

# UIM

## Referát

Uvažujte matematický model popisující chování hmotného tělesa na pružině dle obrázku 1. Jedná se o tlumené kmity harmonického oscilátoru, kde celková síla, která působí na kmitající těleso je dána:

$$\vec{F}_{celkova} = \vec{F}_{pruziny} + \vec{F}_{odporova} \quad (1)$$

Celková síla  $\vec{F}_{celkova}$  je dle Newtonova zákona dána vztahem:

$$\vec{F}_{celkova} = m \cdot a \quad (2)$$

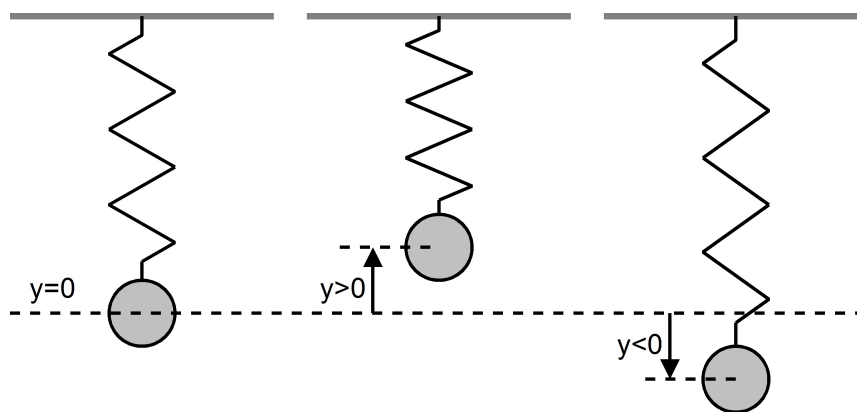
kde  $m$  je hmotnost hmotného bodu, zrychlení  $a = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2y}{dt^2} [m \cdot s^{-2}]$ . Odporová síla  $\vec{F}_{odporova}$  je úměrná rychlosti pohybu  $v$ , jen působí v opačném směru:

$$\vec{F}_{odporova} = -r \cdot v \quad (3)$$

kde rychlost  $v = \frac{dy}{dt} [m \cdot s^{-1}]$ . Síla, kterou působí pružina na hmotný bod, je dána:

$$\vec{F}_{pruziny} = -k \cdot y \quad (4)$$

kde  $k$  je tuhost pružiny,  $y$  poloha hmotného bodu.



Obrázek 1: Kmitání hmotného bodu na pružině

Odtud po dosazení (2), (3) a (4) do rovnice (1) vznikne tzv. diferenciální rovnice druhého stupně (řádu). Tato rovnice popisuje chování hmotného bodu na pružině a s její pomocí popisujeme tzv. systém druhého řádu. V podstatě se jedná o vyjádření rovnováhy mezi polohou  $y(t)$ , rychlostí  $v(t)$  a zrychlením  $a(t)$ .

$$m \cdot \frac{d^2y}{dt^2} = -k \cdot y - r \cdot \frac{dy}{dt} \quad (5)$$

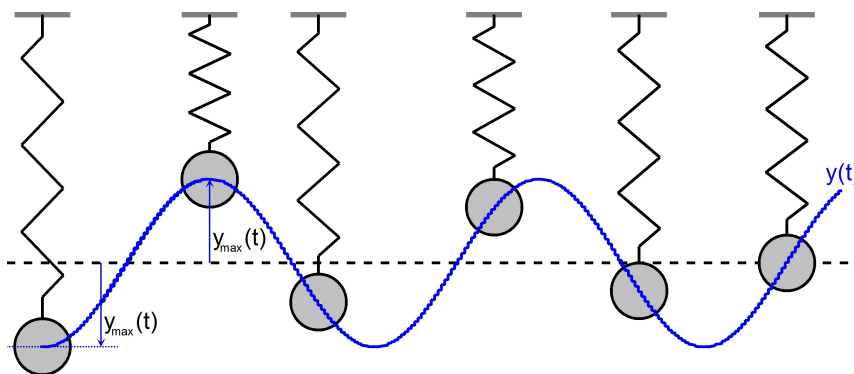
nebo-li

$$\frac{d^2y}{dt^2} + 2b \cdot \frac{dy}{dt} + \omega_0^2 \cdot y = 0 \quad (6)$$

kde  $b$  je koeficient útlumu ( $b = \frac{r}{2m}$ ) a  $\omega_0$  je úhlová frekvence netlumených kmitů ( $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ ).

Z fyzikálního principu se poloha hmotného bodu  $y(t)$  mění v čase a to dle funkce  $\sin$ . Poloha hmotného bodu (na obrázku vyznačena modrou čarou) se také nazývá trajektorie systému. Z matematického hlediska se jedná o řešení diferenciální rovnice (6).

Na obrázku 2 je vykreslena poloha hmotného bodu pro situaci, kdy síla  $\vec{F}_{odporova} = 0$  je rovna nule. Jedná se o netlumené kmity, čili koeficient útlumu je  $b = \frac{r}{2m} = 0$ .



Obrázek 2: Netlumené kmity - poloha hmotného bodu

Změna polohy hmotného bodu netlumeného kmitání je daná vztahem:

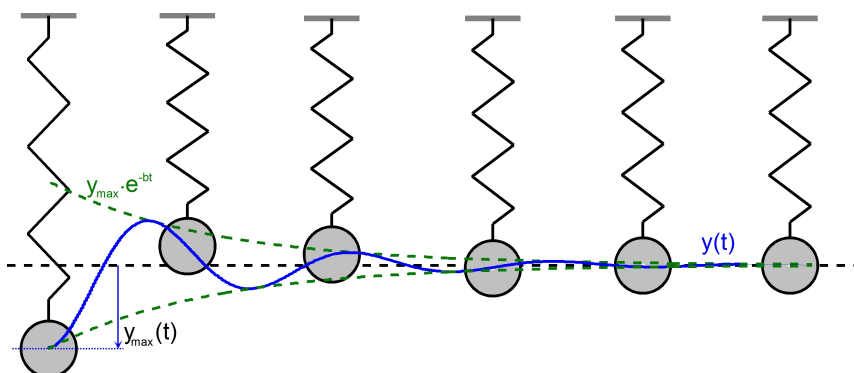
$$y(t) = y_{max} \cdot \sin(\omega_0 t + \varphi) \quad (7)$$

nebo ve tvaru:

$$y(t) = C_1 \sin(\omega_0 t) + C_2 \cos(\omega_0 t) \quad (8)$$

kde  $\omega_0$  je úhlová frekvence netlumených kmitů,  $y_{max} = \sqrt{C_1^2 + C_2^2}$  je maximální výchylka v čase  $t = 0$ ,  $\varphi = \arctg \frac{C_2}{C_1}$ ,  $C_1$  a  $C_2$  jsou reálné konstanty dané počátečními podmínkami.

Na dalším obrázku 3 je znázorněna poloha hmotného bodu pro tlumené kmitání, tj. koeficient útlumu je  $b \neq 0$  a tedy  $\vec{F}_{odporova} \neq 0$ .



Obrázek 3: Tlumené kmity - poloha hmotného bodu

Jak je vidět z obrázku 3, lze změnu polohy hmotného bodu popsat vztahem:

$$y(t) = y_{max} \cdot e^{-bt} \cdot \sin(\omega t + \varphi) \quad (9)$$

nebo ve tvaru:

$$y(t) = e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t)) \quad (10)$$

kde  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - b^2}$  je úhlová frekvence tlumených kmitů. Ostatní proměnné mají stejný význam jako u netlumených kmitů výše, čili  $y_{max} = \sqrt{C_1^2 + C_2^2}$  je maximální výchylka v čase  $t = 0$ ,  $\varphi = \arctg \frac{C_2}{C_1}$ ,  $C_1$  a  $C_2$  jsou reálné konstanty dané počátečními podmínkami.

Rozdíl mezi tlumeným a netlumeným kmitáním je v amplitudě a v úhlové frekvenci. Při netlumeném kmitání (obrázek 2) je amplituda kmitavého pohybu rovna  $y_{max}$  a úhlová frekvence  $\omega_0$ . V případě tlumeného kmitání (obrázek 3) je amplituda kmitání proměnná v čase a je rovna  $y_{max} \cdot e^{-bt}$  a úhlová frekvence  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - b^2}$ .

Vztahy (9), resp. (10) jsou, z matematického hlediska, řešením diferenciální rovnice (6) a představují funkci polohy hmotného bodu  $y(t)$  v čase  $t[s]$ . Záporné hodnoty  $y < 0$  odpovídají situaci, kdy se pružina napíná a naopak pro  $y > 0$  se pružina smršťuje. Rychlost pohybu hmotného bodu dostaneme derivací:

$$v(t) = \frac{dy(t)}{dt} = \frac{d}{dt} (e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t))) \quad (11)$$

kde za  $y(t)$  dosadíme vztah (9), resp. (10). Zrychlení je pak druhá derivace polohy:

$$a(t) = \frac{d^2y(t)}{dt^2} = \frac{d^2}{dt^2} (e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t))) \quad (12)$$

případně derivace rychlosti:

$$a(t) = \frac{dv(t)}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \frac{d}{dt} (e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t))) \right) \quad (13)$$

## Úkoly

1. Stanovte polohu hmotného bodu dle rovnice (10), kam dosadíte za  $b$  a  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - b^2}$  dle zadání. Hodnoty  $C_1$  a  $C_2$  jsou libovolné, reálné konstanty, prozatím neznámé.
2. Určete rychlost pohybujícího se hmotného bodu jako derivaci polohy ze vztahu (10).

$$v(t) = \frac{dy(t)}{dt} = \frac{d(e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t)))}{dt} \quad (14)$$

Hodnoty  $C_1$  a  $C_2$  jsou konstanty, prozatím neznámé.

3. Určete konstanty  $C_1$  a  $C_2$ . Tyto konstanty zohledňují počáteční podmínky pohybujícího se hmotného bodu, konkrétně v čase  $t = 0$ , polohu  $y(0)$  a rychlost  $v(0)$ .
4. Průběh polohy  $y(t)$  načrtněte. Na základě načrtnutého průběhu polohy  $y(t)$  načrtněte průběh rychlosti pohybujícího se tělesa  $v(t) = \frac{dy(t)}{dt}$ .

## Zadané hodnoty

$b$	$\omega_0^2 \equiv \omega_0 * \omega_0$	$y_0 \equiv y(0)$

*Nápověda:* Konstanty  $C_1$  a  $C_2$  určíme z řešení diferenciální rovnice a to z řešení  $y(t)$  a derivace řešení  $y'(t) = \frac{dy(t)}{dt}$  pro  $t = 0$ .

- První rovnici určíme ze vztahu (10) za podmínky, kdy hmotný bod je v čase  $t = 0$  vychýlen z rovnovážného stavu. Hodnota  $y(t)$  v čase  $t = 0$  je  $y(0) = y_0$ . Tím dostaneme první rovnici

$$y_0 = e^{-b \cdot 0} \cdot (C_1 \sin(\omega \cdot 0) + C_2 \cos(\omega \cdot 0)) \quad (15)$$

- Dále je definována počáteční podmínka, která říká, že rychlost tělesa je v čase  $t = 0$  nulová, tj.  $v(0) = \frac{dy(t)}{dt} |_{t=0} = y'(0) = 0$ . Použijeme vztah (14), tj. zderivujeme vztah definující polohu hmotného bodu

$$v(t) = \frac{dy(t)}{dt} = \frac{d(e^{-bt} \cdot (C_1 \sin(\omega t) + C_2 \cos(\omega t)))}{dt} \quad (16)$$

Za čas dosadíme  $t = 0$ , dále dosadíme  $v(0) = 0$ . Tím získáme druhou rovnici.

Odtud máme soustavu dvou rovnic pro dvě neznámé, jejím řešením jsou konstanty  $C_1$  a  $C_2$ .