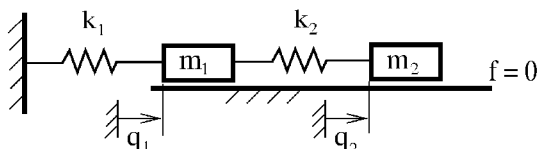


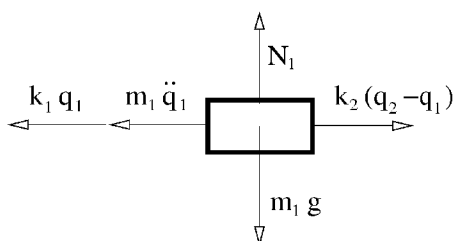
VOLNÉ KMITY ŘETĚZCE SE DVĚMA STUPNI VOLNOSTI

SPECIFIKACE PROBLÉMU

Řešte volné kmitání jedenkrát vetknutého řetězce se dvěma stupni volnosti o parametrech m_1, m_2, k_1, k_2 (viz obr.) při počátečních podmínkách $q_1(0) = q_0, q_2(0) = 0, \dot{q}_1(0) = \dot{q}_2(0) = 0$.



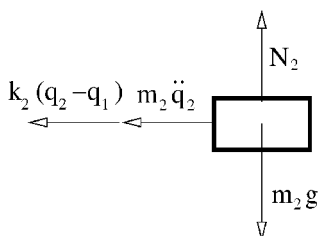
ŘEŠENÍ



Nejprve odvodíme pohybové rovnice ve výchylkách q_1, q_2 kótovaných z volných délek pružin. Použijeme metodu uvolňování. Uvolníme těleso m_1 a popíšeme silové účinky na něj působící (viz obr.). Pohybovou rovnicí je složková podmínka do vodorovného směru. Má tvar

$$m_1 \ddot{q}_1 + k_1 q_1 - k_2 (q_2 - q_1) = 0. \quad (1)$$

Nyní volíme těleso m_2 a rovněž popíšeme na něj působící silové účinky. Složková podmínka



do vodorovného směru zde má tvar

$$m_2 \ddot{q}_2 + k_2 (q_2 - q_1) = 0. \quad (2)$$

(1) a (2) je soustava dvou diferenciálních rovnic druhého řádu. Osamostatněním q_2 z (1) dostaneme

$$q_2 = \frac{m_1}{k_2} \ddot{q}_1 + \left(1 + \frac{k_1}{k_2}\right) q_1.$$

Označme pro jednoduchost kladné konstanty

$$a = \frac{m_1}{k_2}; \quad b = 1 + \frac{k_1}{k_2}. \quad (3)$$

Potom zřejmě

$$q_2 = a \ddot{q}_1 + b q_1. \quad (4)$$

Dvojím derivováním odtud

$$\ddot{q}_2 = a q_1^{IV} + b \ddot{q}_1. \quad (5)$$

Dosazením (4) a (5) do (2) dostáváme jedinou diferenciální rovnici 4. řádu s konstantními koeficienty pro neznámou funkci $q_1(t)$. Tato rovnice je tvaru

$$m_2 a q_1^{IV} + m_2 b \ddot{q}_1 + k_2 q_1 + k_2 b q_1 - k_2 q_1 = 0.$$

Vzhledem k (3) ji přepíšeme jako

$$\frac{m_1 m_2}{k_2} q_1^{IV} + \left[m_2 \left(1 + \frac{k_1}{k_2} \right) + m_1 \right] \ddot{q}_1 + k_1 q_1 = 0.$$

Přenásobením $k_2 \neq 0$ získáme rovnici ve tvaru

$$A q_1^{IV} + B \ddot{q}_1 + C q_1 = 0, \quad (6)$$

kde kladnými konstantami A, B, C jsme označili

$$A = m_1 m_2; \quad B = m_2 (k_1 + k_2) + m_1 k_2; \quad C = k_1 k_2. \quad (7)$$

Charakteristická rovnice k (6) je

$$A I^4 + B I^2 + C = 0.$$

Jedná se o bikvadratickou rovnici s kořeny

$$I_{1,2}^2 = \frac{-B \pm \sqrt{B^2 - 4AC}}{2A}.$$

Protože A, B, C jsou kladné, jsou oba tyto kořeny záporné. Proto jsou po odmocnění kořeny I_i ryze imaginární tvaru

$$I_{1,2} = \pm i \sqrt{\frac{B - \sqrt{B^2 - 4AC}}{2A}} = \pm i W_1; \quad I_{3,4} = \pm i \sqrt{\frac{B + \sqrt{B^2 - 4AC}}{2A}} = \pm i W_2. \quad (8)$$

Místo lineární kombinace exponenciál s ryze imaginárními argumenty píšeme obecné řešení (6) ve tvaru kombinace harmonických funkcí obou (kladných) frekvencí W_1 a W_2 v (8) aplikací Eulerových vztahů. Dostaneme

$$q_1(t) = C_1 \cos W_1 t + C_2 \sin W_1 t + C_3 \cos W_2 t + C_4 \sin W_2 t. \quad (9)$$

Derivacemi odtud postupně

$$\dot{q}_1(t) = W_1 (-C_1 \sin W_1 t + C_2 \cos W_1 t) + W_2 (-C_3 \sin W_2 t + C_4 \cos W_2 t), \quad (10)$$

$$\ddot{q}_1(t) = -W_1^2 (C_1 \cos W_1 t + C_2 \sin W_1 t) - W_2^2 (C_3 \cos W_2 t + C_4 \sin W_2 t). \quad (11)$$

Dosazením (9) a (11) do (4) vzniká

$$q_2(t) = (b - a W_1^2)(C_1 \cos W_1 t + C_2 \sin W_1 t) + (b - a W_2^2)(C_3 \cos W_2 t + C_4 \sin W_2 t). \quad (12)$$

Derivací pak

$$\begin{aligned} \ddot{q}_2(t) = & \Omega_1 (b - a \Omega_1^2) (-C_1 \sin \Omega_1 t + C_2 \cos \Omega_1 t) + \\ & + \Omega_2 (b - a \Omega_2^2) (-C_3 \sin \Omega_2 t + C_4 \cos \Omega_2 t) \end{aligned} \quad (13)$$

Ve všech těchto výrazech $C_1 \div C_4$ jsou integrační konstanty, jež určíme z počátečních podmínek. Dosadíme-li do (9), (10), (12) a (13) čas $t = 0$ a zohledníme-li zadané počáteční podmínky, obdržíme

$$q_1(0) = q_0 = C_1 + C_3 \quad (14)$$

$$\dot{q}_1(0) = 0 = C_2 W_1 + C_4 W_2 \quad (15)$$

$$q_2(0) = 0 = (b - a W_1^2) C_1 + (b - a W_2^2) C_3 \quad (16)$$

$$\mathbb{E}_2(0) = 0 = W_1(b - aW_1^2)C_2 + W_2(b - aW_2^2)C_4 \quad (17)$$

(14) ÷ (17) je soustava lineárních algebraických rovnic pro určení konstant $C_1 \div C_4$. Řešíme ji dosazovací metodou. Z (16) plyne

$$C_3 = -\frac{b - aW_1^2}{b - aW_2^2}C_1. \quad (18)$$

Dosazením do (14)

$$C_1 \left(1 - \frac{b - aW_1^2}{b - aW_2^2} \right) = q_0 \Leftrightarrow C_1 = \frac{b - aW_2^2}{a(W_1^2 - W_2^2)} q_0. \quad (19)$$

Podle (18) potom

$$C_3 = -\frac{b - aW_1^2}{a(W_1^2 - W_2^2)} q_0. \quad (20)$$

Analogicky z (15) plyne

$$C_4 = -\frac{W_1}{W_2} C_2. \quad (21)$$

Dosazením do (17)

$$C_2 \left[W_1(b - aW_1^2) - W_2(b - aW_2^2) \frac{W_1}{W_2} \right] = 0$$

čili

$$C_2 a W_1 (W_2^2 - W_1^2) = 0.$$

Protože $a \neq 0$, $W_1 \neq 0$ a $W_1 \neq W_2$, plyne odtud $C_2 = 0$ a podle (21) i $C_4 = 0$. Dosazením (19) a (20) do (9) a (12) dostáváme konkrétní řešení, jež splňuje zadané počáteční podmínky ve tvaru

$$q_1(t) = \frac{q_0}{a(W_1^2 - W_2^2)} [(b - aW_2^2)\cos W_1 t - (b - aW_1^2)\cos W_2 t], \quad (22)$$

$$q_2(t) = \frac{q_0(b - aW_1^2)(b - aW_2^2)}{a(W_1^2 - W_2^2)} [\cos W_1 t - \cos W_2 t].$$

Konstanty a , b jsou dány v (3), frekvence W_1 , W_2 v (8), přičemž konstanty A , B , C jsou v (7). Grafy popisují závislosti vlastních frekvencí na parametrech soustavy. Animace je popsána funkcemi (22).