

6. SEMINÁŘ Z MECHANIKY

6.1 Péro v samočinném zavírači dveří se působením síly o velikosti **25 N** prodlouží o **15 cm**. Jaká je potenciální energie péra, jestliže je při plném otevření dveří prodlouženo o **45 cm**?

$$F = 25 \text{ N}; \Delta y = 1,5 \cdot 10^{-1} \text{ m}; y_{\max} = 4,5 \cdot 10^{-1} \text{ m}. E_p = ?$$

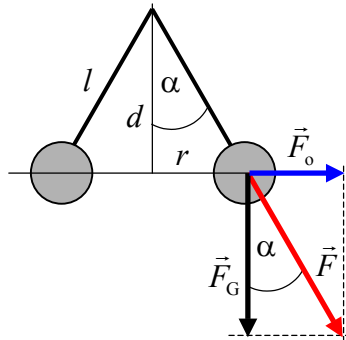
$$F = k\Delta y \Rightarrow k = F/\Delta y; E_p = \frac{1}{2}k y_{\max}^2 \Rightarrow E_p = \frac{F}{2\Delta y} y_{\max}^2, E_{p, \max} = 16,9 \text{ J}.$$

6.2 Kolikrát za sekundu musíme otáčet kuličkou na provázku délky **1 m** aby opisovala kružnici ve svislé rovině?

$$l = 1 \text{ m}; g = 10 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; f = ?$$

$$F_o = F_G \Rightarrow ma_o = mg \Rightarrow \frac{v^2}{l} = l\omega^2 = 4\pi^2 f^2 = g \Rightarrow f = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{g}{l}}$$

6.3 Koule odstředivého regulátoru konají **50** oběhů za minutu. V jaké svislé vzdálenosti od vrcholu je rovina jejich oběhu?



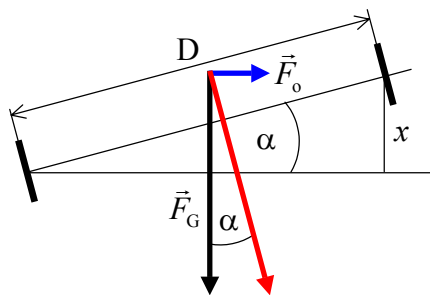
$$f = 5/6 \text{ s}^{-1}; g = 10 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; d = ?$$

$$\frac{F_o}{F_G} = \frac{ma_o}{mg} = \frac{r\omega^2}{g} = \frac{r4\pi^2 f^2}{g} = \frac{r}{d} \Rightarrow$$

$$d = \frac{g}{4\pi^2 f^2}$$

6.4 Vlaku projíždí zatáčkou o poloměru **400 m** rychlostí **45 km · h⁻¹**. O kolik centimetrů musí být vnější kolejnice výše než vnitřní, má-li být výslednice tíhy vlaku a setrvačné odstředivé síly kolmá k rovině kolejnic? Vzdálenost kolejnic je **1,515 m**.

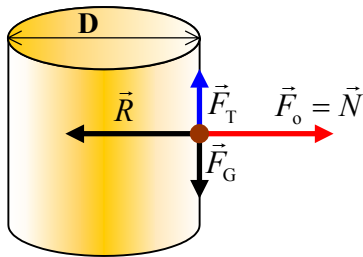
$$R = 4 \cdot 10^2 \text{ m}; v = 45 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}; g = 10 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; x = ?$$



$$\frac{x}{D} = \sin \alpha; \frac{x}{D\sqrt{1 - \frac{x^2}{D^2}}} = \frac{v^2}{Rg} \Rightarrow \frac{x}{\sqrt{D^2 - x^2}} = \frac{v^2}{Rg} \Rightarrow$$

$$x = \frac{v^2 D}{\sqrt{v^4 + R^2 g^2}}, x = 6 \text{ cm}.$$

6.5 Jednou z cirkusových atrakcí je jízda na motocyklu po vnitřní straně válcové plochy se svislou osou. Určete minimální rychlost motocyklu, je-li průměr válcové plochy 18 m a součinitel třecí síly má hodnotu 0,4. Motocykl s jezdcem považujeme za hmotný bod.



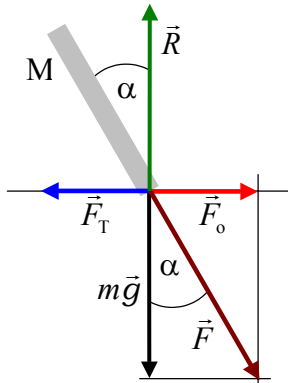
$$D = 18 \text{ m}; f = 0,4; g = 10 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; v_{\min} = ?$$

$$\text{Podmínka rovnováhy: } \vec{F}_G + \vec{F}_T + \vec{F}_o + \vec{R} = \vec{0} \Rightarrow$$

$$F_T = F_G \Rightarrow f F_o = F_G \Rightarrow f \frac{2mv_{\min}^2}{D} = mg \Rightarrow$$

$$v_{\min} = \sqrt{\frac{Dg}{2f}}, \quad \text{1.}$$

6.6 Jakou maximální rychlostí smí jet po vodorovné dráze motocyklista, opisuje-li oblouk o poloměru 90 m a má-li součinitel třecí síly hodnotu 0,4? O jaký úhel se přitom musí odklonit od svislé roviny?



$$R = 90 \text{ m}; f = 0,4; g = 10 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; v, \alpha = ?$$

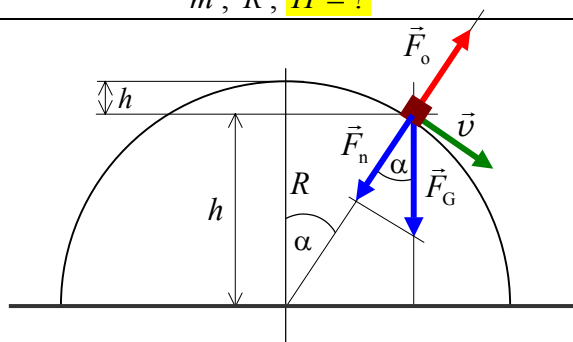
Při náklonu v zatáčce působí motocyklista na vozovku vodorovnou silou, jejíž velikost je rovna velikosti setrvačné odstředivé síly $F_o = mv/R^2$. Aby nepodklouzl, musí být tato síla menší nebo nanejvýš rovna konstantní velikosti třecí síly $F_T = fmg$. Limitní případ maximální rychlosti tedy nastane pro

$$\vec{F}_o = -\vec{F}_T \Rightarrow \frac{mv^2}{R} = fmg \Rightarrow v = \sqrt{fRg}, \quad v = 19 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

$$\text{tg } \alpha = \frac{F_o}{F_G} = \frac{mv^2}{Rmg} \Rightarrow \alpha = \text{arctg} \frac{v^2}{Rg} \Rightarrow \alpha = \text{arctg } f, \quad \alpha = 21,8^\circ.$$

6.7 Malé tělíčko o hmotnosti m začne klouzat bez tření z nejvyššího bodu polokoule o poloměru R. V jaké výšce nad vodorovnou rovinou se tělíčko odtrhne od povrchu polokoule?

$$m; R; H = ?$$



Dostředivou silou, udržující pohybující se tělíčko na polokouli, je výslednice \vec{F} síly \vec{F}_n (normálové složky tíhové síly \vec{F}_G) o velikosti $F_n = mg \cos \alpha$ a setrvačné odstředivé síly \vec{F}_o o velikosti $F_o = mv^2/R$. Platí tedy

$$\vec{F} = \vec{F}_n + \vec{F}_o; \vec{F}_n \uparrow \downarrow \vec{F}_o \Rightarrow F = F_n - F_o \Rightarrow F = mg \cos \alpha + m \frac{v^2}{R}.$$

K odtržení tělíska od polokoule dojde v okamžiku, kdy $F = 0 \Rightarrow \cos \alpha = v^2/Rg$.

Klesne-li tělíska o výšku h je úbytek jeho potenciální energie roven přírůstku jeho energie kinetické $\Rightarrow mgh = \frac{1}{2}mv^2 \Rightarrow v^2 = 2hg$. V okamžiku odtržení je tedy

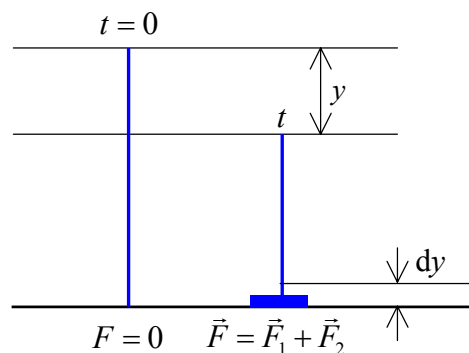
$$\cos \alpha = \frac{v^2}{Rg} = \frac{2hg}{Rg} = \frac{2h}{R}.$$

Z obrázku je zřejmé, že v okamžiku odtržení je také možno psát $\cos \alpha = \frac{R-h}{R}$.

Srovnáním obou vztahů dostáváme

$$\frac{2h}{R} = \frac{R-h}{R} \Rightarrow h = \frac{R}{3} \Rightarrow \boxed{H = \frac{2}{3}R}$$

6.8 Homogenní řetěz, jehož jednotková délka má hmotnost τ , visí svisle tak, že se spodním koncem dotýká stolu. Je-li jeho druhý konec uvolněn, řetěz padá. Jakou silou působí řetěz na stůl, když urazil délku y ?



$$\tau; y; F=?$$

$F = F_1 + F_2$; $F_1 = y\tau g$ – velikost tíhy řetězu ležícího na stole v okamžiku t . Element dy řetězu, pohybující se rychlostí v_y , ztratí při dopadu na stůl během časového intervalu dt veškerou svoji hybnost a udělí tak stolu silový impuls

$$F_2 dt = \tau dy v_y \Rightarrow F_2 = \frac{dy}{dt} \tau v_y = v_y^2 \tau.$$

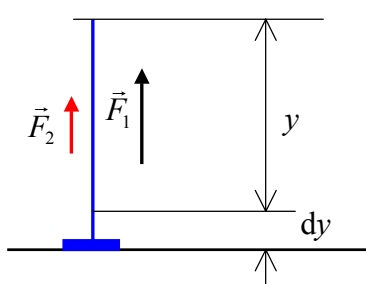
Pro rychlost v_y volného pádu z výšky y platí $v_y = \sqrt{2gy}$, takže $F_2 = 2y\tau g$. Celková síla, kterou řetěz působí na stůl po uražení dráhy y , je tedy

$$F = y\tau g + 2y\tau g \Rightarrow \boxed{F = 3y\tau g}$$

6.9 Homogenní provaz, jehož jednotková délka má hmotnost τ , leží svinut na vodorovném hladkém stole. Jeden jeho konec je zvedán rychlostí v_0 svisle vzhůru. Jak velkou silou je nutno táhnout vzhůru v okamžiku, kdy je horní tažený konec ve výšce y nad stolem?

$$\tau; v_0; y; F=?$$

$F = F_1 + F_2$; $F_1 = y\tau g$ – velikost tíhy provazu o délce y . \vec{F}_2 – síla, kterou je nutno působit na element dy provazu, aby byl uveden z klidu do pohybu o rychlosti v_0 . Pro impuls této síly platí



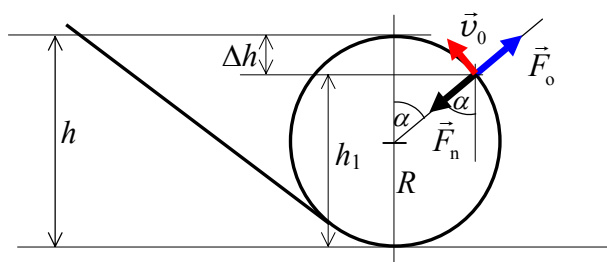
$$F_2 dt = \tau dy v_0 \Rightarrow F_2 = \frac{dy}{dt} \tau v_0 = v_0^2 \tau.$$

Pro celkovou „tažnou“ sílu tedy platí

$$F = F_1 + F_2 = y\tau g + v_0^2 \tau \Rightarrow \boxed{F = \left(y + \frac{v_0^2}{g} \right) \tau g}$$

6.10 Malé tělísko o hmotnosti m začne klouzat bez tření z výšky h po nakloněné rovině přecházející ve válcovou plochu o poloměru R . V jaké výšce se tělísko odtrhne od válcové plochy, je-li $h = 2R$? Jaké jsou další možnosti?

$$m; h; R; h = 2R; h_1 = ?$$



K odtržení od válcové plochy dojde v okamžiku, kdy **rostoucí** normálová složka tíhy F_n dosáhne velikosti setrvačné odstředivé síly F_o \Rightarrow

$$F_n = F_o \Rightarrow mg \cos \alpha = \frac{mv_0^2}{R}.$$

Ve výšce, která je o Δh menší než původní (**klidová**) výška $h (= 2R)$, je kinetická energie tělíska rovna úbytku jeho potenciální tíhové energie \Rightarrow

$$\frac{1}{2} mv_0^2 = mg \Delta h \Rightarrow v_0^2 = 2\Delta h g.$$

Z obrázku je patrné, že $\cos \alpha = \frac{R - \Delta h}{R} \Rightarrow$

$$F_n = F_o \Rightarrow mg \frac{R - \Delta h}{R} = \frac{m}{R} 2\Delta h g \Rightarrow \Delta h = R/3 \Rightarrow h_1 = 2R - \Delta h \Rightarrow \boxed{h_1 = \frac{5}{3} R}$$

Další možnosti

1. Výška h je dána obecně (bez vazby na poloměr R)

$$\frac{1}{2} mv_0^2 = mg(h - h_1) \wedge mg \cos \alpha = \frac{mv_0^2}{R} \wedge \cos \alpha = \frac{h_1 - R}{R} \Rightarrow v_0^2 = 2g(h - h_1) \Rightarrow$$

$$\frac{h_1 - R}{R} = \frac{2(h - h_1)}{R} \Rightarrow \boxed{h_1 = \frac{2h + R}{3}}$$

2. Jaká musí být výška h , aby těleso vykonalo celou obrátku po válcové ploše a nespadlo?

Těleso musí v tomto případě dosáhnout alespoň nejvyššího bodu válcové plochy. To znamená, že $h_1 = 2R$; $\alpha = 0$. S ohledem na předchozí výsledky tedy platí

$$\frac{1}{2}mv_0^2 = mg(h-2R) \wedge mg = \frac{mv_0^2}{R} \Rightarrow v_0^2 = 2g(h-2R) \wedge v_0^2 = Rg \Rightarrow \boxed{h = \frac{5}{2}R}$$

6.11 Rychlost tělesa (hmotného bodu) v nejnižším bodě nakloněné roviny (α) je v_0 . Těleso se nejdříve pohybuje zpomaleným pohybem po nakloněné rovině vzhůru a po zastavení se vrací zpět do nejnižšího bodu. Určete výšku h bodu, v němž se těleso zastaví, okamžik t_1 dosažení tohoto bodu, okamžik t_2 návratu do nejnižšího bodu a rychlost v'_0 tělesa v tomto okamžiku. Součinitel třecí síly při pohybu tělesa po nakloněné rovině je k . Řešte nejdříve obecně a pak pro hodnoty $\alpha = 30^\circ$, $v_0 = 5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}$, $k = 0,1$ a $g = 9,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}$.

$$\alpha = 30^\circ, v_0 = 5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}, k = 0,1, g = 9,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; h, t_1, t_2, v'_0 = ?$$

a) Pohyb vzhůru

Při pohybu směrem vzhůru působí na těleso síla

$$F_1 = F_t + F_T = mg \sin \alpha + kmg \cos \alpha,$$

kteřá je příčinou konstantního zpomalení

$$a_1 = (\sin \alpha + k \cos \alpha)g.$$

Okamžik t_1 určíme z podmínky pro nulovou okamžitou rychlost rovnoměrně zpomaleného pohybu

$$v_0 - a_1 t_1 = 0 \Rightarrow \boxed{t_1 = \frac{v_0}{g(\sin \alpha + k \cos \alpha)}}, t_1 \doteq 0,94 \text{ s}.$$

Za časový interval $\langle 0, t_1 \rangle$ urazí těleso dráhu

$$s = v_0 t_1 - \frac{1}{2} a_1 t_1^2 = \frac{v_0^2}{g(\sin \alpha + k \cos \alpha)} - \frac{1}{2} (\sin \alpha + k \cos \alpha) g \frac{v_0^2}{g^2 (\sin \alpha + k \cos \alpha)^2} \Rightarrow$$

$$s = \frac{v_0^2}{2g(\sin \alpha + k \cos \alpha)}$$

Vzhledem k tomu, že $s = h/\sin \alpha$, je výška h bodu, v němž se těleso zastaví rovna

$$\boxed{h = \frac{v_0^2 \sin \alpha}{2g(\sin \alpha + k \cos \alpha)}}, h \doteq 1,17 \text{ m}.$$

a) Pohyb dolů

Při pohybu směrem dolů působí na těleso síla

$$F_2 = F_t - F_T = mg \sin \alpha - kmg \cos \alpha,$$

kteřá je (při splnění podmínky $F_2 > 0 \Rightarrow \sin \alpha - k \cos \alpha > 0 \Rightarrow k < \text{tg } \alpha$) příčinou konstantního zrychlení

$$a_2 = (\sin \alpha - k \cos \alpha)g.$$

Dobu t'_2 pohybu do nejnižšího bodu (čas je měřen od okamžiku začátku rovnoměrně zrychleného pohybu tělesa z nejvyššího bodu) určíme ze známé dráhy s jako

$$s = \frac{1}{2} a_2 t_2'^2 \Rightarrow t_2' = \sqrt{\frac{2s}{a_2}} = \sqrt{\frac{2v_0^2}{2(\sin \alpha + k \cos \alpha)g(\sin \alpha - k \cos \alpha)g}} \Rightarrow$$

$$t_2' = \frac{v_0}{g \sqrt{\sin^2 \alpha - k^2 \cos^2 \alpha}}.$$

Okamžik návratu tělesa do nejnižšího bodu nakloněné roviny je tedy $t_2 = t_1 + t_2' \Rightarrow$

$$t_2 = \left(\frac{1}{\sin \alpha + k \cos \alpha} + \frac{1}{\sqrt{\sin^2 \alpha - k^2 \cos^2 \alpha}} \right) \frac{v_0}{g}, \quad t_2 \doteq 1,96 \text{ s}.$$

Rychlost v_0' tělesa v okamžiku návratu tělesa do výchozího bodu – nejnižšího bodu nakloněné roviny určíme jako $v_0' = a_2 t_2'$ a tedy

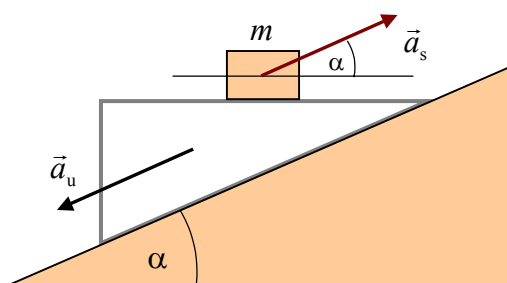
$$v_0' = (\sin \alpha - k \cos \alpha) g \frac{v_0}{g \sqrt{\sin^2 \alpha - k^2 \cos^2 \alpha}} \Rightarrow$$

$$v_0' = v_0 \sqrt{\frac{\sin \alpha - k \cos \alpha}{\sin \alpha + k \cos \alpha}}, \quad v_0' \doteq 4,58 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1}.$$

6.12 Po nakloněné rovině (α) klouže bez tření dolů klín, jehož horní stěna je vodorovná. Na této stěně leží těleso hmotnosti m . Určete minimální hodnotu součinitele třecí síly mezi tělesem a klínem, při níž je těleso vůči klínu v klidu.

$$\alpha, m; \quad k_{\min} = ?$$

Klín, pohybující se vůči klidné nakloněné rovině s unášivým zrychlením \vec{a}_u



($a_u = g \sin \alpha$), je neinerciální soustavou. Na těleso o hmotnosti m , ležící na jeho horní vodorovné stěně a pohybující se spolu s klínem, působí setrvačná síla $\vec{F}_s = m\vec{a}_s = m(-\vec{a}_u)$; $\vec{F}_s = \vec{F}_{s,v} + \vec{F}_{s,s}$;

$$F_{s,v} = ma_s \cos \alpha = mg \sin \alpha \cos \alpha,$$

$$F_{s,s} = ma_s \sin \alpha = mg \sin^2 \alpha.$$

Těleso je vůči pohybujícímu se klínu v klidu tehdy, je-li třecí síla mezi tělesem a klínem větší nebo rovna vodorovné složce setrvačné síly. V případě rovnosti platí

$$F_{s,v} = F_T \Rightarrow mg \sin \alpha \cos \alpha = k_{\min} (mg - mg \sin^2 \alpha) \Rightarrow$$

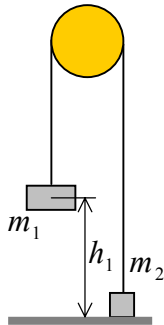
$$\sin \alpha \cos \alpha = k_{\min} (1 - \sin^2 \alpha) \Rightarrow \sin \alpha \cos \alpha = k_{\min} \cos^2 \alpha \Rightarrow \boxed{k_{\min} = \tan \alpha}$$

6.13 Kotouč se otáčí kolem svislé osy procházející jeho středem a koná $n = 10 \text{ ot} \cdot \text{min}^{-1}$. V jaké maximální vzdálenosti od středu kotouče se ještě na jeho povrchu udrží malé těleso, je-li statický součinitel třecí síly mezi tělesem a povrchem kotouče $k = 0,2$.

$$n = 10 \text{ ot} \cdot \text{min}^{-1} \Rightarrow \omega = \pi/3 \text{ s}^{-1}; \quad k = 0,2; \quad g = 9,8 \text{ m} \cdot \text{s}^{-2}; \quad a_{\max} = ?$$

$$F_o = F_T \Rightarrow ma_{\max} \omega^2 = kmg \Rightarrow a_{\max} = \frac{g}{\omega^2}, a_{\max} \doteq 8,9 \text{ m}.$$

6.14 Na neroztažitelné a dokonale ohebné niti vedené přes pevnou kladku zanedbatelné hmotnosti visí dvě nehybná závaží. První z nich o hmotnosti $m_1 = 3 \text{ kg}$ je ve výšce $h_1 = 1 \text{ m}$ nad vodorovnou rovinou, druhé těleso o hmotnosti $m_2 = 1 \text{ kg}$ se této roviny



dotýká. Závaží jsou uvolněna a pohybují se rovnoměrně zrychleným pohybem až do okamžiku dopadu prvního tělesa na vodorovnou rovinu. Do jaké výšky vystoupí druhé těleso?

$$m_1 = 3 \text{ kg}, m_2 = 1 \text{ kg}, h_1 = 1 \text{ m}; h_2 = ?$$

Po uvolnění se soustava pohybuje se zrychlením $a = \frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} g$.

Okamžik dopadu prvního tělesa na vodorovnou rovinu určíme ze známé dráhy h_1 jeho pohybu jako

$$t = \sqrt{\frac{2h_1}{a}} \Rightarrow t = \sqrt{\frac{2h_1(m_1 + m_2)}{(m_1 - m_2)g}}.$$

V tomto okamžiku se druhé těleso nachází ve výšce h_1 , má rychlost

$$v = at \Rightarrow v = \sqrt{\frac{2h_1(m_1 - m_2)g}{m_1 + m_2}}$$

a kinetickou energii

$$E_k = \frac{1}{2} m_2 v^2 = \frac{1}{2} m_2 \frac{2h_1(m_1 - m_2)g}{m_1 + m_2} \Rightarrow E_k = \frac{m_2 h_1 (m_1 - m_2)g}{m_1 + m_2}.$$

Druhé těleso se bude dále pohybovat (se zpomalením g) až do úplné přeměny své kinetické energie v energii potenciální. Přitom vystoupí do výšky h_2 , kterou určíme ze zákona zachování mechanické energie

$$-\Delta E_k = \Delta E_p \Rightarrow \frac{m_2 h_1 (m_1 - m_2)g}{m_1 + m_2} = m_2 (h_2 - h_1)g \Rightarrow \frac{h_1 (m_1 - m_2)}{(m_1 + m_2)} = h_2 - h_1 \Rightarrow$$

$$h_2 = \frac{2m_1}{m_1 + m_2} h_1, h_2 = 1,5 \text{ m}.$$