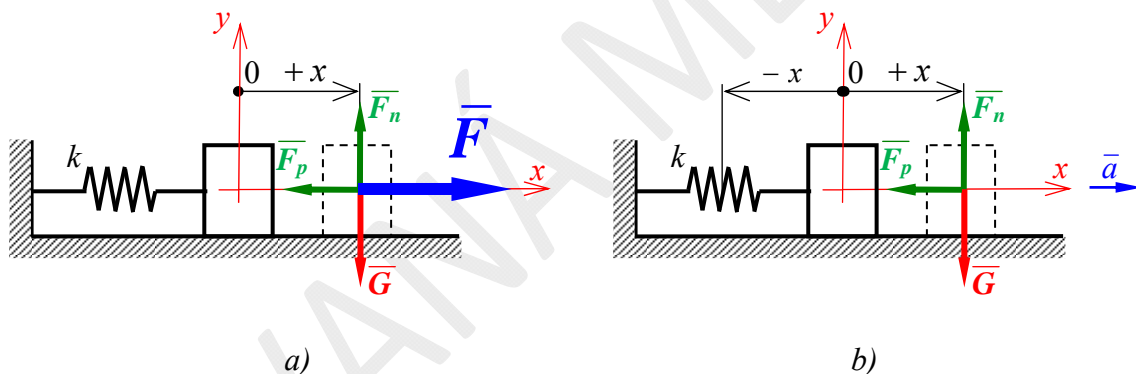


VOĽNÉ NETLMENÉ KMITANIE LINEÁRNYCH MECHANICKÝCH SÚSTAV S JEDNÝM STUPŇOM VOĽNOSTI

PRÍKLAD 6.1: Teleso o hmotnosti m je upevnené k rámu pomocou valcovej pružiny s tuhosťou k . Pôsobením vonkajšej sily \vec{F} vychýlime teleso z jeho rovnovážnej polohy. Určte dobu kmitu T a frekvenciu kmitania telesa f_0 , ktoré nastane po odznení účinku vonkajšej sily. Vplyv pasívnych odporov zanedbajte.

RIEŠENIE: Telesá upevnené k rámu pružnými väzbami (pružinami) konajú po vychýlení z rovnovážnej polohy kmitavý pohyb. Kmitavý pohyb je možné popísať ako pohyb striedavo zrýchlený a spomalený, určený pohybovou rovnicou. Pri odvodení pohybovej rovnice vychádzame z obrázku uvoľnenia kmitajúceho telesa. V danom prípade skúmame hranol uložený na podložke, ktorý podľa obr. 6.1a po vychýlení z kľudovej (rovnovážnej) polohy silou \vec{F} , bude konať translačný pohyb v smere osi x . Pre zjednodušenie riešenia nahradíme teleso hmotným bodom. Uvažujeme nasledovne:

Ak na teleso (hmotný bod) nepôsobí v smere osi x žiadna vonkajšia sila a pružina nie je deformovaná, pružina sa nachádza v počiatku súradnicovej sústavy $0(x,y)$, resp. v rovnovážnej polohe (RP).



Obrázok 6.1

Pôsobením vonkajšej sily \vec{F} v smere osi x vychýlime teleso z rovnovážnej polohy ($x = 0$) a teleso okamžite uvoľníme. V okamihu, keď vonkajšia sila \vec{F} prestane na teleso pôsobiť, vznikne priamočiary kmitavý pohyb, tzv. „voľné kmitanie bez tlmenia“. Pri riešení použijeme metódu uvoľnenia a pohybovú rovnicu zostavíme metódou zrýchľujúcich síl. V tomto prípade pasívne odpory a hmotnosť pružiny zanedbáme. Na teleso tak v smere osi x pôsobí len vratná sila v pružine F_p (obr. 6.1b).

Ak teleso z rovnovážnej polohy posunieme o vzdialenosť x , pružina sa deformuje (predĺži) a na teleso začne pôsobiť silou orientovanou proti zmyslu deformácie pružiny. Zložku tejto sily v smere osi x vyjadruje rovnica $F_p = -kx$, kde konštanta k je silová konštanta (tuhosť pružiny), $k > 0$. Ak teleso uvoľníme (vonkajšia sila prestane pôsobiť), sila v pružine mu udělí zrýchlenie a potenciálna energia natiahnutej pružiny sa premení na kinetickú energiu telesa. Po prechode rovnovážnou polohou teleso začne pružinu stláčať. Kinetická energia sa premení na potenciálnu energiu stlačenej pružiny, situácia sa opakuje a teleso začne vykonávať periodický pohyb po priamke. Takáto sústava predstavuje lineárny harmonický oscilátor.

Pohybová rovnica vo vektorovom tvare má na základe obr. 6.1b tvar

$$m \bar{a} = \bar{F}_p + \bar{G} + \bar{F}_n \quad (\text{a})$$

kde m - hmotnosť telesa,
 \bar{a} - zrýchlenie telesa; $a = a_x = \dot{v}_x = \ddot{x}$, $a_y = 0$
 \bar{F}_p - sila v pružine; $F_p = kx$,
 \bar{G} - tiaž telesa; $G = mg$; g je tiažové zrýchlenie,
 \bar{F}_n - väzbová reakcia od podložky.

Vyjadríme pohybovú rovnicu (a) v skalárnom tvare:

$$x: \quad m \ddot{x} = -F_p \quad (\text{b})$$

$$y: \quad 0 = F_n - G \quad (\text{c})$$

Z (c) vypočítame veľkosť väzbovej reakcie F_n .

$$0 = F_n - mg \Rightarrow F_n = mg$$

Vlastná pohybová rovnica translačného kmitavého pohybu telesa má tvar

$$m \ddot{x} = -kx \quad (\text{d1})$$

$$m \ddot{x} + kx = 0 \quad (\text{d2})$$

Pre určenie doby kmitu T a frekvencie kmitania telesa f_0 vypočítame *vlastnú kruhovú frekvenciu* voľného netlmeného kmitania. Upravme rovnicu (d1), resp. (d2) na tvar lineárnej diferenciálnej rovnice 2. rádu:

$$\ddot{x} + \frac{k}{m}x = 0, \quad (\text{d3})$$

kde hodnotu Ω_0 *vlastnej uhlovej frekvencie*, resp. *vlastnej kruhovej frekvencie* voľného netlmeného kmitania vyjadruje konštanta pri výchylke x

$$\frac{k}{m} = \Omega_0^2 = \text{konšt.} \quad (\text{e})$$

Potom pohybovú rovnicu translačného kmitavého pohybu telesa zapíšeme v tvare

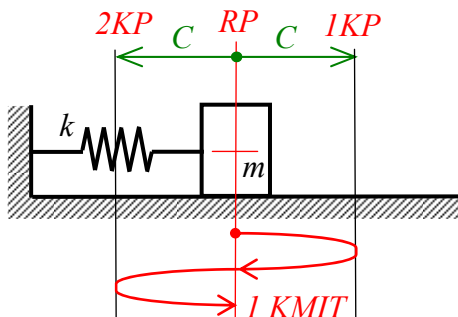
$$\ddot{x} + \Omega_0^2 x = 0 \quad (\text{d4})$$

Čas T (*periódu kmitania*) a *frekvenciu kmitania* f_0 vypočítame:

$$T = \frac{2\pi}{\Omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{m}{k}} \quad (\text{f})$$

$$f_0 = \frac{1}{T} = \frac{\Omega_0}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \sqrt{\frac{k}{m}} \quad (\text{g})$$

Poznámka: Perióda kmitania – čas potrebný na vykonanie jedného kmitu, t. j. pohybu telesa z rovnovážnej polohy (RP) do prvej krajnej polohy (1KP), potom do druhej krajnej polohy (2KP) a späť do rovnovážnej polohy.

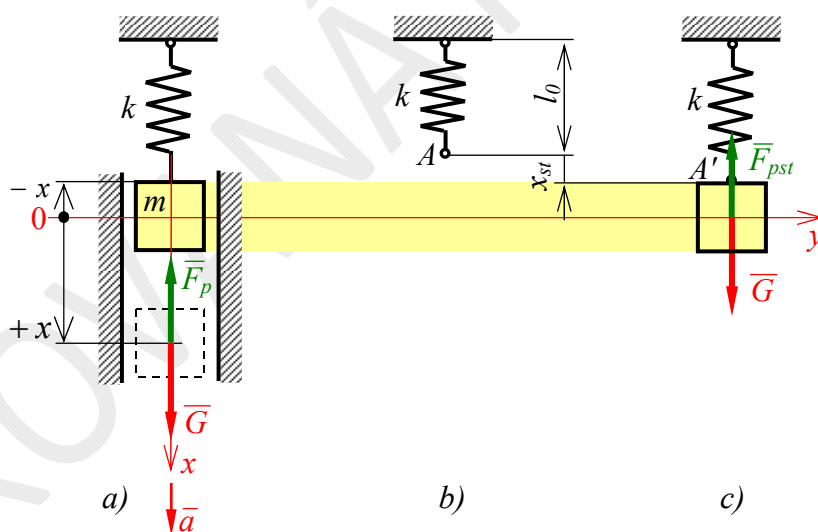


Obrázok 6.2

Poznámka: Frekvencia kmitania alebo vlastný kmitočet je dôležitým parametrom v teórii kmitania. Je to počet kmitov za časovú jednotku [s]. Jednotkou je 1 herz [Hz], rozmer [s⁻¹].

PRÍKLAD 6.2: Určte, aký vplyv má *statické predĺženie pružiny* na jej *vlastný kmitočet*. Teleso o hmotnosti m je zavesené na pružine s tuhosťou k a kmitá v zvislom smere.

RIEŠENIE: Na obr. 6.3 je prípad lineárnej mechanickej sústavy, kde os pružiny je vo vertikálnom smere. Kmitavý pohyb nastane v smere osi pružiny.



Obrázok 6.3

Koncový bod nezataženej pružiny (obr. 6.3b) zaujme polohu označenú bodom A . Po zavesení telesa (hmotného bodu) o hmotnosti m sa pružina predĺži a jej koncový bod sa posunie o výchylku x_{st} vyvolanú statickou (stálou a nemennou) tiažovou silou telesa (bod A'). Obr. 6.3c zobrazuje mechanickej sústavu (hmotný bod + pružina) v rovnovážnej polohe, pre ktorú platí podmienka rovnováhy tiaže \bar{G} telesa a zodpovedajúcej statickej vratnej sily v pružine \bar{F}_{pst} . Ak veľkosti týchto síl sú:

$$G = mg; \quad F_{pst} = k x_{st},$$

Potom platí

$$G - F_{pst} = 0$$

$$mg - kx_{st} = 0 \quad \Rightarrow \quad \boxed{mg = kx_{st}}$$

Keď potom teleso vychýlime z rovnovážnej polohy o vzdialenosť x , bude celková deformácia pružiny $(x + x_{st})$. Pohybová rovnica v skalárnom tvare zostavená v smere osi x zvolenej súradnicovej sústavy podľa obrázku uvoľnenia (obr. 6.3a) bude:

$$m\ddot{x} = -k(x + x_{st}) + mg.$$

Po úprave a dosadení $mg = kx_{st}$

$$m\ddot{x} = -kx - kx_{st} + kx_{st}$$

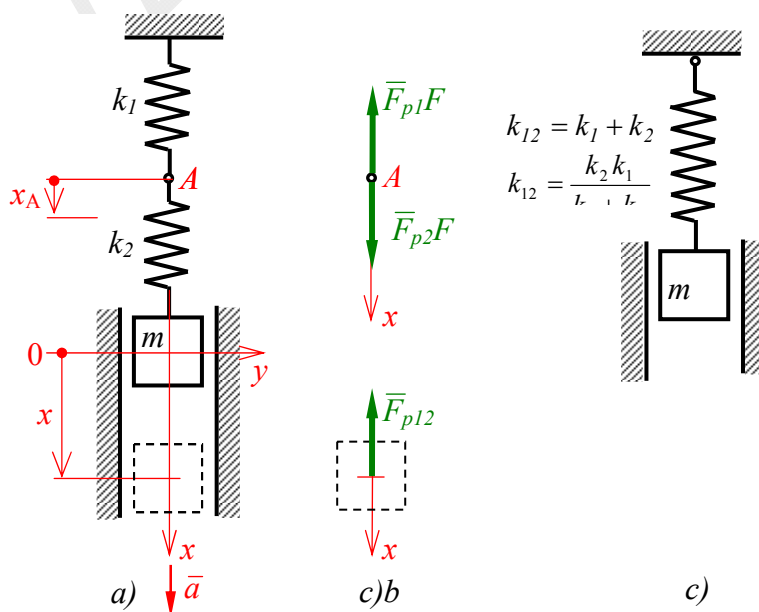
dostávame rovnakú pohybovú rovnicu ako v predošlom prípade

$$m\ddot{x} = -kx$$

$$\boxed{m\ddot{x} + kx = 0}$$

Poznámka: Priebeh voľného kmitavého pohybu lineárnej mechanickej sústavy bez trenia s jedným stupňom voľnosti *nezávisí od tiažovej sily telesa*. Tiažová sila v prípade zvislej osi pružiny má vplyv len na určenie rovnovážnej polohy sústavy, okolo ktorej bude vykonávať voľné netlmené kmitanie.

PRÍKLAD 6.3: Teleso je k rámu upevnené pomocou dvoch pružín s tuhosťami k_1 , k_2 zapojenými *za sebou*, t. j. *sériovo* (obr. 6.4). Zostavte pohybovú rovnicu kmitajúceho telesa a odvodte vzťah pre výpočet tuhosti ekvivalentnej pružiny.



Obrázok 6.4

RIEŠENIE: Po vychýlení z rovnovážnej polohy teleso kmitá v zvislom smere. Na základe obrázku uvoľnenia telesa (hmotného bodu) - obr. 6.4b zostavíme pohybovú rovnicu v skalárnom tvare.

$$m\ddot{x} = -F_{p2} = -k_2(x - x_A) \quad (\text{a})$$

kde $F_{p2} = -k_2(x - x_A)$ je veľkosť vratnej sily od pružiny k_2 . V bode A, v ktorom sú pružiny spojené navzájom musí byť splnená podmienka rovnováhy.

$$0 = F_{p2} - F_{p1} = k_2(x - x_A) - k_1 x_A \quad (\text{b})$$

Upravme (b)

$$k_2(x - x_A) = k_1 x_A$$

potom

$$x_A = \frac{k_2 x}{k_1 + k_2} \quad (\text{c})$$

Dosadíme (c) do (a)

$$m\ddot{x} = -k_2 \left(x - \frac{k_2 x}{k_1 + k_2} \right)$$

$$m\ddot{x} = -k_2 x + \frac{k_2^2 x}{k_1 + k_2} = \frac{-k_2(k_1 + k_2)x + k_2^2 x}{k_1 + k_2} = \frac{-k_2 k_1 x - k_2^2 x + k_2^2 x}{k_1 + k_2}$$

a upravíme na

$$m\ddot{x} + \frac{k_2 k_1}{k_1 + k_2} x = 0 \quad (\text{d})$$

$$m\ddot{x} + k_{12} x = 0 \quad \text{kde} \quad k_{12} = \frac{k_2 k_1}{k_1 + k_2}$$

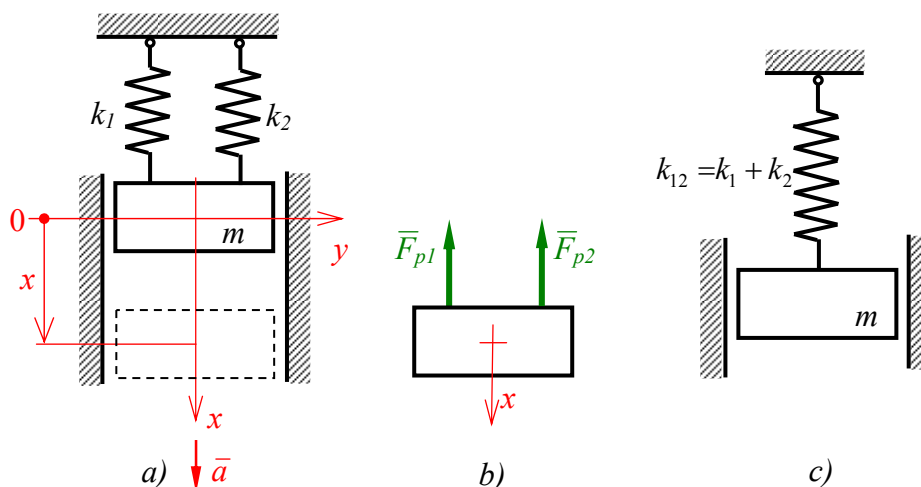
Poznámka: Prevrátená hodnota výslednej tuhosti k_{12} pružiny, ktorá ekvivalentne nahrádza dve pružiny zapojené za sebou (sériovo) je rovná súčtu ich prevrátených hodnôt.

Platí: $\frac{1}{k_{12}} = \frac{1}{k_1} + \frac{1}{k_2} \Rightarrow k_{12} = \frac{k_2 k_1}{k_1 + k_2}$

Toto pravidlo platí rovnako pre viacero pružín (N) pružín zapojených do série:

$$\frac{1}{k_{1\dots N}} = \sum_{i=1}^N \frac{1}{k_i}$$

PRÍKLAD 6.4: Teleso je krámu upevnené pomocou dvoch pružín s tuhosťami k_1 , k_2 zapojenými vedľa seba, t. j. *paralelne* (obr. 6.5). Zostavte pohybovú rovnicu kmitajúceho telesa a odvodte vzťah pre výpočet tuhosti ekvivalentnej pružiny.



Obrázok 6.5

RIEŠENIE: Po vychýlení z rovnovážnej polohy teleso kmitá v zvislom smere. Na základe obrázku uvoľnenia na obr. 6.5b telesa (hmotného bodu) zostavíme pohybovú rovnicu v skalárnom tvare.

$$m\ddot{x} = -F_{p1} - F_{p2} = -k_1x - k_2x \quad (a)$$

Kde F_{p1} , F_{p2} sú veľkosti vratných síl v pružinách s tuhosťami k_1 , k_2 . Po úprave (a):

$$m\ddot{x} + (k_1 + k_2)x = 0 \quad (b)$$

$$m\ddot{x} + k_{12}x = 0, \quad \text{kde} \quad k_{12} = k_1 + k_2$$

Poznámka: Výsledná tuhosť pružiny, ktorá ekvivalentne nahrádza dve pružiny zapojené vedľa seba (*paralelne*), je rovná súčtu ich tuhostí.

Platí $k_{12} = k_1 + k_2 \quad (c)$

Toto pravidlo platí aj pre viacero pružín ("N") zapojených *paralelne*.

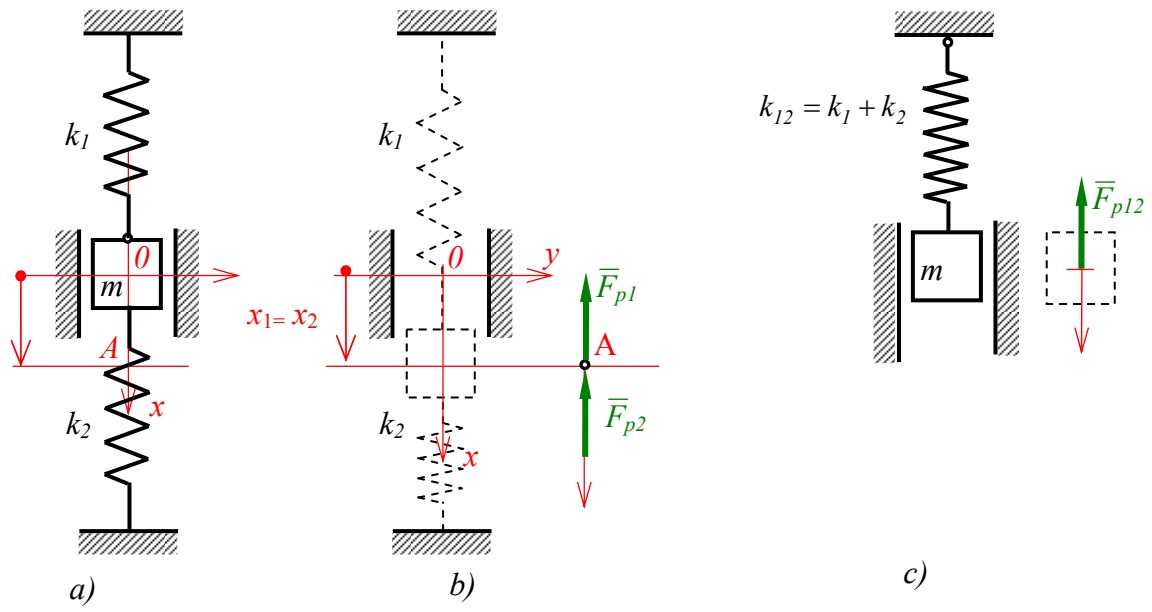
$$k_{1\dots N} = \sum_{i=1}^N k_i$$

Poznámka: Špeciálnym prípadom zapojenia pružín je zapojenie podľa obr. 6.6, pri ktorom sa zapojenie javí na prvý pohľad ako sériové, ide však o paralelné zapojenie, nakoľko veľkosť predĺženia obidvoch pružín je v každom okamihu kmitania rovnaká. Pre výslednú tuhosť takto zapojených pružín platí rovnaký vzťah ako pri klasickom paralelnom zapojení (c).

Poznámka: Pomôcka pri určení typu zapojenia pružín:

Paralelné: Pri kmitania mechanickej sústavy vzniká v pružinách **rovnako veľká** deformácia.

Sériové: Počas kmitania mechanickej sústavy vzniká v pružinách **rôzne veľká** deformácia.



Obrázok 6.6