

# SMD/L1 - Résumé de mécanique du point matériel

(les vecteurs sont en caractères **gras**)

## Cinématique

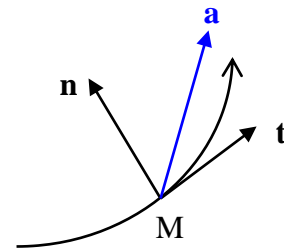
- vitesse  $\mathbf{v}$  d'une particule de masse  $m$  située au point  $M$  dans un repère d'origine  $O$   
 $\mathbf{v} = d\mathbf{OM}/dt$  (unité:  $m\ s^{-1}$ )
- quantité de mouvement ou impulsion  $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$  (unité:  $kg\ m\ s^{-1}$ )
- accélération  $\mathbf{a}$  d'une particule de masse  $m$  située au point  $M$  dans un repère d'origine  $O$   
 $\mathbf{a} = d\mathbf{v}/dt = d^2\mathbf{OM}/dt^2$  (unité:  $m\ s^{-2}$ )

- Dans le repère de Frénet lié à la masse  $m$  (repère  $\mathbf{t}, \mathbf{n}$  où  $\mathbf{t}$  est le vecteur unitaire tangent à la trajectoire et  $\mathbf{n}$  est le vecteur unitaire normal en  $M$ ), on a:

$$\mathbf{v} = v \mathbf{t} \quad (v \text{ vitesse vectorielle, } v \text{ vitesse algébrique})$$

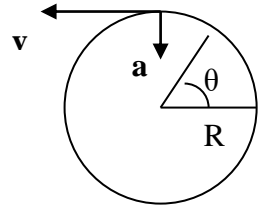
$$\mathbf{a} = (dv/dt) \mathbf{t} + (v^2/R) \mathbf{n}$$

$R$  est le rayon de courbure (varie le long de la trajectoire)



- mouvement circulaire de rayon  $R$   
la vitesse angulaire est  $d\theta/dt$  (unité:  $\text{radian}\ s^{-1}$ ) de sorte que  
 $\mathbf{v} = R (d\theta/dt) \mathbf{t}$   
 $\mathbf{a} = R (d^2\theta/dt^2) \mathbf{t} + R (d\theta/dt)^2 \mathbf{n}$

*exemple: à vitesse angulaire  $d\theta/dt = \omega = \text{constante}$  ( $rd\ s^{-1}$ )  
le vecteur vitesse est  $\mathbf{v} = \omega R \mathbf{t}$  et en valeur algébrique  $v = \omega R$   
le vecteur accélération  $\mathbf{a}$  est normal au cercle et centripète:  $\mathbf{a} = \omega^2 R \mathbf{n} = (v^2/R) \mathbf{n}$*



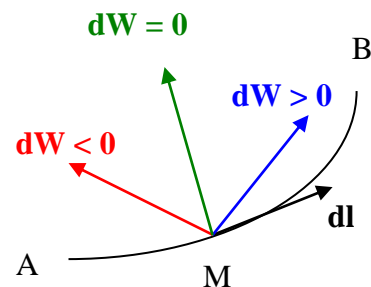
## Dynamique

- PFD ou Principe Fondamental de la Dynamique:  
 $d\mathbf{p}/dt = \mathbf{F}$  (somme des forces appliquée au point matériel, unité N ou Newton)  
ou encore  $d\mathbf{p}/dt = m d\mathbf{v}/dt = m \mathbf{a} = \mathbf{F}$

- Travail d'une force  $dW = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l}$   
lors d'un déplacement du point A vers le point B

$$W_{AB} = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{l} \quad (\text{unité: J ou Joule})$$

*c'est un produit scalaire, le travail est moteur si  $> 0$   
résistant si  $< 0$*



*La force  $\mathbf{F}$  appliquée à la masse  $m$  en  $M$  est représentée par les vecteurs colorés.  
 $d\mathbf{l}$  est tangent à la trajectoire: c'est le déplacement élémentaire de la masse  $m$  qui subit  $\mathbf{F}$*

*exemple: lors d'un déplacement horizontal, le poids  $m \mathbf{g}$  ne travaille pas*

- Puissance instantanée d'une force  $\mathbf{P} = \mathbf{F} \cdot \mathbf{v}$  (unité: W ou Watt)  
(produit scalaire de la force avec la vitesse du point matériel, peut être  $> 0$  ou  $< 0$ )

- Energie cinétique  $E_c = 1/2 m v^2$  (unité: J ou Joule)

- théorème de l'énergie cinétique de la position A vers B:  $E_{cB} - E_{cA} = W_{AB}$

démonstration simple à partir du PFD:  $m \, d\mathbf{v}/dt = \mathbf{F}$

effectuons le produit scalaire avec le vecteur vitesse  $\mathbf{v} = d\mathbf{OM}/dt$  :

$$m \, \mathbf{v} \cdot d\mathbf{v}/dt = \mathbf{F} \cdot \mathbf{v}$$

$$\text{donc } dE_c/dt = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{OM}/dt$$

$$dE_c = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{OM}$$

$$\text{et de A vers B: } \int_A^B dE_c = \int_A^B \mathbf{F} \cdot d\mathbf{OM} \text{ c'est à dire } E_c(B) - E_c(A) = W_{AB}$$

- Force dérivant d'une énergie potentielle:  $\mathbf{F} = - \text{grad } E_p$

$E_p$  est la fonction énergie potentielle (unité: J ou Joule); elle dépend des variables de position.

exemples de forces et d'énergie potentielle associée :

\* poids  $m \mathbf{g}$ ,  $E_p(z) = m g z$  ( $z$  = hauteur de la masse  $m$ )

\* force de gravitation entre deux masses  $m$  et  $m'$  distantes de  $r$

loi de Newton  $\mathbf{F} = - K m m' / r^2 \mathbf{u}$ ,  $E_p(r) = - K m m' / r$

\* force électrique entre deux charges  $q$  et  $q'$  distantes de  $r$

loi de Coulomb  $\mathbf{F} = q q' / 4\pi\epsilon_0 r^2 \mathbf{u}$ ,  $E_p(r) = (1/4\pi\epsilon_0) q q' / r$

\* force de rappel d'un ressort d'allongement  $x$

$$\mathbf{F} = - k x, E_p(x) = 1/2 k x^2$$

- Principe de conservation de l'énergie mécanique lorsque la force dérive d'une énergie potentielle :

on a vu ci dessus dans la démonstration du théorème de l'énergie cinétique que:

$$dE_c = \mathbf{F} \cdot d\mathbf{OM}$$

Pour une force dérivant d'une énergie potentielle,  $\mathbf{F} \cdot d\mathbf{OM} = - \text{grad}(E_p) \cdot d\mathbf{OM} = - dE_p$

$$\text{D'où } dE_c + dE_p = 0$$

$$E_c + E_p = \text{constante} \text{ (unité: J ou Joule)}$$

Il n'y a pas conservation de l'énergie mécanique en cas de dissipation par frottement  
(les forces de frottement ne dérivent pas d'un potentiel).

*exemple: masse  $m$  dans le champ de pesanteur :  $1/2 m v^2 + m g z = \text{constante}$*

## Dynamique des mouvements de rotation

Imaginons que la masse  $m$  en M effectue un mouvement de rotation autour du point O.

- Moment de la force au point O:  $\mathbf{M}_O = \mathbf{OM} \wedge \mathbf{F}$

(unité N m)

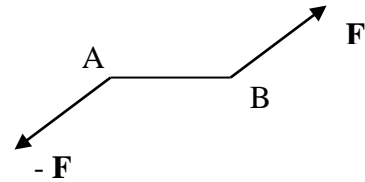
La force  $\mathbf{F}$  est appliquée au point M.

En norme, le moment est maximal lorsque

$\mathbf{OM}$  et  $\mathbf{F}$  sont orthogonaux (il est nul s'ils sont colinéaires)



- Notion de couple de forces  
Il s'agit de la somme des moments en O de deux forces  $\mathbf{F}$  et  $-\mathbf{F}$  égales en norme mais opposées en direction



$$\mathbf{M}_O = \mathbf{OA} \wedge (-\mathbf{F}) + \mathbf{OB} \wedge \mathbf{F} = (\mathbf{AO} + \mathbf{OB}) \wedge \mathbf{F} = \mathbf{AB} \wedge \mathbf{F}$$

est indépendant de O (unité N m); on écrira alors que le couple de forces est  $\mathbf{C} = \mathbf{AB} \wedge \mathbf{F}$

*exemple: action d'un tournevis sur la tête d'une vis.*

- Moment cinétique en O de la masse m située au point M:  $\mathbf{K}_O = \mathbf{OM} \wedge \mathbf{p}$   
C'est le moment en O de la quantité de mouvement  $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$  (unité:  $\text{m}^2 \text{kg s}^{-1}$ )  
Le moment cinétique est une notion utile pour décrire les mouvements de rotation.

*exemple1: dans un mouvement circulaire uniforme de rayon R à la vitesse angulaire  $\omega$ , on a en norme:  $v = \omega R$ ,  $p = m v = m \omega R$ ,  $K_O = R p = m \omega R^2$*

*exemple2: dans un mouvement à force centrale, la valeur du moment cinétique est lié à la constante des aires  $C = r^2 d\theta/dt$  par la relation simple  $K_O = m r^2 d\theta/dt = m C = \text{constante}$ .*

*exemple3: le moment cinétique de l'électron de l'atome d'Hydrogène est quantifié par la relation de Bohr:  $K_O = n \hbar$  où n est un nombre entier positif. La constante de Planck réduite  $\hbar = h/2\pi$  apparaît donc comme un quantum de moment cinétique.*

- théorème du moment cinétique:  $d\mathbf{K}_O/dt = \mathbf{OM} \wedge \mathbf{F}$   
c'est l'analogie du PFD, pour les mouvements de rotation d'une masse m située au point M.

démonstration simple:

$$\mathbf{K}_O = \mathbf{OM} \wedge \mathbf{p}$$

dérivons par rapport au temps:

$$d\mathbf{K}_O/dt = d\mathbf{OM}/dt \wedge \mathbf{p} + \mathbf{OM} \wedge d\mathbf{p}/dt$$

or  $d\mathbf{OM}/dt = \mathbf{v}$  et  $\mathbf{p} = m \mathbf{v}$  sont colinéaires (produit vectoriel nul) et d'après le PFD, on a:

$$d\mathbf{p}/dt = \mathbf{F} \text{ d'où}$$

$$d\mathbf{K}_O/dt = \mathbf{OM} \wedge \mathbf{F}$$

*exemple: mouvement du pendule de longueur l dans le champ de pesanteur g*

*On a un mouvement de rotation circulaire :*

$$K_O = m l^2 d\theta/dt \quad (\text{en valeur algébrique})$$

$$\rightarrow dK_O/dt = m l^2 d^2\theta/dt^2$$

*le moment du poids par rapport à O est:*

$$M_O = -m g l \sin\theta \quad (\text{en valeur algébrique})$$

$$\rightarrow m l^2 d^2\theta/dt^2 + m g l \sin\theta = 0$$

*et pour les petits mouvements ( $\theta \ll 1$ ),  $d^2\theta/dt^2 + (g/l) \theta = 0$*

*c'est un mouvement périodique de période  $T = 2\pi (l/g)^{1/2}$*

