

TFYA

Technická fyzika pro FEL
Příklady ze cvičení

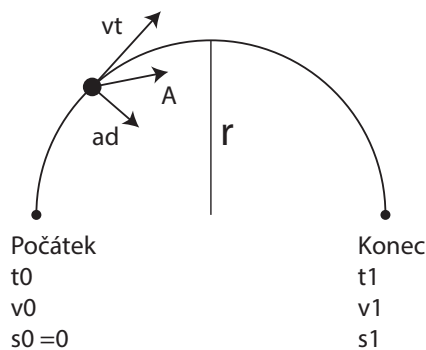
Vlak po kruhové dráze

Vlak se pohybuje po kruhové dráze o poloměru r v počátečním okamžiku má vlak rychlost v_0 a v koncovém v_1 , mezi počátečním a koncovým bodem vlak urazil dráhu s .

- Určete dobu T potřebnou k uražení dráhy s .
- Určete vztah pro velikost celkového zrychlení A vlaku.

Potřebné vztahy

$$a = \frac{dv}{dt}; a_n = \frac{v^2}{r}; a = \frac{ds}{dt}; c^2 = a^2 + b^2$$



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Pohyb rovnoměrně zpomalený $\Rightarrow a < 0$; konst.

$$\begin{aligned}a &= \frac{dv}{dt} \\ dv &= a \cdot dt \\ v &= \int a \, dt \\ v &= a \cdot \int 1 \, dt \\ v &= a \cdot t + C_1 \\ \mathbf{v} &= \mathbf{at} + \mathbf{v}_0\end{aligned}$$

Vyjádříme dráhu

$$\begin{aligned}v &= \frac{ds}{dt} \\ds &= v \cdot dt \\s &= \int v \, dt \\s &= \int (at + v_0) \, dt \\s &= \frac{a \cdot t^2}{2} + v_0 \cdot t + s_0\end{aligned}$$

Vyjádření *Konec* – *Počátek*

Počátek (t_0, v_0, s_0)

$$\begin{aligned}v_0 &= at_0 + v_0 \\s_0 &= \frac{1}{2} \cdot at_0^2 + v_0 \cdot t_0\end{aligned}$$

Konec (t_1, v_1, s_1)

$$\begin{aligned}v_1 &= at_1 + v_0 \\s_1 &= \frac{1}{2} \cdot at_1^2 + v_0 \cdot t_1\end{aligned}$$

Konec-Počátek

$$\begin{aligned}v_1 - v_0 &= at_1 + v_0 - (at_0 + v_0) \\s_1 - s_0 &= \frac{1}{2}at_1^2 + v_0t_1 - \left(\frac{1}{2}at_0^2 + v_0t_0\right)\end{aligned}$$

Úprava na soustavu

$$\begin{aligned}v_1 - v_0 &= at_1 + v_0 - (at_0 + v_0) \\s_1 - s_0 &= \frac{1}{2}at_1^2 + v_0t_1 - \left(\frac{1}{2}at_0^2 + v_0t_0\right) \\v_1 - v_0 &= at_1 - at_0 \\ \underbrace{s_1 - s_0}_S &= \frac{1}{2}a(\underbrace{t_1 - t_0}_T)^2 + v_0(\underbrace{t_1 - t_0}_T)\end{aligned}$$

Výsledná soustava

$$\begin{aligned}v_1 &= aT + v_0 \\S &= \frac{1}{2}aT^2 + v_0T\end{aligned}$$

Výsledný vztah soustavy

$$\begin{aligned}a_t &= \frac{v_1^2 - v_0^2}{2S} \\T &= \frac{2S}{v_0 + v_1}\end{aligned}$$

Celkové zrychlení

$$\begin{aligned}A &= \sqrt{a_n^2 + a_t^2} \\A &= \sqrt{\left(\frac{v^2}{r}\right)^2 + \left(\frac{v_1^2 - v_0^2}{2S}\right)^2}\end{aligned}$$

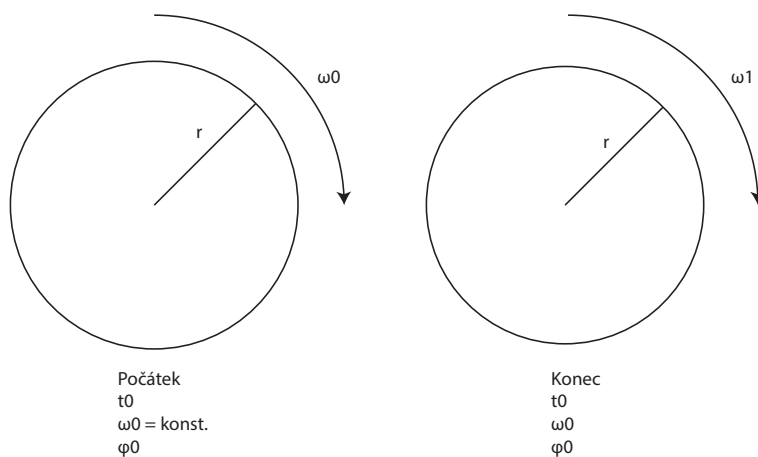
Rotor motoru

Rotor motoru o poloměru r zvýšil své otáčky z hodnoty ω_0 na hodnotu ω_1 za dobu T

- Určete úhlové zrychlení rotoru ϵ a počet otáček vykonaných za dobu T

Potřebné vztahy

$$\epsilon = \frac{d\omega}{dt}; \omega = \frac{d\varphi}{dt}$$



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Vyjádření

$$\begin{aligned}\epsilon &= \frac{d\omega}{dt} \\ d\omega &= \epsilon \cdot dt; \\ \omega &= \int \epsilon dt \\ \omega &= \epsilon t + C_1 \\ \omega &= \epsilon t + \omega_0\end{aligned}$$

$\omega_1 > \omega_0$, pohyb rovnoměrně zrychlený $\epsilon = C$, $\epsilon > 0$

Počátek (ω_0, t_0)

$$\omega_0 = \epsilon t_0 + \omega_0$$

Konec (ω_1, t_1)

$$\omega_1 = \epsilon t_1 + \omega_0$$

Konec - Počtek

$$\omega_1 - \omega_0 = \epsilon t_1 + \omega_0 - (\epsilon t_0 + \omega_0)$$

$$\omega_1 = \epsilon \cdot \underbrace{(t_1 - t_0)}_T + \omega_0$$

$$\omega_1 = \epsilon(T) + \omega_0$$

$$\epsilon = \frac{\omega_1 - \omega_0}{T}$$

Určení počtu otáček (*musíme znát celý opsaný úhel za dobu T*)

$$\omega = \frac{d\varphi}{dt}$$

$$d\varphi = \omega \cdot dt$$

$$\varphi = \int \omega dt$$

$$\varphi = \int (\epsilon t + \omega_0) dt$$

$$\varphi = \frac{1}{2} \epsilon t^2 + \omega_0 t + (C = 0)$$

$$\varphi_1 = \frac{1}{2} \cdot \epsilon T^2 + \omega_0 T$$

$$\varphi_1 = \frac{1}{2} \cdot \frac{\omega_1 - \omega_0}{T} T^2 + \omega_0 T$$

$$\varphi_1 = \frac{(\omega_1 - \omega_0)T + 2\omega_0 T}{2}$$

Nyní máme výsledný vztah ze kterého získáme počet otáček

$$N = \frac{\varphi_1}{2\pi} = \frac{(\omega_1 - \omega_0)T + 2\omega_0 T}{4\pi}$$

Hmotný bod

Hmotný bod, který je na počátku pohybu v klidu, je urychlován zrychlením rovnoměrně narůstajícím během **5s** z hodnoty **5m/s²** na hodnotu **15m/s²** a dále narůstá stejným způsobem.

- Určete zrychlení, rychlost a uraženou dráhu v době **10s** od počátku pohybu.

Potřebné vztahy

$$a = \frac{dv}{dt}; v = \frac{ds}{dt}$$

Vyjádření

Zrychlení narůstá rovnoměrně (linárně)

$$a(t) = a_0 + kt$$

Počátek (soustava rovnic)

$$5 = a_0 + k \cdot 0 \rightarrow a_0 = 5$$

$$15 = a_0 + k \cdot 5 \rightarrow k = 2$$

Zrychlení

$$a(t) = 5 + 2t$$

$$a(10) = 25\text{m/s}^2$$

Výpočet rychlosti

$$a = \frac{dv}{dt}$$

$$dv = a \cdot dt$$

$$v = \int a \, dt$$

$$v = \int 5 + 2t \, dt$$

$$v(t) = 5t + t^2$$

$$v(10) = 150\text{m/s}^2$$

Výpočet dráhy

$$v = \frac{ds}{dt}$$

$$s = \int v \, dt$$

$$s = \int 5t + t^2 \, dt$$

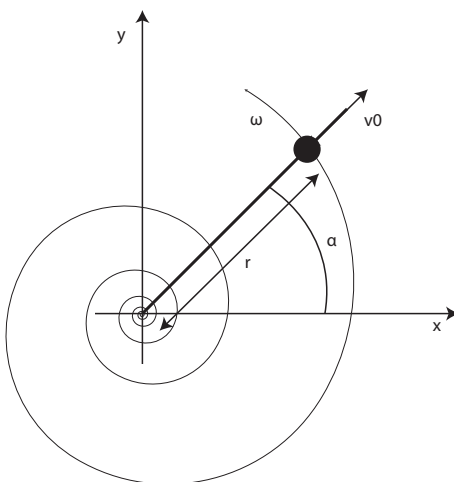
$$s(t) = \frac{5t^2}{2} + \frac{t^3}{3}$$

$$s(10) = 583m$$

Kulička otáčející se podél tyče

Podél rovnoměrně se otáčející tyče se od jejího upevnění rovnoměrně pohybuje kulička.

- Určete parametrické rovnice dráhy kuličky a její celkové, tečné a normálové zrychlení.



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Potřebné vztahy

$$v = \frac{ds}{dt}; a = \frac{dv}{dt}; \begin{aligned} \cos(x)' &= -\sin(x) \\ \sin(x)' &= \cos(x) \end{aligned}$$

Odvození souřadnic x , y , úhel α a velikost r

$$\begin{aligned} \sin(\alpha) &= \frac{y}{r} \\ \cos(\alpha) &= \frac{x}{r} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \alpha &= \omega \cdot t \\ r &= v_0 \cdot t \end{aligned}$$

Vyjádření x , y

$$\begin{aligned} x &= r \cdot \cos(\alpha) \\ y &= r \cdot \sin(\alpha) \end{aligned}$$

Dosazení do vyjádření za \mathbf{r} a $\boldsymbol{\alpha}$

$$x = v_0 \cdot t \cdot \cos(\omega t)$$

$$y = v_0 \cdot t \cdot \sin(\omega t)$$

Určení rychlosti

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_x &= \frac{dx}{dt} \rightarrow (v_0 t \cdot \cos(\omega t))' \\ &= (v_0 t)' \cos(\omega t) + v_0 t (\cos(\omega t))' \\ &= v_0 \cdot \cos(\omega t) + v_0 t \cdot (\omega t)' \cdot (\cos(\omega t))' \\ &= \mathbf{v_0 \cdot \cos(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot (-\sin(\omega t))} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \mathbf{v}_y &= \frac{dy}{dt} \rightarrow (v_0 t \cdot \sin(\omega t))' \\ &= (v_0 t)' \sin(\omega t) + v_0 t (\sin(\omega t))' \\ &= v_0 \cdot \sin(\omega t) + v_0 t \cdot (\omega t)' \cdot (\sin(\omega t))' \\ &= \mathbf{v_0 \cdot \sin(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot (\cos(\omega t))} \end{aligned}$$

Celková velikost rychlosti

$$v^2 = v_x^2 + v_y^2$$

$$v^2 = (v_0 \cdot \cos(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot (-\sin(\omega t)))^2 + (v_0 \cdot \sin(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot (\cos(\omega t)))^2$$

$$v^2 = v_0^2 \cos^2(\omega t) - 2v_0^2 \sin(\omega t) \cdot \cos(\omega t) \cdot t \cdot \omega + v_0^2 t^2 \sin^2(\omega t) \cdot \omega^2 + v_0^2 \sin(\omega t)^2 +$$

$$\underline{2v_0^2 \sin(\omega t) \cdot \cos(\omega t) \cdot t \cdot \omega} + v_0^2 t^2 \omega^2 \cos(\omega t)^2$$

$$\begin{aligned} v_2 &= v_0^2 + \cos(\omega t)^2 + v_0^2 \sin(\omega t)^2 + v_0^2 t^2 \cdot \sin(\omega t)^2 \cdot \omega^2 + v_0^2 t^2 \omega^2 \cos(\omega t)^2 \\ &= v_0^2 (\underline{\sin(\omega t)^2 + \cos(\omega t)^2}) + v_0^2 t^2 \omega^2 \cdot (\underline{\sin(\omega t)^2 + \cos(\omega t)^2}) \end{aligned}$$

$$v_2 = v_0^2 + v_0^2 t^2 \omega^2$$

$$v_2 = v_0^2 (1 + \omega^2 t^2)$$

$$v = \text{sqrt}(v_0^2 (1 + \omega^2 t^2))$$

$$\mathbf{v = v_0 \sqrt{1 + \omega^2 t^2}}$$

Určení zrychlení

$$a_x = \frac{dv_x}{dt}$$

$$\begin{aligned}
&= (v_0 \cdot \cos(\omega t) - v_0 t \cdot \omega \cdot \sin(\omega t))' \\
&= (v_0 \cdot \cos(\omega t))' - (v_0 t \cdot \omega \cdot \sin(\omega t))' \\
&= (-v_0 \cdot \omega \cdot \sin(\omega t)) - ((v_0 t \cdot \omega)' \cdot \sin(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot \sin(\omega t)') \\
&= (-v_0 \cdot \omega \cdot \sin(\omega t)) - (v_0 \cdot \omega \cdot \sin(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot \cos(\omega t) \cdot \omega) \\
\mathbf{a}_x &= -2v_0\omega \cdot \sin(\omega t) - v_0 t \cdot \omega^2 \cdot \cos(\omega t)
\end{aligned}$$

$$a_x = \frac{dv_y}{dt}$$

$$\begin{aligned}
&= (v_0 \cdot \sin(\omega t) - v_0 t \cdot \omega \cdot \cos(\omega t))' \\
&= (v_0 \cdot \sin(\omega t))' - (v_0 t \cdot \omega \cdot \cos(\omega t))' \\
&= (v_0 \cdot \omega \cdot \cos(\omega t)) - ((v_0 t \cdot \omega)' \cdot \cos(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot \cos(\omega t)') \\
&= (v_0 \cdot \omega \cdot \cos(\omega t)) - (v_0 \cdot \omega \cdot \cos(\omega t) + v_0 t \cdot \omega \cdot (-\sin(\omega t) \cdot \omega)) \\
\mathbf{a}_y &= 2v_0\omega \cdot \cos(\omega t) - v_0 t \cdot \omega^2 \cdot (-\sin(\omega t))
\end{aligned}$$

Celkové zrychlení

$$\begin{aligned}
a^2 &= a_x^2 + a_y^2 \\
a^2 &= (-2v_0\omega \cdot \sin(\omega t) - v_0 t \cdot \omega^2 \cdot \cos(\omega t))^2 + (2v_0\omega \cdot \cos(\omega t) - v_0 t \cdot \omega^2 \cdot (-\sin(\omega t)))^2 \\
&= \text{o mnoho derivací později} \\
\mathbf{a} &= v_0 \cdot \omega \cdot \sqrt{4 + \omega^2 t^2}
\end{aligned}$$

Tečné zrychlení určíme z derivace celkového rychlosti

$$\begin{aligned}
a_t &= (v_0 \cdot \sqrt{1 + \omega^2 t^2})' \\
&= v_0 \cdot 2\omega^2 t + \frac{1}{2\sqrt{1 + \omega^2 t^2}} \\
\mathbf{a}_t &= \frac{v_0 \omega^2 t}{\sqrt{1 + \omega^2 t^2}}
\end{aligned}$$

Určení normálového zrychlení

$$\begin{aligned}
a_2 &= a_t^2 + a_n^2 \rightarrow a_n^2 = a^2 - a_t^2 \\
a_n &= v_0^2 \omega^2 (4 + \omega^2 t^2) - \frac{v_0^2 \omega^4 t^2}{1 + \omega^2 t^2} \\
\mathbf{a}_n &= \frac{v_0 \omega (2 + \omega^2 t^2)}{\sqrt{1 + \omega^2 t^2}}
\end{aligned}$$

Těleso ve stacionárním a homogenním poli

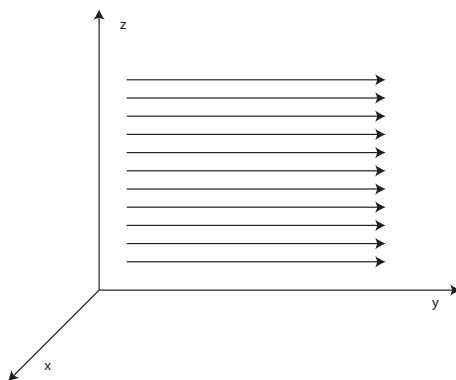
Zjistěte, jak se pohybuje bodové těleso ve stacionárním homogenním silovém poli (takovým polem může být gravitační nebo elektrostatické pole).

Potřebné vztahy

$$v = \frac{ds}{dt}; a = \frac{dv}{dt}; F = m \cdot a$$

Stacionární pole = neměné v čase t .

Homogenní pole = nezávislost vektoru síly na čase.



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Souřadný systém zvolíme tak, aby vektor síly byl rovnoběžný s osou („ y “)

$$\begin{aligned} \vec{F} &= F_y (\text{ostatní složky vektoru síly budou } 0) \\ \left. \begin{aligned} F_x &= m \cdot a_x \\ F_y &= m \cdot a_y \\ F_z &= m \cdot a_z \end{aligned} \right\} \begin{aligned} &\text{Pohyb ve směru } \mathbf{x}, \mathbf{y} \text{ bude rovnoměrný} \\ &\text{a ve směru } \mathbf{y} \text{ rovnoměrně zrychlený} \end{aligned} \end{aligned}$$

Určení rychlosti

$$\begin{aligned} a_x &= \frac{dv_x}{dt} \\ dv_x &= a_x \cdot dt \\ v_x &= \int a_x dt \\ \mathbf{v}_x &= \mathbf{0} + \mathbf{v}_{x0} \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 a_y &= \frac{dv_y}{dt} \\
 dv_y &= a_y \cdot dt \\
 v_y &= \int \frac{F}{m} dt \\
 \mathbf{v}_y &= \frac{\mathbf{F}}{m} t + \mathbf{v}_{y0}
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 a_z &= \frac{dv_z}{dt} \\
 dv_z &= a_z \cdot dt \\
 v_z &= \int a_z dt \\
 \mathbf{v}_z &= \mathbf{0} + \mathbf{v}_{z0}
 \end{aligned}$$

Existuje takové natočení souřadného systému, kde bude např.
 $\mathbf{V}_{z0} = \mathbf{0}$ (Počáteční rychlost ve směru osy z)

$$\begin{aligned}
 v_x &= v_{x0} \\
 v_y &= \frac{F}{m} t + v_{y0} \rightarrow \text{jedná se o rovinný pohyb} \\
 v_z &= 0
 \end{aligned}$$

Určení trajektorie

$$\begin{aligned}
 v_x &= \frac{dx}{dt} \\
 dx &= v_{x0} dt \\
 x &= \int v_x dt \\
 \mathbf{x} &= \mathbf{v}_{x0} t + \mathbf{x}_0
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 v_y &= \frac{dy}{dt} \\
 dy &= v_y dt \\
 y &= \int \frac{F}{m} t + v_{y0} dt \\
 \mathbf{y} &= \frac{\mathbf{F}}{2m} t^2 + \mathbf{v}_{y0} t + \mathbf{y}_0
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
v_z &= \frac{dz}{dt} \\
dz &= v_z dt \\
z &= \int v_z dt \\
\mathbf{z} &= \mathbf{0}
\end{aligned}$$

Zvolený souřadnicový systém lze ještě posunout tak, aby v čase $\mathbf{t} = \mathbf{0}$ procházelo bodové těleso počátkem.

$$\begin{aligned}
x &= v_{x0}t \\
y &= \frac{F}{2m}t^2 + v_{y0}t \\
z &= 0
\end{aligned}$$

- $v_{x0} \rightarrow y = y(t) \rightarrow$ posun po přímce
- $v_{x0} \neq 0$

Vyjádření parametru

$$\begin{aligned}
t &= \frac{x}{v_0} \\
\frac{F}{2m} \left(\frac{x}{v_0} \right)^2 + v_{y0} \left(\frac{x}{v_0} \right) \\
\frac{dy}{dx} &= \frac{F}{2m} \left(\frac{x}{v_0} \right)^2 + v_{y0} \left(\frac{x}{v_0} \right)
\end{aligned}$$

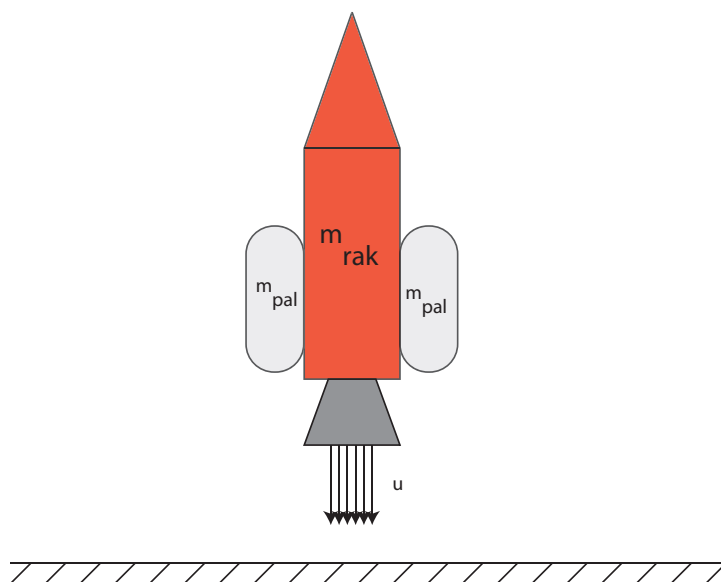
Raketa

Raketa o hmotnosti m_{rak} nese pohonné látky o hmotnosti m_{pal} a plyny tryskají z rakety rychlostí u .

- Určete možné zvýšení rychlosti rakety v kosmickém prostoru (zanedbáváme odpor vzduchu a gravitační pole země).

Potřebné vztahy

$$p = m \cdot v$$



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Plyny z rakety tvoří izolovaný systém → zákon zachování hybnosti
hybnost před zapálením motoru = hybnost systému po zapálení motoru

$$p(t) = m(t) \cdot v(t) \rightarrow \text{hybnost rakety}$$

$$p(t + dt) = m(t + dt) \cdot v(t + dt) + \underbrace{\mu^*}_{\text{hybnost tryskajících plynů}} (v(t + dt) - u)$$

$$m(t + dt) = m(t) + dm$$

$$v(t + dt) = v(t) + dv$$

$$\mu = -dm$$

$$p(t) = p(t + dt)$$

$$m(t) \cdot v(t) = (m(t) + dm) \cdot (v(t) + dv) - dm(v(t) + dv - \mu)$$

$$m(t) \cdot v(t) = m(t) \cdot v(t) + m(t)dv + dm v(t) + dm dv - dm v(t) - dm dv + \mu dm$$

$$m(t)dv = -\mu dm$$

$$dv = -\mu \cdot \frac{1}{m(t)} dm$$

$$\int_{v_0}^v dv = -\mu \int_{m_{rak}+m_{pal}}^{m_{rak}} \frac{1}{m(t)} dt$$

$$\underbrace{v - v_0}_{\delta - \text{možné zvýšení rychlosti}} = -\mu \cdot (\ln(m_{rak}) - \ln(m_{rak} + m_{pal}))$$

δ – možné zvýšení rychlosti

$$\Delta v = -\mu \left(\ln \left(\frac{m_{rak}}{m_{rak} + m_{pal}} \right) \right)$$

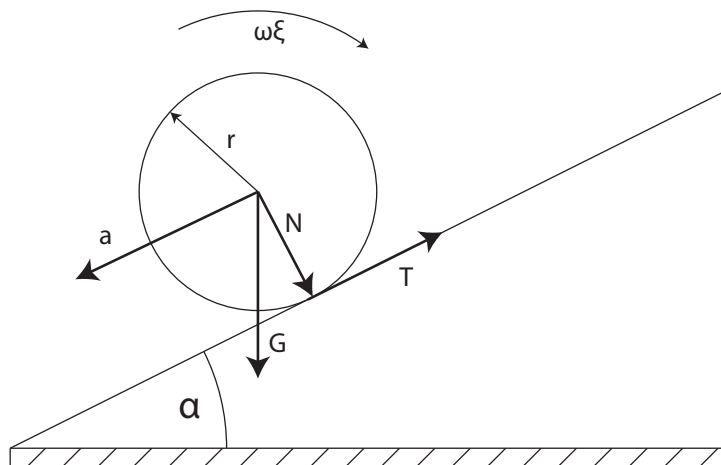
$$\Delta v = -\mu \left(-\ln \left(\frac{m_{rak} + m_{pal}}{m_{rak}} \right) \right)$$

$$\Delta v = \mu \ln \left(\frac{m_{rak}}{m_{pal}} + \frac{m_{pal}}{m_{rak}} \right)$$

$$\Delta v = \mu \ln \left(1 + \frac{m_{pal}}{m_{rak}} \right)$$

Nakloněná rovina

Vyšetřete pohyb kuličky na nakloněné rovině. Jak závisí rychlost, kterou kulička získá na výškovém rozdílu mezi počáteční a koncovou polohou. Koeficient smykového tření j je znám.



Obrázek 1: Náčrt průběhu

Potřebné vztahy

$$F = m \cdot a$$

$$I \cdot \epsilon = F \cdot r \rightarrow \text{II. impulzová věta}$$

moment setrvačnosti \cdot úhlové zrychlení = moment síly

$$T = j \cdot N \rightarrow \text{přítlačná síla}$$

$$E_{pot} = mgh$$

$$E_{kin} = E_{kin} + E_{pot} = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}I\omega^2$$

1. posuvný pohyb těžiště

$$m \cdot a = \sin(\alpha) \cdot m \cdot g - T$$

2. valení kuličky

$$I \cdot \epsilon = T \cdot r$$

3. interakce kuličky a podložky

$$N = \cos(\alpha) \cdot m \cdot g$$

My budeme řešit dva případy

- a) Tření je menší než maximální možné $T < j \cdot N$ v tomto případě bude kulička konat valivý pohyb bez prokluzování tj.

$$a = \epsilon \cdot r; v = \omega \cdot r \quad I = \frac{2}{5}mr^2$$

Dosadíme do rovnice z bodu 2)

$$\frac{2}{5}mr^2 \cdot \frac{a}{r} = T \cdot r$$

$$T = \frac{2}{5}m \cdot a \rightarrow \text{dosadíme do rovnice z bodu 1)}$$

$$m \cdot a = \sin(\alpha) \cdot m \cdot g - \frac{2}{5}m \cdot a$$

$$a + \frac{2}{5}a = g \cdot \sin(\alpha)$$

$$\frac{7}{5}a = g \cdot \sin(\alpha)$$

$$a = \frac{5}{7}g \cdot \sin(\alpha)$$

Dosadíme do rovnice T...

$$T = \frac{2}{5}m \cdot \frac{5}{7}g \cdot \sin(\alpha)$$

$$T = \frac{2}{7}m \cdot g \cdot \sin(\alpha)$$

Podmínka pro čistě valivý odpor

Určení rychlosti (nejsou ztráty třením)

Musí platit zákon zachování energie \rightarrow potenciální energie kuličky se převede na pohybovou energii kuličky

$$E_{kin}^{poč} + E_{pot}^{poč} = E_{kin}^{konec} + E_{pot}^{konec}$$

$$mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}I\omega^2$$

$$mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2} \cdot \frac{2}{5}mr^2 \left(\frac{v}{r}\right)^2$$

$$mgh = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{5}mv^2$$

$$mgh = \frac{7}{10}mv^2$$

$$v = \sqrt{\frac{7}{10}gh} \rightarrow \text{rychlost pohybu při čistě valivém posuvu}$$

b) Tření je maximální (prokluzování) Dosadíme do rovnice 1)

$$\begin{aligned}\mathfrak{M} \cdot a &= \sin(\alpha) \cdot \mathfrak{M} - f \cdot \cos(\alpha) \cdot \mathfrak{M} \cdot g \\ a &= g \cdot \sin(\alpha) - f \cdot g \cdot \cos(\alpha) \\ a &= \frac{dv}{dt} \rightarrow v = \int a \, dt\end{aligned}$$

Určení rychlosti

$$\begin{aligned}v &= \int g \cdot \sin(\alpha) - f g \cdot \cos(\alpha) \, dt \\ v &= g \int \sin(\alpha) - f \cdot \cos(\alpha) \, dt \\ \mathbf{v} &= \mathbf{gt}(\sin(\alpha) - \mathbf{f} \cdot \cos(\alpha))\end{aligned}$$

Určení dráhy

$$\begin{aligned}v &= \frac{ds}{dt} \rightarrow s = \int v \, dt \\ s &= \int gt(\sin(\alpha) - f \cdot \cos(\alpha)) \, dt \\ s &= \frac{gt^2(\sin(\alpha) - f \cdot \cos(\alpha))}{2}\end{aligned}$$

Porovnáním rovnic

$$\begin{aligned}s &= \frac{1}{2}at^2 \cdot a \cdot v = at \\ t^2 &= \frac{2s}{a} \\ v^2 &= a^2 \cdot \frac{2s}{a} \rightarrow \mathbf{v = \sqrt{2sa}} \\ v &= \sqrt{\frac{2gh(\sin(\alpha) - f \cdot \cos(\alpha))}{\sin(\alpha)}} \\ \mathbf{v} &= \mathbf{\sqrt{2gh(1 - f \cdot \cotg(\alpha))}}\end{aligned}$$

Toto je rychlost posuvného pohybu kuličky při otáčivém pohybu s prokluzováním v závislosti na výškovém rozdílu mezi počáteční a koncovou polohou na nakloněné rovině.

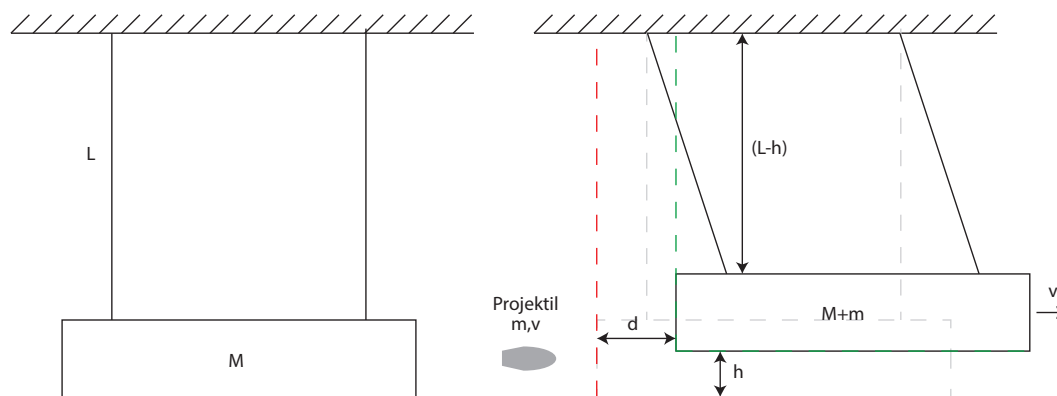
Balistické kyvadlo

Balistické kyvadlo tvořeno truhlíkem s pískem je zavěšeno na dlouhých drátech. Střelíme-li do truhlíku střelu, kyvadlo se vychýlí.

- Na základě výchylky určete rychlost střely

Potřebné vztahy

$$p = m \cdot v; E_{kin} = \frac{1}{2}mv^2; E_{pot} = mgh$$



Obrázek 1: Náčrt průběhu (před nárazem a po nárazu)

Kinetická energie se přemění na energii potenciální

Zákon zachování hybnosti (ZZH)

$$\underbrace{Mv}_{\text{truhlík}} + \underbrace{mv}_{\text{střela}} = \underbrace{(M+m)}_{\text{truhlík + střela}} \cdot v$$
$$v = \frac{m \cdot v}{M + m}$$

Zákon zachování energie (ZZE)

$$(m + M)gh = \frac{1}{2}(m + M)v^2$$
$$v = \sqrt{2gh}$$

Výška „h“ bude v praxi velice malá ($h \ll d$) a velice špatně měřitelná, proto použije pyth. větu.

$$L^2 = (L - h)^2 + d^2$$

$$L^2 = L^2 - 2Lh + h^2 + d^2$$

$$d^2 \approx 2Lh$$

$$h = \frac{d^2}{2L}$$

Dosazení

$$v = \sqrt{2g \frac{d^2}{2L}} \rightarrow v = d \sqrt{\frac{g}{L}}$$

$$d \sqrt{\frac{g}{L}} = \frac{m \cdot v}{M + m}$$

$$v = \frac{M + m}{m} \cdot d \sqrt{\frac{g}{L}}$$

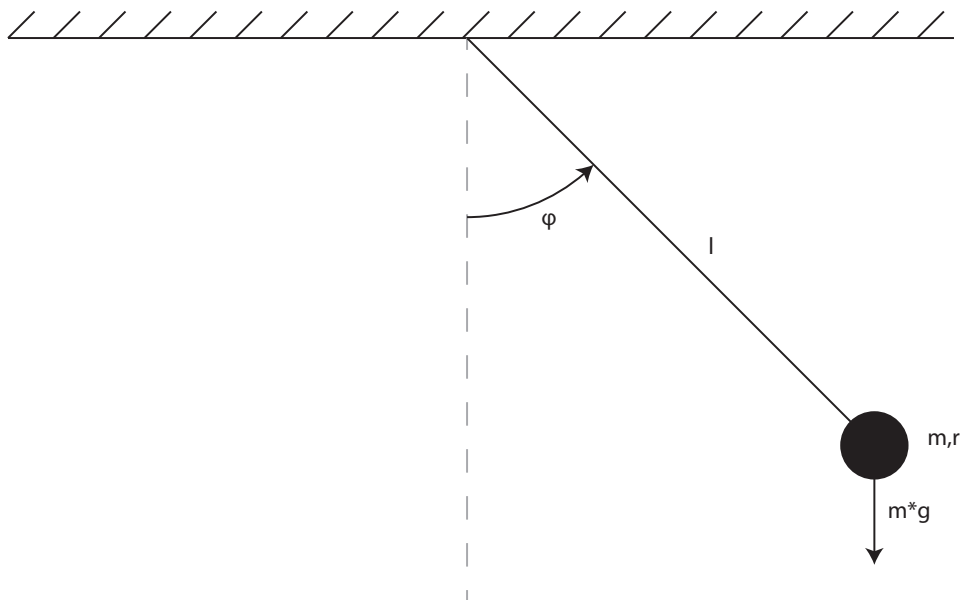
Koule na závěsu

Koule zadaného poloměru „ r “ se mírně kývá na závěsu délky „ l “.

- Spočtěte dobu kyvu kyvadla
- Jaké chyby se dopustíme, budeme-li považovat kouli za hmotný bod

Potřebné vztahy

$$I \cdot \epsilon = M; \vec{M} = \vec{F} \times \vec{l}; \epsilon = \frac{d\omega}{dt}; I = \frac{2}{5}mr^2 + ml^2$$
$$\frac{d^2\varphi}{dt^2} = -\omega^2 \cdot \varphi \rightarrow \text{pohybová rovnice mat.kyvadla}$$



Obrázek 1: Náčrt situace

$$T_{kmit} = \frac{2\pi}{\omega} \rightarrow T_{kyv} = \frac{1}{2}T_{kmit} \rightarrow T_{kyv} = \frac{\pi}{\omega}$$

Doba kyvu

$$\vec{M} = \vec{F}_g \times \vec{l}$$

$$\vec{M} = |F_g| \cdot |l| \cdot \sin(\varphi)$$

$$M = (-)mgl \cdot \sin(\varphi)$$

($-$)vyjadřuje skutečnost, že moment síly má opačný směr

Pokud $\varphi < 5^\circ$ platí $\varphi \approx \sin(\varphi)$

$$\begin{aligned}
 I \cdot \epsilon &= M \\
 \left(\frac{2}{5}mr^2 + ml^2\right) \frac{d^2\varphi}{dt^2} &= -mgl\varphi \\
 \left(\frac{2}{5}r^2 + l^2\right) \frac{d^2\varphi}{dt^2} &= -gl\varphi \\
 \frac{d^2\varphi}{dt^2} &= \underbrace{\left(-\frac{gl}{\frac{2}{5}r^2 + l^2}\right)}_{\omega} \cdot \varphi
 \end{aligned}$$

Z rovnice výše vidíme že ω má význam pro matematické kyvadlo.

Vyjádříme ω

$$\omega = \sqrt{\frac{gl}{\frac{2}{5}r^2 + l^2}}$$

Spočteme T_{kyv}

$$\begin{aligned}
 T_{kyv} &= \frac{\pi}{\omega} \\
 T_{kyv} &= \pi \cdot \sqrt{\frac{\frac{2}{5}r^2 + l^2}{gl}} \\
 T_{kyv} &= \pi \cdot \sqrt{\frac{\frac{2}{5}r^2}{gl} + \frac{l^2}{gl}} \\
 T_{kyv} &= \pi \cdot \sqrt{\frac{2}{5} \frac{r^2}{gl} + \frac{l}{g}} \\
 T_{kyv} &= \pi \cdot \left(\sqrt{\frac{2}{5} \frac{r^2}{gl}} + \sqrt{\frac{l}{g}} \right) \\
 T_{kyv} &= \underbrace{\pi \cdot \sqrt{\frac{l}{g}}}_{\text{mat.kyvadlo}} + \underbrace{\pi \cdot \sqrt{\frac{2r^2}{5gl}}}_{\text{korekce na kouli}} \\
 T_{kyv} &= \pi \sqrt{\frac{l}{g}} + \pi \cdot \sqrt{1 + \frac{2}{5} \left(\frac{r^2}{l^2}\right)}
 \end{aligned}$$

Miska s plastelínou

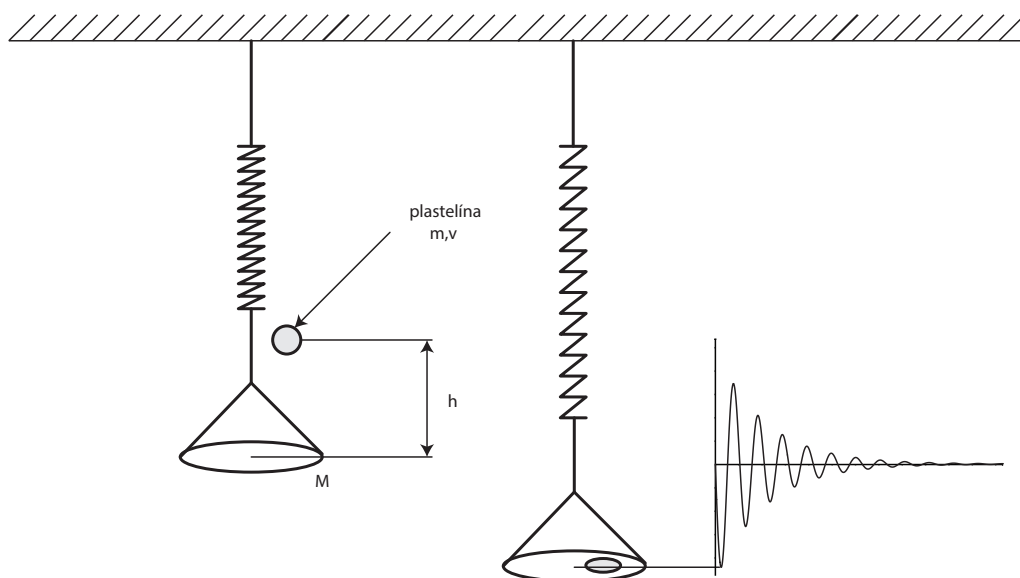
Na misku zavěšenou na pružině dopadne z výšky „ h “ kousek plastelíny a přilepí se. Miska s plastelínou začne kmitat.

- Určete počáteční amplitudu kmitů.

Známe hmotnost misky i plastelíny a tuhost pružiny.

Potřebné vztahy

$$\begin{aligned} E_{kin} &= \frac{1}{2}mv^2; E_{pot} = mgh; \\ \omega &= \sqrt{\frac{k}{m}} \rightarrow \text{volná frekvence} \\ p &= m \cdot v \\ F &= \underbrace{k}_{\text{tuhost pružiny}} \cdot \underbrace{x}_{\text{prodloužení}} \\ x &= A \cdot \cos(\omega t + \varphi) \end{aligned}$$



Obrázek 1: Náčrt situace

1. Určení rychlosti při dopadu ZZH:

$$\begin{aligned} \text{před} &= \text{po} \\ mgh &= \frac{1}{2}mv^2 \\ v &= \sqrt{2gh} \end{aligned}$$

2. Určení rychlostiisky s plastelínou těsně po dopadu

$$\begin{aligned} & \text{před} = \text{po} \\ & \underbrace{M \cdot 0}_{\text{miska}} + \underbrace{m \cdot v}_{\text{plastelína}} = (m + M) \cdot V \\ & V = \frac{mv}{M + m} \\ & V = \frac{m \cdot \sqrt{2gh}}{M + m} \end{aligned}$$

3. Vyjádříme okamžitou rychlost

$$\begin{aligned} x &= A \cdot \cos(\omega t + \varphi) \\ v &= \frac{dx}{dt} \\ \mathbf{v} &= -\mathbf{A} \cdot \omega \cdot \mathbf{sin}(\omega t + \varphi) \end{aligned}$$

Určení počáteční amplitudy = musíme dosadit počáteční podmínky $x(0)$.

4. Dosazení za $t = 0$

$$\begin{aligned} F &= kx \rightarrow \frac{F}{k} = \frac{mg}{k} = x_0 \\ v(0) &= V \\ A \cdot \cos(\omega \cdot 0 + \varphi) &= \frac{mg}{k} \\ -A \cdot \omega \cdot \sin(\omega \cdot 0 + \varphi) &= -\frac{m \cdot \sqrt{2gh}}{M + m} \\ A \cdot \cos(\varphi) &= \frac{mg}{k} \\ A \cdot \sin(\varphi) &= \frac{\frac{m \sqrt{2gh}}{M + m}}{\omega} \\ A \cdot \cos(\varphi) &= \frac{mg}{k}; \omega = \sqrt{\frac{k}{M + m}} \\ A \cdot \sin(\varphi) &= \frac{\frac{m \sqrt{2gh}}{M + m}}{\sqrt{\frac{k}{M + m}}} \end{aligned}$$

Oba dva výrazy umocníme na druhou a sečteme

$$A^2 \left(\underbrace{\cos(\varphi)^2 + \sin(\varphi)^2}_1 \right) = \left(\frac{mg}{k} \right)^2 + \frac{m^2 + 2gh}{\frac{(M+m)^2}{\frac{k}{M+m}}}$$

$$A = \sqrt{\left(\frac{mg}{k} \right)^2 + \frac{2m^2gh \cancel{(M+m)}}{(M+m)^2 \cdot k}}$$

$$A = \sqrt{\left(\frac{mg}{k} \right)^2 + \frac{2m^2gh}{(M+m) \cdot k}}$$

Spočtete délku závěsu kyvadla

Spočtete délku závěsu „ l “ matematického sekundového kyvadla, víte-li, že jeho výchylka klesne za **5 minut** na **jednu desetinu** počáteční výchylky

Potřebné vztahy

frekvence tlumených kmitů $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \frac{1}{4\tau^2}}$

$$\omega_0 = \frac{g}{l}$$

$$\omega = \frac{2\pi}{T_{kmit}} = \pi$$

$$A_t = A_0 \cdot e^{-\frac{1}{2\tau} \cdot t}$$

sekundové kyvadlo $T_{kyv} = 1s$; $T_{kmit} = 2s$

Dosazení do rovnice

$$A_t = A_0 \cdot e^{-\frac{1}{2\tau} \cdot t}$$

$$\frac{A_t}{A_0} = e^{-\frac{1}{2\tau} \cdot t}$$

$$\ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right) = -\frac{1}{2\tau} \cdot t$$

$$\ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right)^2 = \frac{1}{4\tau^2} \cdot t^2$$

$$\frac{1}{4\tau^2} = \ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right) \cdot \frac{1}{t^2}$$

$$\omega^2 = \omega_0^2 - \frac{1}{4\tau^2}$$

$$\pi^2 = \frac{g}{l} - \left(\frac{1}{t^2} \ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right)^2\right)$$

$$\frac{g}{l} = \pi^2 + \frac{1}{t^2} \ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right)^2$$

$$g = l \left(\pi^2 + \frac{1}{t^2} \ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right)^2 \right)$$

$$l = \frac{g}{\pi^2 + \frac{1}{t^2} \ln\left(\frac{A_t}{A_0}\right)^2}$$

Množství dusíku které bylo ohřáto

Určete množství dusíku, které bylo izobaricky ohřáto z teploty $t_1 = 30^\circ\text{C}$ na teplotu $t_2 = 500^\circ\text{C}$ dodáním 30kJ energie, dusík považujte za ideální plyn.

- Určete, jaká byla hmotnost „ m “ ohřátého plynu.
- Jaká práce se přitom vykonala.

Potřebné údaje

- univerzální plynová konstanta $R = 8,3\text{JK}^{-1}\text{mol}^{-1}$
- molární tepelná kapacita dusíku při konstantním objemu $C_v = 20,8\text{JK}^{-1}\text{mol}^{-1}$
- molární hmotnost dusíku $M = 28\text{g}\cdot\text{mol}^{-1}$

Potřebné vztahy

rovnice ideálního plynu

$$p \cdot V = n \cdot R \cdot T$$

tlak · objem = látkové množství · plynová konst · termo.teplota

$$\underbrace{d}_{\text{práce při izo.ději}} \quad A = p dV$$

$$C_p = C_v + R; \text{moyerův vztah}$$

$$\underbrace{b}_{\text{teplo dodané látce}} = n \cdot C_p(t_2 - t_1)$$

Zadáno t_1, t_2, Q, T, C_v, M

Hledáme m, A

Dosadíme

$$Q = n \cdot C_p(t_2 - t_1)$$

$$n = \frac{m}{M}$$

$$C_p = C_v + R$$

$$Q = \frac{m}{M} \cdot (C_p + R) \cdot (t_2 - t_1)$$

$$m \frac{Q \cdot M}{(C_v + R)(t_2 - t_1)} = 61,4\text{g}$$

Vykonaná práce

$$dA = p dV$$

$$A = \int_{V_1}^{V_2} p dV = \int_{V_1}^{V_2} 1 dV$$

$$\mathbf{A} = \mathbf{p}(\mathbf{V}_2 - \mathbf{V}_1)$$

$$\underbrace{p(\mathbf{V}_2 - \mathbf{V}_1)}_A \cdot V = n \cdot R \cdot (T_2 - T_1)$$

$$A = n \cdot R \cdot (T_2 - T_1)$$

$$A = \frac{m}{M} \cdot R \cdot (t_2 - t_1)$$

$$\mathbf{A} = 8,56 \mathbf{kJ}$$

Práce chladicího stroje

Spočtěte, jakou práci vykoná chladicí stroj, jestliže v prostředí o teplotě **27°C** zmrazí **1kg** vody téže teploty na led o teplotě **0°C**. Předpokládejte, že předávání tepla probíhá podle Cartonova cyklu.

Potřebné údaje

- Měrná tepelná kapacita vody: **$C = 4,2 \text{ kJ K}^{-1} \text{ kg}^{-1}$**
- Měrné skupenské teplo tuhnutí vody: **$L = 330 \text{ kJ kg}^{-1}$**

Potřebné vztahy

pro Cartonův cyklus platí:

$$\frac{Q_1}{T_1} = \frac{Q}{T}; A = Q_1 - Q$$
$$dQ = mc \cdot dT \rightarrow \text{teplo potřebné k ochlazení látky}$$
$$Q = m \cdot l \rightarrow \text{teplo potřebné k tavení látky}$$

Zadáno

$$T_0 = 0^\circ \dots 273\text{K}$$

$$T_1 = 27^\circ \dots 300\text{K} \dots (\text{teplota prostředí})$$

m, c, L

Hledáme

$$A = A_{\text{chlazení}} + A_{\text{mražení}}$$

1. Zchlazení vody na 0°C

$$\begin{aligned}A &= Q_1 - Q \\ \frac{Q_1}{T_1} &= \frac{Q}{T} \\ Q_1 &= \frac{T_1}{T} \cdot Q \\ A &= \frac{T_1}{T} \cdot Q - Q \\ A &= Q \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}dA &= dQ \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right) \\ dA &= -mc \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right) dT \\ dA &= mc \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right) dt\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}A &= \int_{T_1}^{T_0} mc \, dt + \int_{T_1}^{T_0} \frac{T_1}{T} mc \, dt \\ A &= mc(T_0 - T_1) - mc(\ln(T_0) - \ln(T_1)) \\ A &= mc(T_0 - T_1) - mc \cdot T_1 \cdot \ln \left(\frac{T_0}{T_1} \right) \\ \mathbf{A} &= \mathbf{5,4 \, kJ}; \text{chlazení}\end{aligned}$$

2. Práce potřebná na zmražení jednoho **1kg vody o teplotě 0° C na led**

Z předchozího výpočtu

$$\begin{aligned}A &= Q \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right) \\ A_{\text{mraz}} &= m \cdot L \left(\frac{T_1}{T} - 1 \right) = \mathbf{32,6 \, kJ}\end{aligned}$$

Celková energie

$$A = A_{\text{chlazení}} + A_{\text{mražení}} = \mathbf{5,4 + 32,6 \, kJ}$$