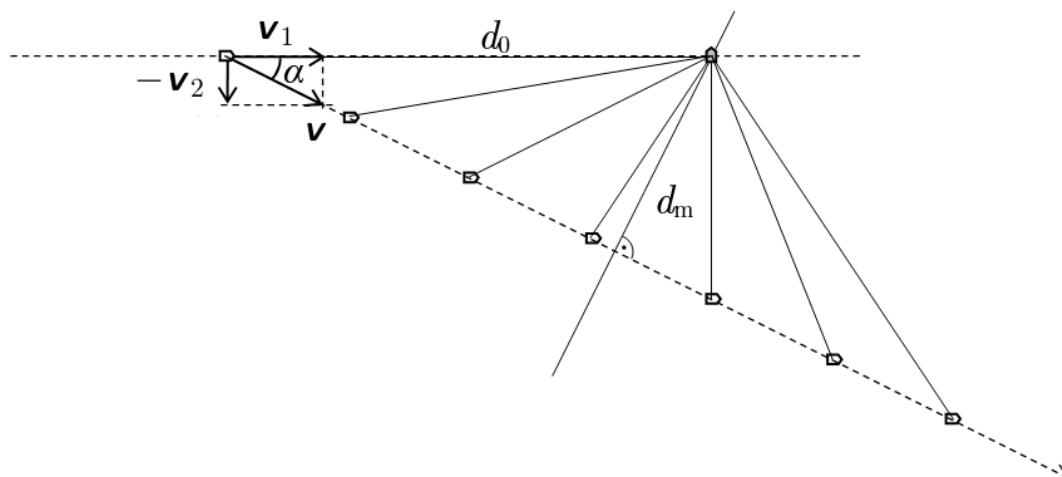
$$\sin \alpha = \frac{d_m}{d_0} \quad \Rightarrow \quad d_m = d_0 \sin \alpha = 143 \text{ m.}$$

4 body

c) K sestrojení poloh vypočtené hodnoty jsou stejné, pouze se mění směry všech rychlostí na opačné:

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{v_2}{v_1} = 0,5 \quad \Rightarrow \quad \alpha = 26,57^\circ \cong 27^\circ,$$

$$\Delta s' = v' \Delta t = \sqrt{v_1^2 + v_2^2} \cdot \Delta t = 89,4 \text{ m.}$$



Obr. R4

V obrázku z místa pozorovatele (druhý člun) vedeme kolmici k trajektorii prvního člunu a ze vzniklého pravoúhlého trojúhelníku vypočteme hledanou minimální vzdálenost člunů

$$\sin \alpha' = \frac{d_m}{d_0} \Rightarrow d_m = d_0 \sin \alpha' = 143 \text{ m.}$$