



Mécanique du Solide

Chapitre 5 : CINETIQUE DES SOLIDES

Cycle préparatoire

Semestre: S3

2016/2017

Pr. Chaabelasri

Département Génie Civil, ENSA d'Al-Hociema



I - PRELIMINAIRES

Définition

La cinétique du solide est la relation ou l'interaction entre la cinématique et l'inertie du solide.



I - PRELIMINAIRES

Rappels : Matrice d'inertie

Soit (S) un solide de *masse* m et de centre d'inertie G .

Soit $\mathcal{R}_1 = (G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1)$ un repère orthonormé direct lié à ce solide.

Soit M un point de (S) dont l'élément qui l'entoure est de masse dm . $G\vec{M} = x_1 \vec{i}_1 + y_1 \vec{j}_1 + z_1 \vec{k}_1$

Soit alors la matrice d'inertie du solide, au point G , dans la base $(\vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1)$:

$$M_{(G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1)}^S = \begin{bmatrix} A & D & E \\ D & B & F \\ E & F & C \end{bmatrix}$$

Avec :

A, B et C : les moments d'inertie du solide par rapport aux axes $(G, \vec{i}_1); (G, \vec{j}_1);$ et (G, \vec{k}_1)
respectivement : $A = I_{G, \vec{i}_1}^S = \int_S (y_1^2 + z_1^2) dm$; $B = I_{G, \vec{j}_1}^S = \int_S (z_1^2 + x_1^2) dm$; $C = I_{G, \vec{k}_1}^S = \int_S (x_1^2 + y_1^2) dm$

D, E et F : les produits d'inertie : $E = -\int_S x_1 y_1 dm$; $F = -\int_S x_1 z_1 dm$; $E = -\int_S y_1 z_1 dm$;

I - PRELIMINAIRES

Rappels : Matrice d'inertie

Suivant la forme géométrique et l'homogénéité du solide

$$d m = \rho dV = \frac{m}{V} dV$$

$$d m = \sigma dS = \frac{m}{S} dS$$

$$d m = \lambda dL = \frac{m}{L} dL$$

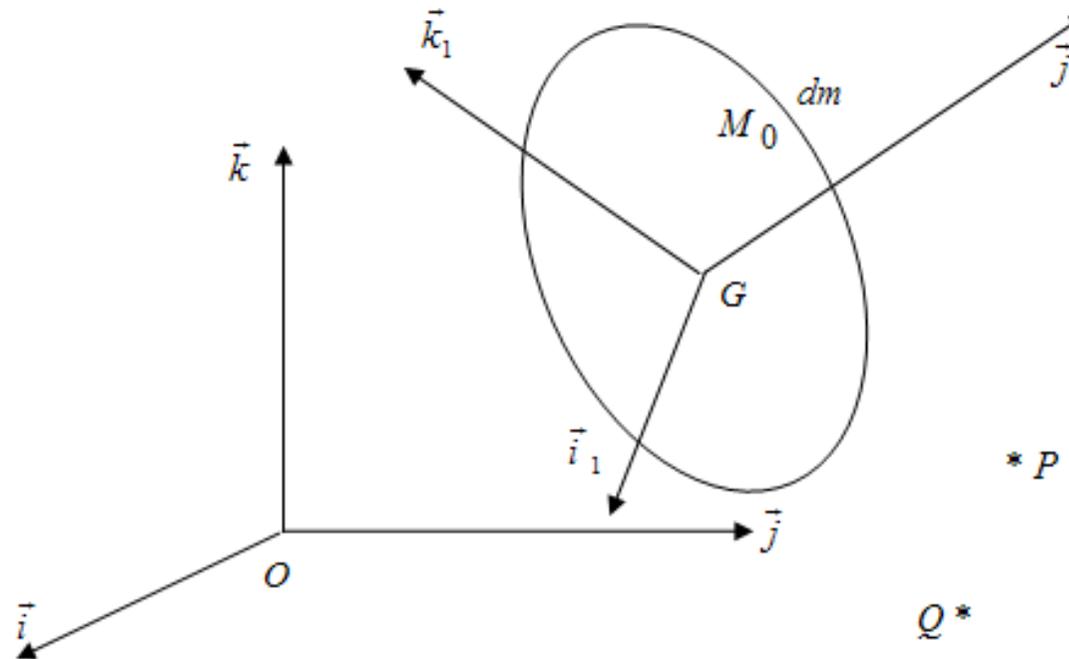
Remarque : Dans la pratique ?

Dans la pratique, on choisit le repère $\mathcal{R}_1 = (G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1)$ de telle façon que les axes $(G, \vec{i}_1); (G, \vec{j}_1); et (G, \vec{k}_1)$ soient des axes de symétrie matérielle, ce qui donne $D=E=F=0$.

I - PRELIMINAIRES

Rappels : Torseur cinématique

Supposons maintenant que ce solide est en mouvement quelconque par rapport à un repère orthonormé direct $\mathcal{R} = (O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$:



Question : Comment faire pour passer du repère \mathcal{R} au repère \mathcal{R}_1 ?

I - PRELIMINAIRES

Rappels : Torseur cinématique

Le passage du repère \mathfrak{R} vers le repère \mathfrak{R}_1 , (dans le cas du mouvement le plus général), se fait par une translation ${}_{O}\vec{G}$ suivie d'une rotation autour de G

$$\mathfrak{R} = (O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k}) \xrightarrow{\text{Translation } (\vec{OG})} \mathfrak{R}_{O_1} = (G, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k}) \xrightarrow{\psi, \theta, \varphi} \mathfrak{R}_1 = (G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1)$$

$${}_{O}\vec{G} = \begin{cases} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{cases}_{\mathfrak{R}}$$

Soit alors $\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R})$, le vecteur rotation instantanées de (S) par rapport à \mathfrak{R} .

Ainsi, le torseur cinématique du solide dans son mouvement par rapport à \mathfrak{R} (défini en tout point du solide, a pour éléments de réduction, au point $G \in (S)$:

$$[V(S/\mathfrak{R})] = \underset{G \in (S)}{\left[\begin{array}{c} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \\ \vec{V}(G/\mathfrak{R}) = x \dot{\vec{i}} + y \dot{\vec{j}} + z \dot{\vec{k}} \end{array} \right]}$$

I - PRELIMINAIRES

Rappels : Torseur cinématique en un point M quelconque

Ce torseur cinématique du solide dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , a pour éléments de réduction, en un point M quelconque appartenant au solide :

$$[V(S/\mathcal{R})] = \underset{M \in (S)}{\left[\begin{array}{c} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \\ \vec{V}(M/\mathcal{R}) = \vec{V}(G/\mathcal{R}) + \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge \vec{OM} \end{array} \right]}$$

Nous pouvons aussi déterminer le vecteur accélération du point M par la relation :

$$\vec{\gamma}(M) = \left[\frac{d\vec{V}(M/\mathcal{R})}{dt} \right]_{\mathcal{R}}$$

II - TORSEUR CINETIQUE D'UN SOLIDE.

Vecteur quantité de mouvement

On appelle « *vecteur quantité de mouvement* » (ou quantités des vitesses) de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , le vecteur :

$$\vec{P}(S/\mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{V}(M/\mathcal{R}) dm$$

Question : Quel est l'expression du vecteur quantité de mouvement de la vitesse du centre d'inertie ?

II - TORSEUR CINETIQUE D'UN SOLIDE.

Vecteur quantité de mouvement

$$\begin{aligned}\vec{P}(S / \mathcal{R}) &= \frac{d}{dt} \left[\int_{(S)} \vec{OM} dm \right]_{\mathcal{R}} \\ &= m \frac{d}{dt} \left[\frac{1}{m} \int_{(S)} \vec{OM} dm \right]_{\mathcal{R}} \\ &= m \left[\frac{d \vec{OG}}{dt} \right]_{\mathcal{R}} \\ &= m \vec{V}(G / \mathcal{R})\end{aligned}$$

Donc :

$$\vec{P}(S / \mathcal{R}) = m \vec{V}(G / \mathcal{R})$$

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Moment cinétique d'un solide en un point :

Soit P un point quelconque de l'espace

On appelle « **moment cinétique** » de (S), au point P, dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , le vecteur

$$\vec{\sigma}(P, S / \mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm$$

Remarque : Le moment cinétique est la somme des moments des vecteurs $\vec{V}(M / \mathcal{R})$ par rapport au point P.

Question : Est-ce qu'on peut montrer que le champ des moments cinétiques est un champ antisymétrique ? Peut-on définir un autre torseur ?

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Moment cinétique est un champ antisymétrique !

Soit Q un point quelconque de l'espace

$$\vec{\sigma}(Q, S / \mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{QM} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm$$

$$= \left[\int_{(S)} \vec{QP} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm \right] + \left[\int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm \right] = [1] + [2]$$

$$[1] = \int_{(S)} \vec{QP} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm = \vec{QP} \wedge \int_{(S)} \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm = \vec{QP} \wedge m \vec{V}(G / \mathcal{R}) = m \vec{V}(G / \mathcal{R}) \wedge \vec{PQ}$$

$$[2] = \int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{V}(M) dm = \vec{\sigma}(P, S / \mathcal{R})$$

Par conséquent : $\forall (P, Q) \in L'espace :$

$$\vec{\sigma}(Q, S / \mathcal{R}) = \vec{\sigma}(P, S / \mathcal{R}) + m \vec{V}(G / \mathcal{R}) \wedge \vec{PQ}$$

Ce qui veut dire que le champ des moments cinétiques d'un solide dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , défini en tout point de l'espace, est un champ antisymétrique de vecteur $m\vec{V}(G/\mathcal{R})$ (qui est le vecteur quantité de mouvement).



II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Torseur cinétique du solide (S)

Ainsi on définit un torseur noté $[C(S/\mathcal{R})]$, et appelé « **Torseur cinétique du solide (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}** ». Il est défini en tout point de l'espace. Ses éléments de réduction au point P sont :

$$[C(S/\mathcal{R})] = \begin{bmatrix} m\vec{V}(G/\mathcal{R}) \\ \vec{\sigma}(P, S/\mathcal{R}) = \int_S P\vec{M} \wedge \vec{V}(M/\mathcal{R}) \end{bmatrix}$$

$m\vec{V}(G/\mathcal{R})$ est *la résultante cinétique de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}*

$\vec{\sigma}(P, S/\mathcal{R})$ est *le moment cinétique en P de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}*

Question : Exprimer le torseur cinétique en un autre point Q.

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Torseur cinétique du solide (S) en un autre point :

En un autre point Q, les éléments de réduction du torseur cinétique sont :

$$[C(S/\mathfrak{R})] = \begin{bmatrix} m\vec{V}(G/\mathfrak{R}) \\ \vec{\sigma}(Q, S/\mathfrak{R}) = \int_S Q\vec{M} \wedge \vec{V}(M/\mathfrak{R}) = \vec{\sigma}(P, S/\mathfrak{R}) + m\vec{V}(G/\mathfrak{R}) \wedge P\vec{Q} \end{bmatrix}$$

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment cinétique (Théorème de Koenig)

Méthode 1 : Cherchons, tout d'abord ce moment cinétique au point G centre d'inertie du solide :

$$\vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{GM} \wedge \vec{V}(M / \mathcal{R}) dm$$

$$\text{Or : } \vec{V}(M / \mathcal{R}) = \vec{V}(G / \mathcal{R}) + \vec{\Omega}(S / \mathcal{R}) \wedge \vec{GM}$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{GM} \wedge \vec{V}(G / \mathcal{R}) dm + \int_{(S)} \vec{GM} \wedge \left[\vec{\Omega}(S / \mathcal{R}) \wedge \vec{GM} \right] dm$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) = \left[\int_{(S)} \vec{GM} dm \right] \wedge \vec{V}(G / \mathcal{R}) - \int_{(S)} \vec{GM} \wedge \left[\vec{GM} \wedge \vec{\Omega}(S / \mathcal{R}) \right] dm$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) = \vec{0} + \vec{J}_G^S(\vec{\Omega}(S / \mathcal{R}))$$

Finalement nous avons la relation suivante :

$$\vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) = M_{G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S / \mathcal{R})$$



II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment cinétique (Théorème de Koenig)

A partir de cette relation, on peut déterminer le moment cinétique en n'importe quel point **P**, en se basant sur le fait que ce champ est antisymétrique :

$$\vec{\sigma}(P, S / \mathcal{R}) = \vec{\sigma}(G, S / \mathcal{R}) + m \vec{V}(G / \mathcal{R}) \wedge \vec{GP}$$

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment cinétique (Théorème de Koenig)

Méthode 2 : On peut aussi trouver une expression simple pour le moment cinétique en un point appartenant au solide et qui est fixe dans \mathcal{R} .

Soit A un tel point :
$$\begin{cases} A \in (S) \\ A \text{ fixe dans } \mathcal{R} \quad (\vec{V}(A/\mathcal{R}) = \vec{0}) \end{cases}$$

$$\vec{\sigma}(A, S/\mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{AM} \wedge \vec{V}(M/\mathcal{R}) dm$$

Or :
$$\vec{V}(M/\mathcal{R}) = \vec{V}(A/\mathcal{R}) + \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge \vec{AM} = \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge \vec{AM}$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{AM} \wedge \left[\vec{\Omega}(M/\mathcal{R}) \wedge \vec{AM} \right] dm$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) = - \int_{(S)} \vec{AM} \wedge \left[\vec{AM} \wedge \vec{\Omega}(M/\mathcal{R}) \right] dm$$

$$\Rightarrow \vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) = \vec{J}_A^S(\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}))$$

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment cinétique (Théorème de Koenig)

Finalement nous avons la relation suivante :

$$\vec{\sigma}(A, S / \mathcal{R}) = M_{A, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S / \mathcal{R})$$

$$\text{Avec : } \begin{cases} A \in (S) \\ A \text{ fixe dans } \mathcal{R} \quad (\vec{V}(M / \mathcal{R}) = \vec{0}) \end{cases}$$

A partir de cette relation, on peut déterminer le moment cinétique **en n'importe quel point P**, en se basant sur le fait que ce champ est antisymétrique :

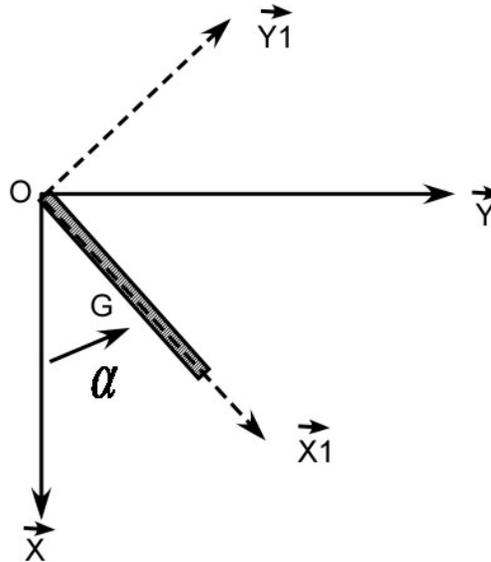
$$\vec{\sigma}(P, S / \mathcal{R}) = \vec{\sigma}(A, S / \mathcal{R}) + m \vec{V}(G / \mathcal{R}) \wedge \vec{AP}$$

II - TORSEUR CINÉTIQUE D'UN SOLIDE.

Exemple

Soit une bare $OP=L$, de masse m , en rotation autour de OZ .

Calculer le torseur cinétique au point O et au point G



II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Vecteur quantité des accélérations

On appelle « *vecteur quantité des accélérations* » de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , le vecteur :

$$\vec{\Gamma}(S/\mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{\gamma}(M/\mathcal{R}) dm$$

$$\vec{\Gamma}(S/\mathcal{R}) = \frac{d^2}{dt^2} \left[\int_{(S)} \vec{OM} dm \right]_{\mathcal{R}} = m \frac{d^2}{dt^2} \left[\frac{1}{m} \int_{(S)} \vec{OM} dm \right]_{\mathcal{R}} = m \left[\frac{d^2 \vec{OG}}{dt^2} \right]_{\mathcal{R}} = m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R})$$

Donc :

$$\vec{\Gamma}(S/\mathcal{R}) = m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R})$$

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Moment dynamique

Soit P un point quelconque de l'espace

On appelle « *moment dynamique* » de (S), au point P, dans son mouvement par rapport à \mathcal{R} , le vecteur

$$\vec{\delta}(P, S / \mathcal{R}) = \int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{\gamma}(M / \mathcal{R}) dm$$

C'est, en fait, la somme des moments des vecteurs $\vec{\gamma}_{(M / \mathcal{R})}$ par rapport au point P.

Question : Montrer que le champ des moments dynamiques est un champ antisymétrique.

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Antisymétrie d'un champ de moment dynamique

Soit Q un point quelconque de l'espace

$$\begin{aligned}\vec{\delta}(Q, S / \mathfrak{R}) &= \int_{(S)} \vec{QM} \wedge \vec{\gamma}(M / \mathfrak{R}) dm \\ &= \left[\int_{(S)} \vec{QP} \wedge \vec{\gamma}(M / \mathfrak{R}) dm \right] + \left[\int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{\gamma}(M / \mathfrak{R}) dm \right] = [1] + [2]\end{aligned}$$

$$[1] = \int_{(S)} \vec{QP} \wedge \vec{\gamma}(M / \mathfrak{R}) dm = \vec{QP} \wedge \int_{(S)} \vec{\gamma}(M / \mathfrak{R}) dm = \vec{QP} \wedge m \vec{\gamma}(G / \mathfrak{R}) = m \vec{\gamma}(G / \mathfrak{R}) \wedge \vec{PQ}$$

$$[2] = \int_{(S)} \vec{PM} \wedge \vec{\gamma}(M) dm = \vec{\delta}(P, S / \mathfrak{R})$$

Par conséquent : $\forall (P, Q) \in L'espace:$

$$\vec{\delta}(Q, S / \mathfrak{R}) = \vec{\delta}(P, S / \mathfrak{R}) + m \vec{\gamma}(G / \mathfrak{R}) \wedge \vec{PQ}$$

Ce qui veut dire que le champ des moments dynamiques d'un solide dans son mouvement par rapport à \mathfrak{R} , défini en tout point de l'espace, est un champ antisymétrique de vecteur $m \vec{\gamma}(G / \mathfrak{R})$.

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Torseur dynamique du solide (S)

Ainsi on définit un torseur noté $[D(S/\mathcal{R})]$, et appelé « **Torseur dynamique du solide (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}** ». Il est défini en tout point de l'espace. Ses éléments de réduction au point P sont :

$$[D(S/\mathcal{R})]_P = \begin{bmatrix} m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R}) \\ \vec{\delta}(P, S/\mathcal{R}) = \int_S P\vec{M} \wedge \vec{\gamma}(M/\mathcal{R}) \end{bmatrix}$$

$m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R})$ est **la résultante dynamique** de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}

$\vec{\delta}(P, S/\mathcal{R})$ est **le moment dynamique** en P de (S) dans son mouvement par rapport à \mathcal{R}

En un autre point Q, les éléments de réduction du torseur cinétique sont :

$$[D(S/\mathcal{R})]_Q = \begin{bmatrix} m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R}) \\ \vec{\delta}(Q, S/\mathcal{R}) = \int_S Q\vec{M} \wedge \vec{\gamma}(M/\mathcal{R}) = \vec{\delta}(P, S/\mathcal{R}) + m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R}) \wedge P\vec{Q} \end{bmatrix}$$

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment dynamique : $\vec{\delta}(P, S/\mathcal{R})$

Relation entre le moment dynamique et la dérivée du moment cinétique :

?

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment dynamique : $\vec{\delta}(P, S/\mathfrak{R})$

Relation entre le moment dynamique et la dérivée du moment cinétique :

Soit P un point quelconque :

$$\vec{\sigma}(P, S/\mathfrak{R}) = \int_{(S)} P\vec{M} \wedge \vec{V}(M/\mathfrak{R}) dm = \int_{(S)} [O\vec{M} - O\vec{P}] \wedge \vec{V}(M/\mathfrak{R}) dm$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(P, S/\mathfrak{R}) \right]_{\mathfrak{R}} = \int_{(S)} \left[\frac{dO\vec{M}}{dt} - \frac{dO\vec{P}}{dt} \right]_{\mathfrak{R}} \wedge \vec{V}(M/\mathfrak{R}) dm + \int_{(S)} [O\vec{M} - O\vec{P}] \wedge \frac{d}{dt} \left[\vec{V}(M/\mathfrak{R}) \right]_{\mathfrak{R}} dm$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(P, S/\mathfrak{R}) \right]_{\mathfrak{R}} = \int_{(S)} \left[\vec{V}(M/\mathfrak{R}) - \vec{V}(P/\mathfrak{R}) \right]_{\mathfrak{R}} \wedge \vec{V}(M/\mathfrak{R}) dm + \int_{(S)} [O\vec{M} - O\vec{P}] \wedge \vec{\gamma}(M/\mathfrak{R}) dm$$

$$\Rightarrow \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(P, S/\mathfrak{R}) \right]_{\mathfrak{R}} = -\vec{V}(P/\mathfrak{R}) \wedge \int_{(S)} \vec{V}(M/\mathfrak{R}) dm + \int_{(S)} P\vec{M} \wedge \vec{\gamma}(M/\mathfrak{R}) dm \\ = -\vec{V}(P/\mathfrak{R}) \wedge m\vec{V}(G/\mathfrak{R}) + \vec{\delta}(P, S/\mathfrak{R})$$



II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment dynamique : $\vec{\delta}(P, S/\mathcal{R})$

Finalement, nous avons en tout point P de l'espace :

$$\vec{\delta}(P, S/\mathcal{R}) = \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(P, S/\mathcal{R}) \right]_{\mathcal{R}} + \vec{V}(P/\mathcal{R}) \wedge m \vec{V}(G/\mathcal{R})$$

II - TORSEUR DYNAMIQUE D'UN SOLIDE.

Détermination pratique du moment dynamique : $\vec{\delta}(P, S/\mathcal{R})$

Nous constatons qu'il y a 2 cas particuliers :

1) **Si P est confondu avec G :**

$$\vec{\delta}(G, S/\mathcal{R}) = \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) \right]_{\mathcal{R}}$$

Avec : $\vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) = M_{G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})$

A partir de cette relation, on peut déterminer le moment dynamique **en n'importe quel point Q**, en se basant sur le fait que ce champ est antisymétrique :

$$\vec{\delta}(Q, S/\mathcal{R}) = \vec{\delta}(G, S/\mathcal{R}) + m \vec{\gamma}(G/\mathcal{R}) \wedge \vec{GQ}$$

2) **Si P est un point fixe dans \mathcal{R} :**

$$\vec{\delta}(P_{\text{fixe}}, S/\mathcal{R}) = \frac{d}{dt} \left[\vec{\sigma}(P_{\text{fixe}}, S/\mathcal{R}) \right]_{\mathcal{R}}$$

III – ENERGIE CINETIQUE D UN SOLIDE.

III-1) Définition :

L'énergie cinétique d'un point matériel doté de la masse élémentaire dm , et animé de la vitesse $\vec{V}(M/\mathcal{R})$ est donnée par :

$$\delta E_c(M/\mathcal{R}) = \frac{1}{2} [\vec{V}(M/\mathcal{R})]^2 dm$$

On appelle « énergie cinétique » d'un solide dans son mouvement par rapport au repère \mathcal{R} , la quantité scalaire définie par :

$$E_c(S/\mathcal{R}) = \frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{V}(M/\mathcal{R})]^2 dm$$

III - ENERGIE CINETIQUE D UN SOLIDE.

III-2) Détermination pratique de l'énergie cinétique E_c du solide :

$$\vec{V}(M/\mathfrak{R}) = \vec{V}(G/\mathfrak{R}) + \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}$$

$$\Rightarrow [\vec{V}(M/\mathfrak{R})]^2 = [\vec{V}(G/\mathfrak{R})]^2 + 2\vec{V}(G/\mathfrak{R})[\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}] + [\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}][\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}]$$

$$E_c(S/\mathfrak{R}) = \frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{V}(M/\mathfrak{R})]^2 dm = \frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{V}(G/\mathfrak{R})]^2 dm + \int_{(S)} \vec{V}(G/\mathfrak{R})[\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}] dm + \frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}][\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}] dm$$

Or :

$$\frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{V}(G/\mathfrak{R})]^2 dm = \frac{1}{2} m [\vec{V}(G/\mathfrak{R})]^2$$

$$\int_{(S)} \vec{V}(G/\mathfrak{R})[\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}] dm = \vec{V}(G/\mathfrak{R}) \left[\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge \int_{(S)} G\vec{M} dm \right] = 0$$

$$\frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}][\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}] dm = -\frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}][G\vec{M} \wedge \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R})] dm$$

$$= -\frac{1}{2} \int_{(S)} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \cdot [(\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \wedge G\vec{M}) \wedge G\vec{M}] dm = -\frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \cdot \int_{(S)} G\vec{M} \wedge (G\vec{M} \wedge \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R})) dm$$

$$= \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \cdot \vec{J}_G^S(\vec{\Omega}(S/\mathfrak{R})) = \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \cdot \vec{\sigma}(G, S/\mathfrak{R})$$

$$= \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R}) \cdot \mathbf{M}_{G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathfrak{R})$$



III - ENERGIE CINETIQUE D UN SOLIDE.

III-2) Détermination pratique de l'énergie cinétique E_c du solide :

Finalemment :

$$E_c(S/\mathcal{R}) = \frac{1}{2} [\vec{V}(G/\mathcal{R})]^2 + \frac{1}{2} {}^t\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \mathbf{M}_{G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})$$

La quantité $\frac{1}{2} m [\vec{V}(G/\mathcal{R})]^2$ correspond à l'énergie cinétique de translation.

La quantité $\frac{1}{2} {}^t\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \mathbf{M}_{G, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})$ correspond à l'énergie cinétique de rotation.

Remarque 1:

On peut remarquer que l'énergie cinétique du solide est la moitié du « Comoment » des torseurs cinématique et cinétique de ce solide

$$[V(S/\mathcal{R})]_G = \begin{bmatrix} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) = \vec{\Omega}_{S/\mathcal{R}_G} \\ \vec{V}(G/\mathcal{R}) \end{bmatrix}$$

$$[C(S/\mathcal{R})]_G = \begin{bmatrix} m \vec{V}(G/\mathcal{R}) \\ \vec{\sigma}(G, S/\mathcal{R}) \end{bmatrix}$$

III - ENERGIE CINETIQUE D UN SOLIDE.

III-2) Détermination pratique de l'énergie cinétique E_c du solide :

On rappelle que le « Comoment » de deux torseurs est indépendant du point où on le calcule.

Théorème :

« L'énergie cinétique d'un solide (S), est égale au demi-produit de son torseur cinématique par son torseur cinétique ».

$$E_c(S/\mathcal{R}) = \frac{1}{2} [V(S/\mathcal{R})] \otimes [C(S/\mathcal{R})]$$

Remarque 2 :

Si le solide (S) admet un point A qui reste fixe dans \mathcal{R} , alors l'énergie cinétique du solide s'écrit sous la forme :

$$E_c(S/\mathcal{R}) = \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \mathbf{M}_{A, \vec{i}_1, \vec{j}_1, \vec{k}_1}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})$$

III - ENERGIE CINETIQUE D UN SOLIDE.

III-2) Détermination pratique de l'énergie cinétique E_c du solide :

Démonstration :

Il suffit de faire la même démarche que ci-dessus, en raisonnant par rapport au point A :

$\vec{V}(M/\mathcal{R}) = \vec{V}(A/\mathcal{R}) + \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M} = \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M}$ et on remplace dans l'expression

$$\begin{aligned} E_c(S/\mathcal{R}) &= \frac{1}{2} \int_{(S)} [\vec{V}(M/\mathcal{R})]^2 dm = \\ &= \frac{1}{2} \int_S [\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M}] [\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M}] dm = -\frac{1}{2} \int_S [\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M}] [A\vec{M} \wedge \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})] dm \\ &= -\frac{1}{2} \int_S \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot [(\vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \wedge A\vec{M}) \wedge A\vec{M}] dm = -\frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \int_S A\vec{M} \wedge (A\vec{M} \wedge \vec{\Omega}(S/\mathcal{R})) dm \\ &= \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \vec{J}_A^S(\vec{\Omega}(S/\mathcal{R})) = \frac{1}{2} \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \cdot \mathbf{M}_{A, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k}}^S \cdot \vec{\Omega}(S/\mathcal{R}) \end{aligned}$$