

MECANIQUE DU SOLIDE INDEFORMABLE

SM3-SMI3-ERDD3



Rachid MESRAR

Professeur de l'enseignement supérieur

Département de physique

Faculté des sciences

Agadir

email: r.mesrar@uiz.ac.ma

CHAPITRE 4 : CINETIQUE

« La cinétique est définie à partir de la cinématique en introduisant la notion de masse »

CINETIQUE = CINEMATIQUE + MASSE



CHAPITRE 4 : CINÉTIQUE

Objectifs

- ➔ **Préparer le terrain pour le principe fondamental de la dynamique**
- ➔ **Modéliser les trois grandeurs suivantes:**
 - **La quantité de mouvement d'un solide**
 - **La quantité d'accélération d'un solide**
 - **L'énergie cinétique d'un solide**
- ➔ **Savoir calculer les moments cinétique et dynamique d'un système mécanique**

CHAPITRE 4 : CINÉTIQUE

Notions abordées

- ➡ **Principe de conservation de la masse**
- ➡ **Résultante cinétique**
- ➡ **Moment cinétique**
- ➡ **Loi de transport des moments cinétiques**
- ➡ **Théorème de Koenig**
- ➡ **Torseur cinétique**
- ➡ **Moment cinétique d'un solide en l'un des ses points**
- ➡ **Résultante dynamique**

CHAPITRE 4 : CINÉTIQUE

Notions abordées - Suite

- ➡ **Moment dynamique**
- ➡ **Loi de transport des moments dynamiques**
- ➡ **Théorème de Koenig**
- ➡ **Torseur dynamique**
- ➡ **Relation entre les torseurs cinétique et dynamique**
- ➡ **Energie cinétique - Théorème de Koenig**
- ➡ **Eléments cinétiques d'un système matériel**

CHAPITRE 4 : CINETIQUE

PLAN DU COURS

- 1- TORSEUR CINETIQUE
- 2- TORSEUR DYNAMIQUE
- 3- RELATION ENTRE LES TORSEURS CINETIQUE ET DYNAMIQUE
- 4- MOMENT CINETIQUE D'UN SOLIDE EN L'UN DE SES POINTS
- 5- ENERGIE CINETIQUE
- 6- ELEMENTS CINETIQUES D'UN SYSTEME DE SOLIDES

1- TORSEUR CINETIQUE



1-1- PRINCIPE DE CONSERVATION DE LA MASSE



$$\frac{d}{dt} \left[\int_{P \in (\Sigma)} \vec{F}(P, t) dm \right] = \int_{P \in (\Sigma)} \frac{d\vec{F}(P, t)}{dt} dm$$

1-2-TORSEUR CINETIQUE D'UN SYSTEME MATERIEL



$$[C(\Sigma / R_0)]_A = \begin{cases} \vec{R}_C = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P / R_0) dm \\ \vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AP} \wedge \vec{V}(P / R_0) dm \end{cases}$$

1-3-DETERMINATION DE LA RESULTANTE CINETIQUE

$$\vec{R}_C = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P / R_0) dm = \int_{P \in (\Sigma)} \left[\frac{d\vec{OP}}{dt} \right]_{R_0} dm$$

D'après le principe de conservation de la masse:

$$\vec{R}_C = \left[\frac{d \left(\int_{P \in (\Sigma)} \vec{OP} dm \right)}{dt} \right]$$

Or

$$\vec{OG} = \frac{1}{m} \int_{P \in (\Sigma)} \vec{OP} dm$$

Ce qui donne

$$\vec{R}_C = m \left[\frac{d\vec{OG}}{dt} \right]_{R_0}$$

D'où :



$$\vec{R}_C = m \vec{V}(G / R_0)$$

1-4- DETERMINATION DU MOMENT CINÉTIQUE

$$\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \overrightarrow{AP} \wedge \vec{V}(P / R_0) dm = \int_{P \in (\Sigma)} (\overrightarrow{AB} + \overrightarrow{BP}) \wedge \vec{V}(P / R_0) dm$$

$$= \underbrace{\int_{P \in (\Sigma)} \overrightarrow{BP} \wedge \vec{V}(P / R_0) dm}_{\vec{\sigma}_B(\Sigma / R_0)} + \int_{P \in (\Sigma)} \overrightarrow{AB} \wedge \vec{V}(P / R_0) dm$$

Or le vecteur \overrightarrow{AB} ne dépend pas du point d'intégration courant P

$$\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0) = \vec{\sigma}_B(\Sigma / R_0) + \overrightarrow{AB} \wedge \underbrace{\int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P / R_0) dm}_{\vec{R}_C}$$

D'où la loi de transport des moments cinétiques :



$$\vec{\sigma}_A(\Sigma/R_0) = \vec{\sigma}_B(\Sigma/R_0) + m\vec{V}(G/R_0) \wedge \vec{AB}$$

Conclusion



$$[C(\Sigma/R_0)]_A = \begin{cases} \vec{R}_C = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P/R_0) dm = m\vec{V}(G/R_0) \\ \vec{\sigma}_A(\Sigma/R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AP} \wedge \vec{V}(P/R_0) dm = \vec{\sigma}_B(\Sigma/R_0) + m\vec{V}(G/R_0) \wedge \vec{BA} \end{cases}$$

1-5-THEOREME DE KOENIG POUR LE MOMENT CINETIQUE

En appliquant la loi de transport des moments cinétiques entre un point A et le centre d'inertie G du système, il vient:

$$\vec{\sigma}_A(\Sigma/R_0) = \vec{\sigma}_G(\Sigma/R_0) + \underbrace{m\vec{V}(G/R_0)}_{\text{« Moment cinétique en A de la masse concentrée m centrée en G »}} \wedge \overrightarrow{AG}$$



« Moment cinétique en A de la masse concentrée m centrée en G »

Cette relation porte le nom de théorème de Koenig pour le moment cinétique.

2- TORSEUR DYNAMIQUE

2-1- TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SYSTEME MATERIEL



$$[D(\Sigma / R_0)] = \begin{cases} \vec{R}_D = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{\Gamma}(P / R_0) dm \\ \vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AP} \wedge \vec{\Gamma}(P / R_0) dm \end{cases}$$

2-2- DETERMINATION DE LA RESULTANTE DYNAMIQUE

$$\vec{R}_D = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{\Gamma}(P / R_0) dm = \int_{P \in (\Sigma)} \left[\frac{d\vec{V}(P / R_0)}{dt} \right]_{R_0} dm$$

$$\vec{R}_D = \left[\frac{d \left(\int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P / R_0) dm \right)}{dt} \right]_{R_0} = \left[\frac{d\vec{R}_C}{dt} \right]_{R_0} = m \left[\frac{d\vec{V}(G / R_0)}{dt} \right]_{R_0}$$

D'où :



$$\vec{R}_D = m\vec{\Gamma}(G / R_0)$$

2-3- DETERMINATION DU MOMENT DYNAMIQUE

$$\vec{\delta}_A(\Sigma/R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AP} \wedge \vec{\Gamma}(P/R_0) dm = \int_{P \in (\Sigma)} (\vec{AB} + \vec{BP}) \wedge \vec{\Gamma}(P/R_0) dm$$

$$= \underbrace{\int_{P \in (\Sigma)} \vec{BP} \wedge \vec{\Gamma}(P/R_0) dm}_{\vec{\delta}_B(\Sigma/R_0)} + \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AB} \wedge \vec{\Gamma}(P/R_0) dm$$

Or le vecteur \vec{AB} ne dépend pas du point d'intégration courant P :

$$\vec{\delta}_A(\Sigma/R_0) = \vec{\delta}_B(\Sigma/R_0) + \vec{AB} \wedge \underbrace{\int_{P \in (\Sigma)} \vec{\Gamma}(P/R_0) dm}_{\vec{R}_D}$$

D'où la loi de transport des moments dynamiques:



$$\vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \vec{\delta}_B(\Sigma / R_0) + m\vec{\Gamma}(G / R_0) \wedge \vec{AB}$$

Conclusion



$$[D(\Sigma / R_0)]_A = \begin{cases} \vec{R}_D = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{\Gamma}(P / R_0) dm = m\vec{\Gamma}(G / R_0) \\ \vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \vec{AP} \wedge \vec{\Gamma}(P / R_0) dm = \vec{\delta}_B(\Sigma / R_0) + m\vec{\Gamma}(G / R_0) \wedge \vec{BA} \end{cases}$$

2-4-THEOREME DE KOENIG POUR LE MOMENT

DYNAMIQUE

En appliquant la loi de transport des moments dynamiques entre un point A et le centre d'inertie G du système, il vient:

$$\vec{\delta}_A(\Sigma/R_0) = \vec{\delta}_G(\Sigma/R_0) + \underbrace{m\vec{\Gamma}(G/R_0) \wedge \overrightarrow{AG}}_{\text{« Moment dynamique en A de la masse concentrée m centrée en G »}}$$



« Moment dynamique en A de la masse concentrée m centrée en G »

Cette relation porte le nom de théorème de Koenig pour le moment dynamique.

3- RELATION ENTRE LES TORSEURS CINETIQUE ET DYNAMIQUE

3-1- RELATION ENTRE LES RESULTANTES CINETIQUE ET DYNAMIQUE

$$\begin{cases} \vec{R}_C = m\vec{V}(G/R_0) \\ \vec{R}_D = m\vec{\Gamma}(G/R_0) \end{cases} \quad \text{Or} \quad \vec{\Gamma}(G/R_0) = \left[\frac{d\vec{V}(G/R_0)}{dt} \right]_{R_0}$$

D'après le principe de conservation de la masse :



$$\vec{R}_D = \left[\frac{d\vec{R}_C}{dt} \right]_{R_0}$$

3-2- RELATION ENTRE LES MOMENTS CINÉTIQUE ET DYNAMIQUE

$$\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0) = \int_{P \in (\Sigma)} \overrightarrow{AP} \wedge \vec{V}(P / R_0) dm = \int_{P \in (\Sigma)} (\overrightarrow{AO} + \overrightarrow{OP}) \wedge \vec{V}(P / R_0) dm$$

Par dérivation, il vient :

$$\begin{aligned} \left[\frac{d\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0)}{dt} \right]_{R_0} &= \int_{P \in (\Sigma)} \left[(\vec{V}(P / R_0) - \vec{V}(A / R_0)) \wedge \vec{V}(P / R_0) + \overrightarrow{AP} \wedge \vec{\Gamma}(P / R_0) \right] dm \\ &= -\vec{V}(A / R_0) \wedge \int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}(P / R_0) dm + \int_{P \in (\Sigma)} \overrightarrow{AP} \wedge \vec{\Gamma}(P / R_0) dm \\ &= -\vec{V}(A / R_0) \wedge m\vec{V}(G / R_0) + \vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) \end{aligned}$$

D'où :



$$\vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \left[\frac{d\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0)}{dt} \right]_{R_0} + \vec{V}(A / R_0) \wedge m\vec{V}(G / R_0)$$

Cas particuliers très importants car fréquemment rencontrés :

- Cas où le point A est fixe dans (R_0):



$$\vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \left[\frac{d\vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0)}{dt} \right]_{R_0}$$

- Cas où le point A est confondu avec G:



$$\vec{\delta}_G(\Sigma / R_0) = \left[\frac{d\vec{\sigma}_G(\Sigma / R_0)}{dt} \right]_{R_0}$$

4-MOMENT CINETIQUE D'UN SOLIDE EN L'UN DE SES POINTS

1- THEOREME

Soit (S) un solide de masse m, de centre d'inertie G et soit A un point appartenant à (S) et (R₀) un repère orthonormé direct, alors :



$$\vec{\sigma}_A(S/R_0) = m \overrightarrow{AG} \wedge \vec{V}(A/R_0) + M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)$$

Démonstration

$$\vec{\sigma}_A(S/R_0) = \int_{P \in (S)} \overrightarrow{AP} \wedge \vec{V}(P/R_0) dm$$

$$\vec{V}(P/R_0) = \vec{V}(A/R_0) + \vec{\Omega}(P/R_0) \wedge \overrightarrow{AP}$$

$$\forall P \in (S)$$

$$\begin{aligned}
\vec{\sigma}_A(S/R_0) &= \int_{P \in (S)} \vec{AP} \wedge (\vec{V}(A/R_0) + \vec{\Omega}(S/R_0) \wedge \vec{AP}) dm \\
&= \int_{P \in (S)} \vec{AP} \wedge \vec{V}(A/R_0) dm + \int_{M \in (S)} \vec{AP} \wedge (\vec{\Omega}(S/R_0) \wedge \vec{AP}) dm \\
&= \left(\int_{P \in (S)} \vec{AP} dm \right) \wedge \vec{V}(A/R_0) + M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0) \\
&= m \vec{AG} \wedge \vec{V}(A/R_0) + M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)
\end{aligned}$$

2- CAS PARTICULIERS TRES IMPORTANTS

- ***Cas où le point A est fixe dans (R₀):***



$$\vec{\sigma}_A(S/R_0) = M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)$$

- ***Cas où le point A est confondu avec le centre d'inertie G :***



$$\vec{\sigma}_G(S/R_0) = M_G^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)$$

5- ENERGIE CINETIQUE

5-1- ENERGIE CINETIQUE D'UN SYSTEME MATERIEL



$$T(\Sigma / R_0) = \frac{1}{2} \int_{P \in (\Sigma)} \vec{V}^2 (P / R_0) dm$$

5-2- EXPRESSION DE L'ENERGIE CINETIQUE EN FONCTION DES TORSEURS CINEMATIQUE ET CINETIQUE



$$2T(S / R_0) = [C(S / R_0)] \otimes [\mathcal{V}(S / R_0)]$$

Démonstration

$$\begin{aligned}2T(S / R_0) &= \int_{P \in (S)} \vec{V}^2(P / R_0) dm \\&= \int_{P \in (S)} \left[\left(\vec{V}(A / R_0) + \vec{\Omega}(S / R_0) \wedge \overrightarrow{AP} \right) \vec{V}(P / R_0) \right] dm \\&= \int_{P \in (S)} \vec{V}(A / R_0) \vec{V}(P / R_0) dm + \int_{P \in (S)} (\vec{\Omega}(S / R_0) \wedge \overrightarrow{AP}) \vec{V}(P / R_0) dm \\&= \vec{V}(A / R_0) \int_{P \in (S)} \vec{V}(P / R_0) dm + \int_{P \in (S)} (\vec{V}(P / R_0), \vec{\Omega}(S / R_0), \overrightarrow{AP}) dm\end{aligned}$$

(car $\vec{V}(A / R_0)$ est indépendante du point courant P)

Remarque importante

La valeur de l'énergie cinétique est indépendante du point de calcul A car le comoment de deux torseurs est invariant. Il est donc recommandé de choisir un point A qui rend le calcul plus facile : point fixe dans (R_0) ou point coïncidant avec le centre d'inertie G .

5-3- ENERGIE CINETIQUE D'UN SOLIDE INDEFORMABLE



$$T(S/R_0) = \frac{1}{2} m \vec{V}^2(A/R_0) + \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/R_0) M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0) + m \vec{\Omega}(S/R_0) \cdot [\vec{AG} \wedge \vec{V}(A/R_0)]$$



Pour la démonstration voir cours polycopié

5-4- CAS PARTICULIERS TRES IMPORTANTS

- **Cas où le point A est fixe dans (R₀):**



$$T(S/R_0) = \frac{1}{2} {}^T \vec{\Omega}(S/R_0) M_A^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)$$

- **Cas où le point A est confondu avec le centre d'inertie G:**

« Energie cinétique de la masse concentrée m centrée en G »



$$T(S/R_0) = \frac{1}{2} m \vec{V}^2 (G/R_0) + \frac{1}{2} {}^T \vec{\Omega}(S/R_0) M_G^{(S)} \vec{\Omega}(S/R_0)$$

Théorème de Koenig pour l'énergie cinétique

6- ELEMENTS CINETIQUES D'UN SYSTEME DE SOLIDES

6-1- TORSEUR CINETIQUE



$$[C(\Sigma / R_0)] = \sum_{i=1}^n [C(S_i / R_0)]$$

Avec



$$\begin{cases} \vec{R}_C(\Sigma / R_0) = \sum_{i=1}^n \vec{R}_C(S_i / R_0) \\ \vec{\sigma}_A(\Sigma / R_0) = \sum_{i=1}^n \vec{\sigma}_A(S_i / R_0) \end{cases}$$

6-2- TORSEUR DYNAMIQUE



$$[D(\Sigma / R_0)] = \sum_{i=1}^n [D(S_i / R_0)]$$

Avec



$$\vec{R}_D(\Sigma / R_0) = \sum_{i=1}^n \vec{R}_D(S_i / R_0)$$

$$\vec{\delta}_A(\Sigma / R_0) = \sum_{i=1}^n \vec{\delta}_A(S_i / R_0)$$

6-3- ENERGIE CINETIQUE



$$T(\Sigma / R_0) = \sum_{i=1}^n T(S_i / R_0)$$

FIN DU CHAPITRE 4

**MERCI DE VOTRE
ATTENTION**



Rachid MESRAR

Professeur de l'enseignement supérieur

Département de physique

Faculté des sciences

Agadir

email: r.mesrar@uiz.ac.ma