

## Démonstrations de cinétique

### 1- Notations pour les démonstrations

Soit un repère R ce repère est le repère dans lequel on applique le Principe Fondamental de la Dynamique ou le Théorème de l'Energie Cinétique. Il s'agit donc d'un repère galiléen.

- Soit un solide S      ☞ de masse M
- ☞ de centre de gravité G
- ☞ auquel on associe un repère R<sub>S</sub>
- ☞ Ce solide est constitué de masses élémentaire dm aux points P. On a donc :

$$M = \iiint_S dm \quad \iiint_S \overrightarrow{GP}.dm = \vec{0}$$

Soit un point A fixe dans le solide S.

Soit un point O fixe dans le solide S et dans le repère R

On note  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$  la résultante cinématique (Vecteur rotation) du mouvement de S dans le repère R.

On note les coordonnées des vecteurs  $\overrightarrow{AP}$ ,  $\overrightarrow{OP}$ ,  $\overrightarrow{GP}$  et  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$  dans le repère R<sub>S</sub> liée à au solide S :

$$\overrightarrow{AP} = \begin{pmatrix} x_{AP} \\ y_{AP} \\ z_{AP} \end{pmatrix}_{R_S} \quad \overrightarrow{OP} = \begin{pmatrix} x_{OP} \\ y_{OP} \\ z_{OP} \end{pmatrix}_{R_S} \quad \overrightarrow{GP} = \begin{pmatrix} x_{GP} \\ y_{GP} \\ z_{GP} \end{pmatrix}_{R_S} \quad \overrightarrow{\Omega_{S/R}} = \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$$

### 2- Résultante cinétique

Par définition la résultante cinétique est le vecteur :       $\overrightarrow{R_C(S/R)} = \iiint_S \overrightarrow{V_{P \in S/R}}.dm$

Selon la relation de Varignon :       $\overrightarrow{V_{P \in S/R}} = \overrightarrow{V_{G \in S/R}} + \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{GP}$

Donc :       $\overrightarrow{R_C(S/R)} = \iiint_S \overrightarrow{V_{G \in S/R}}.dm + \iiint_S \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{GP}.dm$

Or  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}}$  et  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$  sont liés au mouvement du solide S par rapport au repère R et donc sont indépendant du point P suivant lequel se fait l'intégration sur le solide S.

Donc :       $\overrightarrow{R_C(S/R)} = \overrightarrow{V_{G \in S/R}} \cdot \iiint_S dm + \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \left[ \iiint_S \overrightarrow{GP}.dm \right]$

Or :       $M = \iiint_S dm$  et       $\iiint_S \overrightarrow{GP}.dm = \vec{0}$

On en déduit :       $\overrightarrow{R_C(S/R)} = M \cdot \overrightarrow{V_{G \in S/R}}$

### 3- Moment cinétique

Par définition le moment cinétique au point A est le vecteur :       $\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = \iiint_S \overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{V_{P \in S/R}}.dm$

Selon les relations de Varignon :       $\overrightarrow{V_{P \in S/R}} = \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP}$       et Chasles :  $\overrightarrow{AP} = \overrightarrow{AG} + \overrightarrow{GP}$

Donc :       $\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = \iiint_S \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}}.dm + \iiint_S \overrightarrow{GP} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}}.dm + \iiint_S \overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP}.dm$

Or  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}}$  et  $\overrightarrow{AG}$  sont liés solide S ou a son mouvement du par rapport au repère R et donc sont indépendant du point P suivant lequel se fait l'intégration sur le solide S.

Donc :       $\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = \left[ \iiint_S dm \right] \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \left[ \iiint_S \overrightarrow{GP}.dm \right] \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \iiint_S \overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP}.dm$

Or :       $M = \iiint_S dm$  et       $\iiint_S \overrightarrow{GP}.dm = \vec{0}$

On en déduit :       $\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \iiint_S \overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP}.dm$

D'autre part : 
$$\overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP} = \begin{pmatrix} x_{AP} \\ y_{AP} \\ z_{AP} \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} x_{AP} \\ y_{AP} \\ z_{AP} \end{pmatrix}_{R_S} = \begin{pmatrix} x_{AP} \\ y_{AP} \\ z_{AP} \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} \omega_2 \cdot z_{AP} - \omega_3 \cdot y_{AP} \\ \omega_3 \cdot x_{AP} - \omega_1 \cdot z_{AP} \\ \omega_1 \cdot y_{AP} - \omega_2 \cdot x_{AP} \end{pmatrix}_{R_S}$$

$$\overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP} = \begin{pmatrix} \omega_1 \cdot (y_{AP}^2 + z_{AP}^2) - \omega_2 \cdot x_{AP} \cdot y_{AP} - \omega_3 \cdot x_{AP} \cdot z_{AP} \\ -\omega_1 \cdot x_{AP} \cdot y_{AP} + \omega_2 \cdot (x_{AP}^2 + z_{AP}^2) - \omega_3 \cdot y_{AP} \cdot z_{AP} \\ -\omega_1 \cdot x_{AP} \cdot z_{AP} - \omega_2 \cdot y_{AP} \cdot z_{AP} + \omega_3 \cdot (x_{AP}^2 + y_{AP}^2) \end{pmatrix}_{R_S}$$

Donc : 
$$\overrightarrow{AP} \wedge \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \wedge \overrightarrow{AP} = \begin{pmatrix} y_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -x_{AP} \cdot y_{AP} & -x_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot y_{AP} & x_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -y_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot z_{AP} & -y_{AP} \cdot z_{AP} & x_{AP}^2 + y_{AP}^2 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$$

d'où : 
$$\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \iiint_S \begin{pmatrix} y_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -x_{AP} \cdot y_{AP} & -x_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot y_{AP} & x_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -y_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot z_{AP} & -y_{AP} \cdot z_{AP} & x_{AP}^2 + y_{AP}^2 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot dm$$

Or  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}}$  est lié au mouvement du solide S par rapport au repère R et donc est indépendant du point P suivant lequel se fait l'intégration sur le solide S.

Donc : 
$$\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \left[ \iiint_S \begin{pmatrix} y_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -x_{AP} \cdot y_{AP} & -x_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot y_{AP} & x_{AP}^2 + z_{AP}^2 & -y_{AP} \cdot z_{AP} \\ -x_{AP} \cdot z_{AP} & -y_{AP} \cdot z_{AP} & x_{AP}^2 + y_{AP}^2 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot dm \right] \cdot \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$$

En posant : 
$$\overline{\overline{J_A(S)}} = \begin{pmatrix} \iiint_S (y_{AP}^2 + z_{AP}^2) \cdot dm & \iiint_S -x_{AP} \cdot y_{AP} \cdot dm & \iiint_S -x_{AP} \cdot z_{AP} \cdot dm \\ \iiint_S -x_{AP} \cdot y_{AP} \cdot dm & \iiint_S (x_{AP}^2 + z_{AP}^2) \cdot dm & \iiint_S -y_{AP} \cdot z_{AP} \cdot dm \\ \iiint_S -x_{AP} \cdot z_{AP} \cdot dm & \iiint_S -y_{AP} \cdot z_{AP} \cdot dm & \iiint_S (x_{AP}^2 + y_{AP}^2) \cdot dm \end{pmatrix}_{R_S}$$

On obtient : 
$$\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \overline{\overline{J_A(S)}} \cdot \overrightarrow{\Omega_{S/R}}$$

**Calcul au centre de gravité G ou en un point fixe O dans R**

Dans le cas où on prend pour le point A, le point G centre de gravité ou O point fixe dans R, on a  $\overrightarrow{AG} = \overrightarrow{GG} = \vec{0}$  ou  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}} = \overrightarrow{V_{O \in S/R}} = \vec{0}$ . On obtient donc :

$$\overrightarrow{\sigma_G(S/R)} = \overline{\overline{J_G(S)}} \cdot \overrightarrow{\Omega_{S/R}} \quad \text{et} \quad \overrightarrow{\sigma_O(S/R)} = \overline{\overline{J_O(S)}} \cdot \overrightarrow{\Omega_{S/R}}$$

**4- Théorème de Huygens généralisé**

Quelque soit le vecteur  $\overrightarrow{U}$  et le point A, on peut définir une rotation d'axe (A,  $\overrightarrow{U}$ ) et de vecteur rotation  $\overrightarrow{\Omega_{S/R}} = \overrightarrow{U}$  du solide S par rapport au repère R.

On a alors :  $\overrightarrow{V_{A \in S/R}} = \vec{0}$  et donc : 
$$\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = \overline{\overline{J_A(S)}} \cdot \overrightarrow{U}$$

D'autre part de la relation de Varignon sur le torseur cinétique : 
$$\overrightarrow{\sigma_A(S/R)} = \overrightarrow{\sigma_G(S/R)} + \overrightarrow{AG} \wedge M \cdot \overrightarrow{V_{G \in S/R}}$$

On obtient donc : 
$$\overline{\overline{J_A(S)}} \cdot \overrightarrow{U} = \overline{\overline{J_G(S)}} \cdot \overrightarrow{U} + M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{V_{G \in S/R}}$$

Or pour cette rotation d'axe (A,  $\overrightarrow{U}$ ) et de vecteur  $\overrightarrow{U}$  : 
$$\overrightarrow{V_{G \in S/R}} = \overrightarrow{V_{A \in S/R}} + \overrightarrow{U} \wedge \overrightarrow{AG}$$
  
avec : 
$$\overrightarrow{V_{A \in S/R}} = \vec{0}$$

On a donc la relation de Huygens généralisées applicable quelque soit le vecteur  $\overrightarrow{U}$  :

$$\overline{\overline{J_A(S)}} \cdot \overrightarrow{U} = \overline{\overline{J_G(S)}} \cdot \overrightarrow{U} + M \cdot \overrightarrow{AG} \wedge \overrightarrow{U} \wedge \overrightarrow{AG}$$

On note les coordonnées du vecteur  $\overline{AG}$  dans le repère  $R_S$  :  $\overline{AG} = \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}_{R_S}$ . Avec :  $\overline{\Omega_{S/R}} = \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$

On a alors :  $M \cdot \overline{AG} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{AG} = M \cdot \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}_{R_S} = M \cdot \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}_{R_S} \wedge \begin{pmatrix} c \cdot \omega_2 - b \cdot \omega_3 \\ a \cdot \omega_3 - c \cdot \omega_1 \\ b \cdot \omega_1 - a \cdot \omega_2 \end{pmatrix}_{R_S}$

ou :  $M \cdot \overline{AG} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{AG} = M \cdot \begin{pmatrix} (b^2 + c^2) \cdot \omega_1 - a \cdot b \cdot \omega_2 - a \cdot c \cdot \omega_3 \\ - a \cdot b \cdot \omega_1 + (a^2 + c^2) \cdot \omega_2 - b \cdot c \cdot \omega_3 \\ - a \cdot c \cdot \omega_1 - b \cdot c \cdot \omega_2 + (a^2 + b^2) \cdot \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$

ou encore :  $M \cdot \overline{AG} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{AG} = M \cdot \begin{pmatrix} b^2 + c^2 & - a \cdot b & - a \cdot c \\ - a \cdot b & a^2 + c^2 & - b \cdot c \\ - a \cdot c & - b \cdot c & a^2 + b^2 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot \begin{pmatrix} \omega_1 \\ \omega_2 \\ \omega_3 \end{pmatrix}_{R_S}$

On obtient donc :  $\overline{J_A(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} = \overline{J_G(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} + M \cdot \begin{pmatrix} b^2 + c^2 & - a \cdot b & - a \cdot c \\ - a \cdot b & a^2 + c^2 & - b \cdot c \\ - a \cdot c & - b \cdot c & a^2 + b^2 \end{pmatrix}_{R_S} \cdot \overline{\Omega_{S/R}}$

Cette relation étant vérifiées quelque soit le vecteur rotation  $\overline{\Omega_{S/R}}$  on en déduit :

$$\overline{J_A(S)}_{R_S} = \overline{J_G(S)}_{R_S} + M \cdot \begin{pmatrix} b^2 + c^2 & - a \cdot b & - a \cdot c \\ - a \cdot b & a^2 + c^2 & - b \cdot c \\ - a \cdot c & - b \cdot c & a^2 + b^2 \end{pmatrix}_{R_S} \quad \text{où : } \overline{AG} = \begin{pmatrix} a \\ b \\ c \end{pmatrix}_{R_S}$$

## 5- Energie cinétique

### Calcul par le comoment des torseurs cinétique et cinématique

Calculons le comoment du torseur cinétique et cinématique d'un solide S par rapport à un repère R.

Quelque soit le point A appartenant au solide S on a :

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \left\{ \begin{matrix} \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm \\ \iiint_S \overline{AP} \wedge \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm \end{matrix} \right\}_A \otimes \left\{ \begin{matrix} \overline{\Omega_{S/R}} \\ \overline{V_{A \in S/R}} \end{matrix} \right\}_A$$

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm \cdot \overline{V_{A \in S/R}} + \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \iiint_S \overline{AP} \wedge \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm.$$

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}} \cdot (\overline{V_{P \in S/R}} + \overline{AP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}) \cdot dm + \iiint_S \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{AP} \wedge \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm$$

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}}^2 \cdot dm + \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}} \cdot \overline{AP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \cdot dm + \iiint_S \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{AP} \wedge \overline{V_{P \in S/R}} \cdot dm$$

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}}^2 \cdot dm + \iiint_S \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{V_{P \in S/R}} \wedge \overline{AP} \cdot dm - \iiint_S \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{V_{P \in S/R}} \wedge \overline{AP} \cdot dm$$

$$\{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\} = \iiint_S \overline{V_{P \in S/R}}^2 \cdot dm$$

or l'énergie cinétique d'un solide S dans son mouvement par rapport au repère R est le réel :

$$E_C(S/R) = \iiint_S \frac{1}{2} \cdot \overline{V_{P \in S/R}}^2 \cdot dm$$

Donc l'énergie cinétique d'un solide S dans son mouvement par rapport au repère R est le demi comoment des torseurs cinétique et cinématique de ce solide S dans son mouvement par rapport à R :

$$E_C(S/R) = \frac{1}{2} \cdot \{\mathcal{C}(S/R)\} \otimes \{\mathcal{V}(S/R)\}$$

On en déduit :  $E_C(S/R) = \frac{1}{2} \cdot M \cdot \overline{V_{A \in S/R}}^2 + M \cdot \overline{AG} \wedge \overline{V_{A \in S/R}} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} + \frac{1}{2} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{J_A(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}}$

**Calcul par le centre de gravité G**

Au centre de gravité G les torseurs cinétique et cinématique du solide S dans son mouvement par

rapport au repère R, ont pour expression :  $\{\mathcal{C}(S/R)\} = \left\{ \begin{matrix} \overrightarrow{M \cdot \overline{V_{G \in S/R}}} \\ \overline{J_G(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} \end{matrix} \right\}$  et :  $\{\mathcal{V}(S/R)\} = \left\{ \begin{matrix} \overline{\Omega_{S/R}} \\ \overline{V_{G \in S/R}} \end{matrix} \right\}$

D'où l'expression de l'énergie cinétique :  $E_C(S/R) = \frac{1}{2} \cdot M \cdot \overline{V_{G \in S/R}}^2 + \frac{1}{2} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{J_G(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}}$

**Calcul par un point fixe O dans R**

En un point O fixe dans R les torseurs cinétique et cinématique du solide S dans son mouvement

par rapport au repère R, ont pour expression :  $\{\mathcal{C}(S/R)\} = \left\{ \begin{matrix} \overrightarrow{M \cdot \overline{V_{G \in S/R}}} \\ \overline{J_O(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} \end{matrix} \right\}$  et :  $\{\mathcal{V}(S/R)\} = \left\{ \begin{matrix} \overline{\Omega_{S/R}} \\ \vec{0} \end{matrix} \right\}$

D'où l'expression de l'énergie cinétique :  $E_C(S/R) = \frac{1}{2} \cdot \overline{\Omega_{S/R}} \cdot \overline{J_O(S)} \cdot \overline{\Omega_{S/R}}$

**6- Résultante dynamique**

Par définition la résultante dynamique est le vecteur :  $\overline{R_D(S/R)} = \iiint_S \overline{a_{P \in S/R}} \cdot dm$

Selon la relation de Varignon :  $\overline{V_{P \in S/R}} = \overline{V_{G \in S/R}} + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP}$

Sachant que :  $\overline{a_{P \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{P \in S/R}}}{dt} \right)_R$  et :  $\overline{a_{G \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{G \in S/R}}}{dt} \right)_R$  on a :

$\overline{a_{P \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{P \in S/R}}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R$

$\overline{a_{P \in S/R}} = \overline{a_{G \in S/R}} + \left( \frac{d \overline{\Omega_{S/R}}}{dt} \right)_R \wedge \overline{GP} + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R$

Or d'après la relation de Bore :  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_{R_S} = \left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP}$

Or les point P et G sont fixes dans  $R_S$  donc  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_{R_S} = \vec{0}$  donc :  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R = \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}$

Donc :  $\overline{a_{P \in S/R}} = \overline{a_{G \in S/R}} + \left( \frac{d \overline{\Omega_{S/R}}}{dt} \right)_R \wedge \overline{GP} + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}$

Soit :  $\overline{R_D(S/R)} = \iiint_S \overline{a_{G \in S/R}} \cdot dm + \iiint_S \left( \frac{d \overline{\Omega_{S/R}}}{dt} \right)_R \wedge \overline{GP} \cdot dm + \iiint_S \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \cdot dm$

Or  $\overline{a_{G \in S/R}}$  et  $\overline{\Omega_{S/R}}$  sont liés au mouvement du solide S par rapport au repère R et donc sont indépendant du point P suivant lequel se fait l'intégration sur le solide S.

D'où :  $\overline{R_D(S/R)} = \overline{a_{G \in S/R}} \cdot \left[ \iiint_S dm \right] + \left( \frac{d \overline{\Omega_{S/R}}}{dt} \right)_R \wedge \left[ \iiint_S \overline{GP} \cdot dm \right] + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \left[ \iiint_S \overline{GP} \cdot dm \right] \wedge \overline{\Omega_{S/R}}$

Sachant que définition de la masse et du centre de gravité d'un solide S :

$M = \iiint_S dm$  et :  $\iiint_S \overline{GP} \cdot dm = \vec{0}$

On en déduit :  $\overline{R_D(S/R)} = M \cdot \overline{a_{G \in S/R}}$

## 7- Moment dynamique

### Calcul au centre de gravité G

Par définition le moment dynamique en G est le vecteur :  $\overline{\delta_G(S/R)} = \iiint_S \overline{GP} \wedge \overline{a_{P \in S/R}} \cdot dm$

Selon la relation de Varignon :  $\overline{V_{P \in S/R}} = \overline{V_{G \in S/R}} + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP}$

Sachant que :  $\overline{a_{P \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{P \in S/R}}}{dt} \right)_R$  et :  $\overline{a_{G \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{G \in S/R}}}{dt} \right)_R$

on a :  $\overline{a_{P \in S/R}} = \left( \frac{d \overline{V_{P \in S/R}}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R = \overline{a_{G \in S/R}} + \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R$

soit :  $\overline{\delta_G(S/R)} = \iiint_S \overline{GP} \wedge \overline{a_{G \in S/R}} \cdot dm + \iiint_S \overline{GP} \wedge \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R \cdot dm$

Or  $\overline{a_{G \in S/R}}$  est lié au mouvement du solide S par rapport au repère R et donc sont indépendants du point P suivant lequel se fait l'intégration sur le solide S.

donc :  $\iiint_S \overline{GP} \wedge \overline{a_{G \in S/R}} \cdot dm = \left[ \int_S \overline{GP} \cdot dm \right] \wedge \overline{a_{G \in S/R}}$  avec :  $\iiint_S \overline{GP} \cdot dm = \vec{0}$

On en déduit :  $\overline{\delta_G(S/R)} = \iiint_S \overline{GP} \wedge \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R \cdot dm$  (a)

D'après la relation de Bore :  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_{R_S} = \left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R + \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP}$

Or les points P et G sont fixes dans  $R_S$  donc  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_{R_S} = \vec{0}$  donc :  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R = \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}$

Donc :  $\left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R \wedge \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} = \vec{0}$  soit :  $\iiint_S \left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R \wedge (\overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}) \cdot dm = \vec{0}$  (b)

Des équations (a) et (b) on en déduit :

$$\overline{\delta_G(S/R)} = \iiint_S \left[ \overline{GP} \wedge \left( \frac{d (\overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP})}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{GP}}{dt} \right)_R \wedge (\overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}}) \right] \cdot dm$$

$$\overline{\delta_G(S/R)} = \iiint_S \left( \frac{d \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP}}{dt} \right)_R \cdot dm = \left( \frac{d \iiint_S \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP} \cdot dm}{dt} \right)_R$$

Or en page 2 on a montré que  $\iiint_S \overline{GP} \wedge \overline{\Omega_{S/R}} \wedge \overline{GP} \cdot dm = \overline{\sigma_G(S/R)}$

On en déduit donc :  $\overline{\delta_G(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R$

### Calcul en un point A quelconque du solide S

D'après la relation de Varignon appliquée au torseur dynamique :

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \overline{\delta_G(S/R)} + \overline{AG} \wedge \overline{R_D(S/R)}$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \overline{\delta_G(S/R)} + \overline{AG} \wedge M \cdot \overline{a_{G \in S/R}}$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R + \overline{AG} \wedge M \cdot \left( \frac{d \overline{V_{G \in S/R}}}{dt} \right)_R$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R + \overline{AG} \wedge M \cdot \left( \frac{d \overline{V_{G \in S/R}}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R \wedge M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{AG} \wedge M \cdot \overline{V_{G \in S/R}}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{AG} \wedge \overline{R_C(S/R)}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_G(S/R)}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{AG} \wedge \overline{R_C(S/R)}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R$$

$$\overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d [\overline{\sigma_G(S/R)} + \overline{AG} \wedge \overline{R_C(S/R)}]}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R$$

Or d'après la relation de Varignon appliquée au torseur cinétique :

$$\overline{\sigma_A(S/R)} = \overline{\sigma_G(S/R)} + \overline{AG} \wedge \overline{R_C(S/R)}$$

$$\text{Donc : } \overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_A(S/R)}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R \quad (\text{a})$$

$$\text{D'après la relation de Chasles : } \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R = \left( \frac{d \overline{AO}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{OG}}{dt} \right)_R = - \left( \frac{d \overline{OA}}{dt} \right)_R + \left( \frac{d \overline{OG}}{dt} \right)_R$$

Or le point O étant fixe dans R et les points A et G fixes sur S :

$$\left( \frac{d \overline{OA}}{dt} \right)_R = \overline{V_{A/R}} \quad \text{et : } \left( \frac{d \overline{OG}}{dt} \right)_R = \overline{V_{G \in S/R}}$$

$$\text{Donc : } M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R = - M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \overline{V_{A/R}} + M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \overline{V_{G \in S/R}} \quad (\text{a})$$

$$\text{Soit : } M \cdot \overline{V_{G \in S/R}} \wedge \left( \frac{d \overline{AG}}{dt} \right)_R = M \cdot \overline{V_{A/R}} \wedge \overline{V_{G \in S/R}} \quad (\text{b})$$

$$\text{Des équations (a) et (b) on en déduit : } \overline{\delta_A(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_A(S/R)}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{A/R}} \wedge \overline{V_{G \in S/R}}$$

### Calcul en un point O fixe dans R

Si on applique au point O la relation précédente :

$$\overline{\delta_O(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_O(S/R)}}{dt} \right)_R + M \cdot \overline{V_{O/R}} \wedge \overline{V_{G \in S/R}}$$

$$\text{Or le point O est également fixe dans R. Donc : } \overline{V_{O/R}} = \vec{0}$$

$$\text{On en déduit donc : } \overline{\delta_O(S/R)} = \left( \frac{d \overline{\sigma_O(S/R)}}{dt} \right)_R$$

## 8- Opérateur d'inertie d'un cylindre de révolution

Soit un cylindre homogène de révolution dont la masse volumique est  $\rho$ . Ce cylindre a un rayon  $R$  et une hauteur  $H$ . l'axe de révolution de ce cylindre est  $(G, \vec{Z})$  où  $G$  est le centre de gravité.

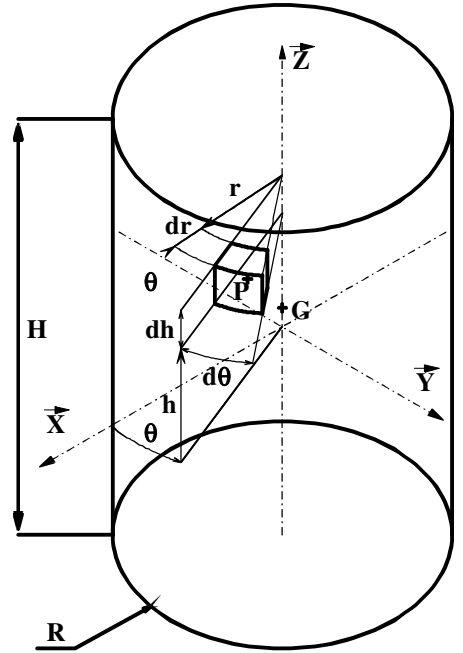
Ce cylindre étant de révolution d'axe  $(G, \vec{Z})$  son opérateur d'inertie en  $G$  dans le repère du solide  $R_S = (\vec{X}, \vec{Y}, \vec{Z})$  est :

$$\overline{I_G(S)} = \begin{pmatrix} A & 0 & 0 \\ 0 & A & 0 \\ 0 & 0 & C \end{pmatrix}_{R_S}$$

On décompose ce cylindre en une infinité de volumes élémentaires  $dv$  de centre  $P$  tel que  $\overline{GP} = \begin{pmatrix} x_{GP} \\ y_{GP} \\ z_{GP} \end{pmatrix}_{R_S}$ . On a alors :

$$A = \iiint_S (y_{GP}^2 + z_{GP}^2).dm \quad \text{et} : \quad C = \iiint_S (x_{GP}^2 + y_{GP}^2).dm$$

On décompose ce cylindre en une infinité de volumes élémentaires  $dv$  de centre  $P$ , hauteur  $dh$ , dans un secteur angulaire  $d\theta$  et de largeur  $dr$ .



la masse  $dm$  de ce volume élémentaire est alors :  $dm = \rho.r.d\theta.dr.dh$

Et on a :  $x_{GP} = r.\cos \theta$        $y_{GP} = r.\sin \theta$        $z_{GP} = h$

On a donc les moments d'inertie de ce cylindre :

$$A = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_{-H/2}^{+H/2} (r^2.\sin^2\theta + h^2).\rho.r.d\theta.dr.dh$$

$$A = \rho. \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_{-H/2}^{+H/2} (r^3.\sin^2\theta + h^2.r).dh.d\theta.dr$$

$$A = \rho. \int_0^R \int_0^{2\pi} \left[ r^3.\sin^2\theta.h + \frac{h^3}{3}.r \right]_{-H/2}^{+H/2}.d\theta.dr$$

$$A = \rho. \int_0^R \int_0^{2\pi} \left( r^3.\left(\frac{1}{2} - \frac{\cos 2.\theta}{2}\right).H + \frac{r.H^3}{12} \right).d\theta.dr$$

$$A = \frac{\rho.H}{12}. \int_0^R \int_0^{2\pi} \left( 12.r^3.\left(\frac{1}{2} - \frac{\cos 2.\theta}{2}\right) + r.H^2 \right).d\theta.dr$$

$$A = \frac{\rho.H}{12}. \int_0^R \left[ 12.r^3.\left(\frac{\theta}{2} - \frac{\sin 2.\theta}{4}\right) + r.H^2.\theta \right]_0^{2\pi}.dr$$

$$A = \frac{\rho.\pi.H}{12}. \int_0^R (12.r^3 + 2.r.H^2).dr$$

$$A = \frac{\rho.\pi.H}{12}. [3.r^4 + r^2.H^2]_0^R$$

$$A = \frac{\rho.\pi.R^2.H}{12}. (3.R^2 + H^2)$$

$$C = \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_{-H/2}^{+H/2} (r^2.\cos^2\theta + r^2.\sin^2\theta).\rho.r.d\theta.dr.dh$$

$$C = \rho. \int_0^R \int_0^{2\pi} \int_{-H/2}^{+H/2} r^3.dh.d\theta.dr$$

$$C = \rho. \int_0^R \int_0^{2\pi} [h.r^3]_{-H/2}^{+H/2}.d\theta.dr$$

$$C = \rho.H. \int_0^R [\theta.r^3]_0^{2\pi}.dr$$

$$C = \rho.2.\pi.H. \left[ \frac{r^4}{4} \right]_0^R$$

$$C = \rho.\pi.H.\frac{R^4}{2}$$

Sachant que la masse d'un cylindre de révolution de rayon  $R$  et hauteur  $H$  est :  $M = \rho.\pi.R^2.H$ , on obtient :

$$A = \frac{M.(3R^2 + H^2)}{12} \quad \text{et} : \quad C = \frac{M.R^2}{2} \quad \text{Soit} : \quad \overline{I_G(S)} = \frac{M}{12} \cdot \begin{pmatrix} 3.R^2 + H^2 & 0 & 0 \\ 0 & 3.R^2 + H^2 & 0 \\ 0 & 0 & 6.R^2 \end{pmatrix}_{R_S}$$