

1 Géométrie des masses

1.1 Barycentre

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

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

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 $\left(\frac{d^{(R)}}{dt} \dots \right)$:

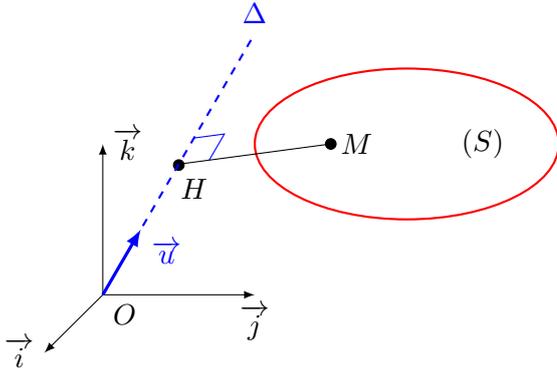
$$\vec{v}_{(G)S/R} = \frac{\iiint_{M \in S} \vec{v}_{(M)S/0} dm}{m}$$

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

$$\vec{a}_{(G)S/R} = \frac{\iiint_{M \in S} \vec{a}_{(M)S/0} dm}{m}$$

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 kg.m^2 et sont ≥ 0 . Seuls les moments d'inertie autour d'axes ont une réalité physique.

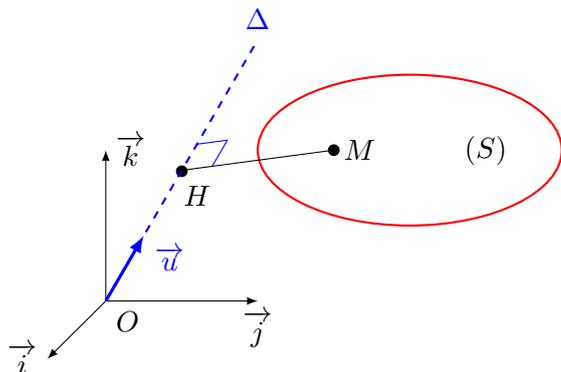
1.3 Produits d'inertie

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 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 Δ .

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

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

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

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

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

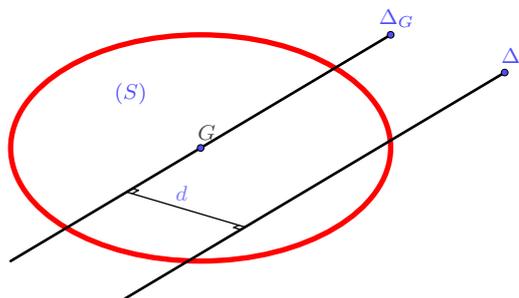
Avec $[I_O(S)]_{\mathcal{R}}$ la matrice d'inertie du solide S calculée au point O dans le repère \mathcal{R}

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

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

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 Δ et Δ_G (Δ_G passant par G) distantes de d .

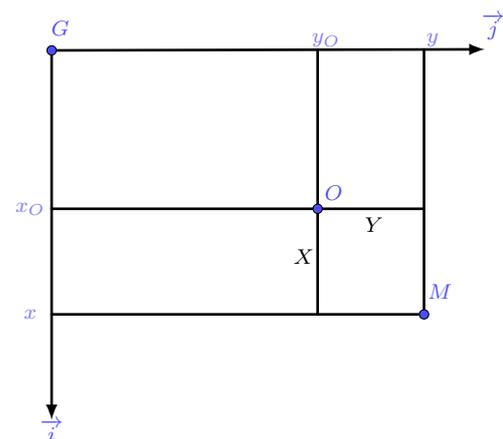
La relation liant I_Δ et I_{Δ_G} est :

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

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.