# MODULE: PHYSIQUE 03 VIBRATIONS

Présenté par

**Pr Fouad BOUKLI HACENE** 

**Professeur** 

Email: bhfouad@yahoo.fr

fouad.boukli-hacene@enp-oran.dz



## ECOLE NATIONALE POLYTECHNIQUE MAURICE AUDIN D'ORAN

**Département: Formation préparatoire** 

**Module: Vibrations** 

Niveau: Deuxième année

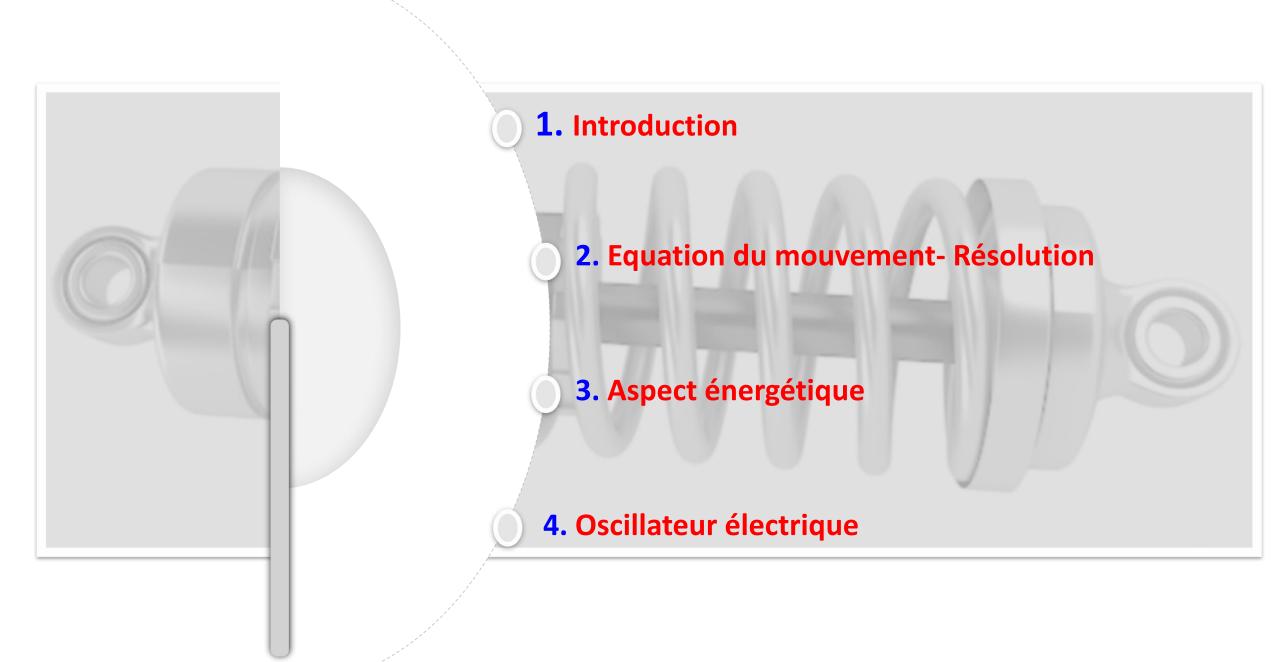
#### **CHAPITRE 03**

#### OSCILLATIONS AMORTIES À UN DEGRÉ DE LIBERTÉ

Présenté par

Pr. Fouad BOUKLI HACENE

bhfouad@yahoo.fr



#### **OBJECTIFS**

- 1. Equation différentielle d'un mouvement amorti
- 2. Résolution
- 3. Aspect énergétique
- 4. Quelques applications:
  - **✓** Oscillations mécaniques
  - **✓** Oscillations électriques

#### **INTRODUCTION**

- En réalité tous les systèmes physiques interagissent avec le milieu environnant.
- Dans ce chapitre on doit tenir compte de l'influence de la force de frottement visqueuse proportionnelle à la vitesse des oscillations du système de la forme:

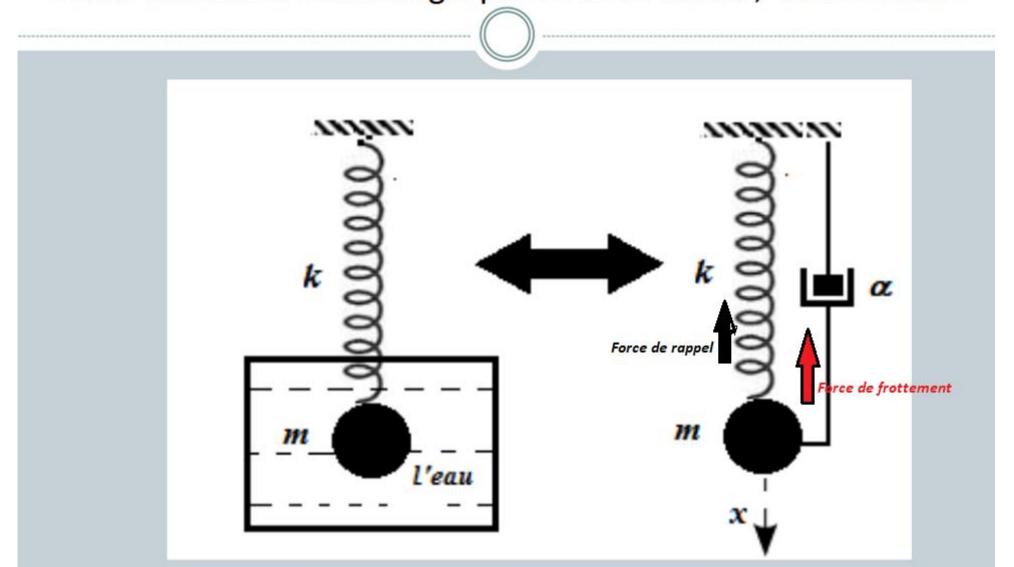
$$\vec{F}_{fr} = -\alpha \vec{v}$$

Où α est le coefficient de frottement et v est la vitesse du mobile

- C'est une bonne description dans le régime de faibles vitesses.
- Au-delà ; la force devient progressivement proportionnelle au carré de la vitesse.
- Ce type de mouvement est appelé mouvement amorti.

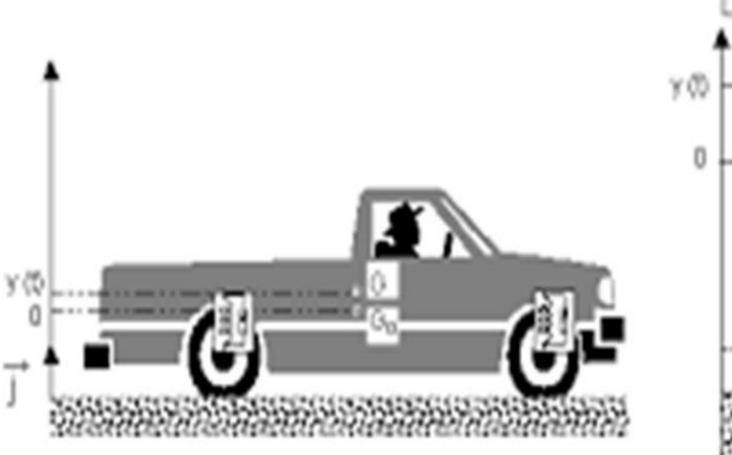
## REPRÉSENTATION PHYSIQUE

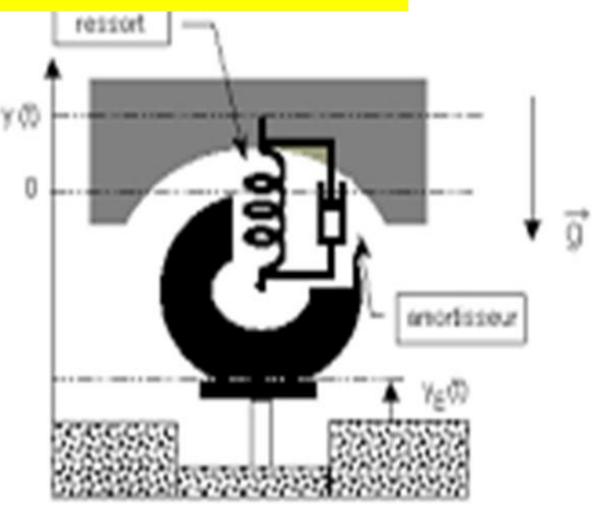
Pour un système mécanique amorti est représenté par un ressort avec une masse régie par un amortisseur; comme suit :



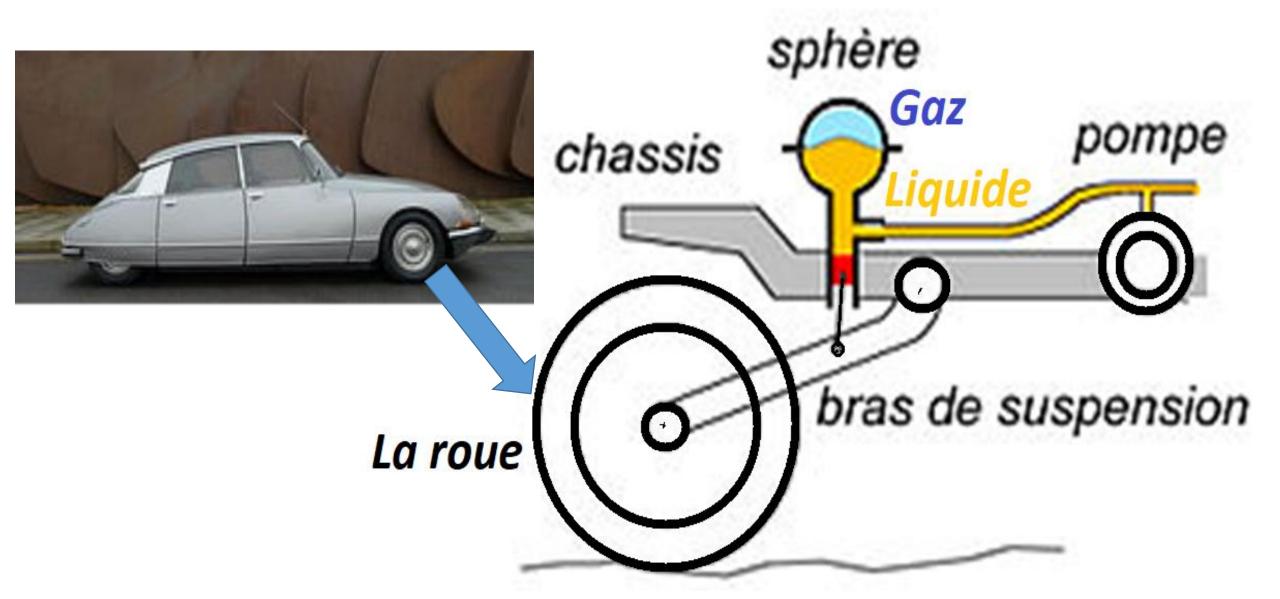
## **AUTRES REPRÉSENTATIONS PHYSIQUES**

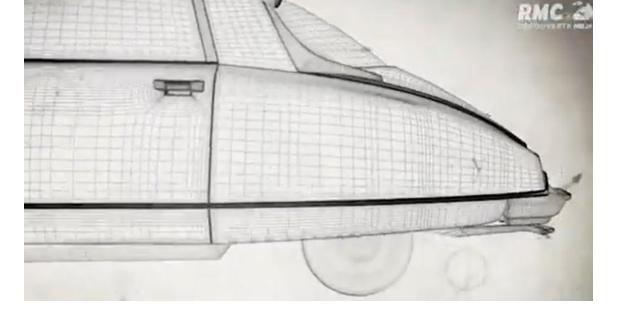
#### 1. AMPRTISSEUR-RESSORT A BOUDIN

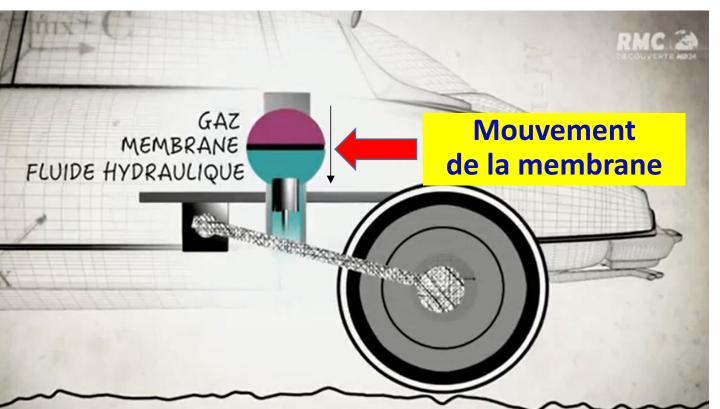




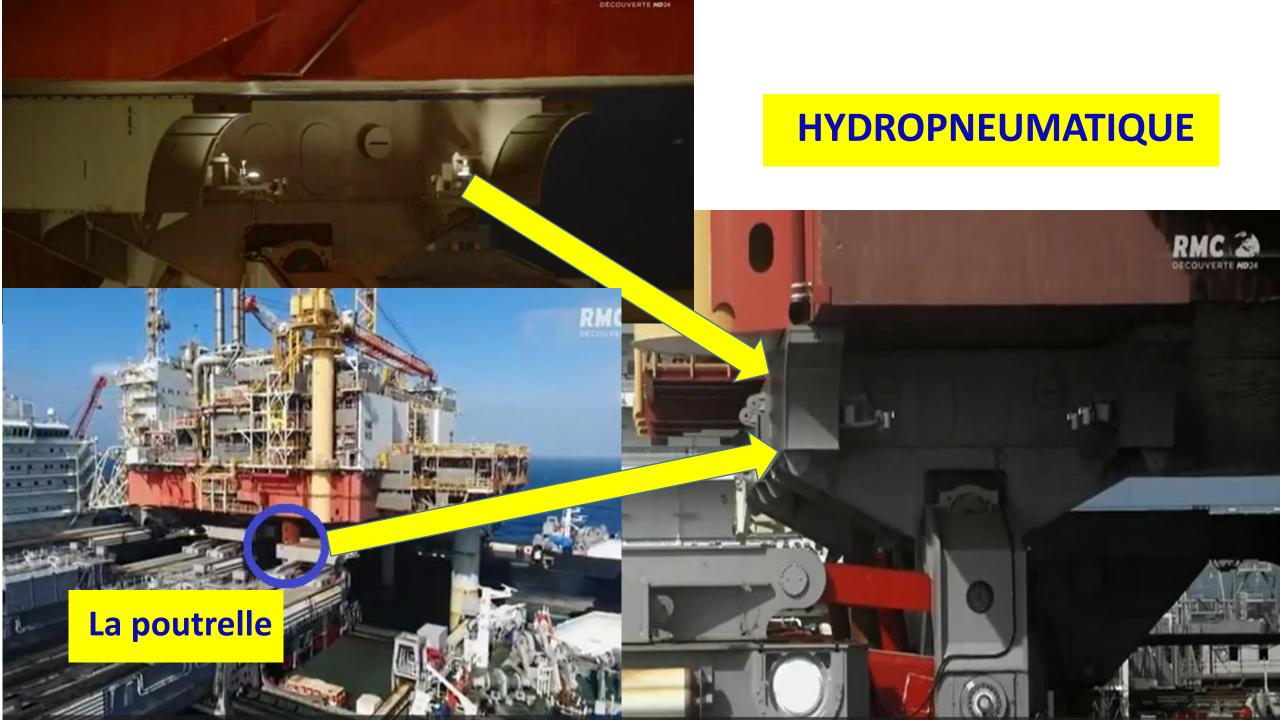
### 2. HYDROPNEUMATIQUE











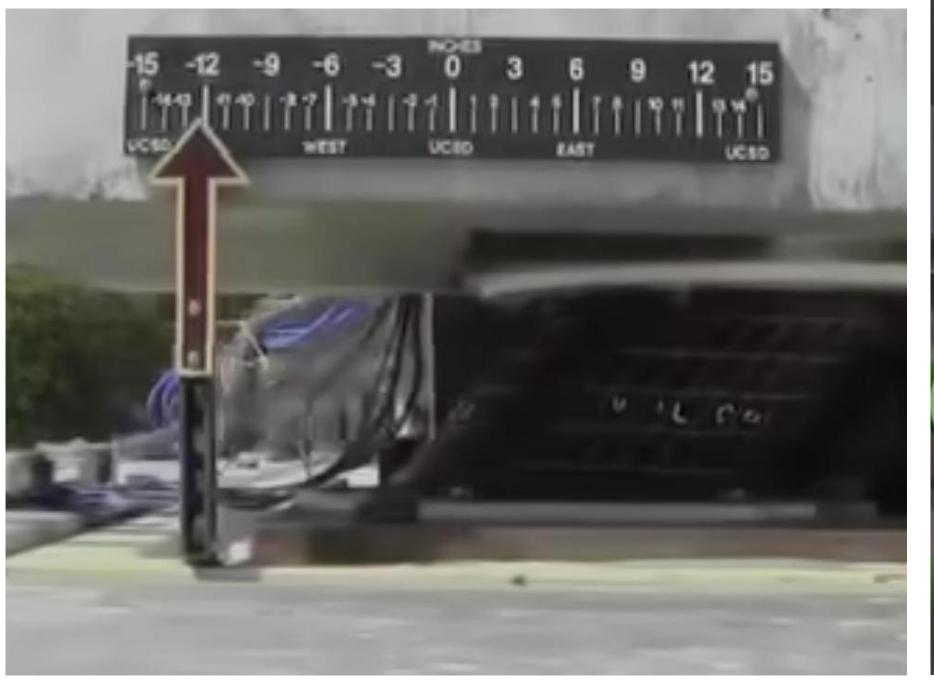


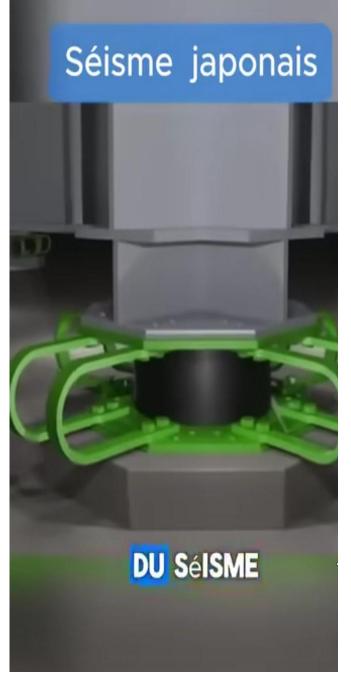
#### 3. En Caoutchouc EN GENIE CIVIL



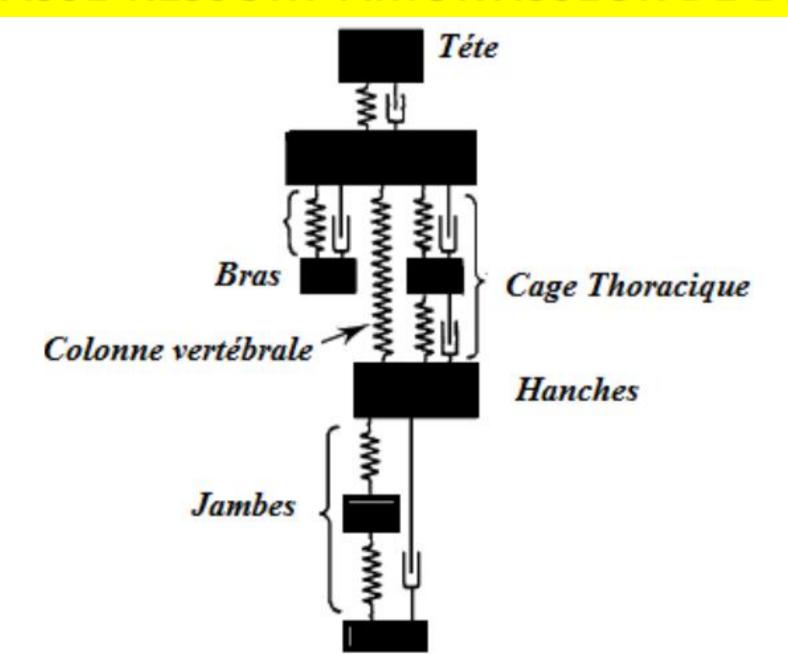








### 4. MASSE-RESSORT-AMORTISSEUR DE L'HOMME.



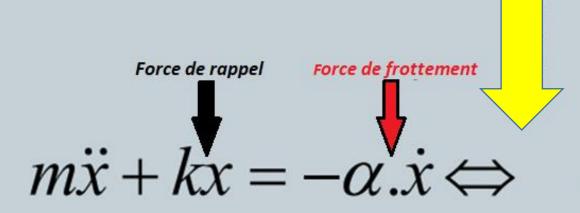
#### MODÉLISATION MATHÉMATIQUE

✓ On calcule le Lagrangien pour le système amorti comme suit:
1
1

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

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

$$\frac{d}{dt}(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}}) - \frac{\partial L}{\partial x} = -\alpha . \dot{x} \qquad avec \qquad \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} \qquad \frac{\partial L}{\partial x} = -kx$$



$$=-\alpha \dot{x} \Leftrightarrow m\ddot{x} + \alpha \dot{x} + kx = 0$$

#### **SUITE**

> On définit alors, <u>l'oscillation amorti</u> comme suit

$$\ddot{q}(t) + 2\xi \dot{q}(t) + \omega_0^2 q(t) = 0$$

Avec les constantes suivantes:

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

Où  $\xi$  est un coefficient positif et est appelé **facteur** d'amortissement

 $\omega_0$  : est appelée la **pulsation propre** du mouvement

## RÉSOLUTION

La résolution de cette équation se fait par le changement de variable, l'équation devient alors:

$$r^2 + 2\xi r + \omega_0^2 = 0$$

❖ On calcule le discriminant \( \Delta' et on obtient: \)

$$\Delta' = \xi^2 - \omega_0^2$$



 $\clubsuit$  Il existe **trois types de solutions** selon le signe de  $\Delta$ 

## 1. MOUVEMENT AMORTI APÉRIODIQUE

#### Cas où le système est fortement amorti :

On a:

$$\Delta \succ 0$$
  $\xi \succ \omega_0$ 

✓ La solution de l'équation différentielle s'écrit comme suit:

$$q(t) = A_1 e^{r_1 t} + A_2 e^{r_2 t}$$

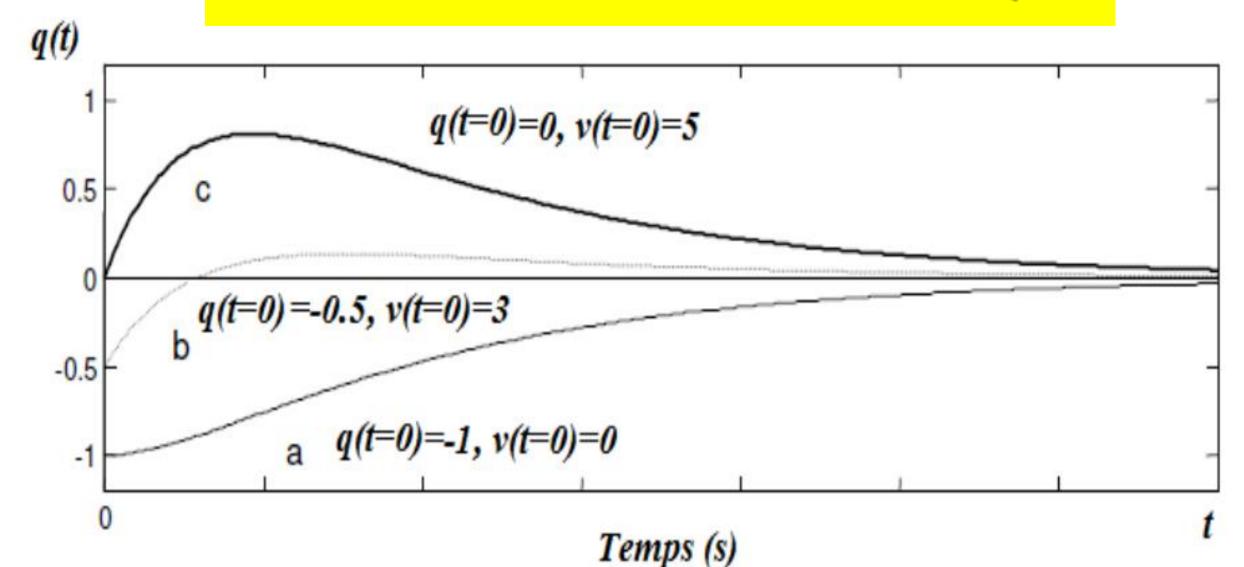
$$r_{1,2} = -\xi \pm \sqrt{\xi^2 - \omega_0^2}$$

Où  $A_1$  et  $A_2$  sont coefficients à déterminer par les conditions initiales

$$\begin{cases} q(t=0) = q_0 \\ \dot{q}(t=0) = \dot{q}_0 \end{cases}$$

✓ On dit que le système a un mouvement apériodique

## **MOUVEMENT AMORTI APÉRIODIQUE**



#### 2. MOUVEMENT AMORTI CRITIQUE

#### □Cas où *l'amortissement est critique*:

On a:

$$\Delta' = 0 \qquad \qquad \xi = \omega_0$$

✓ La solution de l'équation différentielle est de la forme :

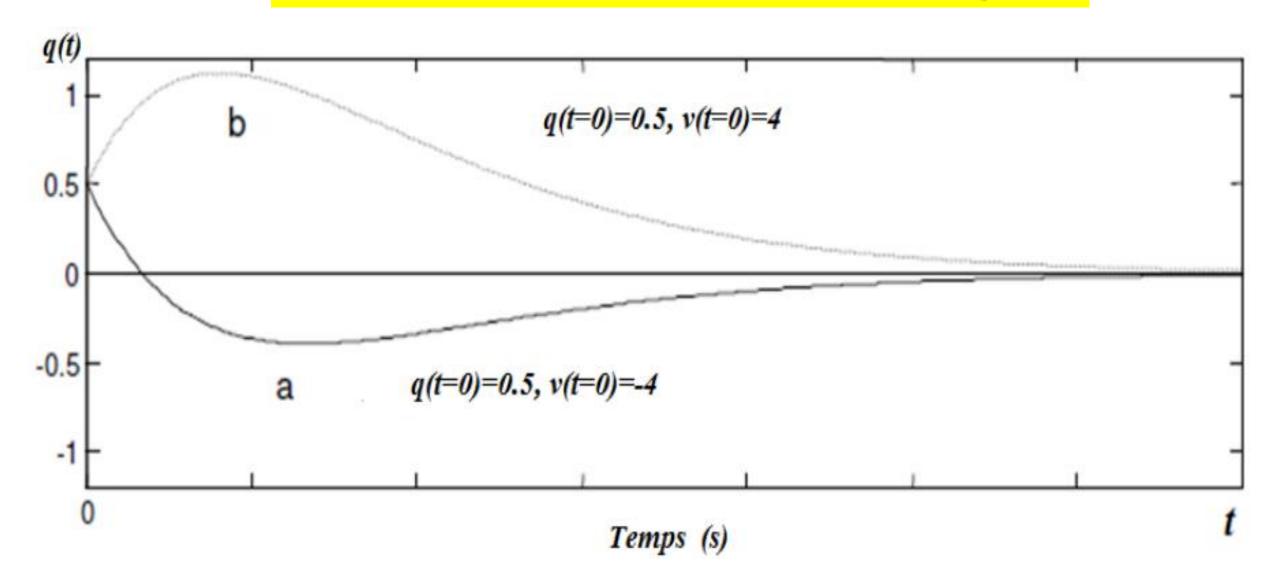
$$q(t) = (A_1t + A_2)e^{rt}$$
  
 $r_1 = r_2 = r = -\xi$ 

Où  $A_1$  et  $A_2$  sont coefficients à déterminer par les conditions initiales:

$$\begin{cases} q(t=0) = q_0 \\ \dot{q}(t=0) = \dot{q}_0 \end{cases}$$

✓ On dit que le système a un mouvement amorti critique.

## **MOUVEMENT AMORTI CRITIQUE**



#### 3. MOUVEMENT OSCILLATOIRE AMORTI

☐ Cas où l'amortissement est faible:

$$\Delta' \prec 0$$



$$\xi \prec \omega_0$$

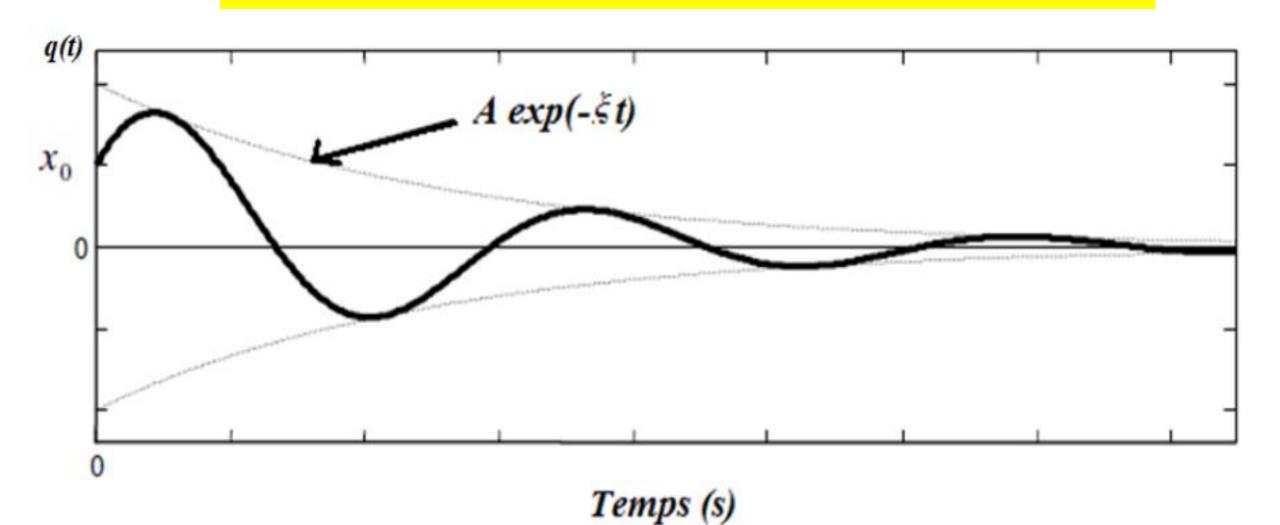
✓ La solution de l'équation différentielle est de la forme :

$$q(t) = Ae^{-\xi t}\cos(\omega t + \varphi)$$
 avec  $\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \xi^2}$ 

Où A et  $\varphi$  sont des constantes à déterminer par les conditions initiales suivantes:

$$\begin{cases} q(t=0) = q_0 \\ \dot{q}(t=0) = \dot{q}_0 \end{cases}$$

#### **MOUVEMENT OSCILLATOIRE AMORTI**



On définit la pseudo-pulsation du système comme suit:

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \xi^2}$$

❖ On définit la pseudo-période du système T comme suit :

$$T = \frac{2\pi}{\omega}$$

On définit le décrément logarithmique δ qui représente la décroissance des élongations maximales à une seule pseudopériode T du système due à l'amortissement faible du système comme suit:

$$\delta = Ln \frac{q(t)}{q(t+T)} = \xi T$$

## **ASPECT ÉNERGÉTIQUE**

✓ Prenons un oscillateur mécanique comme exemple, on a l'équation du mouvement qui s'écrit comme suit :

$$m\ddot{x} + kx = -\alpha\dot{x}$$

✓ On multiplie les des deux membres de l'équation ; on obtient

$$m\ddot{x}\dot{x} + kx\dot{x} = -\alpha\dot{x}^2$$

D'où:

$$m\dot{x}d\dot{x} + kxdx = -\alpha\dot{x}^2dt$$

✓ Après intégration les deux membres; on obtient :

$$d\left[\frac{1}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}kx^2\right] = -\alpha\dot{x}^2dt$$

D'où le signe moins caractérise la diminution de l'énergie totale,

✓ Finalement; on obtient:

$$\frac{dE_T(t)}{dt} = -\alpha \dot{x}(t)^2 \prec 0 \qquad \Rightarrow \quad \Delta E_T + \Delta W_{fr} = 0$$

On conclue que le système subit une perte d'énergie totale due au travail des forces de frottements, ✓ On donne la puissance dissipée par les forces de frottement  $P_d$  sous la forme de chaleur comme suit:

$$P_d = \alpha . v^2 = \alpha . \dot{x}^2(t)$$

✓ D'autre par on définit la fonction dissipation, D, comme étant la demi-puissance dissipée ; et elle s'écrit comme suit:

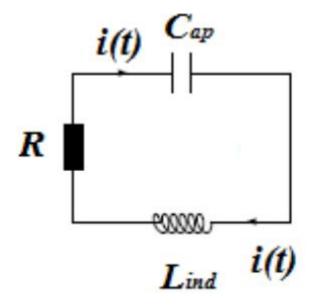
$$D = \frac{1}{2}P_d = \frac{1}{2}\alpha.\dot{x}^2$$

- ✓ La force de frottement  $F_x$  peut alors s'écrire:  $F_x = -\frac{\partial D}{\partial \dot{x}}$
- ✓ Finalement ; <u>l'équation de Lagrange</u> pour une coordonnée généralisée q, s'écrit alors:

$$\frac{d}{dt} \left[ \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right] - \frac{\partial L}{\partial q} = -\frac{\partial D}{\partial \dot{q}} \quad avec \quad L(q, \dot{q}) = E_c - E_p$$

## **OSCILLATEUR ÉLECTRIQUE:**

• Soit un circuit oscillant R.L.C représenté sur la figure ci dessous comme suit:



✓ Le bilan des tensions s'écrit alors :  $L_{ind} \frac{ai(t)}{dt} + \frac{q(t)}{C} + Ri(t) = 0$ 

✓ Sachant que le courant i(t) pendant un temps dt apporte une charge tel que :

$$i(t) = \frac{dq(t)}{dt}$$

#### SUITE

✓ On obtient alors l'équation différentielle du mouvement

comme suit:

$$L_{ind}\ddot{q}(t) + R\dot{q}(t) + \frac{q(t)}{C_{an}} = 0$$

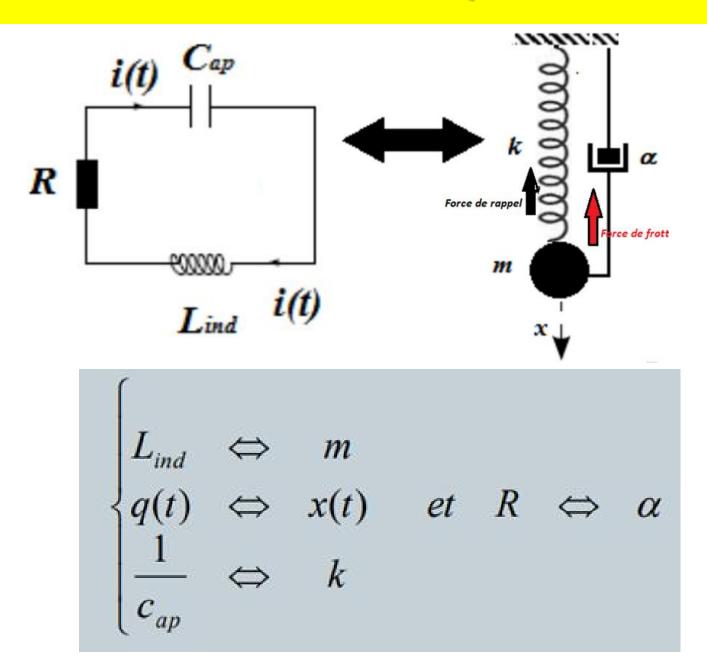
✓ On remarque que cette équation est équivalente à l'équation d'un mouvement oscillatoire amorti représentée comme suit:

$$\ddot{q}(t) + \frac{R}{L_{ind}}\dot{q}(t) + \frac{q(t)}{L_{ind}C_{an}} = 0 \qquad \Leftrightarrow \quad \ddot{x}(t) + \frac{\alpha}{m}\dot{x}(t) + \frac{k}{m}x(t) = 0$$

✓ Pour des oscillations faibles, La solution générale de l'équation s'écrit alors:

$$q(t) = Ae^{-\xi t}\cos(\omega t + \varphi)$$

## ANALOGIE: SYSTÈME ÉLECTRIQUE -SYSTÈME MÉCANIQUE



#### □ Ce qu'il faut retenir!

- L'oscillation amortie dans le cas général est régie par l'équation différentielle:  $\ddot{q}(t) + 2\xi \dot{q}(t) + \omega_0^2 q(t) = 0$
- Il existe 3 types de solutions :
  - ✓ Cas où *le système est fortement amorti* : $\xi \succ \omega_0$
  - ✓ Cas où <u>l'amortissement est critique</u> :  $\xi = \omega_0$
  - $\checkmark$  Cas où <u>l'amortissement est faible</u> :  $\xi \prec \omega_0$
- On définit le décrément logarithmique par la décroissance de l'amplitude à une seule période du système:
- Il faut signaler que <u>le système subit une perte d'énergie totale</u> due <u>au</u> travail des forces de frottements.

## MERCI POUR VOTRE ATTENTION