

# 1 Géométrie des masses

## 1.1 Barycentre

Le barycentre  $G$  d'un solide ( $S$ ) est défini par :

$$\overrightarrow{OG} = \frac{\iiint_{M \in S} \overrightarrow{OM} dm}{\iiint_{M \in S} dm}$$

Équation vectorielle qui donne par projection sur les axes du repère et en posant  $m = \iiint_{M \in S} dm$  :

$$x_G = \frac{\iiint_{M \in S} x dm}{m}$$

$$y_G = \frac{\iiint_{M \in S} y dm}{m}$$

$$z_G = \frac{\iiint_{M \in S} z dm}{m}$$

Équation vectorielle qui donne par une première dérivée  $\left( \frac{d^{(R)}}{dt} \dots \right)$  :

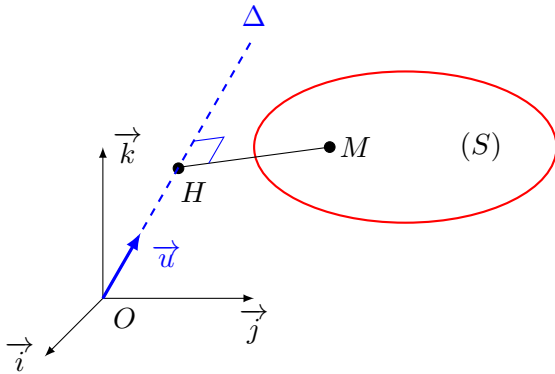
$$\overrightarrow{v_{(G)S/R}} = \frac{\iiint_{M \in S} \overrightarrow{v_{(M)S/0}} dm}{m}$$

Équation vectorielle qui donne par une seconde dérivée  $\left( \frac{d^{2(R)}}{dt^2} \dots \right)$  :

$$\overrightarrow{a_{(G)S/R}} = \frac{\iiint_{M \in S} \overrightarrow{a_{(M)S/0}} dm}{m}$$

**Remarque : Le barycentre n'est pas forcément confondu avec le centre de gravité !**

## 1.2 Moments d'inertie



Soit un solide  $(S)$  de masse  $m$  et  $M$  le point courant de  $(S)$ . On note  $(x,y,z)$  les coordonnées du point  $M$  dans le repère  $\mathcal{R}(O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ .

On définit :

1. Le moment d'inertie polaire au point  $O$ .

$$I_O = \iiint_{M \in S} (x^2 + y^2 + z^2) dm$$

$$I_O = \iiint_{M \in S} r^2 dm, \text{ avec } r \text{ la distance du point } M \text{ au pôle } O.$$

2. Le moment d'inertie par rapport à :

- (a) l'axe  $(O, \vec{i})$  :

$$I_{(O, \vec{i})} = \iiint_{M \in S} (y^2 + z^2) dm.$$

$$I_{(O, \vec{i})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = A, \text{ avec } r \text{ la distance du point à l'axe } (O, \vec{i}).$$

- (b) l'axe  $(O, \vec{j})$  :

$$I_{(O, \vec{j})} = \iiint_{M \in S} (x^2 + z^2) dm = \iiint_S r^2 dm = B.$$

$$I_{(O, \vec{j})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = B, \text{ avec } r \text{ la distance du point à l'axe } (O, \vec{j}).$$

- (c) l'axe  $(O, \vec{k})$  :

$$I_{(O, \vec{k})} = \iiint_{M \in S} (x^2 + y^2) dm.$$

$$I_{(O, \vec{k})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = C, \text{ avec } r \text{ la distance du point à l'axe } (O, \vec{k}).$$

3. Le moment d'inertie par rapport à :

- (a) plan  $(O, \vec{i}, \vec{j})$  :

$$I_{(O, \vec{i}, \vec{j})} = \iiint_{M \in S} (z^2) dm.$$

$$I_{(O, \vec{i}, \vec{j})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = C', \text{ avec } r \text{ la distance du point au plan } (O, \vec{i}, \vec{j}).$$

- (b) plan  $(O, \vec{j}, \vec{k})$  :

$$I_{(O, \vec{j}, \vec{k})} = \iiint_{M \in S} (x^2) dm.$$

$$I_{(O, \vec{j}, \vec{k})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = A', \text{ avec } r \text{ la distance du point au plan } (O, \vec{j}, \vec{k}).$$

- (c) plan  $(O, \vec{k}, \vec{i})$  :

$$I_{(O, \vec{k}, \vec{i})} = \iiint_{M \in S} (y^2) dm.$$

$$I_{(O, \vec{k}, \vec{i})} = \iiint_{M \in S} r^2 dm = B', \text{ avec } r \text{ la distance du point au plan } (O, \vec{k}, \vec{i}).$$

4. Ces moments vérifient les relations suivantes :

- $A + A' = B + B' = C + C' = I_O$
- $A' + B' + C' = I_O$
- $A + B + C = 2I_O$
- $A = B' + C'$
- $B = A' + C'$
- $C = A' + B'$

Tous ces moments d'inertie sont de la forme  $\iiint_{M \in S} r^2 dm$  et s'expriment en  $\text{kg.m}^2$  et sont  $\geq 0$ . Seuls les moments d'inertie autour d'axes ont une réalité physique.

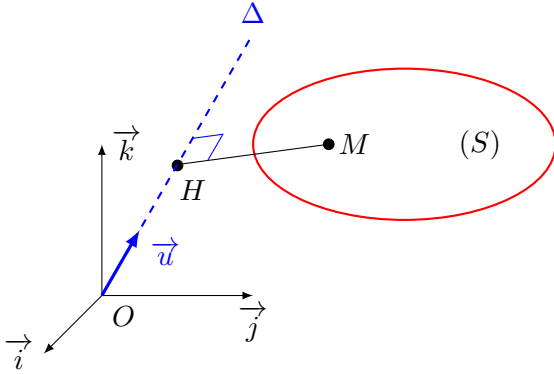
### 1.3 Produits d'inertie

On définit les produits d'inertie :

- $D = \iiint_{M \in S} (yz) dm$
- $E = \iiint_{M \in S} (xz) dm$
- $F = \iiint_{M \in S} (yx) dm$

Tous ces produits d'inertie s'expriment en  $\text{kg.m}^2$  et peuvent être positifs, nuls ou négatifs.

## 1.4 Moment d'inertie par rapport à un axe quelconque



Soit un solide  $(S)$  de masse  $m$  et  $M$  le point courant de  $(S)$ . On note  $(x,y,z)$  les coordonnées du point  $M$  dans le repère  $\mathcal{R}(O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ .

Soit  $\vec{u} = \alpha \vec{i} + \beta \vec{j} + \gamma \vec{k}$  un vecteur unitaire de la droite  $\Delta$ .

L'inertie de  $S$  autour de l'axe  $(O, \vec{u})$

$$I_{S/(O, \vec{u})} = \iiint_{M \in S} \|\overrightarrow{MH}\|^2 dm$$

$$I_{S/(O, \vec{u})} = A\alpha^2 + B\beta^2 + C\gamma^2 - 2D\gamma\beta - 2E\alpha\gamma - 2F\alpha\beta$$

$$I_{S/(O, \vec{u})} = \begin{bmatrix} \alpha & \beta & \gamma \end{bmatrix}_{\mathcal{R}} \begin{bmatrix} A & -F & -E \\ -F & B & -D \\ -E & -D & C \end{bmatrix}_{\mathcal{R}} \begin{bmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \end{bmatrix}_{\mathcal{R}}$$

$$I_{S/(O, \vec{u})} = [\vec{u}]_{\mathcal{R}}^t [I_O(S)]_{\mathcal{R}} [\vec{u}]_{\mathcal{R}}$$

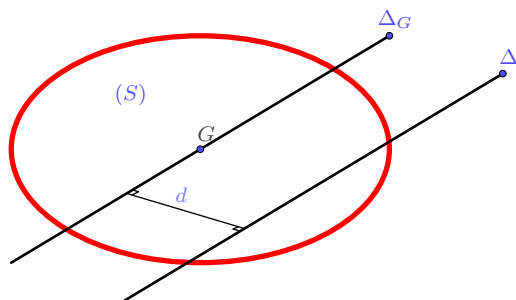
Avec  $[I_O(S)]_{\mathcal{R}}$  la matrice d'inertie du solide  $S$  calculée au point  $O$  dans le repère  $\mathcal{R}$

$$[I_O(S)]_{\mathcal{R}} = \begin{bmatrix} A & -F & -E \\ -F & B & -D \\ -E & -D & C \end{bmatrix}_{\mathcal{R}}$$

$$[I_O(S)]_{\mathcal{R}} = \begin{bmatrix} \iiint_{M \in S} (y^2 + z^2) dm & - \iiint_{M \in S} (yx) dm & - \iiint_{M \in S} (xz) dm \\ - \iiint_{M \in S} (yx) dm & \iiint_{M \in S} (x^2 + z^2) dm & - \iiint_{M \in S} (yz) dm \\ - \iiint_{M \in S} (xz) dm & - \iiint_{M \in S} (yz) dm & \iiint_{M \in S} (x^2 + y^2) dm \end{bmatrix}_{\mathcal{R}}$$

## 1.5 Théorèmes de Huygens

### 1.5.1 Théorème de Huygens pour les moments d'inertie



Soit un solide  $S$  de masse  $m$  et deux droites parallèles  $\Delta$  et  $\Delta_G$  ( $\Delta_G$  passant par  $G$ ) distantes de  $d$ .

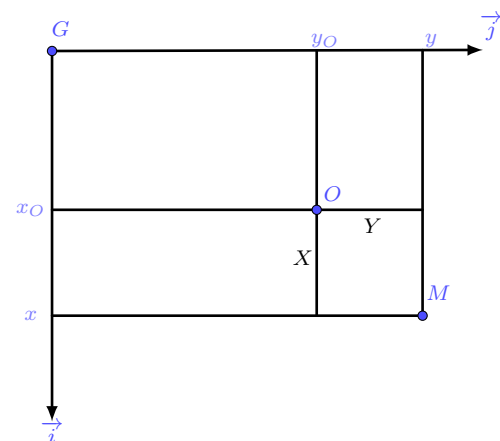
La relation liant  $I_\Delta$  et  $I_{\Delta_G}$  est :

$$I_\Delta = I_{\Delta_G} + md^2$$

Remarque : Pour une direction donnée  $\vec{u}$ , le moment d'inertie est minimal autour de la droite passant par le barycentre  $G$

$$\left. \begin{array}{l} \forall O \\ \forall \vec{u} \end{array} \right\} I_{S/(O, \vec{u})} \geq I_{S/(G, \vec{u})}$$

### 1.5.2 Théorème de Huygens pour les produits d'inertie



$$F_O = \iiint_{M \in S} (XY) dm$$

$$F_O = \iiint_{M \in S} (x - x_O)(y - y_O) dm$$

$$F_O = \iiint_{M \in S} ((xy) - (xy_O) - (x_Oy) + (x_Oy_O)) dm$$

$$F_O = \iiint_{M \in S} xy dm - y_O \iiint_{M \in S} x dm - x_O \iiint_{M \in S} y dm + x_O y_O \iiint_{M \in S} dm$$

$$F_O = F_G + m x_O y_O$$

### 1.5.3 Théorème de Huygens pour la matrice d'inertie

Soit  $(S)$  un solide de masse  $m$  et de barycentre  $G$ .

Soit  $O$  un point quelconque avec  $\vec{GO} = \begin{bmatrix} x_O \\ y_O \\ z_O \end{bmatrix}_{\mathcal{R}}$

$$[I_{O(S)}]_{\mathcal{R}} = [I_{G(S)}]_{\mathcal{R}} + m \begin{bmatrix} y_O^2 + z_O^2 & -x_O y_O & -x_O z_O \\ -x_O y_O & x_O^2 + z_O^2 & -y_O z_O \\ -x_O z_O & -y_O z_O & x_O^2 + y_O^2 \end{bmatrix}_{\mathcal{R}}$$

## 2 Principe fondamental pour un solide indéformable ( $S$ )

### 2.1 Définitions

- La quantité de mouvement d'un solide indéformable ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à  $R$  (unité :  $kg.m.s^{-1}$ ) :

$$\overrightarrow{p}_{(S/R)} = \iiint_{M \in S} \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm = m \overrightarrow{v}_{(G)S/R}$$

- La quantité d'accélération d'un solide indéformable ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à  $R$  (unité :  $kg.m.s^{-2}$ ) :

$$\overrightarrow{D}_{(S/R)} = \iiint_{M \in S} \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm = m \overrightarrow{a}_{(G)S/R}$$

- Le moment cinétique en  $C$  d'un solide indéformable ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à  $R$  (unité :  $kg.m^2.s^{-1}$ ) :

$$\overrightarrow{L}_{C(S/R)} = \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm$$

- Le moment dynamique en  $C$  d'un solide indéformable ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à un  $R$  (unité :  $kg.m^2.s^{-2}$ ) :

$$\overrightarrow{N}_{C(S/R)} = \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge m \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm$$

### 2.2 Torseur cinétique

On appelle torseur cinétique d'un solide indéformable ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à un repère  $R$  le torseur suivant :

$$\{\mathcal{L}_{(S/R)}\} = \left\{ \overrightarrow{p}_{(S/R)} \mid \overrightarrow{L}_{C(S/R)} \right\}_C$$

on vérifie bien que :

- la résultante du torseur,  $\overrightarrow{p}_{(S/R)}$ , est indépendante du point de réduction  $C$ ,
- le moment du torseur calculé au point  $C$ ,  $\overrightarrow{L}_{C(S/R)}$ , évolue selon la relation :  $\overrightarrow{L}_{B(S/R)} = \overrightarrow{L}_{A(S/R)} + \overrightarrow{BA} \wedge \overrightarrow{p}_{(S/R)}$

$$\begin{aligned} \overrightarrow{L}_{B(S/R)} &= \iiint_{M \in S} \overrightarrow{BM} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \\ &= \iiint_{M \in S} (\overrightarrow{BA} + \overrightarrow{AM}) \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \\ &= \overrightarrow{BA} \wedge \iiint_{M \in S} m \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm + \iiint_{M \in S} \overrightarrow{AM} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \\ &= \overrightarrow{L}_{A(S/R)} + \overrightarrow{BA} \wedge \overrightarrow{p}_{(S/R)} \end{aligned}$$

### 2.3 Torseur dynamique

On appelle torseur dynamique de l'ensemble de points matériels ( $S$ ) dans son mouvement par rapport à un repère  $R$  le torseur suivant :

$$\{\mathcal{N}_{(S/R)}\} = \left\{ \overrightarrow{D}_{(S/R)} \mid \overrightarrow{N}_{C(S/R)} \right\}_C$$

on vérifie bien que :

- la résultante du torseur,  $\overrightarrow{D}_{(S/R)}$ , est indépendante du point d'évaluation  $C$ ,
- le moment du torseur calculé au point  $C$ ,  $\overrightarrow{N}_{C(S/R)}$ , évolue selon la relation :  $\overrightarrow{N}_{B(S/R)} = \overrightarrow{N}_{A(S/R)} + \overrightarrow{BA} \wedge \overrightarrow{D}_{(S/R)}$

$$\begin{aligned} \overrightarrow{N}_{B(S/R)} &= \iiint_{M \in S} \overrightarrow{BM} \wedge \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm \\ &= \iiint_{M \in S} (\overrightarrow{BA} + \overrightarrow{AM}) \wedge \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm \\ &= \overrightarrow{BA} \wedge \iiint_{M \in S} \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm + \iiint_{M \in S} \overrightarrow{AM} \wedge \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm \\ &= \overrightarrow{N}_{A(S/R)} + \overrightarrow{BA} \wedge \overrightarrow{D}_{(S/R)} \end{aligned}$$

## 2.4 Relations entre $\{\mathcal{N}_{(S/R)}\}$ et $\{\mathcal{L}_{(S/R)}\}$

— Relation entre les résultantes

$$\begin{aligned}
 \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{p}_{(S/R)}) &= \frac{d^{(R)}}{dt}(m\overrightarrow{v}_{(G)S/R}) \\
 &= m \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{v}_{(G)S/R}) \\
 &= m\overrightarrow{a}_{(M)S/R} \\
 &= \overrightarrow{D}_{(S/R)}
 \end{aligned}$$

$$\boxed{\overrightarrow{D}_{(S/R)} = \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{p}_{(S/R)})}$$

— Relation entre les moments

$$\begin{aligned}
 \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{L}_{C(S/R)}) &= \frac{d^{(R)}}{dt}(\iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm) \\
 &= \iiint_{M \in S} \left( \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{CM} \wedge m\overrightarrow{v}_{(M)S/R}) \right) dm \\
 &= \iiint_{M \in S} \left( \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{CM}) \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \right) + \iiint_{M \in S} (\overrightarrow{CM} \wedge \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{v}_{(M)S/R}) dm) \\
 &= \iiint_{M \in S} \left( \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{CO} + \overrightarrow{OM}) \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \right) + \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{a}_{(M)S/R} dm \\
 &= \iiint_{M \in S} \left( \left( \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{OM}) - \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{OC}) \right) \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \right) + \overrightarrow{N}_{C(S/R)} \\
 &= \iiint_{M \in S} \left( (\overrightarrow{v}_{(M)S/R} - \overrightarrow{v}_{(C)R}) \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm \right) + \overrightarrow{N}_{C(S/R)} \\
 &= \iiint_{M \in S} (\overrightarrow{v}_{(M)S/R} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm) - \iiint_{M \in S} (\overrightarrow{v}_{(C)R} \wedge \overrightarrow{v}_{(M)S/R} dm) + \overrightarrow{N}_{C(S/R)} \\
 &= -\overrightarrow{v}_{(C)R} \wedge \overrightarrow{p}_{(S/R)} + \overrightarrow{N}_{C(S/R)}
 \end{aligned}$$

$$\boxed{\overrightarrow{N}_{C(S/R)} = \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{L}_{C(S/R)}) + \overrightarrow{v}_{(C)R} \wedge \overrightarrow{p}_{(S/R)}}$$



— Cas particuliers :

Trois cas particuliers apparaissent souvent dans les calculs :

- le point  $C$  est fixe dans  $R$ ,
- $\overrightarrow{v_{(C)/R}}$  et  $\overrightarrow{v_{(G)/S/R}}$  sont colinéaires,
- $A$  et  $G$  sont confondus.

Dans ces cas la relation devient :

$$\boxed{\overrightarrow{N_{C(S/R)}} = \frac{d^{(R)}}{dt}(\overrightarrow{L_{C(S/R)}})}$$

## 2.5 Calcul pratique du moment cinétique d'un solide indéformable

$$\begin{aligned} \overrightarrow{L_{C(S/R)}} &= \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge \overrightarrow{v_{(M)/S/R}} dm \\ &= \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge (\overrightarrow{v_{(O_S)/S/R}} + \overrightarrow{\Omega_{S/0}} \wedge \overrightarrow{O_S M}) dm \\ &= m \overrightarrow{CG} \wedge \overrightarrow{v_{(O_S)/S/R}} + \iiint_{M \in S} \overrightarrow{CM} \wedge (\overrightarrow{\Omega_{S/0}} \wedge \overrightarrow{O_S M}) dm \\ &= m \overrightarrow{CG} \wedge \overrightarrow{v_{(O_S)/S/R}} + m \overrightarrow{CO_S} \wedge (\overrightarrow{\Omega_{S/0}} \wedge \overrightarrow{O_S G}) + \iiint_{M \in S} \overrightarrow{O_S M} \wedge (\overrightarrow{\Omega_{S/0}} \wedge \overrightarrow{O_S M}) dm \\ &= m \overrightarrow{CG} \wedge \overrightarrow{v_{(O_S)/S/R}} + m \overrightarrow{CO_S} \wedge (\overrightarrow{\Omega_{S/0}} \wedge \overrightarrow{O_S G}) + [I_{O(S)}]_{\mathcal{R}} \overrightarrow{\Omega_{S/0}} \end{aligned}$$

## 2.6 Enoncé

- il existe une chronologie, façon de mesurer le temps,
- il existe un repère « fixe », « absolu », galiléen  $R_0$

tels que pour tout ensemble  $S$  de points matériels :

$$\boxed{\{\mathcal{N}_{(S/R_0)}\} = \{\mathcal{T}_{(ext/S)}\}}$$

*Nota bene : On nomme principe physique une loi physique apparente qu'aucune expérience n'a invalidée jusque-là bien qu'elle n'ait pas été démontrée, et joue un rôle voisin de celui d'un postulat en mathématiques.*