

**CINEMATIQUE EN COORDONNEES CYLINDRIQUES ( Savoir retrouver les expressions)**

On retiendra :  $(\vec{u}_r)^2 = 1 \Rightarrow \vec{u}_r \cdot d\vec{u}_r = 0$  soit, avec  $\vec{u}_\theta = \frac{d\vec{u}_r}{d\theta}$ ,  $\vec{u}_r \cdot \vec{u}_\theta = 0$

**Vecteur position**  $\vec{OM} = r\vec{u}_r + z\vec{u}_z$       **Vecteur vitesse**  $\vec{v} = \frac{dr}{dt}\vec{u}_r + r\frac{d\theta}{dt}\vec{u}_\theta + \frac{dz}{dt}\vec{u}_z$

**Vecteur accélération**  $\vec{a} = \left(\frac{d^2r}{dt^2} - r\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2\right)\vec{u}_r + \left(2\frac{dr}{dt}\frac{d\theta}{dt} + r\frac{d^2\theta}{dt^2}\right)\vec{u}_\theta + \frac{d^2z}{dt^2}\vec{u}_z$

**Cas particulier r = cste mouvement circulaire**  $\vec{OM} = R\vec{u}_r$   $\vec{v} = R\frac{d\theta}{dt}\vec{u}_\theta$  qui peut s'écrire :  $\vec{v} = \vec{MO} \wedge \vec{\omega}$

avec  $\vec{\omega} = \frac{d\theta}{dt}\vec{u}_z$  et  $\vec{a} = -R\left(\frac{d\theta}{dt}\right)^2\vec{u}_r + R\frac{d^2\theta}{dt^2}\vec{u}_\theta$ .

**PRINCIPE FONDAMENTAL DE LA DYNAMIQUE DU POINT ( Deuxième loi de Newton)**

Ce principe ne vaut que dans **des référentiels dits galiléens** et se formule par :  $\frac{d\vec{p}}{dt} = \sum \vec{f}_{\text{ext}}$  les

actions **extérieures** sont décrites par les vecteurs forces  $\vec{f}_i$ ,  $\vec{p} = m\vec{v}$  est la **quantité de mouvement**.

Dans **les référentiels non galiléens**  $\frac{d\vec{p}}{dt} = \sum_i \vec{f}_i + \vec{F}_e + \vec{F}_c$

$\vec{F}_c(M) = -m\vec{A}_c(M)$  où  $\vec{A}_c(M) = 2\vec{\Omega} \wedge \vec{v}_{(R')}(M)$  est l'**accélération de Coriolis**.

$\vec{F}_e(M) = -m\vec{A}_e(M)$  où  $\vec{A}_e(M)$  est l'**accélération d'entraînement**, l'accélération du point coïncidant (le point  $M_c$  fixe dans  $(R')$  qui coïncide avec  $M$  à l'instant  $t$ ).

**PRINCIPE DE L'ACTION ET DE LA REACTION ( Troisième loi de Newton)**

Si un système  $S_a$  agit sur un système  $S_b$ , les actions mécaniques de  $S_a$  sur  $S_b$  sont opposées à celles de  $S_b$  sur  $S_a$ .

**THEOREME DU MOMENT CINETIQUE PAR RAPPORT A UN POINT FIXE (il se démontre, pour le point à partir du PFD)**

Dans un référentiel galiléen,  $\frac{d\vec{\sigma}_A}{dt} = \sum_i A\vec{M} \wedge \vec{f}_{\text{ext}_i}$  le second terme est la somme des moments **des forces extérieures** sur  $M$  par rapport à **A point fixe**.

$\vec{\sigma}_A = A\vec{M} \wedge \vec{p} = A\vec{M} \wedge m\vec{v}$  est le moment cinétique du point  $M$  par rapport au point  $A$ .

**THEOREME DE L'ENERGIE CINETIQUE POUR UN SYSTEME MECANIQUE**

**La variation d'énergie cinétique est égale à la somme des travaux de toutes les forces appliquées au système (extérieures, intérieures, inertie).**

$\Delta E_c^B = \sum_k W_{kA}^B$  L'énergie cinétique est  $E_c = \frac{1}{2} \sum_i m_i v_i^2$ .

Travail élémentaire d'une force localisée en  $M$  :  $\delta W = \vec{F} \cdot d\vec{OM}$  entre  $A$  et  $B$  :  $W_A^B = \int_A^B \delta W$

Le travail entre  $A$  et  $B$  quelconques d'une force constante est donné par :  $W_A^B = \vec{F} \cdot A\vec{B}$

**THEOREME DE LA PUISSANCE CINETIQUE POUR UN SYSTEME MECANIQUE**

Pendant  $dt$ ,  $dE_c = \sum_k \delta W_k$ . D'où  $\frac{dE_c}{dt} = \sum_k P(\vec{F}_k)$  somme des puissances de **toutes les actions**.

La puissance d'une action localisée appliquée en M est :  $P(\vec{F}) = \frac{\delta W}{dt} = \vec{F} \cdot \frac{d\vec{OM}}{dt}$

## ENERGIE POTENTIELLE

Une force est **conservative** si son travail ne dépend que de l'état initial et final. On peut alors trouver une fonction  $E_p(M)$ , appelée **énergie potentielle associée à la force vérifiant**:

$W_A^B = E_p(A) - E_p(B) = -\Delta E_p$  Elle est définie à une constante près.

### Exemples de force conservative et d'énergie potentielle associée

**Champ de pesanteur uniforme** Si l'axe Oz est vers le haut,  $E_p = mgz + \text{constante}$

**Force de rappel d'un ressort**



Si  $\vec{x}$  oriente l'axe Ox, cette force s'exprime  $\vec{F} = -k(l - l_0)\vec{x}$

$$E_{p_R} = \frac{1}{2} k(l - l_0)^2 + \text{constante}$$

**Force due à un champ magnétique**  $\vec{F} = q\vec{v} \wedge \vec{B}$

Elle est orthogonale à la vitesse. Sa puissance est nulle. Elle ne travaille pas.

**Force due à un champ électrostatique**

On rappelle que le travail d'une force  $\vec{F} = q\vec{E}$  est  $W_A^B = q(V_A - V_B)$  où V est le potentiel électrique associé au champ électrique.

**Comme l'énergie potentielle est définie à une constante près, on fixe celle-ci en donnant une énergie potentielle nulle à un état de référence. Par exemple  $E_p$  de pesanteur nulle en  $z = 0$ .  $E_p$  nulle pour  $l = l_0$  pour le ressort.**

### Relation entre la force et l'énergie potentielle

On peut écrire  $dE_p = -\vec{F} \cdot d\vec{OM} = -(F_x dx + F_y dy + F_z dz)$  cela montre que  $\vec{F} = -\text{grad}(E_p)$

**Rem:** le gradient pointe les zones de fortes valeurs de  $E_p$ . Donc la force est dirigée vers les faibles valeurs de l'énergie potentielle. On comprend que, **soumis à une seule force conservative**, le point se dirige vers les zones où  $E_p$  est minimale.

## ENERGIE MECANIQUE

On a vu que  $\Delta E_{c_A}^B = \sum_k W_{kA}^B$  où on peut isoler le travail des forces conservatives vérifiant  $-\Delta E_p = W_A^B$ .

On obtient:  $\Delta E_{c_A}^B + \sum_k \Delta E_{p_{kA}}^B = \sum_l W_{lA}^B$  où le second membre ne contient que les forces non

conservatives. Le premier membre est appelé énergie mécanique du point.

**L'énergie mécanique du point est la somme de son énergie cinétique et de ses énergies**

**potentielles.**  $E = E_c + \sum_k E_{p_k}$  On peut alors écrire une forme étendue du théorème de l'énergie

**cinétique:**  $\Delta E_{m_A}^B = \sum W_{\text{non conservative A}}^B$

**Cas important:** si le point n'est soumis qu'à des forces conservatives, on a  $\Delta E_m = 0$ . **L'énergie mécanique du point soumis à des forces conservatives est conservée.**

## CONDITIONS D'EQUILIBRE

Soit un point soumis à des seules forces conservatives. Il est en équilibre si la résultante des forces est nulle donc si  $\vec{F} = -\text{grad}(E_p) = 0$ . **Equilibre si  $E_p$  est extrême. Stable si  $E_p$  minimale.**