

Chapitre

Systèmes à plusieurs corps

4.1 Éléments cinétiques du système

4.1.1 Rappels



Conservation de l'impulsion

Dans un système fermé, l'impulsion totale du système est conservée.



Définition 1.1 : Système élastique

C'est un système où l'impulsion et l'énergie mécanique totale est conservée.

4.1.2 Centre de masse

On appelle centre de masse C, ou centre d'inertie, d'un système S de plusieurs points matériels le barycentre des points A, qui le constituent, affectés de leurs masses respectives m_i . ✓



Proposition 1.1 : Caractérisation du centre de masse

$$\sum_i m_i \vec{CA}_i = 0$$

✓ Exemple

Le centre de masse se rapproche du point le plus lourd



Théorème 1.1 : Centre de masse

$$\vec{OC} = \frac{\sum_i m_i \vec{OA}_i}{M_{total}}$$

4.1.3 Quantité de mouvement

Par rapport à un référentiel R, la quantité de mouvement totale du système S est la somme vectorielle des quantités de mouvement de chacun de ses points A :



Théorème 1.2 : Quantité de mouvement

$$\vec{P} = \sum \vec{p}_i = \sum m_i \vec{v}_i$$



Proposition 1.2 : Quantité de mouvement du centre de masse

$$\vec{P} = M_{total} \vec{V}_C$$

Forces internes



Proposition 1.3 : Qt de mouvement dans un système isolé

Les forces internes se compensent et il n'y a pas de forces externes, donc la quantité de mouvement reste constante

4.1.4 Référentiel du centre de masse



Nouveau référentiel

On introduit le nouveau référentiel R* dont C, le centre de masse est l'origine



Quantité de mouvement dans le référentiel du centre de masse

On a :

$$\vec{P}_* = M\vec{v}_c^* = \vec{0}$$

4.1.5 Moment cinétique

Référentiel normal

Par rapport au référentiel R, le moment cinétique total de S, au point O, est la somme vectorielle des moments cinétiques des points A qui le constituent :



Théorème 1.3 : Moiment cinétique total

$$\vec{L}_O = \sum \vec{L}_{O,i} = \sum \vec{OA}_i \wedge \vec{p}_i$$



Proposition 1.4 : Transport du mouvement

$$\vec{L}_O = \vec{L}_C + \vec{OC} \wedge \vec{P}$$

Référentiel R*

Écrivons, par rapport à R*, la relation entre le moment cinétique en un point quelconque Q et le moment cinétique au centre de masse. Il vient, d'après ce qui précède : $\vec{L}_{*Q} = \vec{L}_{*C} + \vec{QC} \wedge \vec{P}_*$. Or, comme dans ce référentiel, $\vec{P} = \vec{0}$, on obtient :

$$\vec{L}_{*Q} = \vec{L}_{*C} = \vec{L}_*$$

4.2 Théorèmes de Koenig



Théorème 2.1 : Théorème de Koenig du moment cinétique

$$\vec{L}_O = \vec{L}^* + \vec{OC} \wedge \vec{P}$$

On appelle $\vec{OC} \wedge \vec{P}$ le moment cinétique orbital et \vec{L}^* le moment cinétique intrinsèque.



Théorème 2.2 : Théorème de Koeing de l'énergie cinétique

L'énergie cinétique dans R est l'énergie cinétique dans R* augmentée de l'énergie cinétique du centre de masse dotée de la masse totale :

$$E_k = E_k^* + 0.5MV_C^2$$

avec E_k^* l'énergie cinétique interne et $0.5MV_C^2$ l'énergie cinétique externe.

4.3 Théorème du moment cinétique



Théorème 3.1 : Théorème du moment cinétique

Par rapport à un référentiel galiléen, la dérivée par rapport au temps du moment cinétique est égale à la somme des seuls moments des forces extérieures qui s'exercent sur le système. Les forces internes se compensent.

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_{O,ex}$$