# Cinématique

1.	Description cinématique	1
	Expression de la vitesse et de l'accélération	
	Exemples de mouvements	
	Caractère relatif du mouvement - Changement de référentiel	

# I. Description cinématique

# 1) Référentiel et temps absolu

**<u>Référentiel</u>**: Un repère pour se repérer dans l'espace, et une horloge pour mesurer le temps.

#### △ Warn

La base peut-être variable. Ce qui compte, c'est l'observateur. Par exemple, la Terre, ou un vélo.

# 2) Position, équations horaires, trajectoires

**Position**: Le vecteur position  $\overrightarrow{OM}$  d'un point. On peut bien sûr l'écrire dans n'importe quelle base:

$$\begin{split} \overrightarrow{OM} &= x(t)\overrightarrow{u_x} + y(t)\overrightarrow{u_y} + z(t)\overrightarrow{u_z} \\ &= r(t)\overrightarrow{u_r} + \theta(t)\overrightarrow{u_\theta} + z(t)\overrightarrow{u_z} \\ &= r(t)\overrightarrow{u_r} + \theta(r)\overrightarrow{u_\theta} + \varphi(t)\overrightarrow{u_\varphi} \end{split}$$

Équations horaires: Système d'équations décrivant l'évolution de la vitesse par rapport au temps:

$$\begin{cases} x(t) \\ y(t) \text{ en cartésien,} \end{cases} \begin{cases} r(t) \\ \theta(t) \text{ en cylindrique,} \\ z(t) \end{cases} \begin{cases} r(t) \\ \theta(t) \text{ en sphérique} \\ \varphi(t) \end{cases}$$

**Équations de trajectoire**: Système d'équations indépendantes du temps décrivant la trajectoire d'un point.

$$f(x,y,z)=0$$
 en cartésien 
$$g(r,\theta,z)=0$$
 en cylindrique 
$$h(r,\theta,\varphi)=0$$
 en sphérique

On cherchera en général à obtenir les équations de trajectoire avec les équations horaires.

#### 3) Vitesse

# 4) Accélération

**Accélération**: Le vecteur accélération 
$$\overline{a_{/R}}(M) = \frac{\mathrm{d} \overrightarrow{v_{/R}}(M)}{\mathrm{d} t} = \frac{\mathrm{d}^2 \overrightarrow{OM}}{\mathrm{d} t^2}$$

# II. Expression de la vitesse et de l'accélération

## 1) Coordonées cartésiennes

On a:

$$\overrightarrow{OM} = x(t)\overrightarrow{u_x} + y(t)\overrightarrow{u_y} + z(t)\overrightarrow{u_z}$$

Pour récuperer les coordonées de la dérivée, on peut dériver les coordonnées du vecteur position individuellement (car les coordonées de la base ne dependent pas du temps)

$$\begin{split} \overrightarrow{v_{/R}}(M) &= \frac{\mathrm{d}\overrightarrow{OM}}{\mathrm{d}t} \\ &= \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t}\overrightarrow{u_x} + \frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t}\overrightarrow{u_y} + \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t}\overrightarrow{u_z} \\ &= \dot{x}\overrightarrow{u_x} + \dot{y}\overrightarrow{u_y} + \dot{z}\overrightarrow{u_z} \end{split}$$

On remarque que  ${\rm d}\overrightarrow{OM}$  est le déplacement élémentaire. La vitesse est un déplacement élémentaire effectué pendant un intervalle de temps infinitésimal.

De même:

$$\begin{split} \overrightarrow{a_{/R}}(M) &= \frac{\mathrm{d}^2 x}{\mathrm{d}t^2} \overrightarrow{u_x} + \frac{\mathrm{d}^2 y}{\mathrm{d}t^2} \overrightarrow{u_y} + \frac{\mathrm{d}^2 z}{\mathrm{d}t^2} \overrightarrow{u_z} \\ &= \ddot{x} \overrightarrow{u_x} + \ddot{y} \overrightarrow{u_y} + \ddot{z} \overrightarrow{u_z} \end{split}$$

## 2) Coordonées cylindriques

On utilise le déplacement élémentaire:

$$d\overrightarrow{OM} = dr\overrightarrow{u_r} + r d\theta \overrightarrow{u_\theta} + dz\overrightarrow{u_z}$$

△ Warn

Si on utilise cette méthode de démonstration pour la dérivée de la vitesse, il faut redémontrer le déplacement élémentaire (voir Chapitre 1)

Pour obtenir la vitesse, on divise par dt:

$$\overrightarrow{v_{/R}}(M) = \dot{r} \overrightarrow{u_r} + r \dot{\theta} \overrightarrow{u_\theta} + \dot{z} \overrightarrow{u_z}$$

Sinon, on peut partir directement du vecteur position, et on le dérive:

$$\overrightarrow{OM} = r\overrightarrow{u_r} + z\overrightarrow{u_z}$$

$$\vec{v} = \frac{\mathrm{d}r}{\mathrm{d}t}\vec{u_r} + r\frac{\mathrm{d}\vec{u_r}}{\mathrm{d}t} + \frac{\mathrm{d}z}{\mathrm{d}t}\vec{u_z} \text{ (on ne met pas de } \frac{\mathrm{d}\vec{u_z}}{\mathrm{d}t} \text{ car le vecteur z ne change pas)}$$

On a:

$$\begin{split} \frac{\mathrm{d}\vec{u_r}}{\mathrm{d}t} &= \frac{\mathrm{d}\vec{u_r}}{\mathrm{d}\theta} \frac{\mathrm{d}\theta}{\mathrm{d}t} \\ &= \vec{u_\theta} \frac{\mathrm{d}\theta}{\mathrm{d}t} = \vec{u_\theta}\dot{\theta} \end{split}$$

#### △ Warn:

Démonstration à faire sur copie, on l'a déjà faîte au Chapitre 1

D'où:

$$\vec{v} = \dot{r}\vec{u_r} + r\dot{\theta}\vec{u_\theta} + \dot{z}\vec{u_z}$$

Pour l'accélération, on dérive à nouveau:

$$\begin{split} \vec{a} &= \frac{\mathrm{d}\vec{v}}{\mathrm{d}t} \\ &= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \Big( \dot{r} \vec{u_r} + r \dot{\theta} \vec{u_\theta} + \dot{z} \vec{u_z} \Big) \\ &= \ddot{r} \vec{u_r} + \dot{r} \dot{u_r} + \dot{r} \dot{\theta} \vec{u_\theta} + r \ddot{\theta} \vec{u_\theta} + r \dot{\theta} \dot{u_\theta} + \ddot{z} \vec{u_z} \\ &= \vec{u_r} \Big( \ddot{r} - r \dot{\theta}^2 \Big) + \vec{u_\theta} \Big( 2 \dot{r} \dot{\theta} + r \ddot{\theta} \Big) + \ddot{z} \vec{u_z} \end{split}$$

# 3) Coordonées sphériques

On va récuperer la vitesse avec le déplacement élémentaire (et on va pas tout dériver parce que 💀 ) On a:

$$\vec{v} = \dot{r}\vec{u_r} + r\dot{\theta}\vec{u_\theta} + r\sin\theta\dot{\varphi}\vec{u_\varphi}$$

# 4) Coordonnées intrinsèques = Base de Fresnel

La vitesse est sur le vecteur tangent (car la vitesse est tangente à la trajectoire):

$$\vec{v} = \dot{s} \vec{u_t}$$

$$\vec{a} = \ddot{s}\vec{u_t} + \dot{s}\dot{\vec{u_t}}$$



On a:

$$\frac{\mathrm{d}\vec{u_t}}{\mathrm{d}r} = \vec{u_r}$$

Avec dr l'angle sur le cercle approximant la trajectoire localement (courbure)

$$\kappa = \frac{\det(\vec{v}, \vec{a})}{\|\vec{a}\|^3}$$

$$\frac{\mathrm{d}\vec{u_t}}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}\vec{u_t}}{\mathrm{d}\alpha} \frac{\mathrm{d}\alpha}{\mathrm{d}t} = \vec{u_r} \frac{1}{R} \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t}$$

Avec 
$$d\alpha = \frac{ds}{R}$$

$$\begin{split} \vec{a} &= \frac{\mathrm{d}^2 s}{\mathrm{d}t^2} \vec{u_t} + \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} \vec{u_r} \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} \frac{1}{R} \\ &= \ddot{s} \vec{u_t} + \frac{\dot{s}^2}{R} \vec{u_r} \end{split}$$

Dans une trajectoire circulaire:

$$\begin{aligned} \overrightarrow{u_t} &= \overrightarrow{u_\theta} \\ \overrightarrow{u_r} &= -\overrightarrow{u_r} \\ \overrightarrow{v} &= \frac{\mathrm{d}s}{\mathrm{d}t} \\ \dot{s} &= v \\ \ddot{s} &= \frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t} \\ \overrightarrow{a} &= \underbrace{\frac{\mathrm{d}v}{\mathrm{d}t}}_{2} - \underbrace{\frac{v^2}{R}\overrightarrow{u_r}}_{1} \end{aligned}$$

On dit hassoul les coordonées de Fresnel enfait c'est des coordonnées polaires:

$$\vec{a} = \left(\ddot{r} - r\dot{\theta}^2\right)\vec{u_r} + \left(2\dot{r}\dot{\theta} + r\ddot{\theta}\right)\vec{u_\theta}$$

Si on est sur une trajectoire circulaire:

$$\vec{a} = \underbrace{-R\dot{\theta}^2\vec{u_r}}_{1} + \underbrace{R\ddot{\theta}\vec{u_\theta}}_{2}$$

On identifie entre 1 et 2

# III. Exemples de mouvements

# 1) Mouvement rectiligne

Mouvement le long d'une droite.

$$\overrightarrow{OM} = x(t)\overrightarrow{u_x}$$

Attention au piège «Mouvement rectiligne sinusoïdale»: C'est que

$$x(t) = X\cos(\omega t + \varphi)$$
 
$$\vec{v} = \frac{d\overrightarrow{OM}}{dt} = \dot{x}\overrightarrow{u_x}$$
 
$$\dot{x} = -\omega X\sin(\omega t + \varphi)$$
 
$$\ddot{x} = -\omega^2 X\cos(\omega t + \varphi)$$

## 2) Mouvement à accélération constante

On a  $\vec{a}$  un vecteur constant qu'on note  $\vec{a_0}$ .

On a donc:

$$\vec{v} = \int \vec{a} = \vec{a_0}t + \vec{v_0}$$

Si  $\vec{v_0}$  et  $\vec{a_0}$  sont colinéaires, on aura une trajectoire rectiligne (dans l'axe de  $\vec{a_0}$  et  $\vec{v_0}$ ). Sinon, on se déplacera dans le plan défini par ces deux vecteurs.

# 3) Mouvements uniforme, accéléré, décéléré

Un mouvement est dit:

- **Uniforme**: si le module de la vitesse reste constant
- Accéléré: si le module de la vitesse est croissant
- Décéléré: si le module de la vitesse est décroissant

Dans le cas rectiligne:

- Si le mouvement est uniforme,  $\vec{v}$  aura une direction et une magnitude constante, donc l'accélération sera nulle
- Si le mouvement est accéléré, l'accélération est dans le même sens que le vecteur vitesse ( $\vec{a} \cdot \vec{v} = \|\vec{a}\| \|\vec{v}\| > 0$ )
- Si le mouvement est décéléré, l'accélération est opposé au vecteur vitesse  $(\vec{a} \cdot \vec{v} = ||\vec{a}|| ||\vec{v}|| < 0)$

## 4) Mouvement circulaire

Avec une trajectoire circulaire, on est dans un plan. On utilise les coordonées polaires.

En prenant le centre du cercle comme centre de la trajectoire, on a l'équation de trajectoire:

$$r = R$$

On connait les expressions de  $\vec{v}$  et  $\vec{a}$ :

$$\begin{split} \vec{v} &= \dot{r} \vec{u_r} + r \dot{\theta} \vec{u_\theta} \\ \vec{a} &= \left( \ddot{r} - r \dot{\theta}^2 \right) \vec{u_r} + \left( 2 \dot{r} \dot{\theta} + r \ddot{\theta} \right) \vec{u_\theta} \end{split}$$

Or:

$$r=R\Rightarrow \dot{r}=0 ext{ et } \ddot{r}=0$$
 
$$\vec{v}=R\dot{ heta}\vec{u_{ heta}}$$
 
$$\vec{a}=-R\dot{ heta}^2\vec{u_{r}}+R\ddot{ heta}\vec{u_{ heta}}$$

Mouvement circulaire uniforme: On a  $\|\vec{v}\| = c$  avec c une constante, donc:

$$R \left| \dot{\theta} \right| = c$$
 
$$\left| \dot{\theta} \right| = \frac{c}{R}$$
 
$$\dot{\theta} = \frac{c}{R} \text{ par continuit\'e}$$

Donc  $\ddot{\theta} = 0$ , donc:

$$\vec{a} = \underbrace{-R\dot{\theta}^2\vec{u_r}}_{\text{constant}}$$

On aura une accélération « centripète » constante:



# IV. Caractère relatif du mouvement - Changement de référentiel