

Résumé de cours Mécanique MC5 Loi du moment cinétique. Mouvement d'un solide autour d'un axe fixe

Produit scalaire $w = \vec{u} \cdot \vec{v} = \|\vec{u}\| \cdot \|\vec{v}\| \cdot \cos \alpha$ $\vec{u} \cdot \vec{v} = \vec{v} \cdot \vec{u}$ $\vec{u} \cdot \vec{v} = \vec{0}$ si \vec{u} et \vec{v} sont perpendiculaires

Produit vectoriel $\vec{w} = \vec{u} \wedge \vec{v}$ \vec{w} est perpendiculaire au plan formé par \vec{u}, \vec{v}

$(\vec{u}, \vec{v}, \vec{w})$ est un trièdre direct. $\|\vec{w}\| = \|\vec{u} \wedge \vec{v}\| = \|\vec{u}\| \cdot \|\vec{v}\| \cdot |\sin \alpha|$

Propriétés : $\vec{u} \wedge \vec{v} = -\vec{v} \wedge \vec{u}$ $\vec{u} \wedge \vec{v} = \vec{0}$ si \vec{u} et \vec{v} sont colinéaires

Moment au point A d'une force \vec{F} appliquée au point M :

$$\vec{M}_A(\vec{F}) = \vec{AM} \wedge \vec{F}$$

Moment d'une force \vec{F} appliquée au point M, par rapport à un axe Δ passant par A, de vecteur unitaire \vec{u} :

$$M_\Delta(\vec{F}) = \vec{M}_A(\vec{F}) \cdot \vec{u} = \|\vec{M}_A\| \cdot \cos(\vec{u}, \vec{M}_A)$$

Propriétés : M_Δ a même valeur en tout point de l'axe Δ . $\vec{M}_A \cdot \vec{u} = \vec{u} \cdot \vec{M}_A$

Si (D) et (Δ) sont coplanaires, alors $M_\Delta = 0$:

1) Si D (droite support de \vec{F} , passant par M), coupe Δ (passant par A, de vecteur unitaire \vec{u}) en un point I, alors $M_\Delta = 0$.

2) Si (D) // (Δ), alors $M_\Delta = 0$.

Application : $M_\Delta = \pm d \cdot F$ où d est le bras de levier (distance à l'axe).

Couple : Action menée sur un système, telle que la force résultante soit nulle. Un couple ne déplace pas le centre d'inertie d'un système, mais tend à le faire tourner.

Liaison pivot : Mécanisme ne laissant à un solide qu'un seul degré de liberté en rotation autour d'un axe Δ .

On n'a donc pas de translation suivant Δ .

Liaison pivot idéale : $M_\Delta(\text{liaison}) = 0$. On néglige les frottements (en utilisant des roulements à bille ou à aiguille).

Moment cinétique au point A du point matériel M(m) de vitesse : $\vec{v}(M/\mathcal{R})$

$$\vec{L}_A(M/\mathcal{R}) = \vec{AM} \wedge \vec{p}(M/\mathcal{R}) = \vec{AM} \wedge m\vec{v}(M/\mathcal{R})$$

Moment cinétique par rapport à l'axe Δ (passant par A, de vecteur unitaire \vec{u}) : $L_\Delta(M/\mathcal{R}) = \vec{L}_A(M) \cdot \vec{u}$

Propriétés : L_Δ a même valeur en tout point de l'axe Δ .

Si D (droite support de \vec{v} , passant par M), passe par A, alors $\vec{L}_A = \vec{0}$.

Si D (droite support de \vec{v} , passant par M), coupe Δ (passant par A, de vecteur unitaire \vec{u}) ou si (D) // (Δ), c'est-à-dire si (D) et (Δ) sont coplanaires, alors $L_\Delta = 0$.

Théorème du moment cinétique pour un point matériel M(m)

- en un point fixe A, dans un référentiel \mathcal{R} galiléen :

$$\frac{d\vec{L}_A(M/\mathcal{R})}{dt} = \vec{M}_A(\vec{F})$$

- par rapport à un axe fixe Δ , dans un référentiel \mathcal{R} galiléen : $\frac{dL_\Delta(M/\mathcal{R})}{dt} = M_\Delta(\vec{F})$

Théorème du moment cinétique pour un système de points matériels S = {M_i (m_i)}

- en un point fixe A, dans un référentiel \mathcal{R} galiléen :

$$\frac{d\vec{L}_A(S/\mathcal{R})}{dt} = \vec{M}_{A,ext}$$

- par rapport à Δ axe fixe, dans un référentiel \mathcal{R} galiléen : $\frac{dL_\Delta(Syst/\mathcal{R})}{dt} = M_{\Delta,ext}$

Solide en rotation autour d'un axe fixe $\Delta = (Oz)$ Moment cinétique scalaire d'un solide

$L_{\Delta}(S) = \sum_i L_{\Delta}(M_i) = J_{\Delta} \omega$ où $J_{\Delta} = \sum_i m_i r_i^2$ est le moment d'inertie du solide par rapport à l'axe Δ

Théorème du moment cinétique pour un solide en rotation autour d'un axe fixe

dans un référentiel \mathcal{R} galiléen
$$\frac{dL_{\Delta}(S/\mathcal{R})}{dt} = J_{\Delta} \frac{d\omega}{dt} = M_{\Delta ext}$$

Application au pendule simple et au pendule pesant (à connaître).

Approche énergétique des solides

1.) Théorèmes généraux Pour un système quelconque :

Théorème de l'énergie cinétique dans \mathcal{R} galiléen

$$E_c(t_2) - E_c(t_1) = W_{int} + W_{ext}$$

Théorème de la puissance cinétique dans \mathcal{R} galiléen

$$\frac{dE_c}{dt} = P_{int} + P_{ext}$$

$P_{int} = 0$ et $W_{int} = 0$

Théorème de l'énergie mécanique dans \mathcal{R} galiléen

$$E_m(t_2) - E_m(t_1) = W_{int}(fnc) + W_{ext}(fnc) \text{ (des forces non conservatives)}$$

Théorème de la puissance mécanique dans \mathcal{R} galiléen

$$\frac{dE_m}{dt} = P_{int}(fnc) + P_{ext}(fnc) \text{ (des forces non conservatives)}$$

Pour un solide :

$P_{int} = 0$ et $W_{int} = 0$

$P_{int \text{ forces non conservatives}} = 0$ et $W_{int \text{ forces non conservatives}} = 0$

2.) Energiesa) Energie cinétique

Pour un système de points

$$E_c = \sum_i \frac{1}{2} m_i v_i^2$$

Pour un solide en translation

$$E_c = \frac{1}{2} m v_G^2$$

Pour un solide en rotation autour d'un axe fixe

$$E_c = \frac{1}{2} J_{\Delta} \omega^2$$

b) Energie potentielle de pesanteur

$$E_{pp} = mgz_G + cte$$

3.) Puissance des actions sur un solide

a) Solide en translation

$$P_{ext} = \vec{F}_{ext} \cdot \vec{v}_G$$

b) Solide en rotation autour d'un axe fixe

Théorème de la puissance cinétique : $\frac{dE_c}{dt} = P_{ext}$ où $P_{ext} = M_{\Delta ext} \cdot \omega$

Exemple : Tabouret d'inertie (à connaître)

