

# X - Dynamique du solide indéformable

Prof. Cécile Hébert

18 novembre 2021

## Plan du cours

- I - Cinématique
- II - Référentiel accélérés
- III - Lois de Newton
- IV - Balistique – effet d'une force constante et uniforme
- V - Forces ; application des lois de Newton
- VI - Travail, Energie, principes de conservation
- VII - Chocs, systèmes de masse variable
- VIII - Oscillateur harmonique
- IX - Moment cinétique ; Gravitation
- X - Solide indéformable
- XI - Application du solide indéformable

## Table des matières

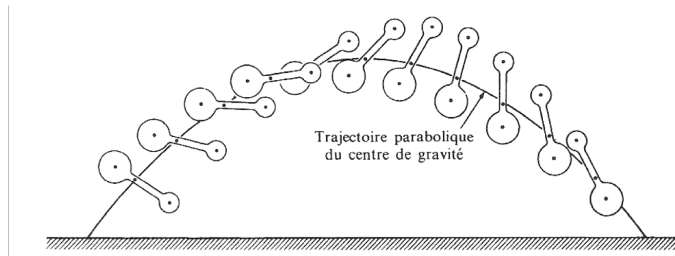
- 1 - Introduction. Du système de points au solide indéformable.
- 2 - Centre de masse et lois de Newton
- 3 - Statique
- 4 - Energie (cinétique) de rotation
- 5 - Moment d'inertie d'un solide par rapport à un axe
- 6 - Moment cinétique d'un solide
- 7 - Solide qui roule
- 8 - Tenseur d'inertie (hors programme)

## X-1. Introduction. Du système de points au solide indéformable.

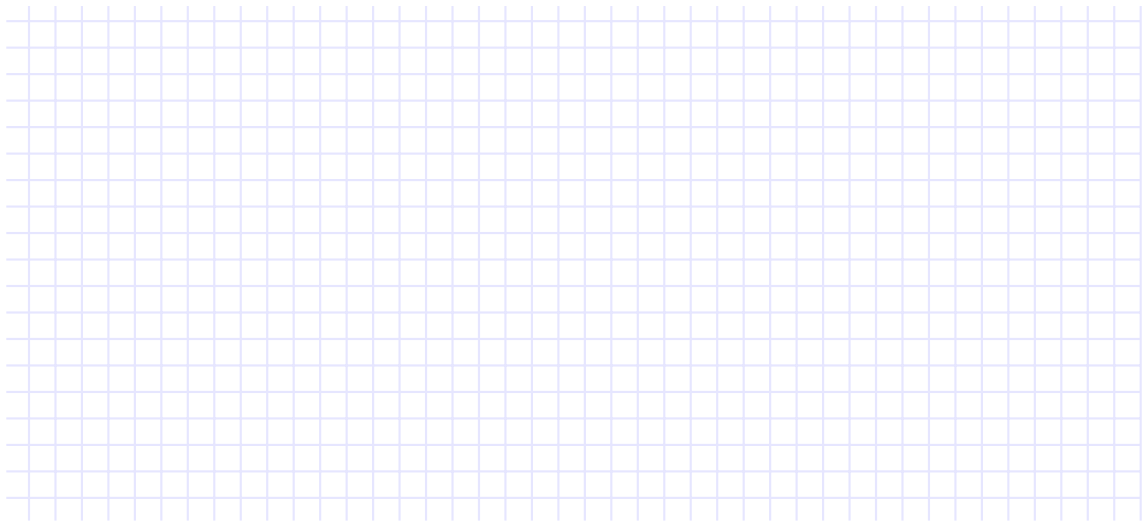
Un solide indéformable peut avoir un mouvement

- de translation
- de rotation

Il va falloir mettre de nouveaux concepts en place pour le mouvement de rotation !



## 2 - Centre de masse et lois de Newton



Quantité de mouvement et 2ème Loi de Newton pour un solide :

$$\vec{P}_{\text{tot}} = M\vec{v}_G$$

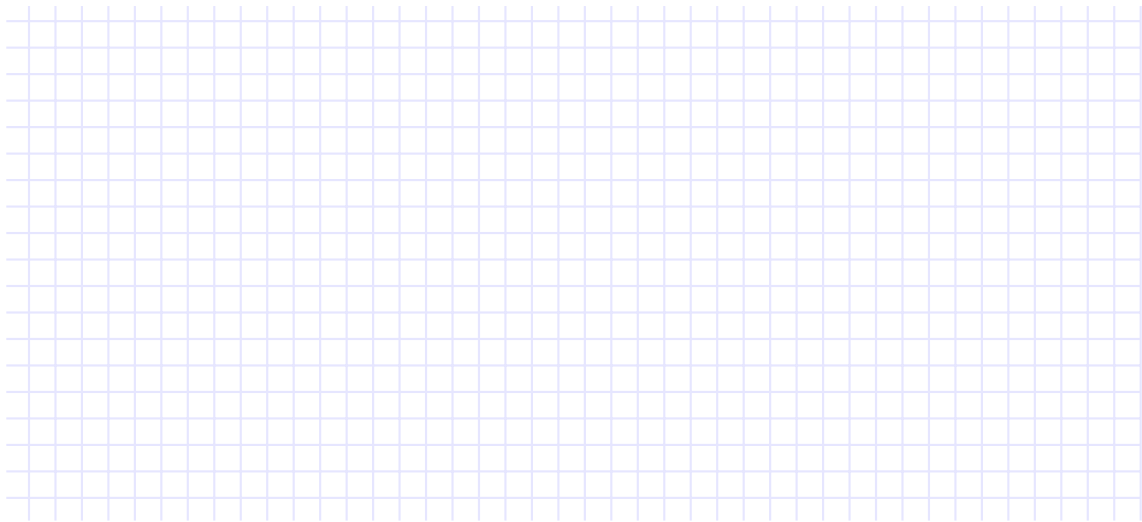
$$\sum \vec{F}^{\text{ext}} = M\vec{a}_G$$

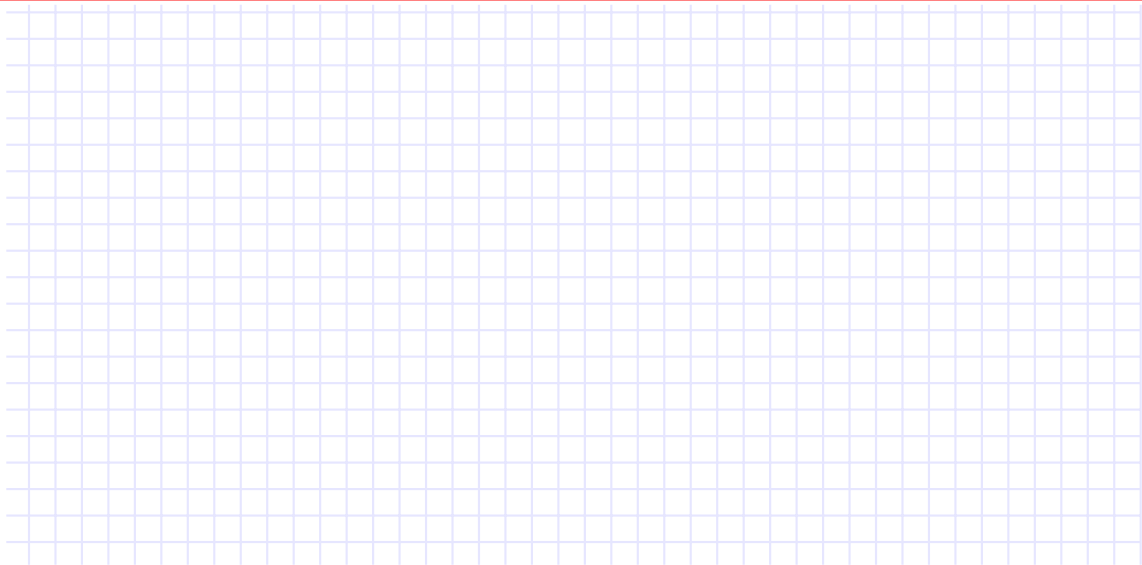
Théorème du moment cinétique pour un solide

$$\vec{\mathcal{M}}_O^{\text{ext}} = \frac{d\vec{L}_O}{dt}$$

Important dans tous les cas : le poids s'applique au centre de masse.

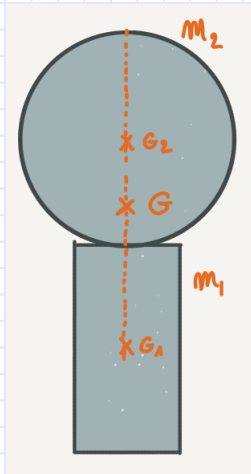
## Détermination du centre de masse d'un solide



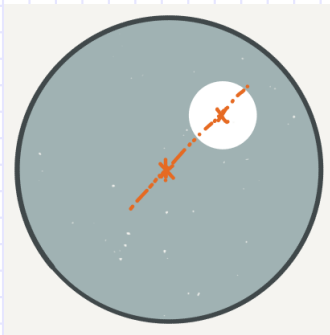




Superposition de deux solides :



solide à trou



Chercher le c.d.m. entre le solide sans trou et un "trou" de masse négative égale à la masse enlevée au solide.


### 3 - Statique

Les conditions sont alors :

$$\vec{F}^{\text{ext}} = \vec{0} \quad \vec{M}_O^{\text{ext}} = \vec{0}$$

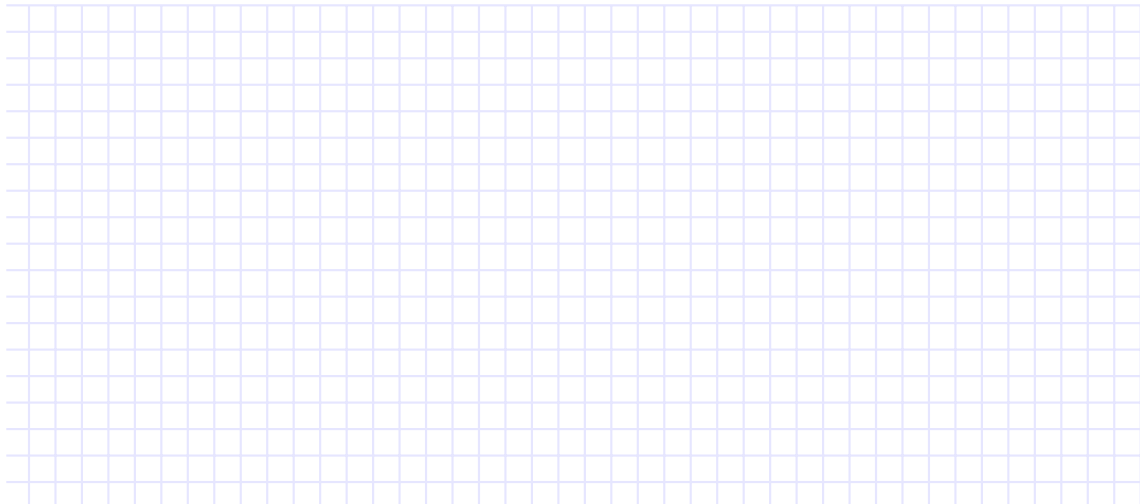
Exemple : poutre (non homogène !) de masse  $m$  sur 2 supports. Déterminer les forces  $F_A$  en A et  $F_B$  en B exercées par les supports



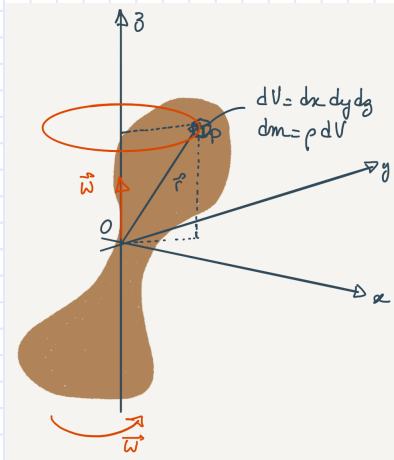

$$F_A = mg \frac{x_2}{x_1 + x_2}$$

$$F_B = mg \frac{x_1}{x_1 + x_2}$$

## 4 - Energie (cinétique) de rotation



## X - Dynamique du solide indéformable 4 - Energie (cinétique) de rotation

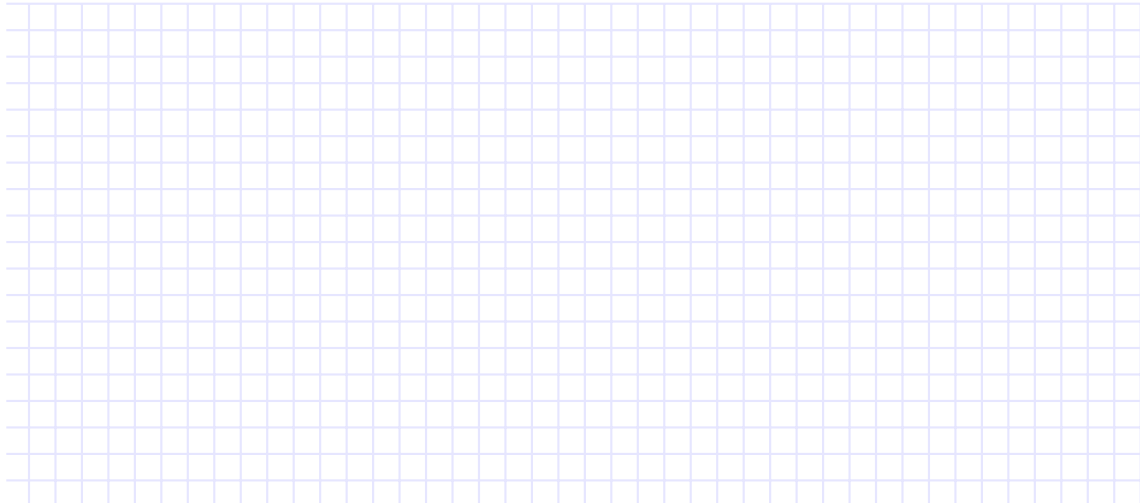


$$E_{C,\text{rot}} = \frac{1}{2}\omega^2 \int_{\text{vol}} R^2 \rho(r) d\vec{r} = \frac{1}{2}\omega^2 I_z$$

Avec  $I_z$  moment d'inertie du solide par rapport à l'axe ( $Oz$ )

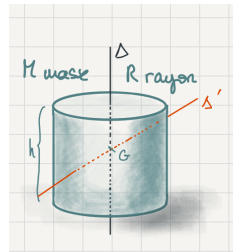
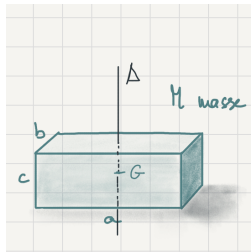
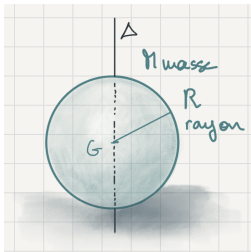
$$I_z = \int_{\text{vol}} R^2 \rho(r) d\vec{r}$$

## 5 - Moment d'inertie d'un solide par rapport à un axe





## Solides usuels



### **Théorème de Steiner :**

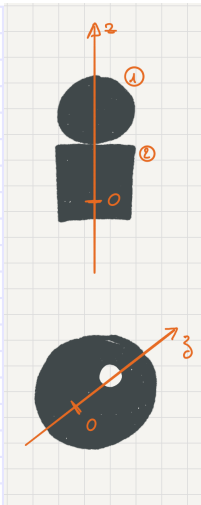
Si on a deux axes *parallèles* ( $Oz$ ) et ( $Gz$ ) distants de  $a$ , avec  $G$  centre de masse. Si  $I_{Gz}$  est le moment d'inertie par rapport à ( $Gz$ ) alors

$$I_{Oz} = I_{Gz} + ma^2$$

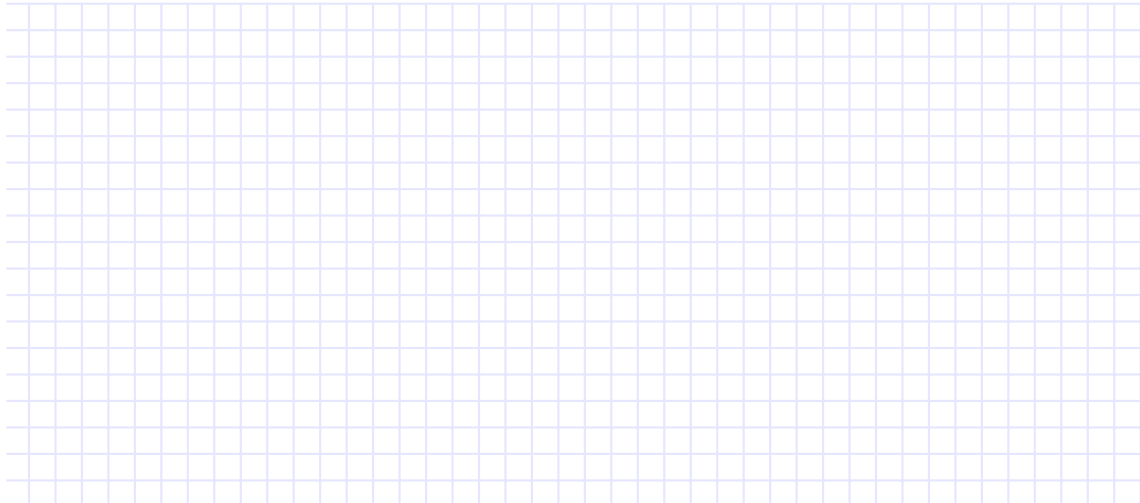
$I_{Oz}$  moment d'inertie par rapport à ( $Oz$ )



## Solides composés et solides à trous



## Application



## 6 - Moment cinétique d'un solide.

Rappel : quantité de mouvement et 2ème Loi de Newton pour un solide :

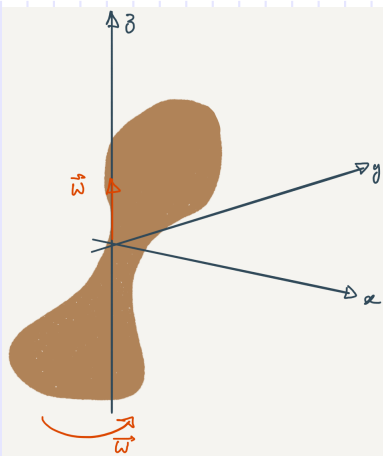
$$\vec{P}_{\text{tot}} = M\vec{v}_G$$

$$\sum \vec{F}^{\text{ext}} = M\vec{a}_G$$

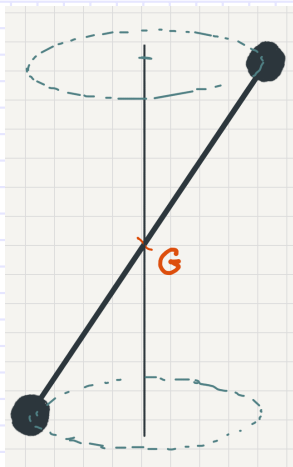
Théorème du moment cinétique pour un solide

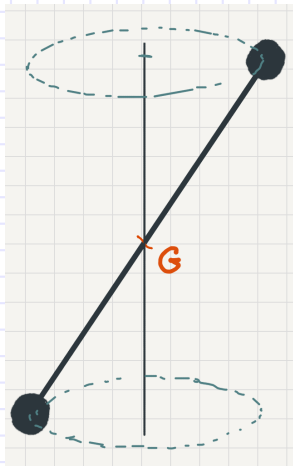
$$\vec{\mathcal{M}}_O^{\text{ext}} = \frac{d\vec{L}_O}{dt}$$

Soit un solide en rotation autour d'un axe passant par G. On place l'axe ( $Gz$ ) de manière que ce soit l'axe de rotation. Le vecteur rotation est alors  $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$



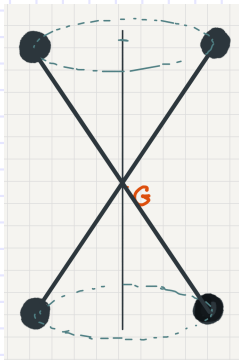
Cas simple : "haltère" en rotation, dont la tige a une masse négligeable.





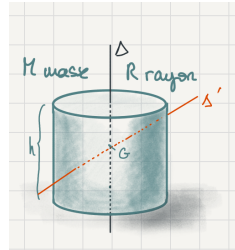
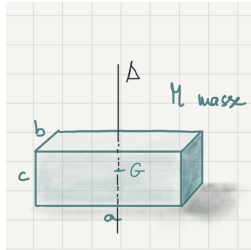
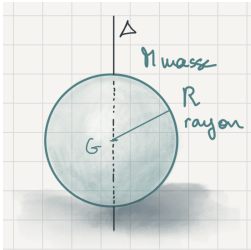


En général, le moment cinétique n'est pas parallèle à l'axe de rotation. Sauf si il y a une certaine symétrie dans la répartition de la masse :

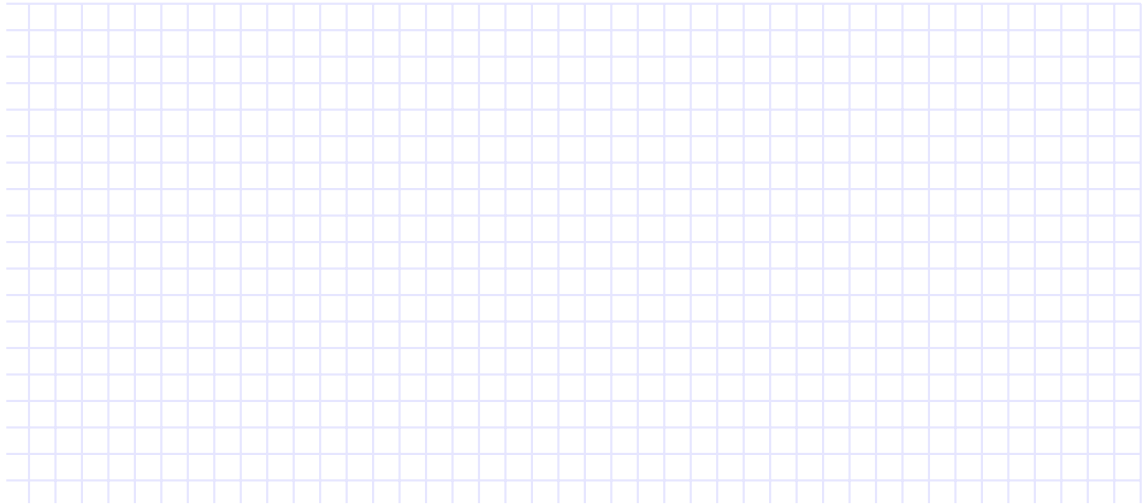


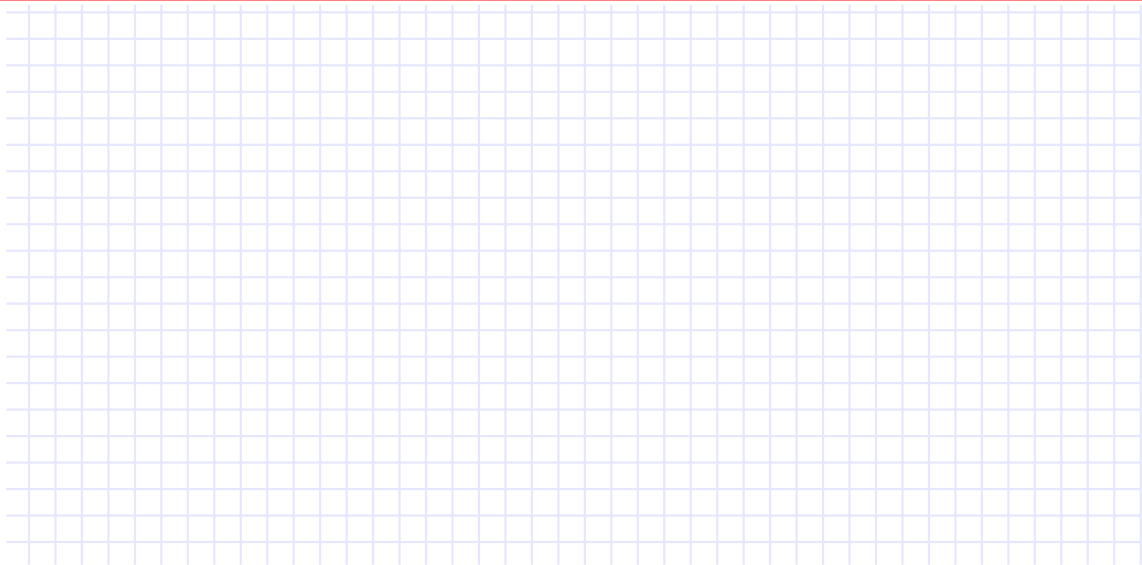
Dans certains cas  $\vec{L}_G // \vec{\omega}$ . Alors :  $\vec{L}_G = I_{Gz} \vec{\omega}$

Exemples de cas symétriques :



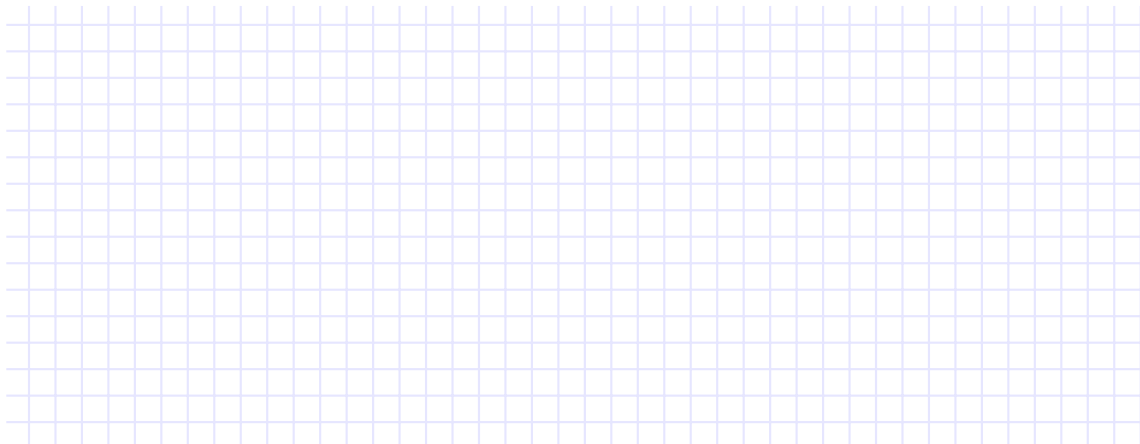
## Exemple



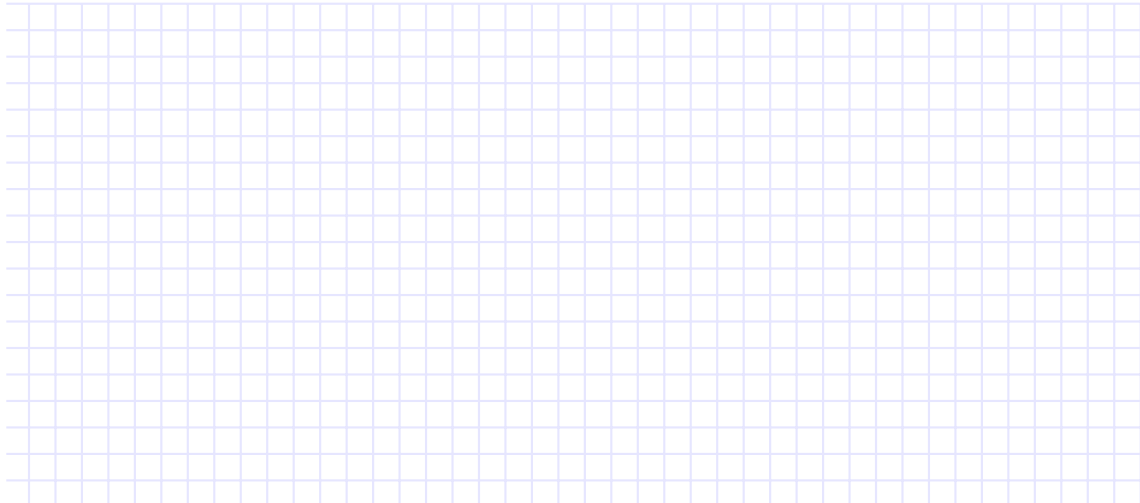


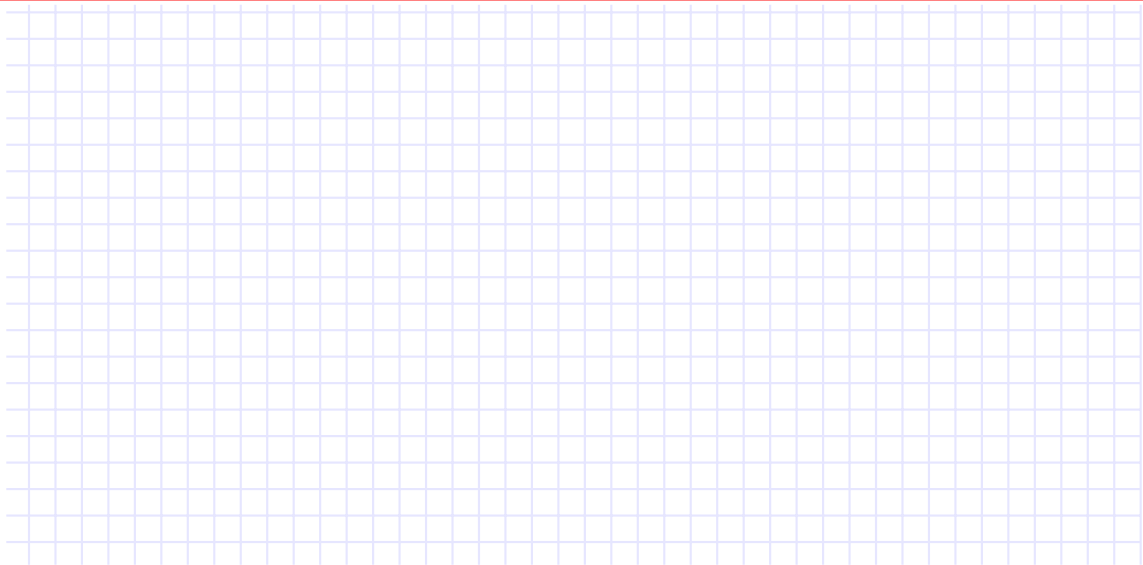
## 7 - Solide qui roule

### Problématique



Parfois, on souhaite utiliser un point *non fixe* pour étudier le mouvement.





En résumé :

Pour pouvoir utiliser

$$\vec{M}_A^{\text{ext}} = \frac{d\vec{L}_A}{dt}$$

Il faut que  $A$  soit fixe dans le référentiel, ou confondu avec le c.d.m. ou se déplace à une vitesse colinéaire à celle du c.d.m.

Pour pouvoir calculer  $\vec{L}_A$  avec  $\vec{L}_A = I_{Az}\vec{\omega}$

Il faut que  $(Az)$  soit un axe principal d'inertie

ET que

$A = G$  OU  $A$  est un point du solide à vitesse nulle.



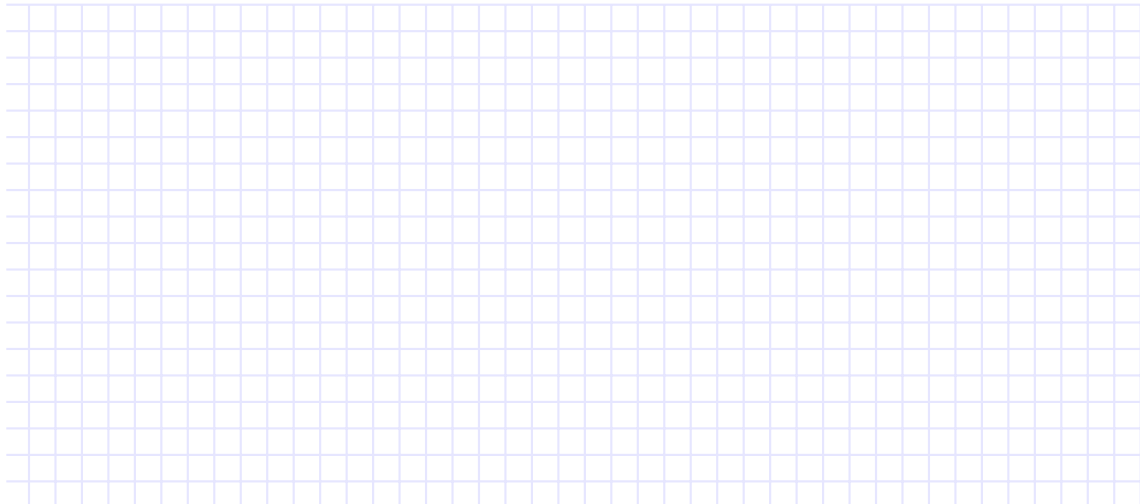
$(O, x, y, z)$  peuvent-ils être axes principaux d'inertie ?

Oui, si  $(G, x, y, z)$  sont axes principaux d'inertie et si  $O$  appartient à un axe principal d'inertie.

Dans ce cas, pour une rotation autour de  $(Oz)$  :

$$\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z \text{ et } \vec{L}_O = I_{Oz} \vec{\omega}.$$

## Comparaison translation / rotation



## 8 - Tenseur d'inertie (hors programme)

Cas où l'axe de rotation passe par  $G$ , centre de masse :

En fait, de manière générale :

$$\vec{L}_G = \underline{I}_G \vec{\omega}$$

avec :

$$\underline{I} = \begin{bmatrix} \int (y^2 + z^2) dm & - \int xy dm & - \int xz dm \\ - \int xy dm & \int (x^2 + z^2) dm & - \int yz dm \\ - \int xz dm & - \int yz dm & \int (x^2 + y^2) dm \end{bmatrix}$$

$\underline{I}$  est le tenseur d'inertie, il dépend de l'origine et des axes choisis.

$$\underline{I} = \begin{bmatrix} \int (y^2 + z^2) dm & - \int xy dm & - \int xz dm \\ - \int xy dm & \int (x^2 + z^2) dm & - \int yz dm \\ - \int xz dm & - \int yz dm & \int (x^2 + y^2) dm \end{bmatrix}$$