

LP02 : Lois de conservation en dynamique

Niveau: CPGE

Prérequis: PFD, TMC, TEM, meca

On a vu précédemment les lois de la dynamique.

Les problèmes sont souvent à plusieurs dof et donc compliqués. Aujourd'hui on va voir que souvent certaines qtes sont conservées (on les appelle intégrales 1^{ère} du mot) et vont permettre de réduire le pb et le résoudre.

On se place toujours dans un référentiel galiléen

I - Conservation de la qté de mouvement

1.1. Loi

Considérons une masse tel que $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$
(pseudo-isolé ou isolé)

PFD: $\frac{d\vec{p}}{dt} = \vec{0} \Rightarrow \boxed{\vec{p} = \vec{c}_t}$

Rq: Toujours valable per système

$$\vec{p} = \sum_i \vec{v}_i m_i$$



$$\frac{d\vec{p}}{dt} = \underbrace{\sum_{i=1}^N \vec{F}_{int}}_{=0 \text{ car 3ème loi de Newton}} + \sum \vec{F}_{ext}$$

ex: $N=2 \quad \vec{F}_{int}^{1 \rightarrow 2} = -\vec{F}_{int}^{2 \rightarrow 1}$
 $\sum = 0$

Donc $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0} \Rightarrow \vec{p} = \vec{c}_t$

1.2. Exemple: propulsion



On accélère gaz de masse m_g à vitesse \vec{v}_g

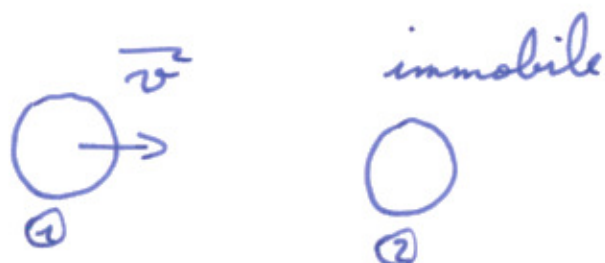
Syst {gaz + fusée} isolé $\rightarrow \vec{p} = \vec{c}_t$

$$0 = \vec{p}_i = \vec{p}_f = m_g \vec{v}_g + \vec{p}_{fusée}$$

$$\rightarrow \vec{r}_{fusée} = -m_g \vec{v}_g \neq 0.$$

\Rightarrow propulsion.

1.3. Application aux chocs



Syst $\{1+2\}$ isolé car si plateau horiz
 $\vec{F}_{ext} = \vec{P} + \vec{R} = \vec{0}.$

$$\Rightarrow \vec{r}_i = \vec{r}_f$$

$$\begin{aligned} \vec{r}_{1,i} &= \vec{r}_{2,f} + \vec{r}_{2,f} \\ m_1 \vec{v}_{1,i} &= m_1 \vec{v}_{2,f} + m_2 \vec{v}_{2,f}. \end{aligned}$$

exp: On voit que (1) s'arrête $\vec{v}_{1,f}$, il faut que
 $\vec{v}_{2,f} = \vec{v}_{1,i}$
 \rightarrow vérif.

Donc \vec{r} est conservé si $\sum \vec{F}_{ext} = \vec{0}$. En fait
 c'est dû à une symétrie d'invariance par translation
 ici car E_p invar selon l'axe de la table.

II - Moment cinétique

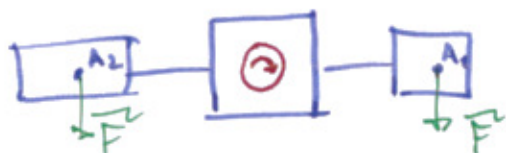
2.1. Loi

TMC en un point fixe O.

$$\frac{d\vec{L}_O}{dt} = \vec{M}_O(\vec{F})$$

$$\text{Si } \vec{M}_O(\vec{F}) = \vec{0} \Rightarrow \boxed{\vec{L}_O = \vec{L}_e.}$$

2.2. Application: roue à réaction



Syst: satellite autour de la terre.

Si on considère que les forces qu'il subit sont constantes au niveau du satellite

$$\begin{aligned}\vec{M}_{O_T}(\vec{F}) &= \vec{O_T A_1} \wedge \vec{F} - \vec{O_T A_2} \wedge \vec{F} \\ &= \vec{A_2 A_1} \wedge \vec{F} = \vec{0}.\end{aligned}$$

$$\vec{L}_O = \vec{L}_e.$$

$$\vec{L}_{\text{sat}} + \vec{L}_{\text{roue}} = \vec{L}_e.$$

Donc si $\vec{L}_{\text{roue}} \nearrow$ alors $-\vec{L}_{\text{sat}} \nearrow$
Le satellite tourne dans l'autre sens que roue

\Rightarrow positionnement de télescope spatiaux

(orientation)
 Ré: En fait pas uniforme \rightarrow tend à aligner avec force,
 mais compensé par force de réaction

2.3. Application: éloignement de la Lune.



On a vu que si $\vec{\mathcal{M}}_O(\vec{F}_{ext}) = \vec{0} \Rightarrow \vec{L}_O = \vec{J}_e$. En fait symélairement à tte à l'heure c'est dû à symétrie de rotation du syst : $\frac{dE_p}{d\theta} = 0$.

III - Conservation de l'énergie mécanique

(8)

3.1. Loi

[Demo TEM.

$$dE_c = \underbrace{\delta W^c}_{-d\bar{E}_p} + \delta W^{nc}$$

$$\rightarrow d(\bar{E}_c + \bar{E}_p) = \delta W^{nc}$$

$$\rightarrow \frac{d\bar{E}_m}{dt} = \mathcal{P}^{nc}]$$

Déduis le TEM:

$$\frac{d\bar{E}_m}{dt} = \mathcal{P}^{nc}$$

Donc si soumis qu'à des forces conservatives
ou \mathcal{P}^{nc} qui ne travaille pas $\rightarrow \boxed{E_m \text{ conservée.}}$

3.2. Retour sur les chocs.

On a vu choc à 1D, on a vu esp
que une masse s'arrête ~~mais~~

Pas explicable avec conservation de \vec{p}

1 eq 2 inconnues

(7)

"Il manque donc 1 équation

"c'est la conservation de l'énergie"

"Sic soumis à \vec{P} qui est conservatif et à R (quel ?), mais \vec{L} ou mouvement donc ne travaille pas."

$$E_{m,i} = E_{m,f}.$$

On s'intéresse au collision élastique pour qui l'énergie interne des objets restent constante, si bien que toute l'énergie cinétique de l'un va à l'autre. Rq: Pas de E_p car que des interactions à ~~longue~~ courte distance et instantanée.

$$\sum E_{c,i} = \sum E_{c,f}.$$

$$\vec{L}_{\text{plus}} \begin{cases} \frac{1}{2} m_1 v_{1,i}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2,i}^2 = \frac{1}{2} m_1 v_{1,f}^2 + \frac{1}{2} m_2 v_{2,f}^2 \\ m_1 \vec{v}_{1,i} + m_2 \vec{v}_{2,i} = m_1 \vec{v}_{1,f} + m_2 \vec{v}_{2,f} \end{cases}$$

2 eq et 2 inconnues \rightarrow la conservation de \vec{p} et E_m fixe le mouvement!

Calcul à passer: choc directe $\vec{v}_1 \cdot \vec{v}_2 = 1$ (8)

$$\begin{cases} m_1 v_1 + m_2 v_2 = m_1 v_1' + m_2 v_2' \\ m_1 v_1^2 + m_2 v_2^2 = m_1 v_1'^2 + m_2 v_2'^2 \end{cases}$$

$$\begin{cases} m_1(v_1' - v_1) = m_2(v_2 - v_2') & (1) \\ m_1(v_1'^2 - v_1^2) = m_2(v_2^2 - v_2'^2) & (2) \end{cases}$$

$$\frac{(2)}{(1)} : \frac{v_1'^2 - v_1^2}{v_1' - v_1} = \frac{v_2^2 - v_2'^2}{v_2 - v_2'}$$

$$\frac{(v_1' - v_1)(v_1' + v_1)}{(\cancel{v_1' - v_1})}$$

$$v_1' + v_1 = v_2' + v_2$$

$$(\underline{v_2 = 0})$$

$$\begin{aligned} m_1(1)^2 \quad m_1^2 v_1^2 &= m_1^2 v_1'^2 + m_2^2 v_2'^2 + 2m_1 m_2 v_1' v_2' \\ m_1(2) \quad m_1^2 v_1^2 &= m_1^2 v_1'^2 + m_2^2 v_2'^2 \end{aligned} \quad (4)$$

(3) - (4) :

$$m_2^2 v_2'^2 + 2m_1 m_2 v_1' v_2' + m_1 m_2 v_2'^2 = 0$$

$$v_1' = \frac{m_1 m_2 v_2'^2 - m_2^2 v_2'^2}{2m_1 m_2 v_2'}$$

$$v_1 = v_2' \left(\frac{m_1 - m_2}{2m_1} \right)$$

Or $v_2' = v_1' + v_1$

$$v_1' = (v_1' + v_1) \left(\frac{m_1 - m_2}{2 m_1} \right)$$

$$v_1' \left(1 - \frac{m_1 - m_2}{2 m_1} \right) = v_1 \frac{m_1 - m_2}{2 m_1}$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{\frac{m_1 + m_2}{2 m_1}}$

$$v_1' = v_1 \left(\frac{m_1 - m_2}{m_1 + m_2} \right)$$

...

$$v_2' = v_1 \left(\frac{2 m_1}{m_1 + m_2} \right)$$

Si $m_2 \gg m_1$: $v_1' \approx -v_1$ et $v_2' \approx 0$
 \rightarrow 1 rebondit.

Si $m_2 \ll m_1$: $v_1' \approx v_1$ et $v_2' \approx 2 m_1 v_1$
 1 garde même vitesse et sens.

Si $m_1 = m_2$: $v_1' = 0$ et $v_2' = v_1$
 \rightarrow échange total d' E_c .

On a vu donc ici comment conservation⁽¹⁰⁾
Ed: de E_m peut déterminer un système.

En fait E_m est associé à la conservation
de E_p de par travel dans le temps.

Ed: On a vu \neq lois de conservation, on
a vu dans le cas du choc qu'elle déter-
miner le mouvement.

Rq: choc 2d \oplus d'inconnue besoin d'autre
conservation?

On peut appliquer ce principe à plusieurs
syst. Comme par exemple pb à 2 corps
pr expliquer trois planètes (6 inconnues)
les quantités conservées vont déterminer traj.

Rq: conservé: E_k , \vec{L} , \vec{J} \checkmark <sup>Range Lenz
du à $1/r^2$</sup>
 \neq conservé
(+ 2 rel $\vec{J} \cdot \vec{L} = 0$
et $\vec{J}^2 = f(E)$)

$6 - (7 - 2) = 1$ dof \Rightarrow trajectoire

Fig: choc 2 d

dans ref cdm

si $v_2 = 0$

