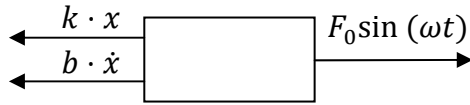


Dáno:  $m, b, k, F_0, \omega$

Určete: amplitudu a fázi vynucených kmitů,  
amplitudu síly přenášené do rámu



$$m\ddot{x} = F_0 \sin(\omega t) - b\dot{x} - kx \quad (1)$$

$$m\ddot{x} + b\dot{x} + kx = F_0 \sin(\omega t) \quad (2)$$

$$\ddot{x} + 2b_r\Omega\dot{x} + \Omega^2x = \frac{F_0}{m}\sin(\omega t) \quad (3)$$

$\Omega = \sqrt{\frac{k}{m}}$  ... vlastní úhlová frekvence netlumené soustavy,  $b_r = \frac{b}{2\Omega m}$  ... poměrný útlum

Celkové řešení má tvar  $x = x_h + x_p$ , kde  $x_h$  je homogenní řešení a  $x_p$  je řešení partikulární.

Homogenní řešení  $x_h$  bychom dostali řešením charakteristické rovnice  $\lambda^2 + 2b_r\Omega\lambda + \Omega^2 = 0$ . Pro podkritické tlumení, tj. pro  $0 \leq b_r \leq 1$ , vychází  $\lambda_{1,2} = -b_r\Omega \pm i\Omega_b$ , kde  $\Omega_b = \Omega\sqrt{1 - b_r^2}$  ... vlastní úhlová frekvence tlumené soustavy. Homogenní řešení tak můžeme psát ve tvaru:

$$x_h = e^{-b_r\Omega t} (A\cos(\Omega_b t) + B\sin(\Omega_b t)) \quad (4)$$

Nás v tomto příkladu ale zajímá ustálené kmitání, tj. kmity vynucené buzením, které popisuje partikulární řešení. Podle pravé strany rovnice (buzení) hledáme i partikulární řešení ve tvaru:  $x_p = r \cdot \sin(\omega t - \varphi)$ , kde musíme určit  $r$  ... amplituda kmitů a  $\varphi$  ... fázové posunutí.

$$x_p = r \cdot \sin(\omega t - \varphi) \quad (5)$$

$$\dot{x}_p = r \cdot \omega \cdot \cos(\omega t - \varphi) \quad (6)$$

$$\ddot{x}_p = -r \cdot \omega^2 \cdot \sin(\omega t - \varphi) \quad (7)$$

Dosadíme  $x_p$  a derivace za  $x$  do rovnice (3)

$$\begin{aligned} -r\omega^2 \cdot \sin(\omega t - \varphi) + 2b_r\Omega r\omega \cdot \cos(\omega t - \varphi) + \Omega^2 r \cdot \sin(\omega t - \varphi) &= \frac{F_0}{m}\sin(\omega t) \\ &= \frac{F_0}{m}\sin[(\omega t - \varphi) + \varphi] = \frac{F_0}{m}[\sin(\omega t - \varphi) \cdot \cos\varphi + \cos(\omega t - \varphi) \cdot \sin\varphi] \end{aligned} \quad (8)$$

"Finta" s přičtením nuly  $\nearrow$  umožňuje upravit pravou stranu a porovnat koeficienty u  $\sin$  a  $\cos$ .

$$(\Omega^2 - \omega^2)r = \frac{F_0}{m}\cos\varphi \quad (9)$$

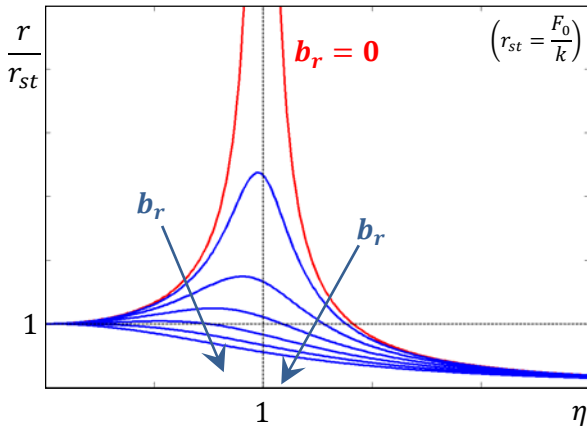
$$2b_r\Omega r\omega = \frac{F_0}{m}\sin\varphi \quad (10)$$

Tak jsme získali dvě rovnice pro dvě hledané neznámé  $r, \varphi$ . Ty teď určíme ze vztahů:

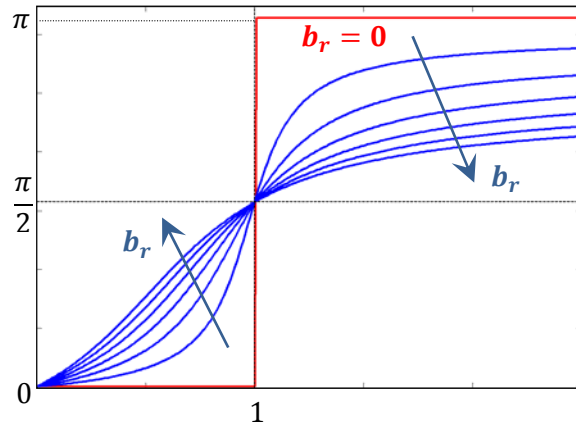
$$\operatorname{tg}(\varphi) = \frac{2b_r\Omega\omega}{\Omega^2 - \omega^2} = \frac{2b_r\eta}{1 - \eta^2} \quad (\eta = \frac{\omega}{\Omega} \dots \text{činitel naladění}) \quad (11)$$

$$r = \frac{\left(\frac{F_0}{m}\right)^2 (\cos^2(\varphi) + \sin^2(\varphi))}{(\Omega^2 - \omega^2)^2 + (2b_r\Omega\omega)^2} = \frac{\frac{F_0}{m}}{\Omega^2 \sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2b_r\eta)^2}} = \frac{\frac{F_0}{k}}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2b_r\eta)^2}} \quad (12)$$

Amplitudová charakteristika



Fázová charakteristika



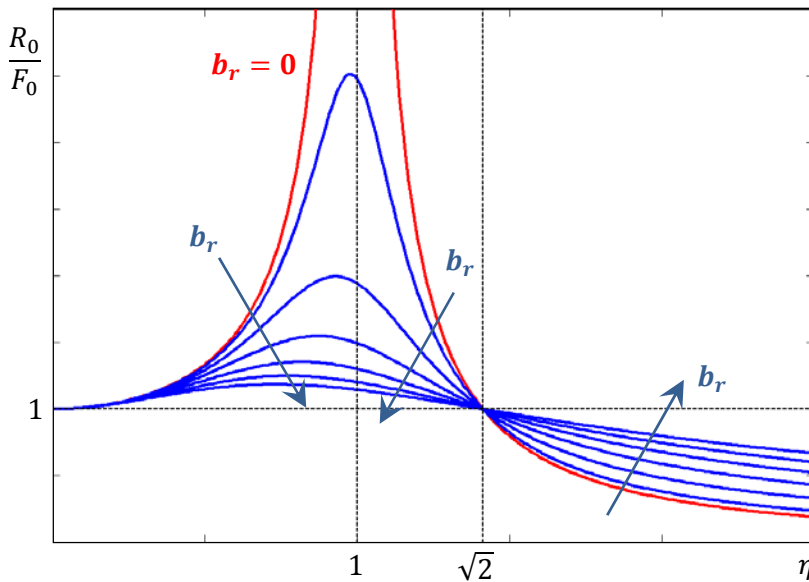
Amplituda síly do rámu

$$R = kx + b\dot{x} = \underbrace{k \cdot r}_{R_0 \cdot \cos(\varphi_R)} \cdot \sin(\omega t - \varphi) + \underbrace{b \cdot \omega \cdot r}_{R_0 \cdot \sin(\varphi_R)} \cdot \cos(\omega t - \varphi) = R_0 \cdot \sin(\omega t - \varphi + \varphi_R) \quad (13)$$

$$R_0 = \sqrt{(k^2 r^2 + b^2 \omega^2 r^2)} = \frac{F_0}{k} \sqrt{(k^2 + b^2 \omega^2)} = \frac{F_0 \sqrt{1 + \left(\frac{2b_r \Omega m \omega}{k}\right)^2}}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2b_r \eta)^2}} = \frac{F_0 \sqrt{1 + (2b_r \eta)^2}}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2b_r \eta)^2}} \quad (14)$$

$$\frac{R_0}{F_0} = \frac{\sqrt{1 + (2b_r \eta)^2}}{\sqrt{(1 - \eta^2)^2 + (2b_r \eta)^2}} \quad (15)$$

Amplituda síly do rámu



Průběh výchylky v závislosti na čase (tj. celkové řešení):

$$x = x_h + x_p = e^{-b_r \Omega t} (A \cos(\Omega_b t) + B \sin(\Omega_b t)) + r \cdot \sin(\omega t - \varphi) \quad (16)$$

$$\dot{x} = e^{-b_r \Omega t} [(-Ab_r \Omega + B\Omega_b) \cos(\Omega_b t) - (Bb_r \Omega + A\Omega_b) \sin(\Omega_b t)] + r \cdot \omega \cdot \cos(\omega t - \varphi) \quad (17)$$

Pro zjištění konstant  $A, B$  dosadíme počáteční podmínky:  $t = 0, x(0) = x_0, \dot{x}(0) = v_0$

$$x_0 = A + r \cdot \sin(-\varphi) \quad (18)$$

$$v_0 = -Ab_r \Omega + B\Omega_b + r \cdot \omega \cdot \cos(-\varphi) \quad (19)$$

Z toho plyne:

$$A = x_0 + r \cdot \sin(\varphi) \quad (20)$$

$$B = \frac{1}{\Omega_b} [v_0 + (x_0 + r \cdot \sin(\varphi))b_r \Omega - r \cdot \omega \cdot \cos(\varphi)] \quad (21)$$

Po dosazení vypočtených konstant dostáváme pro časový průběh výchylky vztah:

$$x = e^{-b_r \Omega t} \left( (x_0 + r \cdot \sin \varphi) \cdot \cos(\Omega_b t) + \frac{1}{\Omega_b} (v_0 + (x_0 + r \cdot \sin \varphi)b_r \Omega - r \cdot \omega \cdot \cos \varphi) \cdot \sin(\Omega_b t) \right) + r \cdot \sin(\omega t - \varphi) \quad (22)$$

Průběh výchylky pro nulové počáteční podmínky

