MODULE: PHYSIQUE 03 VIBRATIONS

Présenté par

Pr. Fouad BOUKLI HACENE

fouad.boukli-hacene@enp-oran.dz/ bhfouad@yahoo.fr



ECOLE NATIONALE POLYTECHNIQUE MAURICE AUDIN D'ORAN

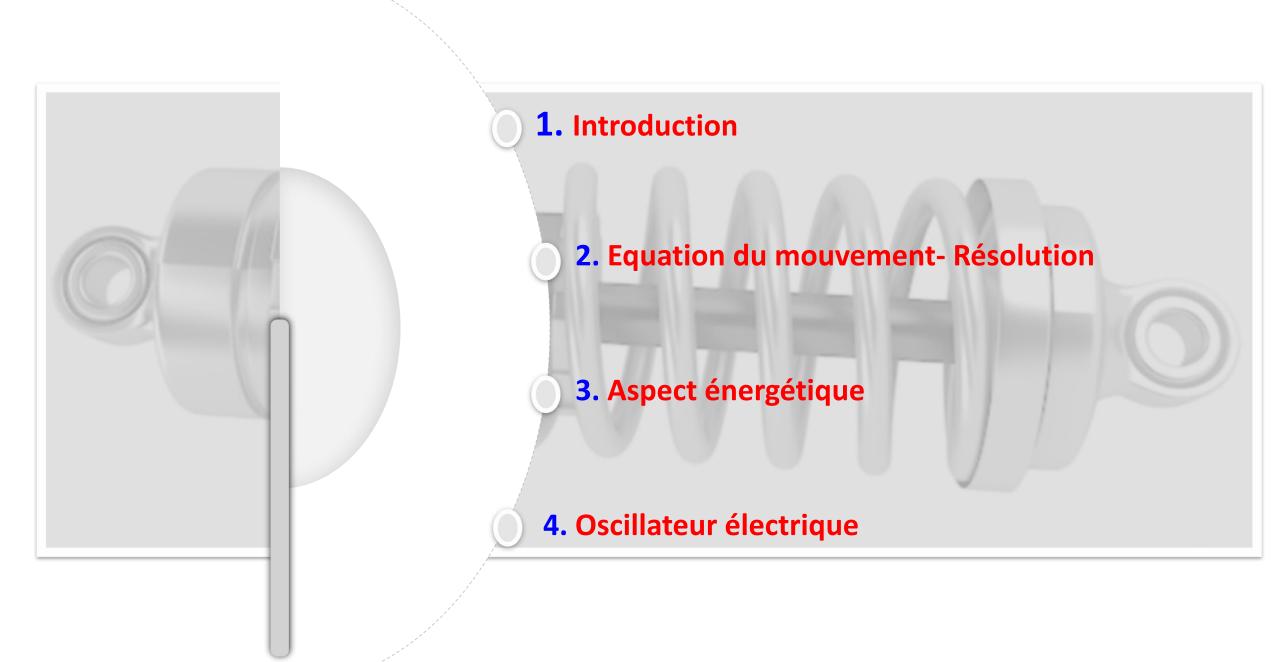
CHAPITRE 04

OSCILLATIONS FORCÉES À UN DEGRÉ DE LIBERTÉ

Présenté par

Pr. Fouad BOUKLI HACENE

fouad.boukli-hacene@enp-oran.dz/ bhfouad@yahoo.fr



OBJECTIFS

- 1. L'équation différentielle d'un mouvement Forcé
- 2. Les différentes solutions du problème
- 3. Le phénomène de résonance
- 4. Quelques applications

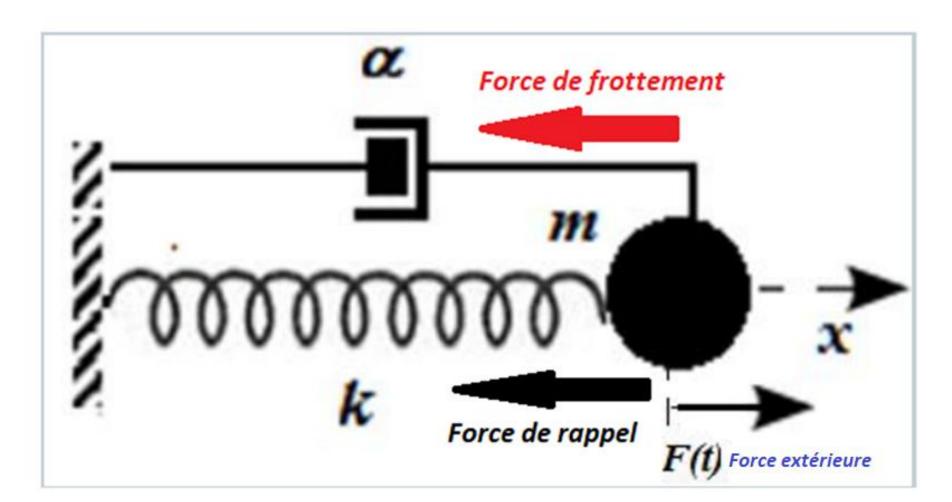
INTRODUCTION

- Les vibrations mécaniques sont à l'origine d'une grande partie des problèmes industriels.
- Ces vibrations sont symbolisées par un ensemble d'oscillateurs constitués de masse; de ressorts et d'amortisseurs.
- On définit alors une oscillation forcée, tout système en mouvement sous l'action d'une force extérieure.



REPRÉSENTATION PHYSIQUE

• Le système forcé est représenté:



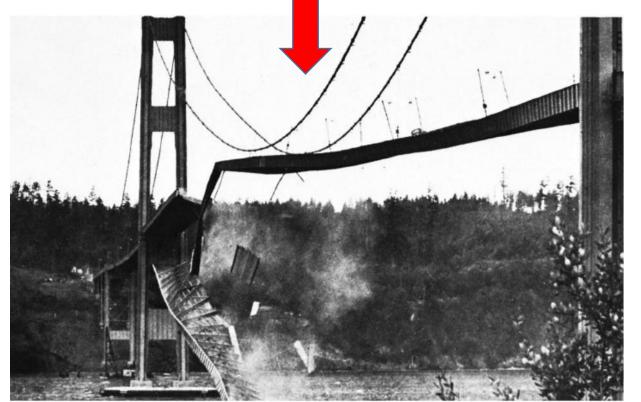
Glissement superficiel: Fluage





Glissement profond : Séisme

EFFET DU VENT EFFONDREMENT DU PONT TACOMA 1940 -USA EFFET DU SEISME
EFFONDREMENT
DU PONT DE SAN FRANSISCO
1989-USA

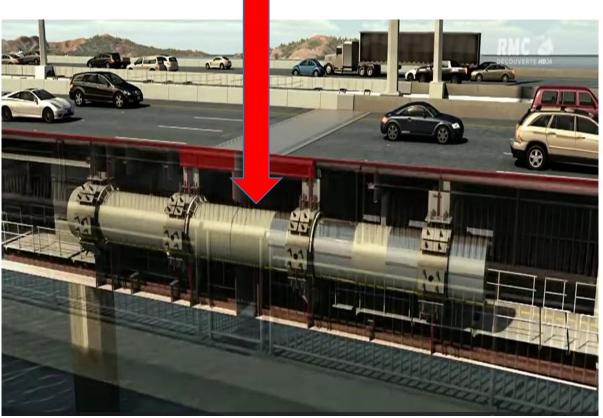


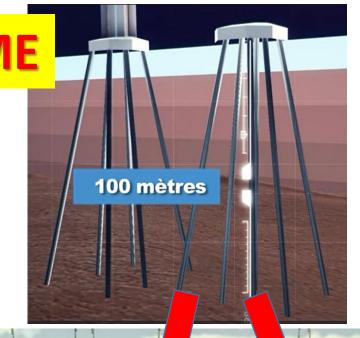


PLAQUES ANTI TOURBILLON DU VENT SOUS LE PONT















EFFET CARÈNE LIQUIDE

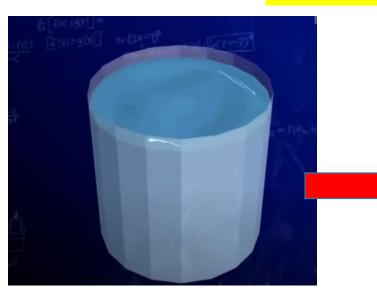




EFFET CARÈNE LIQUIDE



Amortissement: FORME SPHÉRIQUE DES RÉSERVOIRS







BALLAST DES BATEAUX

EFFET CARÈNE LIQUIDE

Amortissement CHICANES











EFFET LACET





Effet d'Amortissement:
CHARGE SUR
LES ESSIEUS DE LA REMORQUE









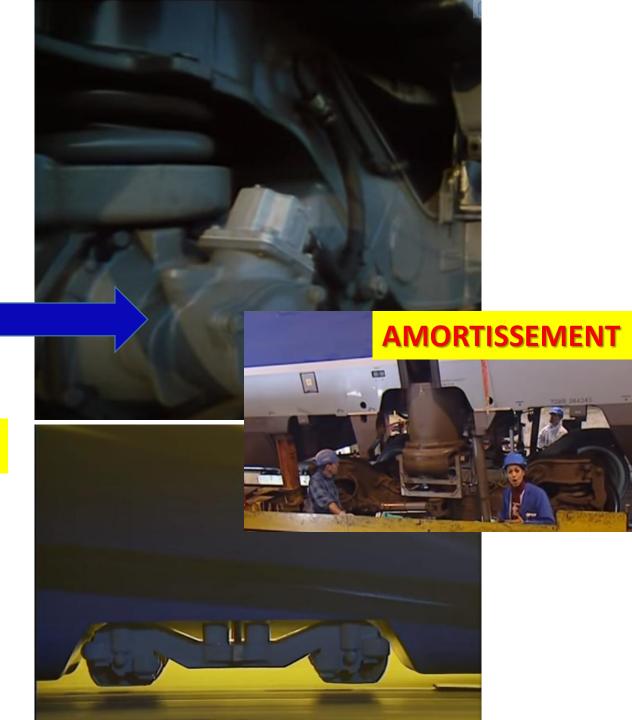


EFFET LACET- TRAINS

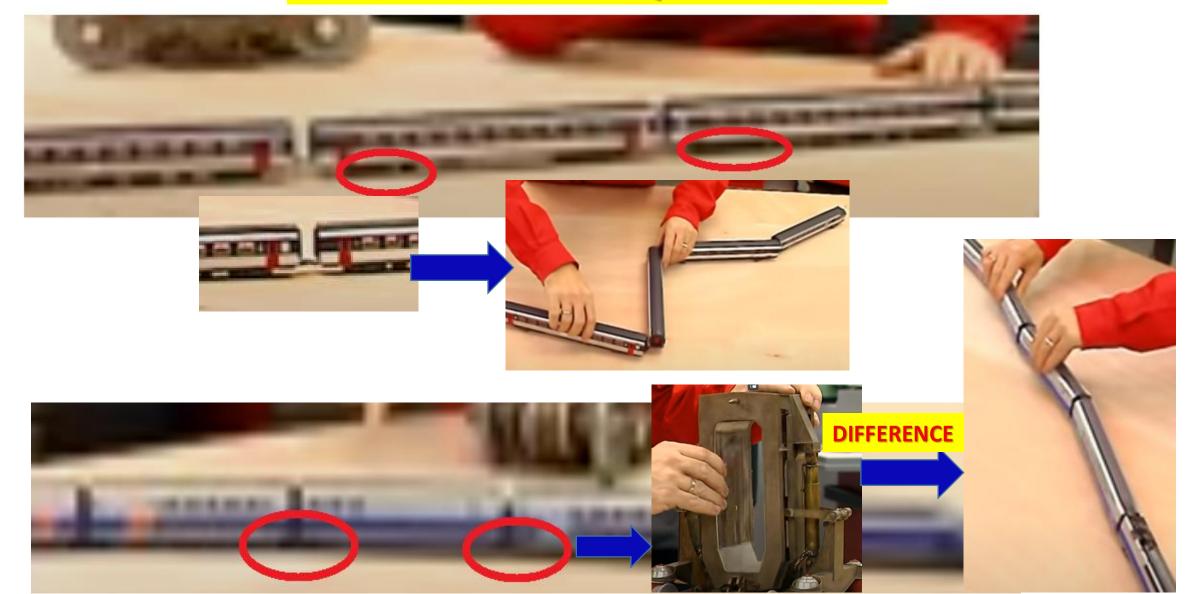


VIBRATIONS





DIFFERENCE TRAINS CLASSIQUES - TGV



MODÉLISATION MATHÉMATIQUE

✓ On calcule le Lagrangien pour le système forcé comme suit:

$$L(x, \dot{x}) = E_c - E_p = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 - \frac{1}{2}kx^2$$

✓ <u>L'équation de mouvement</u> est de la forme:

$$\frac{d}{dt}(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}}) - \frac{\partial L}{\partial x} = -\alpha . \dot{x} + F(t)$$

Avec:

$$\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} \quad \frac{\partial L}{\partial x} = -kx$$

EQUATION DU MOUVEMENT

✓ Finalement, on obtient L'équation de mouvement comme suit:

$$m\ddot{x} + kx = -\alpha \dot{x} + F(t)$$

$$m\ddot{x} + \alpha\dot{x} + kx = F(t)$$



✓ C'est <u>une équation différentielle linéaire inhomogène</u> avec second membre,



- ✓ Elle admet deux solutions:
 - Une solution générale et
 - Une solution particulière

Le <u>mouvement forcé</u> est exprimé en présence de la force de frottement visqueuse comme suit:

$$\ddot{q}(t) + 2\xi \dot{q}(t) + \omega_0^2 q(t) = \frac{F(t)}{m}$$

Avec:

$$2\xi = \frac{\alpha}{m} \quad et \quad \omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

Où F(t) est appelée la fonction excitation extérieure.

 ξ, ω_0 :sont <u>respectivement</u> le facteur d'amortissement et la pulsation propre du système

RÉSOLUTION ANALYTIQUE

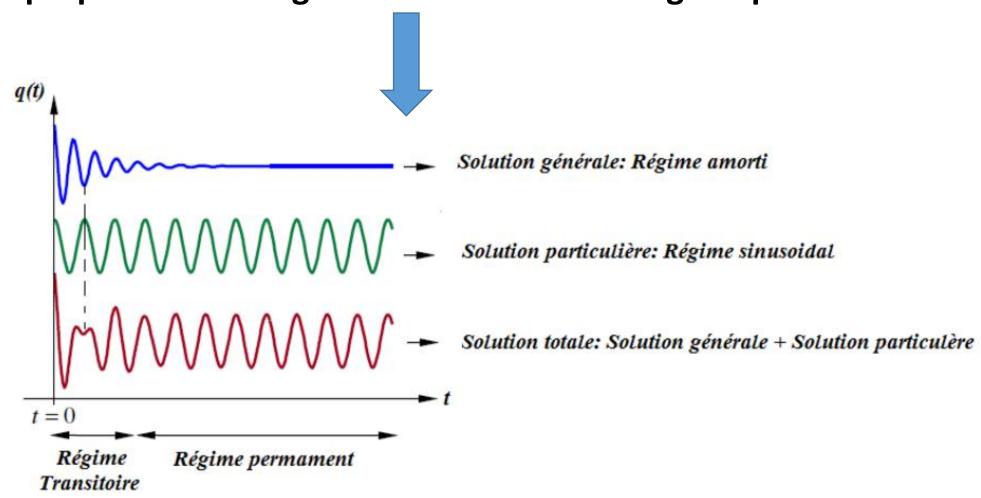
La solution q(t) de l'équation différentielle ; représente la réponse du système face à l'action extérieure, qui est calculée par la somme de deux thermes:

$$q(t) = q_g(t) + q_p(t)$$

Où $q_g(t)$ et $q_p(t)$ représentent respectivement la **solution générale et la solution particulière** de l'équation différentielle,

- Il faut signaler qu'au début du mouvement q(t) représente le régime transitoire.
- Au fil du temps la solution homogène devient négligeable devant la solution particulière ; à ce moment on a: le régime permanent.
- Ainsi, la <u>solution totale</u> dans ce cas, sera de la forme suivante: $q(t) = q_n(t)$

Superposition du régime transitoire et du régime permanent



✓ Dans le cas où l'excitation est sinusoïdale de type:

$$F(t) = F_0 \cos \omega t = \text{Re}(F_0 e^{j\omega t})$$

✓ La solution totale s'écrit alors comme suit:

$$q(t) = q_p(t) = A\cos(\Omega t + \varphi)$$

Où la constante A représente l'amplitude de la solution totale et φ le déphasage.

✓ On cherche la solution de l'équation différentielle sous forme complexe :

$$q(t) = q_p(t) = \text{Re}(Ae^{j(\Omega t + \varphi)})$$

Avec

$$\dot{q}(t) = j\Omega A e^{j(\Omega t + \varphi)}$$

$$\dot{q}(t) = j\Omega A e^{j(\Omega t + \varphi)}$$
$$\ddot{q}(t) = -\Omega^2 A e^{j(\omega t + \varphi)}$$

Alors: l'amplitude s'écrit sous la forme complexe comme suit:

$$Ae^{j\varphi} = \frac{F_0}{-\Omega^2 + \omega_0^2 + 2\xi j\Omega}$$





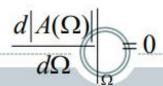
$$|A(\Omega)| = \frac{F_0}{\sqrt{(\Omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\xi^2 \Omega^2}}$$

En phase



$$\varphi = Artg \frac{2\xi\Omega}{\Omega^2 - \omega_0^2}$$

✓ L'étude des variations du module de l'amplitude se fait par:



A cet effet on étudie les variations de la fonction $h(\Omega)$:

$$\frac{dh(\Omega)}{d\Omega}\bigg|_{\Omega} = 0 \quad avec \quad h(\Omega) = (\Omega^2 - \omega_0^2)^2 + 4\xi^2 \Omega^2$$

Avec: $\frac{dh(\Omega)}{d\Omega}\bigg|_{\Omega} = 4\Omega(\Omega^2 - \omega_0^2) + 8\xi^2 \Omega$

✓ On obtient ainsi, deux pulsations:

$$\Omega_{01} = 0$$

$$\Omega_{02} = \Omega_r = \sqrt{\omega_0^2 - 2\xi^2}$$

 \checkmark Après ; on calcule la deuxième dérivée de la fonction h(Ω); on obtient:

$$\frac{d^{2}h(\Omega)}{d\Omega}\bigg|_{\Omega} = 4(\Omega^{2} - \omega^{2}) + 8\Omega^{2} + 8\xi^{2} = 12\Omega^{2} - 4(\omega_{0}^{2} - 2\xi^{2})$$

- ✓ On étudie le signe de la deuxième dérivée pour déterminer le maximum et le minimum,
 - \triangleright Pour <u>la première pulsation</u> $\Omega = \Omega_{01}$ on a:

$$h''(\Omega_{01}) \prec 0 \implies A(\Omega_{01}) \succ 0$$

D'où la pulsation $\Omega = \Omega_{01}$ présente un minimum pour l'amplitude A,

ightharpoonup Pour <u>la deuxième pulsation</u> $\Omega = \Omega_{02}$ on a :

$$h''(\Omega_{01}) \succ 0 \implies A(\Omega_{01}) \prec 0$$

D'où la pulsation $\Omega = \Omega_{02}$ présente un maximum pour l'amplitude A

- ✓ Donc pour la pulsation $\Omega = \Omega_{02} = \Omega_r$ on obtient la réponse maximale du système.
- ✓ On a dans ce cas le phénomène de résonnance.
 - ✓ A la **fréquence de résonnance** l'amplitude s'exprime comme suit: F_0

$$|A(\Omega_r)|_{\text{max}} = \frac{\frac{0}{m}}{\sqrt{(\Omega_r^2 - \omega_0^2)^2 + 4\xi^2 \Omega_r^2}}$$

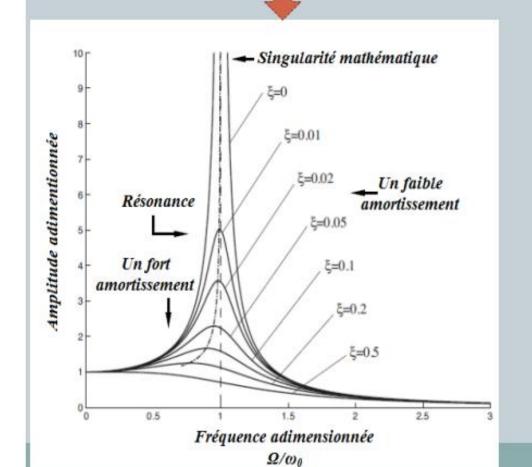
D'où $\left|A(\Omega_r)\right|_{\text{max}} = \frac{\frac{F_0}{m}}{2\xi\sqrt{\omega_0^2 - \xi^2}} \approx \frac{F_0}{\alpha\sqrt{\omega_0^2 - \xi^2}}$

✓ Pour des très <u>faibles amortissements</u>; l'amplitude maximale est égale à :

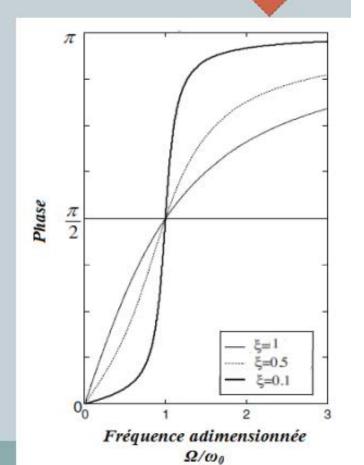
$$|A(\Omega_r)|_{\text{max}} \approx \frac{F_0}{\alpha \omega_0} \quad avec \quad \xi \prec \prec \omega_0$$

La figure illustre la variation du rapport de l'amplitude en fonction du rapport de la fréquence pour différentes

valeur de ξ



La figure représente la variation de la phase en fonction du rapport de la fréquence pour différents valeurs de ξ



BANDE PASSANTE ET FACTEUR DE QUALITÉ

- ✓ On définit aussi :
 - \circ La largeur de la bande passante $\Delta\Omega$

$$\Delta\Omega = \Omega_2 - \Omega_1$$

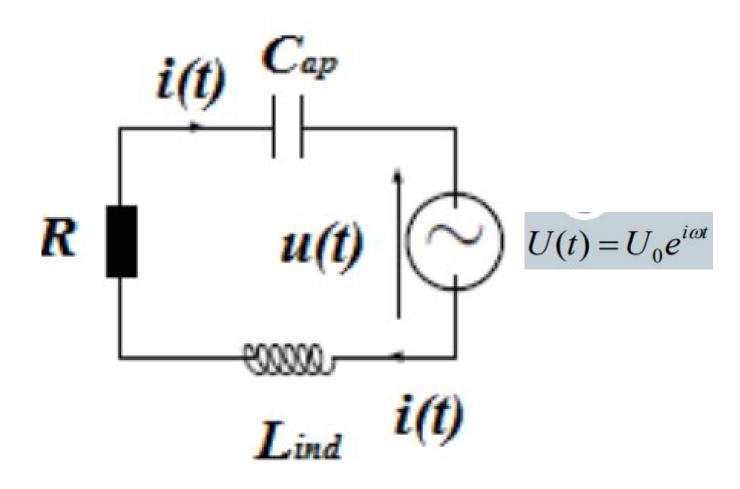
Où Ω_1 , Ω_2 sont des pulsations déduites par l'intersection de la courbe de l'amplitude de la réponse du système $A(\Omega)$ et la droite $\frac{A_{\max}(\Omega_r)}{\sqrt{2}}$

Le facteur de qualité Q pour un faible amortissement:

$$Q = \frac{\Omega_r}{\Omega_2 - \Omega_1}$$

OSCILLATIONS ÉLECTRIQUES

• La figure ci-dessous illustre **le schéma du circuit oscillant R.L.C** en série alimenté par une source de tension U(t) :



Le bilan des tensions s'écrit :

$$L_{ind} \frac{di(t)}{dt} + \frac{q(t)}{C_{ap}} + \frac{Ri(t) = U(t)}{C_{ap}}$$

Sachant que le courant i(t) pendant un temps dt apporte une charge tel que: $i(t) = \frac{dq(t)}{dt}$

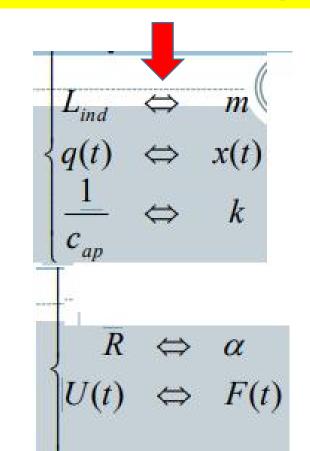
On obtient alors l'équation différentielle du mouvement comme suit: $L\ddot{q}(t) + R\dot{q}(t) + \frac{q(t)}{C} = U(t)$

On remarque que cette équation est équivalente à l'équation d'un mouvement oscillatoire forcé comme suit

$$\ddot{q}(t) + \frac{R}{L}\dot{q}(t) + \frac{q(t)}{LC} = \frac{U(t)}{L} \qquad \Leftrightarrow \qquad \ddot{x}(t) + \frac{\alpha}{m}\dot{x}(t) + \frac{k}{m}x(t) = \frac{F(t)}{m}$$

ANALOGIE

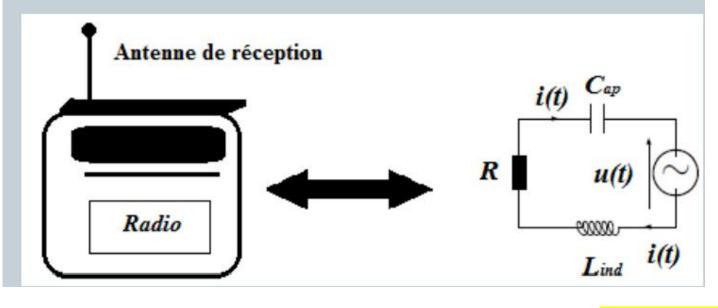
Système électrique -Système mécanique



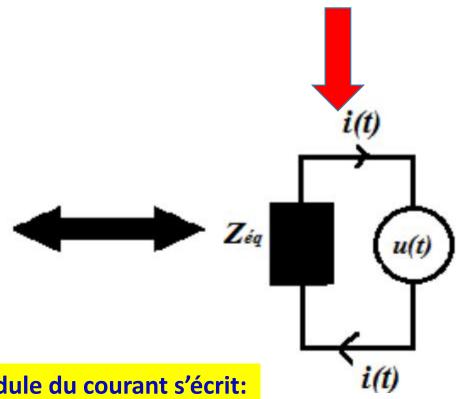
APPLICATIONS

✓ On considère un système de réception radio modélisé par un circuit R, L_{ind} , C_{ap} en série et alimenté par une source de tension sinusoïdale d'intensité:

$$u(t) = u_0 \cos \omega t$$



LE CIRCUIT R.L.C EN SÉRIE est schématisé comme suit



L'impédance équivalente totale est égale

$$\widetilde{Z}_{\acute{e}q} = R + j(L_{ind}\omega - \frac{1}{C_{an}\omega})$$

Le module du courant s'écrit:

$$I_0(\omega) = \frac{|u(t)|}{|\widetilde{Z}_{\acute{e}q}|} = \frac{u_0}{\sqrt{R^2 + (L_{ind}\omega - \frac{1}{C_{ap}\omega})^2}}$$

- Le module du courant est maximum pour la valeur de: $I_{0max} = \frac{u_0}{R}$
- On a: $L_{ind}\omega \frac{I}{C_{ap}\omega} = 0$
- On obtient la pulsation correspondante: $\omega_r = \frac{\omega_r}{\sqrt{L_{ind}C_{arr}}} = \omega_0$
 - ω_r : est appelée la pulsation de résonance qui ne dépend que de l'inductance et de la capacité

$$\Delta \omega = \omega_2 - \omega_1$$
 est la bande passante

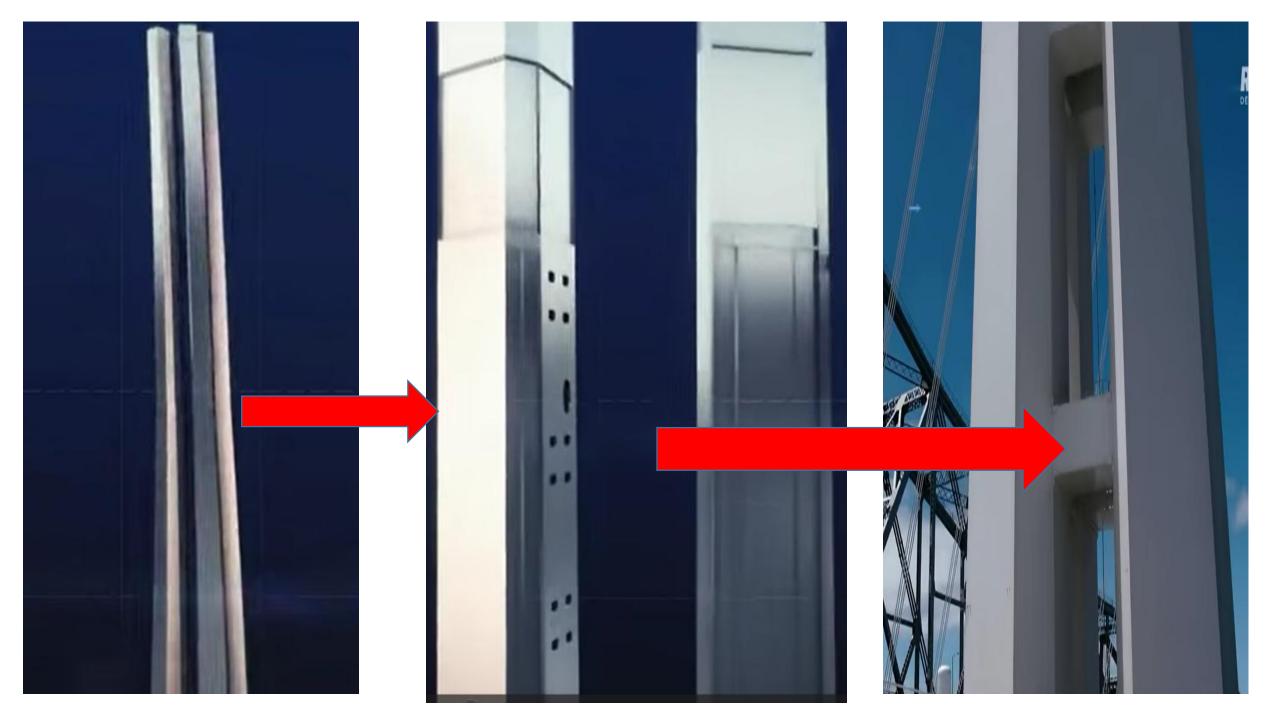
 ω_2, ω_1 Sont déterminées en résolvant l'équation paramétrique suivante: $\frac{\left|I_{0max}\right|}{\left|\sqrt{2}\right|} = \frac{u_0}{\sqrt{R^2 + (L_{ind}\omega - \frac{1}{C_{ap}\omega})^2}}$

$$\Delta \omega = \omega_2 - \omega_1 = \frac{R}{L_{ind}}$$
LE FACTEUR DE QUALITÉ

$$Q = \frac{\omega_0}{\Delta \omega} = \frac{L_{ind} \omega_0}{R}$$

REMARQUES IMPORTANTES

- 1. On constate que la fréquence de résonnance ne dépend pas de la résistance R,
- 2. Par contre la bande passante et le facteur de qualité varient en fonction de la résistance,
- 3. Pour une bonne application technique du système, c'est-à-dire avoir une très bonne réception du signal; il faut que la résistance du circuit soit faible
- 4. Pour amortir le séisme on doit faire face par deux approches
 - Par la résistance à l'énergie dégagée.
 - Par la flexibilité?











EFFET POGO

- L'effet POGO est, en mécanique des structures, un phénomène oscillatoire longitudinal instable qui peut se produire dans les étages à ergols liquides d'un lanceur, générant des chocs pouvant détruire le lanceur ou sa charge.
- Cet effet est provoqué par des fluctuations de poussée du moteur, qui engendrent des vibrations de structure et des colonnes du carburant liquide, qui à leur tour se répercutent sur l'alimentation du moteur.
- Lorsque ce cycle de perturbations entre en résonance, les oscillations augmentent et peuvent détruire les structures. Le nom provient du jeu appelé POGO-stick.
- Cet effet détruisit plusieurs fusées et satellites!!!!!



Ce qu'il faut retenir!

L'oscillation forcé dans le cas général est régie par l'équation différentielle:

$$\ddot{q}(t) + 2\xi \dot{q}(t) + \omega_0^2 q(t) = \frac{F(t)}{m}$$

- Il existe deux régimes :
 - Le régime transitoire :

La solution totale du système est: $q(t) = q_g(t) + q_p(t)$

 $q_g(t), q_p(t)$ représentent respectivement la solution générale la solution particulière

Le régime permanent :

Caractérisé par le phénomène : « La résonance »

la solution du système est de la forme: $q(t) = q_p(t)$

 Il faut signaler que la force extérieure absorbe les pertes du système due aux forces de frottements,

