

# Řešení testu 1

Mechanika a kontinuum  
NAFY001

čtvrtek 24. listopadu 2022

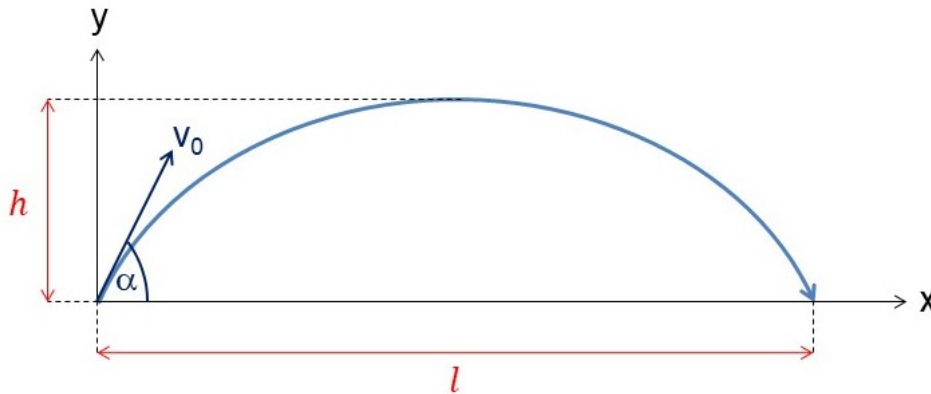
## Příklad 1

**Zadání:** Uvažujme obecný šikmý vrh s nulovou počáteční polohou  $x_0 = 0$ ,  $y_0 = 0$  a počáteční rychlostí  $v_0$ , jejíž vektor svírá s osou  $x$  úhel  $\alpha$ .

Nakreslete trajektorii pohybu hmotného bodu.

Vypočítejte vzdálenost  $l$ , ve které dopadne hmotný bod na zem, a maximální výšku  $h$ , do které vystoupá hmotný bod.

Jaký je poměr doby, po kterou hmotný bod stoupá (doba výstupu), a celkové doby pohybu (doba letu)? Jaký je poměr  $h/l$ ?



**Řešení:** Řešení pohybových rovnic pro obecný šikmý vrh se zadanými počátečními podmínkami jsou polohy  $x(t)$ ,  $y(t)$  a rychlosti  $v_x(t)$  a  $v_y(t)$ .

$$x(t) = v_0 t \cos \alpha \quad (1)$$

$$y(t) = v_0 t \sin \alpha - \frac{1}{2} g t^2 \quad (2)$$

$$v_x(t) = v_0 \cos \alpha \quad (3)$$

$$v_y(t) = v_0 \sin \alpha - g t \quad (4)$$

V nejvyšším bodě parabolické trajektorie (čas  $t_1$ ) je rychlost  $v_y(t_1) = 0$

$$0 = v_0 \sin \alpha - g t_1$$

$$t_1 = \frac{v_0 \sin \alpha}{g} \quad (5)$$

a zároveň platí  $y(t_1) = h$ .

$$h = \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{g} - \frac{g v_0^2 \sin^2 \alpha}{2 g^2}$$

$$h = \frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{2g} \quad (6)$$

V bodě dopadu (čas  $t_2 \neq 0$ ) se nachází hmotný bod v nulové výšce  $y(t_2) = 0$

$$\begin{aligned}0 &= v_0 t_2 \sin \alpha - \frac{1}{2} g t_2^2 \\0 &= t_2 \left( v_0 \sin \alpha - \frac{1}{2} g t_2 \right) \\t_2 &= \frac{2v_0 \sin \alpha}{g}\end{aligned}\tag{7}$$

a zároveň platí  $x(t_2) = l$ .

$$l = \frac{2v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha}{g}\tag{8}$$

Z rovnic (5) a (7) vidíme, že doba  $t_2$  je přesně 2krát delší než doba  $t_1$ . Poměr maximální výšky  $h$  a délky vrhu  $l$  určíme z rovnic (6) a (8).

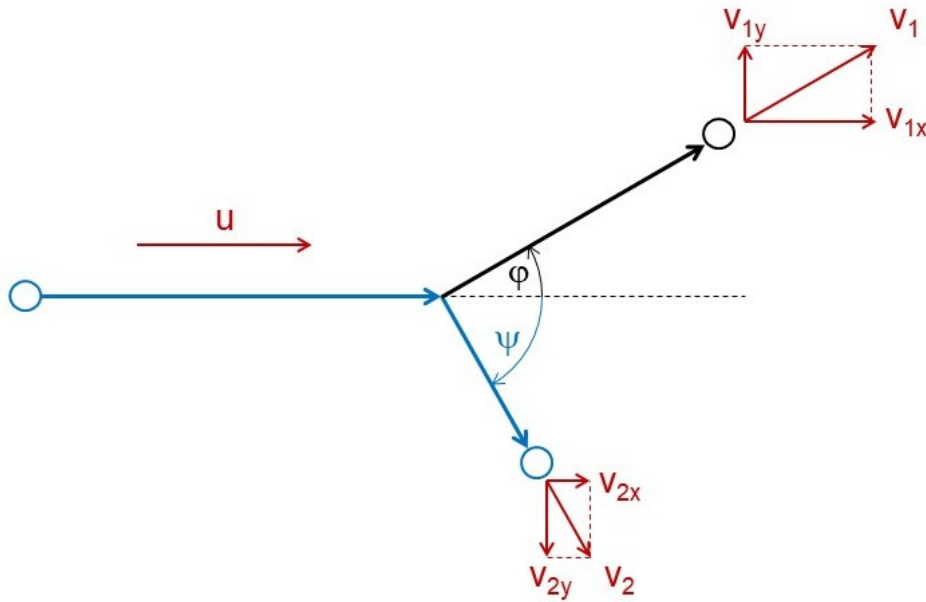
$$\frac{h}{l} = \frac{\frac{v_0^2 \sin^2 \alpha}{2g}}{\frac{2v_0^2 \sin \alpha \cos \alpha}{g}} = \frac{1}{4} \frac{\sin \alpha}{\cos \alpha} = \frac{1}{4} \operatorname{tg} \alpha\tag{9}$$

## Příklad 2

**Zadání:** Bílá kulečnicková koule narazí do stojící černé koule. Dojde k pružné srážce, po níž se pohybuje černá koule ve směru, který svírá s původním směrem pohybu bílé koule úhel  $\varphi = 30^\circ$ .

Jaký je po srážce směr pohybu bílé koule?

Poznámka: Uvažujme stejnou hmotnost obou koulí, jejich rozměry a rotaci zanedbáváme.



**Řešení:** Označme rychlost bílé kulečnickové koule před srážkou jako  $u$ , rychlost černé koule po srážce jako  $v_1$  a rychlost bílé koule po srážce jako  $v_2$ . Pro pružnou srážku platí zákony zachování hybnosti a mechanické energie. V případě hybnosti se zachovávají její  $x$ -ová i  $y$ -ová složka, neboli:

$$\begin{aligned} p_{0x} &= p_{1x} + p_{2x} \\ mu &= mv_{1x} + mv_{2x} \\ u &= v_1 \cos \varphi + v_2 \cos \psi \end{aligned} \quad (1)$$

$$\begin{aligned} p_{0y} &= p_{1y} + p_{2y} \\ 0 &= mv_{1y} - mv_{2y} \\ 0 &= v_1 \sin \varphi - v_2 \sin \psi \end{aligned} \quad (2)$$

V případě energií se zachovávají její kinetické složky, neboli:

$$\begin{aligned} E_{0x} &= E_{k1} + E_{k2} \\ \frac{1}{2}mu^2 &= \frac{1}{2}mv_1^2 + \frac{1}{2}mv_2^2 \\ u^2 &= v_1^2 + v_2^2 \end{aligned} \quad (3)$$

Dosadíme za úhel  $\varphi = 30^\circ$ , prepíšeme rovnice (1) a (2), vyjádříme rychlosti  $u$  a  $v_1$  a dosadíme do rovnice (3).

$$\begin{aligned} u &= \frac{\sqrt{3}}{2}v_1 + v_2 \cos \psi \\ v_1 &= 2v_2 \sin \psi \end{aligned} \tag{4}$$

$$\Rightarrow u = \left(\sqrt{3} \sin \psi + \cos \psi\right) v_2 \tag{5}$$

$$\left(\sqrt{3} \sin \psi + \cos \psi\right)^2 v_2^2 = (2v_2 \sin \psi)^2 + v_2^2$$

$$3 \sin^2 \psi + 2\sqrt{3} \sin \psi \cos \psi + \cos^2 \psi = 4 \sin^2 \psi + 1$$

$$2\sqrt{3} \sin \psi \cos \psi = \sin^2 \psi + 1 - \cos^2 \psi$$

$$\sqrt{3} \sin \psi \cos \psi = \sin^2 \psi \tag{6}$$

Poslední rovnici má řešení pro úhel  $\psi = 0^\circ$ , který odpovídá triviálnímu případu  $v_1 = 0$  a  $u = v_2$ , kdy bílá koule předá černé kouli veškerou svou hybnost a kinetickou energii a sama se po srážce zastaví. Netriviální řešení rovnice (6) je následující:

$$\sqrt{3} \cos \psi = \sin \psi$$

$$\sqrt{3} = \operatorname{tg} \psi \tag{7}$$

$$\psi = 60^\circ \tag{8}$$

Tomuto řešení odpovídají rychlosti  $v_1 = \frac{\sqrt{3}}{2}u$  a  $v_2 = \frac{1}{2}u$ .

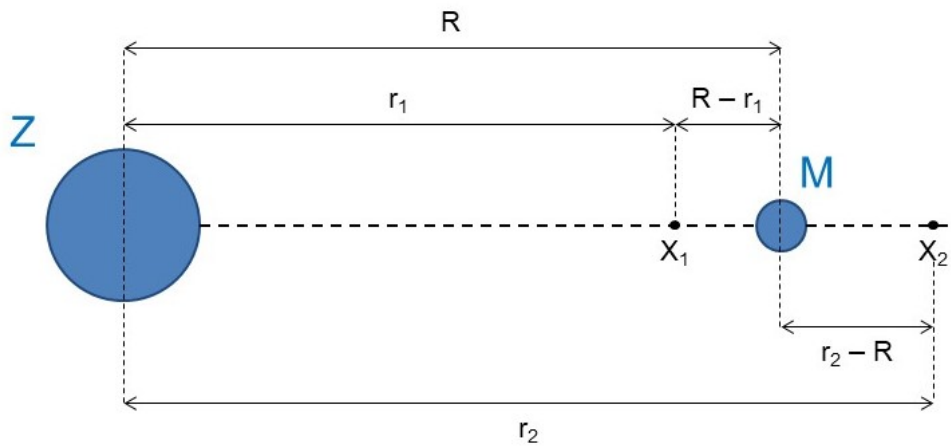
### Příklad 3

**Zadání:** Uvažujme družici o hmotnosti  $m$ , která se pohybuje ve společném gravitačním poli Země a Měsíce. Hledejme body na spojnici středu Země a Měsíce, v nichž mají gravitační síly, kterými působí Země a Měsíc na družici, stejnou velikost.

(a) V jaké vzdálenosti od (středu) Země mají obě gravitační síly stejnou velikost a opačný směr?

(b) V jaké vzdálenosti od (středu) Země mají obě gravitační síly stejnou velikost a stejný směr?

Poznámka: Střední vzdálenost (středů) Země a Měsíce je  $R = 384\,400$  km, poměr hmotností Měsíce a Země je  $\frac{M_M}{M_Z} = \frac{1}{81}$ .



**Řešení:** Velikost gravitační síly, kterou působí Země na družici, je rovna:

$$F_{gz} = \frac{\kappa M_Z m}{r^2}, \quad (1)$$

podobně můžeme napsat velikost gravitační síly, kterou na družici působí Měsíc:

$$F_{gM} = \frac{\kappa M_M m}{(R - r)^2} = \frac{\kappa M_M m}{(r - R)^2}. \quad (2)$$

Hledáme body  $X_1$  a  $X_2$ , dané vzdálenostmi  $r_1$  a  $r_2$  od středu Země, ve kterých mají síly  $F_{gz}$  a  $F_{gM}$  stejnou velikost.

$$\frac{\kappa M_Z m}{r^2} = \frac{\kappa M_M m}{(R-r)^2}$$

$$(R-r)^2 = \frac{M_M}{M_Z} r^2$$

$$R-r = \pm \sqrt{\frac{M_M}{M_Z}} r$$

$$r_1 = \frac{R}{1 + \sqrt{\frac{M_M}{M_Z}}} \quad (3)$$

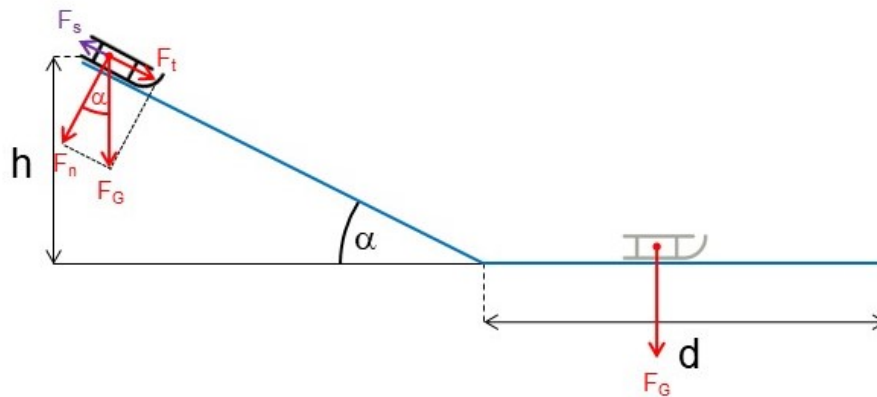
$$r_1 = \frac{9}{10} R = 345\,960 \text{ km} \quad (4)$$

$$r_2 = \frac{R}{1 - \sqrt{\frac{M_M}{M_Z}}} \quad (5)$$

$$r_2 = \frac{9}{8} R = 432\,450 \text{ km} \quad (6)$$

## Příklad 4

**Zadání:** Sánkař sjíždí z kopce se sklonem  $\alpha = 20^\circ$  z výšky  $h = 10$  m podle obrázku. Vypočítejte, jakou vzdálenost  $d$  urazí na rovince, je-li koeficient smykového tření mezi sáněmi a sněhem  $f = 0.1$ .



**Řešení:** Při jízdě z kopce působí ve směru pohybu sánkaře tečná složka tíhové síly  $F_t$  a proti směru jeho pohybu třecí síla  $F_s$ .

$$F_{t1} = F_G \sin \alpha = mg \sin \alpha$$
$$F_{s1} = f F_{n1} = f F_G \cos \alpha = f mg \cos \alpha$$

Z druhého Newtonova zákona můžeme vypočítat zrychlení sánkaře  $a_1$ .

$$F_1 = ma_1$$
$$F_1 = F_{t1} - F_{s1}$$
$$a_1 = g(\sin \alpha - f \cos \alpha) \quad (1)$$

Sánkař koná rovnoměrně zrychlený pohyb, jehož dráhu a rychlost popisují následující vztahy.

$$s_1 = \frac{1}{2} a_1 t_1^2$$
$$v_1 = a_1 t_1 \Rightarrow t_1 = \frac{v_1}{a_1}$$
$$s_1 = \frac{v_1^2}{2a_1}$$

Dráhu  $s_1$  můžeme vyjádřit ze známé výšky  $h$  a spočítat rychlost  $v_1$  sánkaře na konci kopce.

$$v_1 = \sqrt{2a_1 s_1}$$
$$v_1 = \sqrt{\frac{2hg}{\sin \alpha} (\sin \alpha - f \cos \alpha)} \quad (2)$$



Při jízdě po rovině působí proti směru pohybu sáňkaře třecí síla  $F_{s2}$ .

$$F_{s2} = fF_{n2} = fmg$$

Z druhého Newtonova zákona vypočítáme zrychlení sáňkaře  $a_2$ .

$$\begin{aligned} F_2 &= ma_2 \\ F_2 &= F_{s2} \\ a_2 &= fg \end{aligned} \tag{3}$$

Sáňkař koná rovnoměrně zpomalený pohyb, jehož dráhu a rychlost popisují následující vztahy.

$$\begin{aligned} s_2 &= v_1 t_2 - \frac{1}{2} a_2 t_2^2 \\ v_2 &= v_1 - a_2 t_2 \end{aligned}$$

Na konci pohybu je rychlost  $v_2$  nulová. Můžeme si tedy vyjádřit čas  $t_2$  a dopočítat dráhu  $s_2 = d$ .

$$\begin{aligned} t_2 &= \frac{v_1}{a_2} \\ d &= \frac{v_1^2}{a_2} - \frac{v_1^2}{2a_2} \\ d &= \frac{v_1^2}{2a_2} \\ d &= \frac{2hg}{2gf \sin \alpha} (\sin \alpha - f \cos \alpha) \end{aligned}$$

$$d = \frac{h}{f} - h \cot \alpha \tag{4}$$

$$d = 72.5 \text{ m} \tag{5}$$