

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**

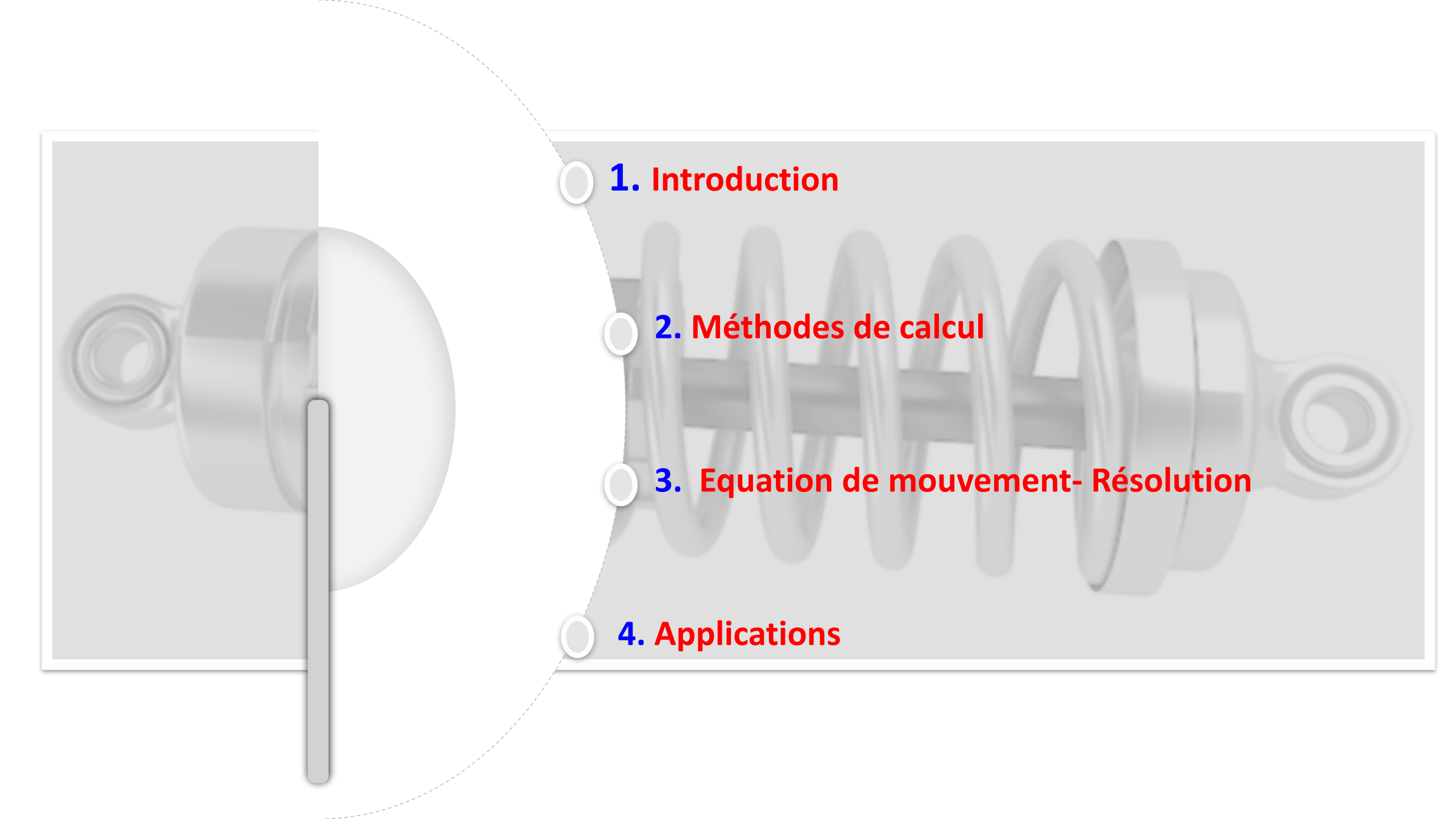
CHAPITRE 2

OSCILLATIONS LIBRES À UN DEGRÉ DE LIBERTÉ

Présenté par

Pr. Fouad BOUKLI HACENE

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



○ **1. Introduction**

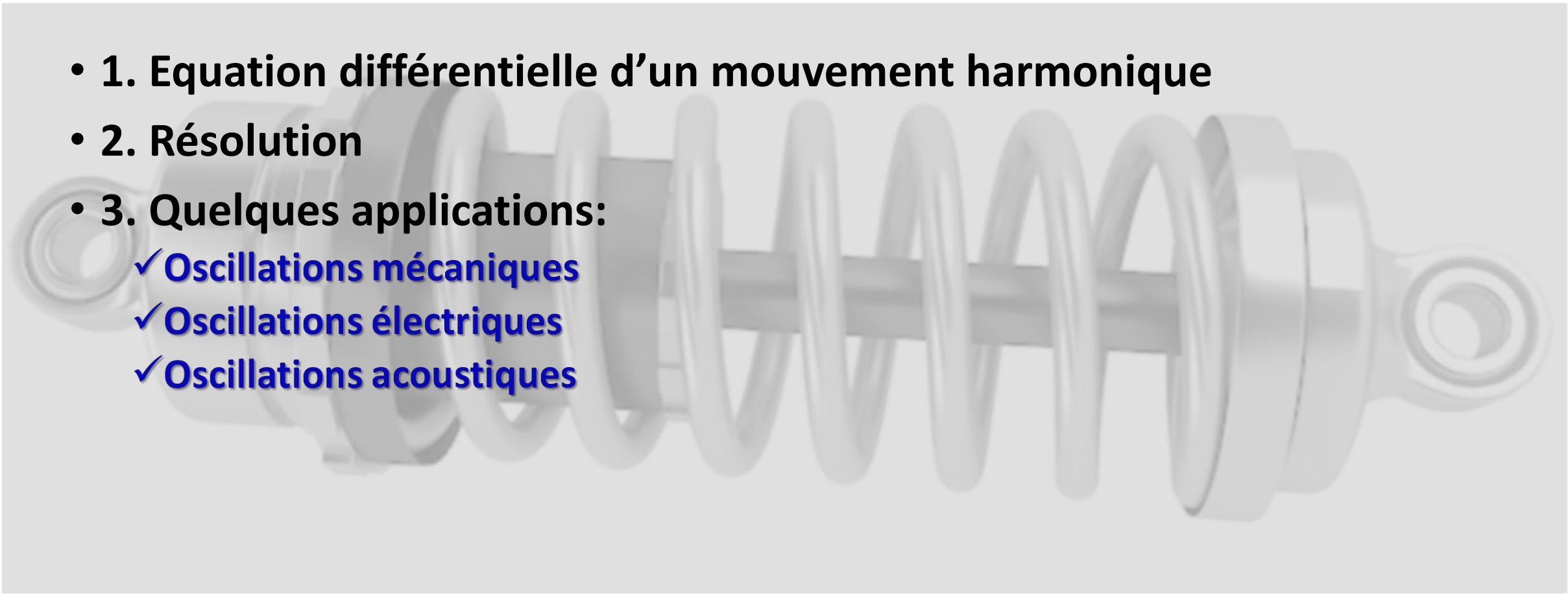
○ **2. Méthodes de calcul**

○ **3. Equation de mouvement- Résolution**

○ **4. Applications**

OBJECTIFS

- 1. Equation différentielle d'un mouvement harmonique
- 2. Résolution
- 3. Quelques applications:
 - ✓ Oscillations mécaniques
 - ✓ Oscillations électriques
 - ✓ Oscillations acoustiques



INTRODUCTION

- Un système isolé oscillant à un degré de liberté est déterminé par la coordonnée généralisée $q(t)$ qui est **l'écart d'amplitude par rapport à l'équilibre stable**.
- **Les oscillations de faible amplitude** autour de la position d'équilibre peuvent être assimilées à **des mouvements linéaires**
- **L'énergie potentielle peut s'exprimer sous la forme quadratique de la coordonnée généralisée $q(t)$.**

EQUATION FONDAMENTALE

- On définit **l'oscillation harmonique** par l'équation différentielle suivante

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

Où ω_0 est appelée la pulsation propre du système

- **La période propre** du mouvement oscillatoire est **indépendante de l'amplitude** du mouvement.
- En revanche, **au-delà d'une certaine amplitude, l'oscillation devient non linéaire.**
- Dans ce cas-la, la période propre dépend de l'amplitude

RÉSOLUTION

- La **solution** de cette équation différentielle est de **la forme sinusoïdale** telle que:

1. Pour *la première forme de la solution $q(t)$* :

$$q(t) = A \cos(\omega_0 t + \phi)$$

- ✓ Les constantes A et ϕ représentent respectivement l'amplitude des oscillations et le déphasage qui sont déterminées par les conditions initiales suivantes :

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

2. Pour *la deuxième forme de la solution $q(t)$* :

$$q(t) = A_1 \cos(\omega_0 t) + A_2 \sin(\omega_0 t)$$

- ✓ Elle souligne que **les solutions forment un espace vectoriel**

MÉTHODES DE CALCUL

- MÉTHODE 1: Conservation de l'énergie totale

1.1 Pour le pendule simple: Le vecteur de position s'exprime comme suit:

$$o\vec{m} \begin{pmatrix} x = l \sin \theta \\ y = l \cos \theta \end{pmatrix} \Rightarrow \vec{v} \begin{pmatrix} \dot{x} = l \dot{\theta} \cos \theta \\ \dot{y} = -l \dot{\theta} \sin \theta \end{pmatrix}$$

$$\text{D'où } |\vec{v}|^2 = \dot{x}^2 + \dot{y}^2 = (l \dot{\theta})^2$$

✓ L'énergie cinétique s'écrit :

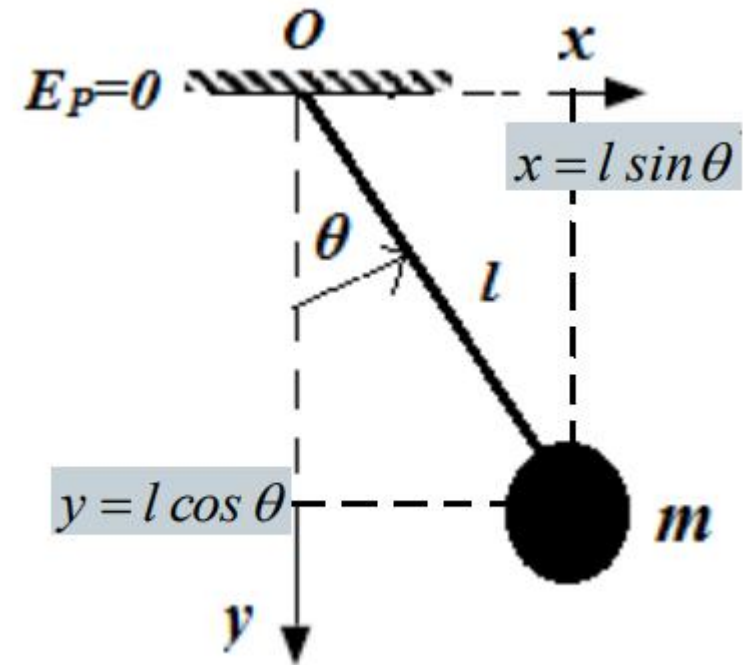
$$E_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2$$

✓ L'énergie potentielle:

$$E_p = -mgl \cos \theta$$

✓ L'énergie totale du système:

$$E_T = E_c + E_p = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 - mgl \cos \theta$$



SUITE

- En appliquant **le principe de conservation de l'énergie totale** pour un **système conservatif** ; on a :

$$\frac{dE_T}{dt} = 0 \quad \Rightarrow \quad \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 - m g l \cos \theta \right] = 0$$

D'où:

$$m l^2 \ddot{\theta} + m g l \sin \theta = 0 \quad \Rightarrow \quad l \ddot{\theta} + g \sin \theta = 0$$

- ✓ On obtient alors **l'équation différentielle pour des petites oscillations** comme suit :

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \theta = 0 \quad \text{avec} \quad \sin \theta \cong \theta$$

SUITE

1.1 Pour un ressort étiré ; dont la longueur passe de l à $l+x$ exerce une force pour revenir à sa longueur initiale ; proportionnelle à l'allongement algébrique x

- Le **vecteur de position** est égal à


$$O\vec{M} = x\vec{i} \Rightarrow \vec{v} = \dot{x}\vec{i}$$

- L'énergie cinétique s'écrit:

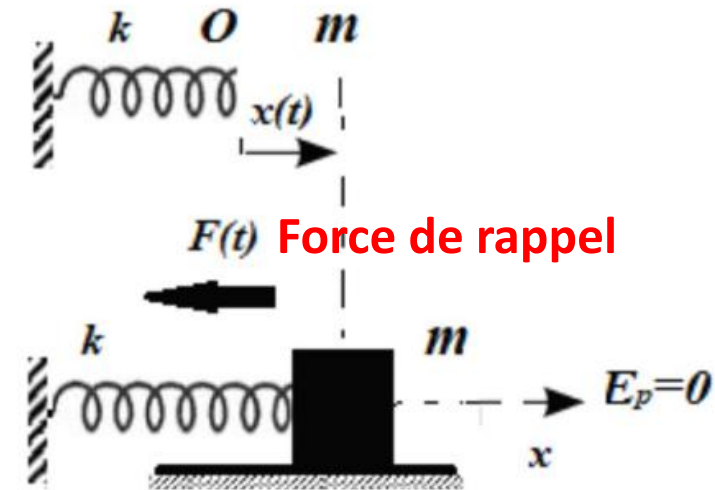
$$E_c = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}m\dot{x}^2$$

- L'énergie potentielle, s'écrit sous la forme:

$$E_p = \frac{1}{2}kx^2$$

- Alors, l'énergie totale **du système** s'écrit sous la forme:

$$E_T = E_c + E_p = \frac{1}{2}m\dot{x}^2 + \frac{1}{2}kx^2$$



SUITE

- **MÉTHODE 2: Le formalisme de Lagrange – Euler**

1. On définit la fonctionnelle **L** appelé **le Lagrangien du système** comme suit:

$$L(q, \dot{q}) = E_c - E_p$$

2. On définit **l'action du système** comme **la sommation**, entre l'intervalle du temps, $[t_0, t_1]$ le long du trajet du système, de la différence entre l'énergie cinétique et l'énergie potentielle:

$$\Gamma = \int_{t_0}^{t_1} L(q, \dot{q}) dt$$

3. La détermination du trajet se fait par **une méthode variationnelle**.

4. Cette méthode aboutit aux **équations d'Euler-Lagrange** qui donnent des chemins sur lesquels **l'action est minimale**.

SUITE

- En appliquant le **principe de moindre action**:

$$\partial \Gamma = 0$$

On obtient l'équation ***d'Euler-Lagrange*** pour **un système conservatif** comme suit:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \right) - \frac{\partial L}{\partial q_i} = 0 \quad i = 1, n$$

APPLICATIONS

1. OSCILLATIONS MÉCANIQUES:

1. 1 Un ressort étiré ; dont la longueur passe de l à $l+x$ exerce une force pour revenir à sa longueur initiale ; proportionnelle à l'allongement algébrique x

- Le **vecteur de position** est égal à


$$O\vec{m} = x\vec{i} \Rightarrow \vec{v} = \dot{x}\vec{i}$$

- L'énergie cinétique s'écrit:

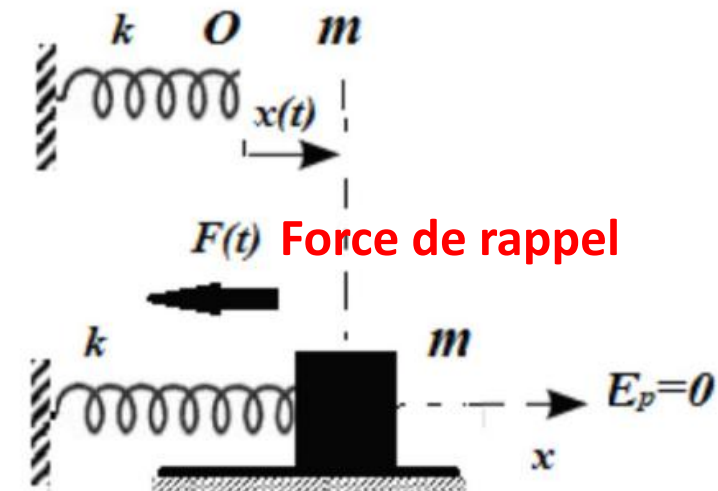
$$E_c = \frac{1}{2}mv^2 = \frac{1}{2}m\dot{x}^2$$

- L'énergie potentielle, s'écrit sous la forme:

$$E_p = \frac{1}{2}kx^2$$

- Alors, le **Lagrangien du système** s'écrit sous la forme:


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



SUITE

- L'équation du mouvement est de la forme:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{x}} \right) - \frac{\partial L}{\partial x} = 0 \quad \text{avec} \quad \frac{\partial L}{\partial \dot{x}} = m\dot{x} \quad \frac{\partial L}{\partial x} = -kx$$

D'où:

$$m\ddot{x} + kx = 0 \Leftrightarrow \ddot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

Force de rappel

✓ La pulsation propre
est égale :

$$\omega_0^2 = \frac{k}{m}$$

✓ La solution de l'équation
différentielle s'écrit alors:

$$x(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

EXEMPLE: LA CHUTE LIBRE : LE BUNGEE



- Le saut à l'élastique, aussi appelé **benji**, **bungie**, bungee jumping ou encore bungee.
- C'est une activité ludique et sportive de plein air qui consiste à se jeter dans le vide avec une corde élastique accrochée aux chevilles ou au torse, destinée à ralentir puis à stopper la chute
- L'objectif visé est de restituer les sensations fortes ressenties lors d'une chute libre



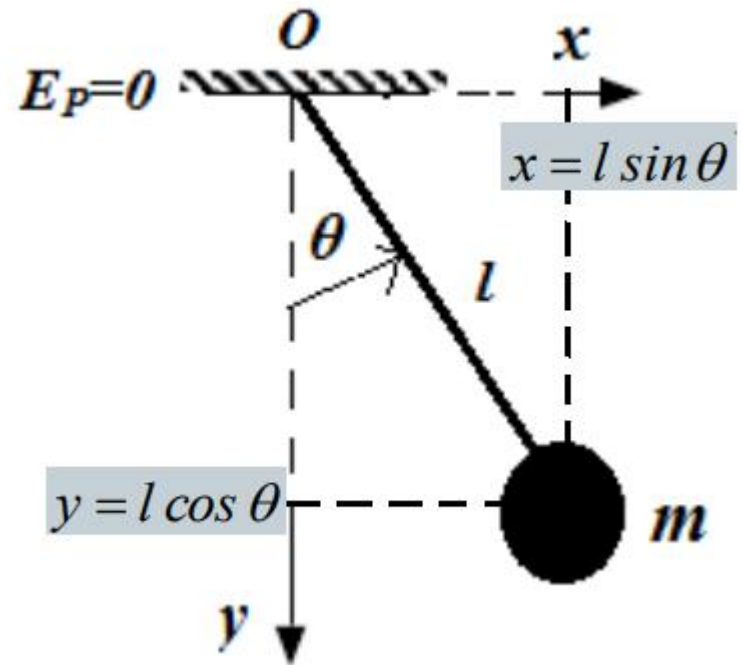
MÉTHODES DE CALCUL

1. OSCILLATIONS MÉCANIQUES:

1. 2 Un pendule simple: Le vecteur de position s'exprime comme suit:

$$o\vec{m}\begin{pmatrix} x = l \sin \theta \\ y = l \cos \theta \end{pmatrix} \Rightarrow \vec{v}\begin{pmatrix} \dot{x} = l \dot{\theta} \cos \theta \\ \dot{y} = -l \dot{\theta} \sin \theta \end{pmatrix}$$

$$\text{D'où } |\vec{v}|^2 = \dot{x}^2 + \dot{y}^2 = (l \dot{\theta})^2$$



- L'énergie cinétique s'écrit : $E_c = \frac{1}{2} m v^2 = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2$

- L'énergie potentielle: $E_p = -mgl \cos \theta$

- Alors, le **Lagrangien** du système s'écrit :

$$L = E_c - E_p = \frac{1}{2} m l^2 \dot{\theta}^2 + mgl \cos \theta$$

SUITE

- Dans la **limite de petites oscillations** on a :

$$\cos \theta = 1 - \frac{\theta^2}{2} \quad \text{et} \quad \sin \theta \cong \theta$$

- L'équation du mouvement s'écrit:

$$ml^2 \ddot{\theta} = -mgl\theta$$



Moment de rappel

- Finalement l'équation différentielle s'exprime comme suit:

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{l} \theta = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

- D'où; la **pulsation propre** est indépendante de l'amplitude et est égale à

$$\omega_0^2 = \frac{g}{l}$$

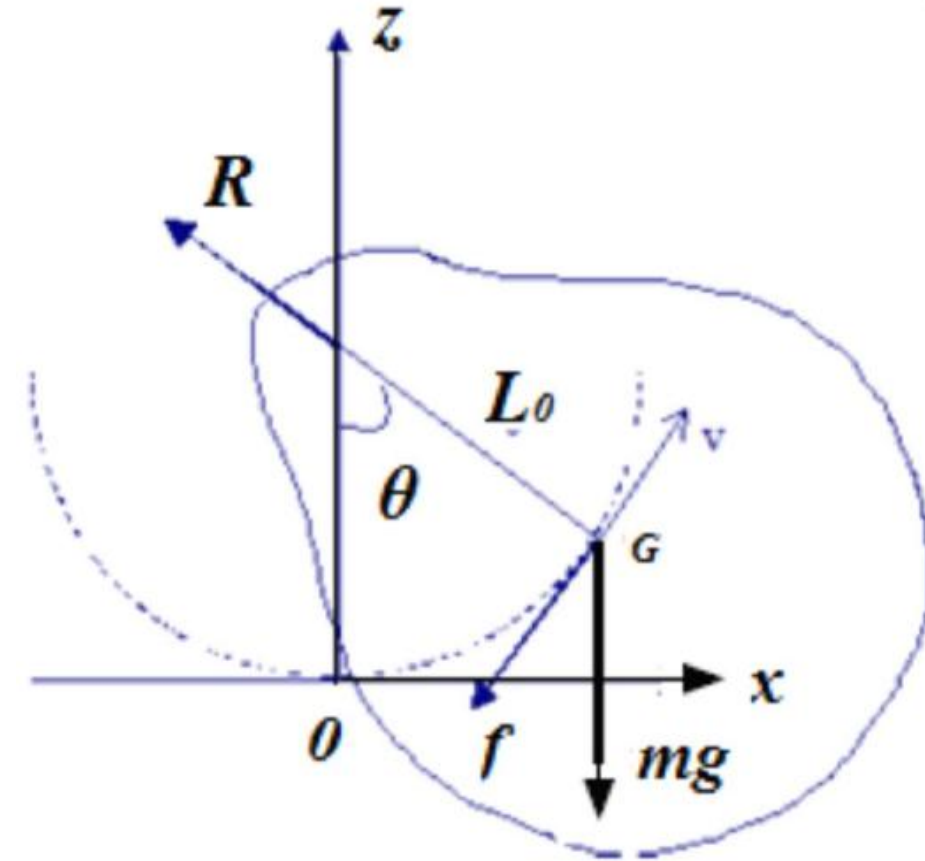
- La **solution** de l'équation différentielle s'écrit:

$$\theta(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

Suite

1.3 Pour un pendule pesant :

- On appelle pendule pesant, tout corps solide mobile autour d'un axe (en principe horizontal) ne passant pas par son centre de gravité et placé dans un champ de pesanteur.
- Déplacé de sa position d'équilibre (stable) dans laquelle le centre de gravité est à la verticale de l'axe, le solide se met à osciller de part et d'autre de cette position dite d'équilibre.
- **Quelques exemples:** Dans la vie quotidienne on trouve des pendules pesants ; Un balancier d'horloge, une balançoire, etc.
- Le pendule simple est le cas particulier du pendule pesant



SUITE

- Pour un pendule pesant quelconque, **l'effet de l'inertie** sur la rotation ne peut pas être ramené à une masse ponctuelle placée au centre de gravité.
- C'est l'ensemble du solide qui tourne, et **son inertie** est caractérisée par son **moment d'inertie** noté **J** et la distance **L_0** du centre de gravité à l'axe de rotation.

- **L'énergie cinétique** s'écrit: $E_c = \frac{1}{2} J_{/o} \dot{\theta}^2$

- **L'énergie potentielle** s'exprime: $E_p = mgZ$ avec $Z = L_0(1 - \cos \theta)$

- Le **Lagrangien** est égale alors: $L(\dot{\theta}, \theta) = \frac{1}{2} J_{/o} \dot{\theta}^2 - mgL_0(1 - \cos \theta)$

- **L'équation de mouvement** est déterminée:

$$\ddot{\theta} + \frac{mgL_0}{J_{/o}} \theta = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \ddot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

- D'où La **pulsation propre** est égale à : $\omega_0^2 = \frac{mgL_0}{J_{/o}}$

- La **solution** est de la forme: $\theta(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$

SUITE

1.4 Pendule de torsion:

- Un corps rigide de moment d'inertie J_0 oscille autour d'un axe avec une constante de torsion k_t

- L'énergie cinétique s'écrit :

$$E_c = \frac{1}{2} J_0 \dot{\theta}^2$$

- Pour l'énergie potentielle on a:

$$E_p = \frac{1}{2} k_t \theta^2$$

- Le Lagrangien du système s'écrit alors:

$$L(\dot{\theta}, \theta) = \frac{1}{2} J_0 \dot{\theta}^2 - \frac{1}{2} k_t \theta^2$$

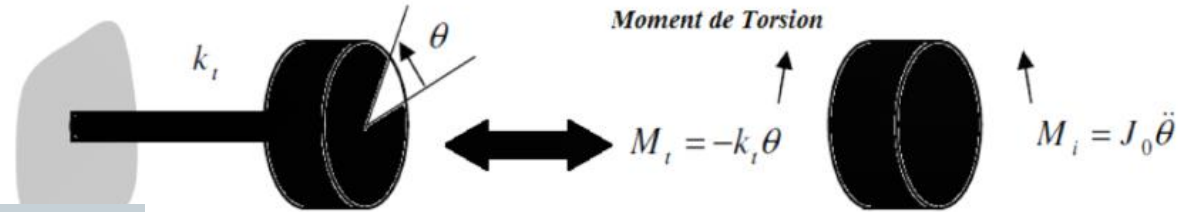
- L'équation de mouvement: $\ddot{\theta} + \frac{k_t}{J_0} \theta = 0$

- La pulsation propre:

$$\omega_0^2 = \frac{k_t}{J_0}$$

- La solution de l'équation est de la forme:

$$\theta(t) = A \cos(\omega_0 t + \varphi)$$



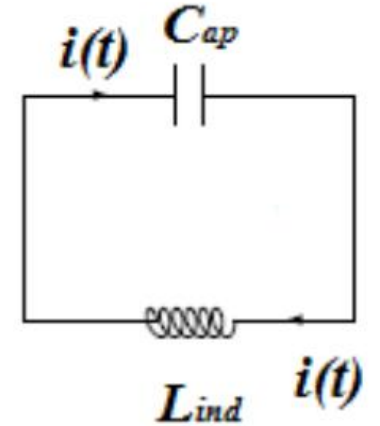
- Mouvement oscillatoire de torsion du pont de TACOMA aux U.S.A le 7 novembre 1940



SUITE

2. Oscillations électriques:

- On considère un circuit (L_{ind} , C_{ap}) parcouru par un courant $i(t)$ représenté comme suit :



- D'après la **loi des mailles du Kirchhoff** ; le bilan de tension s'écrit comme suit:

$$L_{ind} \frac{di(t)}{dt} + \frac{q(t)}{C_{ap}} = 0$$

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

- On obtient **l'équation différentielle de mouvement**:

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

- Finalement; on a **l'équivalence**:

$$\ddot{q}(t) + \frac{q(t)}{L_{ind} C_{ap}} = 0 \quad \Leftrightarrow \quad \ddot{x}(t) + \frac{k}{m} x(t) = 0$$

ANALOGIE: SYSTÈME MÉCANIQUE-SYSTÈME ÉLECTRIQUE

$$\left\{ \begin{array}{lcl} L_{ind} & \Leftrightarrow & m \\ q(t) & \Leftrightarrow & x(t) \\ \frac{1}{C_{ap}} & \Leftrightarrow & k \end{array} \right.$$

❑ Ce qu'il faut retenir!

- **L'oscillation harmonique est dans le cas général** est régie par l'équation différentielle:

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

- **La solution de cette équation différentielle** est de la forme:

$$q(t) = A_1 \cos(\omega_0 t) + A_2 \sin(\omega_0 t)$$

- **La période propre T_0** est donnée comme suit:

$$T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$$

Où ω_0 est appelée **la pulsation propre** du système,

- Il faut signaler que **le système conserve son énergie totale** ,



**MERCI POUR VOTRE
ATTENTION**