

Pas de projection de $\vec{P}$ et $\vec{R}_N$ sur $\vec{e}_x$ donc n'interviennent pas par le PFD projeté sur Ox

2) Sans amortissement ni excitation

$$\vec{F}_k = m\ddot{x}\vec{e}_x \rightarrow m\ddot{x} = -kx$$

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

3) $\omega_0 = \sqrt{\frac{k}{m}}$ pulsation propre du système

En régime libre c'est la pulsation des oscillations de la structure.

$$B_0 = x_0 \quad \text{et} \quad \dot{x}_0 = A_0 \omega_0$$

$$\rightarrow x = \frac{\dot{x}_0}{\omega_0} \sin \omega_0 t + \frac{x_0}{\omega_0} \cos \omega_0 t$$

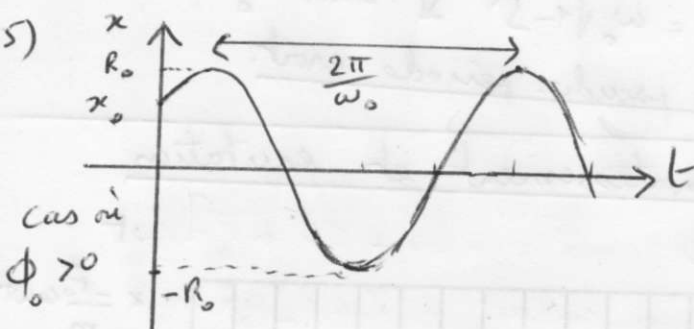
$$4) x = R_0 \cos(\omega_0 t - \phi_0)$$

$$x = R_0 \cos \omega_0 t \cos \phi_0 + R_0 \sin \omega_0 t \sin \phi_0$$

Par identification $\begin{cases} \frac{\dot{x}_0}{\omega_0} = R_0 \sin \phi_0 \\ x_0 = R_0 \cos \phi_0 \end{cases}$

$$d'au \quad R_0 = \sqrt{\left(\frac{\dot{x}_0}{\omega_0}\right)^2 + x_0^2}$$

$$\tan \phi_0 = \frac{\dot{x}_0}{\omega_0 x_0}$$

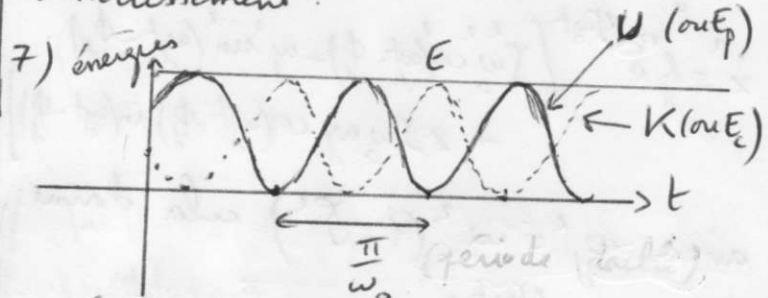


6) $E = E_c + E_p = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} k x^2$

$$= \frac{1}{2} m R_0^2 \omega_0^2 \sin^2(\omega_0 t - \phi_0) + \frac{1}{2} k R_0^2 \cos^2(\omega_0 t - \phi_0)$$

$$E = \frac{k R_0^2}{2} \quad (\text{car } \omega_0^2 = \frac{k}{m})$$

L'énergie totale de la structure ① se conserve au cours du temps ce qui est normal puisque libre sans amortissement.



Avec amortissement et sans excitation

8) PFD projeté sur $\vec{e}_x$:

$$m\ddot{x} = -kx - \gamma \dot{x} \quad d'au \quad \ddot{x} + \frac{\gamma}{m} \dot{x} + \frac{k}{m} x = 0$$

$$\ddot{x} + 2\zeta \omega_0 \dot{x} + \omega_0^2 x = 0 \quad \text{avec} \quad \zeta = \frac{\gamma}{2\sqrt{k}m}$$

9) à $t=0$ $x_0 = A_d$

$$\dot{x}_0 = -\zeta \omega_0 A_d + B_d \omega_d = -\zeta \omega_0 x_0 + B_d \omega_d$$

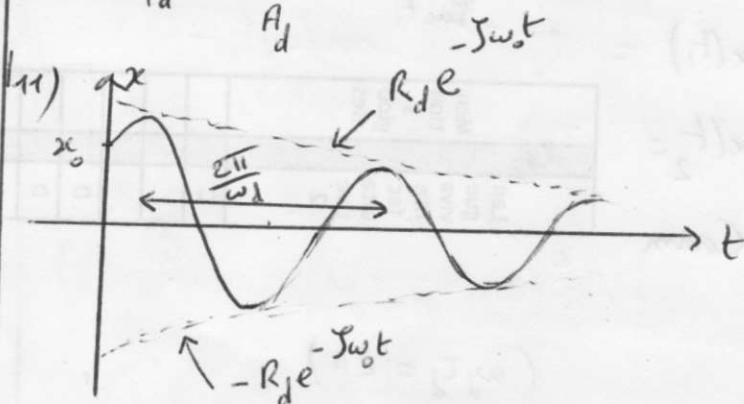
$$d'au \quad B_d = \frac{\dot{x}_0 + \zeta \omega_0 x_0}{\omega_d} = \frac{\dot{x}_0}{\omega_d} + \zeta x_0 \frac{\omega_0}{\omega_d}$$

$$x = e^{-\zeta \omega_0 t} \left[x_0 \cos \omega_d t + \left(\frac{\dot{x}_0}{\omega_d} + \zeta x_0 \frac{\omega_0}{\omega_d} \right) \sin \omega_d t \right]$$

10) Comme en 4) $A_d \cos \omega_d t + B_d \sin \omega_d t = R_d \cos(\omega_d t - \phi_d)$

$$\text{avec } R_d = \sqrt{A_d^2 + B_d^2}$$

$$\tan \phi_d = \frac{B_d}{A_d}$$



$$12) E(t) = \frac{1}{2} m \dot{x}^2 + \frac{1}{2} k x^2 = \frac{1}{2} k \left(x^2 + \frac{m}{k} \dot{x}^2 \right)$$

$$\dot{x} = R_d e^{-\gamma \omega_0 t} \left[-\gamma \omega_0 \cos(\omega_d t - \phi_d) - \omega_d \sin(\omega_d t - \phi_d) \right]$$

$$\dot{x}^2 = R_d^2 e^{-2\gamma \omega_0 t} \left[\gamma^2 \omega_0^2 \cos^2(\omega_d t - \phi_d) + \omega_d^2 \sin^2(\omega_d t - \phi_d) + 2\gamma \omega_0 \omega_d \cos(\omega_d t - \phi_d) \sin(\omega_d t - \phi_d) \right]$$

$$\frac{\dot{x}^2}{\omega_0^2} = R_d^2 e^{-2\gamma \omega_0 t} \left[\gamma^2 \cos^2(\omega_d t - \phi_d) + (1 - \gamma^2) \sin^2(\omega_d t - \phi_d) + 2\gamma \sqrt{1 - \gamma^2} \cos(\omega_d t - \phi_d) \sin(\omega_d t - \phi_d) \right]$$

$$E(t) = \frac{1}{2} k R_d^2 e^{-2\gamma \omega_0 t} \left[1 + \gamma^2 (\cos^2 - \sin^2) + 2\gamma \sqrt{1 - \gamma^2} \cos \sin \right]$$

En trigo: $\cos^2 x - \sin^2 x = \cos 2x$
 $2 \cos x \sin x = \sin 2x$

$$\rightarrow E(t) = \frac{1}{2} k R_d^2 e^{-2\gamma \omega_0 t} \left[1 + \gamma^2 \cos 2(\omega_d t - \phi_d) + 2\gamma \sqrt{1 - \gamma^2} \sin 2(\omega_d t - \phi_d) \right]$$

Pour $\gamma = 0$ (pas d'amortissement) on retrouve le résultat du 6)

Pour $\gamma = 1$ on a $\omega_d = 0$ ce qui correspond à la limite du régime critique où la solution $x(t) = e^{-\gamma \omega_0 t} (A't + B')$ il faut donc revoir $E(t)$.

13) T.E. $\Pi \quad \frac{dE}{dt} = \mathcal{P}_{nc} = \mathcal{P}_{frottement} < 0$
 donc $E \searrow$ à cause des frottements.

14) Si $\gamma \ll 1$ alors $\omega_d \approx \omega_0$

$$x(t) = R_d e^{-\gamma \omega_0 t} \cos(\omega_d t - \phi_d)$$

$$x(t_1) = R_d e^{-\gamma \omega_0 t_1} \cos(\omega_d t_1 - \phi_d)$$

$$x(t_2 = t_1 + \tau_d) = R_d e^{-\gamma \omega_0 (t_1 + \tau_d)} \cos(\omega_d (t_1 + \tau_d) - \phi_d)$$

Comme τ_d est la pseudo-période
 $\cos(\omega_d (t_1 + \tau_d) - \phi_d) = \cos(\omega_d t_1 - \phi_d)$

$$(\omega_d \tau_d = 2\pi)$$

$$\text{donc } x(t_2) = e^{-\gamma \omega_0 (t_1 + \tau_d)} \quad (2)$$

$$\text{et } \frac{x_1}{x_2} = \frac{e^{-\gamma \omega_0 t_1}}{e^{-\gamma \omega_0 (t_1 + \tau_d)}} = e^{\gamma \omega_0 \tau_d}$$

$$\ln \frac{x_1}{x_2} = \gamma \omega_0 \tau_d \quad \text{avec } \tau_d = \frac{2\pi}{\omega_d} = \frac{2\pi}{\omega_0 \sqrt{1 - \gamma^2}}$$

$$\ln \frac{x_1}{x_2} = \gamma \frac{2\pi}{\sqrt{1 - \gamma^2}} \approx 2\pi \gamma \quad \text{si } \gamma \ll 1$$

$$\boxed{\ln \frac{x_1}{x_2} = 2\pi \gamma \quad \text{si } \gamma \ll 1} \quad (\text{ok})$$

15) Lecture

$x_1 = 0,014602 \text{ m}$
$x_2 = 0,010661 \text{ m}$
$t_1 = 4,004004 \text{ s}$
$t_2 = 8,008008 \text{ s}$

$$\ln \frac{x_1}{x_2} = 0,314 \rightarrow \gamma = 5,01 \cdot 10^{-2} \ll 1$$

Période: $t_2 - t_1 = 4,004004 \text{ s} \approx 4 \text{ s}$

soit $\tau_d = 4,004004 \text{ s} \approx T_0$ car $\gamma \ll 1$

$$\underline{k} = m \omega_0^2 = m \frac{4\pi^2}{T_0^2} = 110 \times 10^3 \frac{4\pi^2}{4^2} = \underline{2,71 \cdot 10^5 \text{ N/m}}$$

$$\underline{\gamma} = 2\gamma \sqrt{k m} = 1,73 \cdot 10^4 \cdot \text{kg/s}$$

(unité $F_d = -\gamma \dot{x} \Rightarrow \gamma$)

Si $\gamma \uparrow$ le frottement $\uparrow$ et la décroissance de $x(t)$ est plus rapide.

$$\omega_d = \omega_0 \sqrt{1 - \gamma^2} \searrow \text{ donc } \tau_d \uparrow$$

la pseudo-période croît.

Amortissement et excitation

16) PFD $m \ddot{x} = -kx - \gamma \dot{x} + F_0 \cos \omega t$

ce qui conduit à $\ddot{x} + 2\gamma \omega_0 \dot{x} + \omega_0^2 x = \frac{F_0 \cos \omega t}{m}$
 (ok)

17) En notation complexe $\underline{F} = F_0 e^{j\omega t}$
 $\underline{x}_{exc} = X e^{j(\omega t - \phi)}$

$$(-\omega^2 + 2j\gamma \omega_0 \omega + \omega_0^2) X e^{j\omega t} = \frac{F_0}{m} e^{j\omega t}$$

Module $X = \frac{F_0}{m} \frac{1}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega_0\omega)^2}}$ (OK)

$e^{-j\phi} = \frac{F_0}{mX} \frac{1}{(\omega_0^2 - \omega^2 + 2j\gamma\omega_0\omega)}$

$e^{j\phi} = \text{conj.} \times (\omega_0^2 - \omega^2 + 2j\gamma\omega_0\omega)$

$\tan \phi = \frac{2\gamma\omega_0\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}$ (OK)

18) $\eta = \frac{X}{F_0/k} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma\omega_0\omega)^2}}$

$\eta = \frac{1}{\sqrt{(1 - (\frac{\omega}{\omega_0})^2)^2 + (2\gamma\frac{\omega}{\omega_0})^2}} = \frac{1}{\sqrt{(1 - r^2)^2 + (2\gamma r)^2}}$

η est une fonction de transfert de l'amplitude des oscillations en réponse à une excitation de pulsation ω

19) η est maximale si le (dénominateur)² est minimal
Posons $y = r^2$ et cherchons quand

$\sqrt{(1-y)^2 + (2\gamma)^2 y}$ est minimal

Dérivée y : $-2(1-y) + 4\gamma^2 = 0$
 $y = 1 - 2\gamma^2$

Comme $y = r^2$ $1 - 2\gamma^2$ doit être > 0

Il faut donc que $\gamma < \frac{1}{\sqrt{2}}$

alors $r = \sqrt{1 - 2\gamma^2}$ (ou $\omega = \omega_0 \sqrt{1 - 2\gamma^2}$)

20) On avait en 15 une pseudo-période de 4 s (avec $\gamma \ll 1$)

Si la période excitatrice est de 8 s on n'est pas près à la résonance

mais quand-même pas très loin. (3)
(Avec $\gamma \ll 1$, le pic de résonance est pointu, il faut vraiment être à 4 s pour observer une résonance)
la plate-forme reste en place