

# Notions de Cinématique

#### I. Généralités

L'objet de la cinématique est l'étude des mouvements des corps en fonction du temps, sans tenir compte des causes qui le produisent.

L'étude du mouvement d'un corps est l'étude des positions successives de ce corps par rapport à un repère pris comme référence (en général, un trièdre de référence ou référentiel). La notion de temps est aussi prise en considération.

En mécanique, dans l'étude des mouvements, on tient compte des forces qui les provoquent.

## II. Cinématique du point

#### II. 1. Définitions

### a. Point matériel

Un point matériel est défini comme étant un élément de matière, de dimensions négligeables, que l'on assimile à un point géométrique. En réalité, on étudie le mouvement du centre de masse d'un corps, point au quel est supposé concentré toute la masse du corps.

#### b. <u>Trajectoire</u>

C'est le lieu des positions successives occupées par un point mobile. Celle-ci peut être rectiligne ou bien curviligne. Elle peut être ouverte ou fermée.

## c. Equation du mouvement (ou équation Horaire)

C'est la relation qui lie le chemin parcouru, au temps nécessaire à le parcourir.

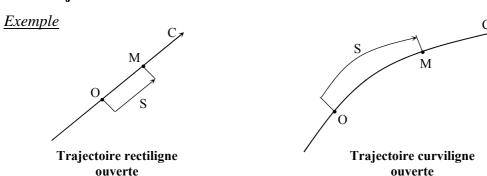
## d. <u>Définition intrinsèque du mouvement</u>

Le mouvement d'un point M est parfaitement défini si l'on connaît

- la trajectoire C
- la position, à chaque instant « t » du point M sur la trajectoire C. On fait le choix d'une origine et d'un sens positif (indiqué par une flèche).

OM est défini par la fonction OM = S = f(t)

## II. 2. Trajectoire ouverte



Une position de M est définie par son abscisse curviligne (S) par rapport à l'origine O. Valeur absolue de ce nombre S : longueur de l'arc OM.

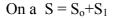
- Signe + si M se déplace dans le sens positif de la trajectoire
- Signe si M se déplace dans le sens négatif de la trajectoire

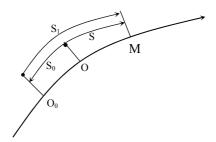
A une abscisse curviligne S donnée, correspond un seul point M est réciproquement, à un point M donné, correspond une seule abscisse curviligne.

## Changement d'origine

Si O<sub>o</sub> est une seconde origine.

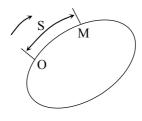
- S l'abscisse de M par rapport à O;
- S<sub>1</sub> l'abscisse de M par rapport à O<sub>0</sub>;
- S<sub>0</sub> l'abscisse de O<sub>0</sub> par rapport O.





# II. 3. Trajectoire fermée

A une abscisse curviligne S donnée, correspond un seul point M, mais la réciproque n'est plus vraie ici.



## Trajectoire fermée

A un point donné M, correspond une infinité d'abscisses curvilignes qui sont données par la relation

$$s = S + kL$$

s: l'une des abscisses;

S = OM (mesuré dans le sens positif)

L : longueur de la courbe

K : entier positif, négatif ou nul.

# II. 4. Origine du temps, instant

#### a. l'instant origine

l'instant origine étant précisé en rapport avec une position définie du mobile dont on étudie le mouvement, les autres instants seront définis, par rapport à l'instant origine, par un nombre algébrique ayant pour :

- valeur absolue : la mesure de l'intervalle de temps qui sépare l'instant origine de l'instant considéré;
- Le signe + : si l'instant considéré est postérieur à l'instant origine ;
- Le signe : si l'instant considéré est antérieur à l'instant origine.

#### b. Changement d'origine du temps

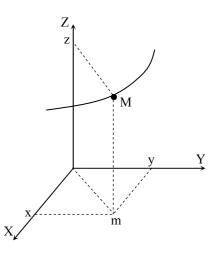
Si un même instant est défini, par rapport à deux origines de temps, par les nombres respectifs t et  $t_1$  et si le nombre  $t_0$  définit l'intervalle de temps qui sépare la deuxième origine de la première, on a :

$$t = t_0 + t_1$$

## c. <u>Définition analytique du mouvement</u>

On choisit un repère Oxyz. La position d'un Point M (donc son mouvement) sera définie si l'on connaît, à chaque instant, ses coordonnées en fonction du temps, soit les trois équations :

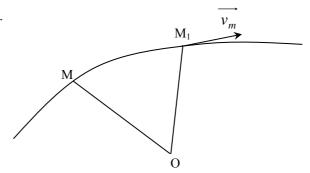
$$\begin{cases} x = f(t) \\ y = g(t) \\ z = h(t) \end{cases}$$



#### III. Vitesse

Soit un mobile M, assimilé à un point, sur une trajectoire quelconque, au temps « t », il est dans la position M; au temps «  $t_1$  » il est dans la position  $M_1$ . On définit :

- la vitesse moyenne;
- la vitesse instantanée.



#### III. 1. Vitesse moyenne

La vitesse moyenne  $v_{moy}$  est la vitesse d'un point mobile qui irait de M à M<sub>1</sub> pendant le temps «  $\Delta t$  » d'un mouvement rectiligne et uniforme.

$$\overrightarrow{v_{moy}} = \overrightarrow{MM_1}_1 = \overrightarrow{MM_1}$$

#### III. 2. Vitesse instantanée ou vitesse à l'instant « t »

C'est la limite du rapport  $\frac{\overrightarrow{MM_1}}{\Delta t}$  lorsque  $t_1 \to t$ , c'est-à-dire lorsque  $\Delta t \to 0$ . On la note par  $\overrightarrow{v(t)}$  ou simplement  $\overrightarrow{v}$ .

$$\overrightarrow{v} = \lim_{\Delta t \to 0} \frac{\overrightarrow{OM_1} - \overrightarrow{OM}}{t_1 - t} = \frac{d\overrightarrow{OM}}{dt}$$

## III. 3. Expression vectorielle (ou géométrique) de la vitesse

En introduisant l'abscisse curviligne s, on peut écrire

$$s = OM = s(t)$$

$$s_1 = M_0 M_1 = s(t + dt)$$

$$\overrightarrow{v} = \frac{ds}{dt} \overrightarrow{\tau} = s' \overrightarrow{\tau}$$
  $\overrightarrow{\tau}$ : Vecteur unitaire de la tangente en M

$$\frac{ds}{dt} = s'$$
: vitesse algébrique instantanée

#### <u>Remarque</u>

Le vecteur vitesse est donc toujours orienté dans le sens du mouvement : sur une trajectoire orientée, si le mobile se déplace dans le sens positif, le vecteur vitesse est dirigé dans le sens positif. Si le mobile se déplace dans le sens négatif, le vecteur vitesse est dirigé dans le sens négatif.

#### III. 4. Expression du vecteur-vitesse (Composantes)

#### III. 4. 1. En coordonnées cartésiennes

La trajectoire du mobile M est définie par les coordonnées de la position en fonction du temps, c'est-à-dire par les coordonnées du vecteur position.

$$\overrightarrow{OM} = \begin{cases} x(t) \\ y(t) \\ z(t) \end{cases}$$

Le vecteur vitesse est défini par les coordonnées du vecteur dérivée de  $\overrightarrow{OM}$  par rapport au temps :

$$\overrightarrow{v_M} = \frac{d\overrightarrow{OM}}{dt} = \frac{d\overrightarrow{r}}{dt} = \begin{cases} x' = \frac{dx(t)}{dt} \\ y' = \frac{dy(t)}{dt} \\ z' = \frac{dz(t)}{dt} \end{cases}$$

Le vecteur vitesse s'écrira alors :

$$\overrightarrow{v_M} = \frac{dx}{dt}\overrightarrow{i} + \frac{dy}{dt}\overrightarrow{j} + \frac{dz}{dt}\overrightarrow{k}$$

5

Son module sera donné par :

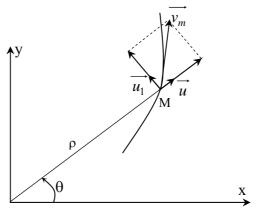
$$v_M = \left| \overrightarrow{v_M} \right| = \sqrt{\left(\frac{dx}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dy}{dt}\right)^2 + \left(\frac{dz}{dt}\right)^2} = \sqrt{x'^2 + y'^2 + z'^2}$$

# III. 4. 1. En coordonnées polaires : Trajectoire dans le plan Oxy.

La trajectoire du mobile M est défini par  $\begin{cases} \rho = OM = \rho(t) \\ \theta = \theta(t) \end{cases}$ 

Le vecteur vitesse est donné par :

$$\overrightarrow{v_M} = \frac{d\overrightarrow{OM}}{dt} = \frac{d\rho \overrightarrow{u}}{dt} = \frac{d\rho \overrightarrow{u}}{dt} = \frac{d\rho \overrightarrow{u}}{dt} + \rho \frac{d\overrightarrow{u}}{dt}$$



Or on sait que  $\overrightarrow{u}$  et  $\overrightarrow{u_1}$  sont perpendiculaires  $\frac{d\overrightarrow{u}}{dt} = \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1}$ 

$$\Rightarrow \overrightarrow{v_M} = \frac{d\rho}{dt} \overrightarrow{u} + \rho \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1}$$

Ce qui signifie que le vecteur vitesse  $\overrightarrow{v_M}$  est la somme géométrique de deux vecteurs :

- le premier  $\left(\frac{d\rho}{dt}\right)$  radial
- le second  $\left(\rho \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1}\right)$  est perpendiculaire au premier

## III. 4. 2. En coordonnées semi-polaires

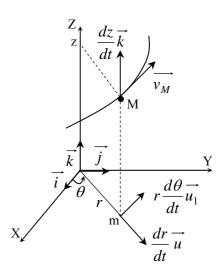
La trajectoire du point M

est définie par 
$$\begin{cases} r = OM = r(t) \\ \theta = \theta(t) \\ z = z(t) \end{cases}$$

Le vecteur vitesse est, par analogie au résultat précédent, sera donné par :

$$\overrightarrow{v_M} = \frac{dr}{dt}\overrightarrow{u} + r\frac{d\theta}{dt}\overrightarrow{u_1} + \frac{dz}{dt}\overrightarrow{k}$$

Il suffit d'ajouter la composante suivant Oz.



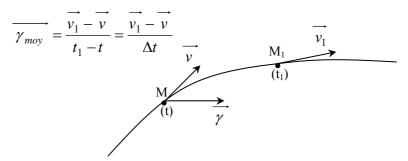
## IV. Accélération

Soit  $\overrightarrow{v}$  la vitesse d'un mobile à l'instant « t », et  $\overrightarrow{v_1}$  sa vitesse à l'instant « t<sub>1</sub> ». On définit alors :

- L'accélération moyenne;
- L'accélération instantanée.

### IV. 1. Accélération moyenne

L'accélération moyenne entre les instants « t » et «  $t_1$  » est par définition :



#### IV. 2. Accélération instantanée

C'est la limite du rapport précédent lorsque  $t_1 \to t$  , c'est-à-dire lorsque  $\Delta t \to 0$  .

$$\overrightarrow{\gamma} = \frac{d\overrightarrow{v}}{dt}$$

## IV. 3. Expression du vecteur accélération

## a. <u>Expression vectorielle</u>

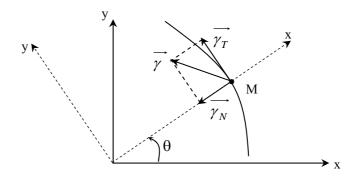
Elle est donnée par

$$\overrightarrow{\gamma} = \frac{\overrightarrow{dv}}{\overrightarrow{dt}} = \frac{\overrightarrow{dv}}{\overrightarrow{dt}} + \frac{v^2}{r} \overrightarrow{n} = \overrightarrow{\gamma_t} + \overrightarrow{\gamma_n}$$

 $\overrightarrow{\tau}$ : vecteur unitaire de la tangente directe au point M, à la trajectoire orientée;

 $\overrightarrow{n}$ : vecteur unitaire porté par la normale principale au point M et orienté vers le centre de la courbure ;

r : rayon de courbure de la trajectoire au point M à l'instant considéré.



On peut donc considérer  $\gamma$  comme étant la somme de deux vecteurs :

$$\overrightarrow{\gamma} = \overrightarrow{\gamma_t}$$
 (accélération tan gentielle) +  $\overrightarrow{\gamma_n}$  (accélération normale)

avec 
$$\overrightarrow{\gamma_t} = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2s}{dt^2}$$
 (dérivée seconde de l'abscisse « s » par rapport au temps)

$$\gamma_n = \frac{v^2}{r}$$
,  $v^2 > 0$  et  $v > 0$  et  $v > 0$   $\Rightarrow \gamma_n$  est toujours dirigée vers le centre de la

courbure de la trajectoire).

#### Cas particuliers

$$\checkmark \overrightarrow{\gamma_t} = 0$$
 cela veut dire que  $\frac{dv}{dt} = 0$  (mouvement uniforme), reste la composante normale.

Pour que l'accélération  $\overrightarrow{\gamma}$  se réduise à une accélération normale  $\overrightarrow{\gamma_n}$ , il faut et il suffit que le mouvement soit uniforme.

$$\checkmark \overrightarrow{\gamma_n} = 0$$
 cela veut dire que :

soit 
$$v = 0 \rightarrow point immobile$$

soit 
$$r = \infty$$
  $\rightarrow$  trajectoire droite

Il reste dans ce cas la composante tangentielle seulement.

#### b. Expression analytique du vecteur accélération (composantes)

#### b. 1. En coordonnées cartésiennes

On sait que 
$$\overrightarrow{v}$$
: 
$$\begin{cases} x' = \frac{dx}{dt} \\ y' = \frac{dy}{dt} \\ z' = \frac{dz}{dt} \end{cases}$$
 d'où  $\overrightarrow{\gamma} = \frac{d\overrightarrow{v}}{dt}$ : 
$$\begin{cases} x'' = \frac{d^2x}{dt^2} \\ y'' = \frac{d^2y}{dt^2} \\ z'' = \frac{d^2z}{dt^2} \end{cases}$$

Module de l'accélération :

$$\gamma = \left| \overrightarrow{\gamma} \right| = \sqrt{\left( \frac{d^2 x}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2 y}{dt^2} \right)^2 + \left( \frac{d^2 z}{dt^2} \right)^2} = \sqrt{x''^2 + y''^2 + z''^2}$$

#### b. 2. En coordonnées polaires

Nous savons que la vitesse d'un mobile exprimée en coordonnées polaires est donnée par :

$$\overrightarrow{v} = \frac{d\rho}{dt}\overrightarrow{u} + \rho \frac{d\theta}{dt}\overrightarrow{u_1}$$

Cela veut dire que 
$$\frac{d\overrightarrow{u}}{dt} = \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1}$$
 et de la même façon  $\frac{d\overrightarrow{u_1}}{dt} = -\frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u}$ .

$$\frac{d\overrightarrow{u_1}}{dt} = -\frac{d\theta}{dt}\overrightarrow{u}.$$

L'accélération  $\overrightarrow{\gamma} = \frac{d v}{dt}$  sera obtenue alors par

$$\overrightarrow{\gamma} = \frac{d\overrightarrow{v}}{dt} = \frac{d}{dt} \left( \frac{d\rho}{dt} \overrightarrow{u} + \rho \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1} \right) = \frac{d^2\rho}{dt} \overrightarrow{u} + \frac{d\rho}{dt} \frac{d\overrightarrow{u}}{dt} + \frac{d\rho}{dt} \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1} + \rho \frac{d^2\theta}{dt^2} \overrightarrow{u_1} + \rho \frac{d\theta}{dt} \frac{d\overrightarrow{u_1}}{dt} \right)$$

$$= \frac{d^2\rho}{dt^2} \overrightarrow{u} + \frac{d\rho}{dt} \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1} + \frac{d\rho}{dt} \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1} + \rho \frac{d^2\theta}{dt^2} \overrightarrow{u_1} - \rho \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \overrightarrow{u}$$

$$= \left[ \frac{d^2\rho}{dt^2} - \rho \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right] \overrightarrow{u} + \left[ 2 \frac{d\rho}{dt} \frac{d\theta}{dt} + \rho \frac{d^2\theta}{dt^2} \right] \overrightarrow{u_1}$$

or 
$$\frac{1}{\rho} \frac{d}{dt} \left( \rho^2 \frac{d\theta}{dt} \right) = 2 \frac{d\rho}{dt} \frac{d\theta}{dt} + \rho \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

finalement 
$$\overrightarrow{\gamma} = \left[ \frac{d^{2\rho}}{dt^2} - \rho \left( \frac{d\theta}{dt} \right)^2 \right] \overrightarrow{u} + \frac{1}{\rho} \frac{d}{dt} \left( \rho^2 \frac{d\theta}{dt} \right) \overrightarrow{u_1}$$

En coordonnées polaires (p : rayon polaire), les deux composantes de l'accélération sont donc:

$$\gamma_{\rho} = \frac{d^{2\rho}}{dt^{2}} - \rho \left(\frac{d\theta}{dt}\right)^{2} \qquad suivant \quad \overrightarrow{u}$$

$$\gamma_{n} = \frac{1}{\rho} \frac{d}{dt} \left(\rho^{2} \frac{d\theta}{dt}\right) \qquad suivzant \quad \overrightarrow{u}_{1}$$

#### IV.4. Applications

#### **Exercice 01**

Un corps se déplace selon l'axe des x suivant la loi  $x(t) = 2t^3 + 5t^2 + 5$ , x est en mètre et t en seconde. Trouver

- 1- sa vitesse et son accélération à chaque instant ;
- 2- sa position, sa vitesse et son accélération pour t=2 s et t=3s;
- 3- sa vitesse et son accélération moyennes entre t=2 s et t=3 s.

#### Exercice 02

Un mobile en mouvement rectiligne a une accélération  $\gamma = 1/t^2$ . Sa vitesse initiale à l'instant  $t_0 = 1s$  et au point x = 1 est nulle.

1- quelle est sa vitesse instantanée v(t) ?

**2-** quelle est sa position instantanée x(t) ?

#### Exercice 03

Monter que pour un mouvement rectiligne uniformément varié, on a :

$$v^2 - v_0^2 = 2\gamma_0 (x - x_0)$$

## V. Cinématique du solide

Un corps solide est un corps dont les différents points demeurent à distances constantes les uns des autres.

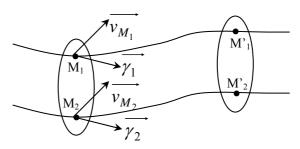
#### V. 1. Mouvement de translation

<u>Définition</u>: c'est un mouvement par rapport à un système de référence, tel que tout vecteur lié à deux points quelconque du corps, reste équipolle à lui même.

#### Propriétés du mouvement de translation

# ✓ <u>Trajectoires</u>

Les trajectoires des différents points d'un solide en mouvement de translation se déduisent les unes des autres par translation. Ce sont des courbes identiques, superposables.



#### ✓ Vitesse

A chaque instant, les vecteurs vitesses de chacun des points d'un solide en mouvement de translation sont équipollents. La réciproque est vraie.

$$\overrightarrow{v_{M_1}} = \overrightarrow{v_{M_2}}$$
 à un instant quelconque.

## ✓ <u>Accélération</u>

A chaque instant les vecteurs accélérations de chacun des points d'un solide en mouvement de translation sont équipollents. La réciproque est vraie.

$$\overrightarrow{\gamma_1} = \overrightarrow{\gamma_2}$$
 à un instant quelconque.

#### **Conséquence**

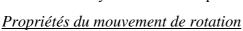
Le mouvement d'un corps solide en translation sera parfaitement défini par le mouvement de l'un de quelconques de ses points.

On appellera donc trajectoire, vitesse et accélération du mouvement du solide, la trajectoire, la vitesse et l'accélération de l'un de ses points.

#### V. 2. Mouvement de rotation

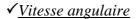
#### **Définition**

C'est un mouvement dans lequel deux points du solide restent fixes. Si A et B sont les deux points fixes, il en résulte que tous les points de la droite AB sont fixes; cette droite est l'axe de rotation. Oxyz est choisi tel que AB soit sur Oz.



## ✓ *Trajectoire*

Tous les points du solide décrivent des circonférences dont le plan est perpendiculaire à l'axe de rotation.



A chaque instant, tous les points du solide ont la même vitesse angulaire, qui est la vitesse angulaire du solide :  $\omega$ .

$$\overrightarrow{\omega}$$
 est le vecteur rotation  $\omega = \frac{d\theta}{dt}$  ou  $\omega = \theta'$ 

# ✓ <u>Vitesse linéaire d'un point du solide</u>

$$v = \omega \cdot r$$
  $\overrightarrow{v} = \omega \cdot r \cdot \overrightarrow{u}$ 

On peut montrer que:

$$\overrightarrow{v} = \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{OM}$$

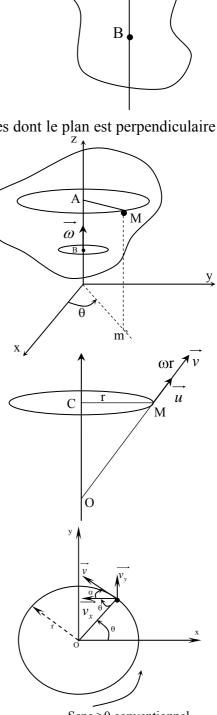
(O point quelconque de l'axe de rotation)

## ✓ <u>Composantes de la vitesse</u>

$$\begin{cases} v_x = -\omega r \cos \alpha = -\omega r \sin \theta \\ v_y = \omega r \sin \alpha = \omega r \cos \theta \\ v_z = 0 \end{cases}$$

## ✓ Accélération

L'accélération sera celle d'un mouvement circulaire.



Α

Sens >0 conventionnel

✓ <u>Accélération angulaire</u>

$$\theta'' = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2}$$

✓ Accélération d'un point

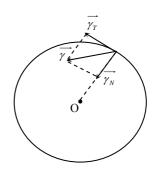
$$\overrightarrow{\gamma_M} = \frac{\overrightarrow{dv}}{dt} = \frac{dv}{dt} \overrightarrow{\tau} + \frac{v^2}{r} \overrightarrow{n}$$

Dans ce cas:

$$v = \omega \cdot r$$
 et r= constante

 $\overrightarrow{\gamma_M} = r \frac{d\omega}{dt} \overrightarrow{\tau} + \omega^2 r \overrightarrow{n}$ donc

composantes de  $\overrightarrow{\gamma}_{M} \begin{cases} \overrightarrow{\gamma}_{T} = r \frac{d\omega}{dt} \overrightarrow{\tau}$  suivant la tan gente  $\overrightarrow{\gamma}_{N} = \omega^{2} r \overrightarrow{n}$  toujours dirigée vers le centre



#### V. 3. Mouvement hélicoïdal

#### **✓** Définition

C'est un mouvement dans lequel une droite (axe de mouvement) du solide reste fixe en pouvant glisser sur elle-même et un point du corps non situé sur l'axe de rotation décrit une hélice circulaire autour de cet axe.

#### **✓** Trajectoire

Chacun des points du solide décrit une hélice. Pour un point M quelconque, on a

$$z = a \cdot \theta + b$$

Pas de l'hélice : c'est la quantité  $p = 2\pi a$ 

p est le déplacement suivant l'axe Oz correspondant à  $\theta = 2\pi$  soit un tour.

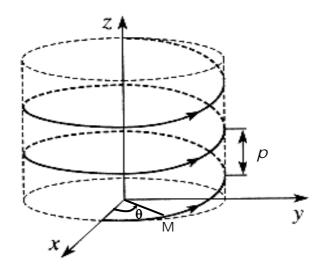
#### Remarque

Dans un mouvement hélicoïdal, tous les points du solide décrivent, simultanément autour de l'axe, des hélices circulaires de même pas (mais de rayon différent)

## **√**Vitesse

La vitesse de chacun des points est composée de deux vecteurs

$$\overrightarrow{v_{M}} \text{ a pour composantes} \begin{cases} v_{t} = r\frac{d\theta}{dt} = r\theta' & \textit{due à la rotation, située} \\ & \textit{dans un plan } \perp Oz \\ v_{t} = \frac{dz}{dt} = z' & \textit{due au glissement suivant} \\ & \textit{l'axe parrallèle à Oz} \end{cases}$$



## V.4. Applications

#### Exercice 01

Les coordonnées polaires d'un point en mouvement sont  $\overrightarrow{OM} = r \overrightarrow{u_r}$  et  $(\overrightarrow{Ox}, \overrightarrow{OM}) = \theta$ ,  $\overrightarrow{u_r}$  étant le vecteur unitaire de l'axe  $\overrightarrow{OM}$ .

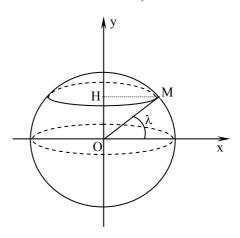
- 1. Quelles sont les composantes radiales et tangentielles de la vitesse  $\overrightarrow{v}$ ?
- 2. Quelles sont les composantes radiales et tangentielles de l'accélération  $\frac{1}{\gamma}$ ?

#### Exercice 02

Une sphère de rayon R est mise en rotation à la vitesse angulaire constante  $\omega$ , autour d'un axe  $(\Delta)$  passant par son centre O.

- 1. Déterminer la vitesse linéaire v d'un point M situé sur la sphère à latitude  $\lambda$  (angle entre OM et le plan équatorial de la sphère);
- **2.** En déduire le module de l'accélération γ du point M;
- 3. Application numérique. Calculer v et  $\gamma$  dans le cas où le point M est un point situé sur la surface de la terre (la terre étant assimilée à une sphère de centre O et de rayon R).

On donne R= 6380 km,  $\lambda$ =45° et période de révolution de la terre, T=24 h.

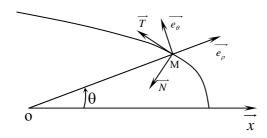


#### Exercice 03

Une particule soumise à des champs électriques et magnétiques complexes est en mouvement dans un référentiel galiléen. Les équations de la trajectoire sont, en coordonnées polaires :

$$\begin{cases} r = r_0 \cdot e^{-\frac{t}{a}} \\ \theta = \frac{t}{a} \end{cases}$$

Avec,  $r_0$  et a constantes positives.



- 1. Calculer le vecteur vitesse de la particule;
- **2.** Montrer que l'angle  $(\overrightarrow{v}, \overrightarrow{e_{\theta}})$  est constant. Que vaut cet angle?
- 3. Calculer le vecteur accélération de la particule;
- **4.** Montre que l'angle  $(\vec{y}, \vec{N})$  est constant. Que vaut cet angle? (on se servira de la question 2);
- **5.** Calculer le rayon de courbure de la trajectoire.

#### VI. Changement du système de référence

#### VI. 1. Composition des mouvements (mouvement relatif)

Considérons:

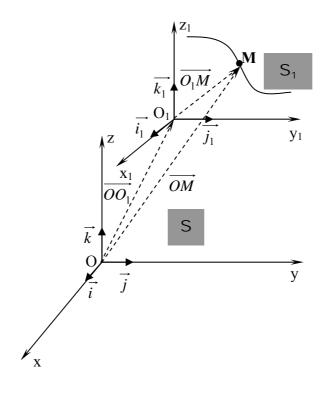
- un repère S, matérialisé par un trièdre Oxyz
- un repère  $S_1$ , matérialisé par un trièdre  $O_1x_1y_1z_1$  en mouvement par rapport à  $S_1$
- un point M, en mouvement, défini par x,y,z dans le repère S et par  $x_1,\,y_1,\,z_1$  dans le repère  $S_1$

Par changement de coordonnées on peut passer du mouvement de M par rapport à  $S_1$  au mouvement de M par rapport à S.

Il suffit d'appliquer la relation vectorielle :  $\overrightarrow{OM} = \overrightarrow{OO_1} + \overrightarrow{O_1M}$ 

Pour étudier un mouvement bien défini, on utilise les définitions suivantes :

- le trièdre Oxyz (repère S) est le <u>repère absolu</u> ou <u>référentiel absolu</u> ;
- le trièdre  $O_1x_1y_1z_1$  (repère  $S_1$ ) est le repère relatif ou référentiel relatif;
- le mouvement du point M par rapport à « S » s'appelle mouvement absolu ;
- $\blacksquare$  le mouvement du point M par rapport à «  $S_1$  » s'appelle <u>mouvement relatif</u>;
- le mouvement de « S<sub>1</sub> » par rapport à « S » s'appelle <u>mouvement d'entraînement</u> ;



## VI. 2. Compositions des vitesses

$$\overrightarrow{OM} = \overrightarrow{OO_1} + \overrightarrow{O_1M}$$

 $\overrightarrow{v_a}$  vitesse absolue du point M

$$\overrightarrow{v_a} = \frac{d\overrightarrow{OM}}{dt} = \frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt} + \frac{d\overrightarrow{O_1M}}{dt}$$

Or 
$$\overrightarrow{O_1M} = x_1\overrightarrow{i_1} + y_1\overrightarrow{j_1} + z_1\overrightarrow{k_1}$$
 dans le repère  $S_1$ 

Il vient 
$$\overrightarrow{v_a} = \underbrace{\frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt} + x_1 \frac{d\overrightarrow{i_1}}{dt} + y_1 \frac{d\overrightarrow{j_1}}{dt} + z_1 \frac{d\overrightarrow{k_1}}{dt}}_{\overrightarrow{v_e}} + \underbrace{\frac{dx_1}{dt} \overrightarrow{i_1} + \frac{dy_1}{dt} \overrightarrow{j_1} + \frac{dz_1}{dt} \overrightarrow{k_1}}_{\overrightarrow{v_r}}$$

donc 
$$\overrightarrow{v_a} = \overrightarrow{v_e} + \overrightarrow{v_r}$$

avec: 
$$\overrightarrow{v_r} = \frac{dx_1}{dt}\overrightarrow{i_1} + \frac{dy_1}{dt}\overrightarrow{j_1} + \frac{dz_1}{dt}\overrightarrow{k_1}$$

$$\overrightarrow{v_e} = \frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt} + x_1 \frac{d\overrightarrow{i_1}}{dt} + y_1 \frac{d\overrightarrow{j_1}}{dt} + z_1 \frac{d\overrightarrow{k_1}}{dt}$$

## Cas particuliers

- si les repères S et S<sub>1</sub> sont fixes alors  $\overrightarrow{v_e} = 0$  et  $\overrightarrow{v_a} = \overrightarrow{v_r}$
- si le repère S<sub>1</sub> est en mouvement rectiligne et uniforme par rapport à S, alors

$$\overrightarrow{v_e} = \frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt}$$

#### Remarque

La dérivée d'un vecteur unitaire :  $\frac{d\overrightarrow{u}}{dt}$  est obtenu par :

$$\frac{d\overrightarrow{u}}{dt} = \frac{d\theta}{dt} \overrightarrow{u_1} = \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{u}$$

$$\frac{d\theta}{dt} = \omega : \text{ vitesse angulaire}$$

De ce fait, la vitesse d'entraînement s'écrira alors :

$$\overrightarrow{v_e} = \frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt} + x_1 \left(\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{i_1}\right) + y_1 \left(\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{j_1}\right) + z_1 \left(\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{k_1}\right) + \overrightarrow{\omega} \wedge \left[x_1 \overrightarrow{i_1} + y_1 \overrightarrow{j_1} + z_1 \overrightarrow{k_1}\right]$$

$$\overrightarrow{v_e} = \frac{d\overrightarrow{OO_1}}{dt} + \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{O_1 M}$$

## V. 3. Compositions des accélérations

$$\overrightarrow{\gamma_{a}} = \frac{d\overrightarrow{v_{a}}}{dt} = \frac{d\overrightarrow{v_{e}}}{dt} + \frac{d\overrightarrow{v_{r}}}{dt} = \frac{d}{dt} \left[ \frac{d\overrightarrow{OO_{1}}}{dt} + x_{1} \frac{d\overrightarrow{i_{1}}}{dt} + y_{1} \frac{d\overrightarrow{j_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} \right]$$

$$+ \frac{d}{dt} \left[ \frac{dx_{1}}{dt} \overrightarrow{i_{1}} + \frac{dy_{1}}{dt} \overrightarrow{j_{1}} + \frac{dz_{1}}{dt} \overrightarrow{k_{1}} \right]$$

$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_{a}} = \frac{d^{2} \overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + \frac{dx_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{i_{1}}}{dt} + x_{1} \frac{d^{2} \overrightarrow{i_{1}}}{dt^{2}} + \frac{dy_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{j_{1}}}{dt} + y_{1} \frac{d^{2} \overrightarrow{j_{1}}}{dt^{2}} + \frac{dz_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{d^{2} \overrightarrow{k_{1}}}{dt^{2}} + \frac{dz_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{d^{2} \overrightarrow{k_{1}}}{dt^{2}} + \frac{dz_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{dt} + z_{1} \frac{dz_{1}}{dt} \frac{dz_{1}}{d$$

$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_a} = \underbrace{\frac{d^2 \overrightarrow{OO_1}}{dt^2} + x_1 \frac{d^2 \overrightarrow{i_1}}{dt^2} + y_1 \frac{d^2 \overrightarrow{j_1}}{dt^2} + z_1 \frac{d^2 \overrightarrow{k_1}}{dt^2}}_{\overbrace{\gamma_e}} + \underbrace{\frac{d^2 x_1}{dt^2} \overrightarrow{i_1} + \frac{d^2 y_1}{dt^2} \overrightarrow{j_1} + \frac{d^2 z_1}{dt^2} \overrightarrow{k_1}}_{\overbrace{\gamma_r}}$$

$$+ 2 \underbrace{\left[ \frac{dx_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{i_1}}{dt} + \frac{dy_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{j_1}}{dt} + \frac{dz_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_1}}{dt} \right]}_{\overbrace{\gamma_r}}$$

$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_a} = \overrightarrow{\gamma_e} + \overrightarrow{\gamma_r} + \overrightarrow{\gamma_c}$$

$$\begin{cases} \overrightarrow{\gamma_e} : accélération \ d'entraînement \\ \overrightarrow{\gamma_r} : accélération \ relative \\ \overrightarrow{\gamma_c} : accélération \ complémentaire \\ ou \ accélération \ deCoriolis \end{cases}$$

#### Remarque

En utilisant le fait que  $\frac{d\overrightarrow{u}}{dt} = \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{u}$ 

L'accélération de Coriolis devient:

$$\overrightarrow{\gamma_c} = 2 \left( \frac{dx_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{i_1}}{dt} + \frac{dy_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{j_1}}{dt} + \frac{dz_1}{dt} \frac{d\overrightarrow{k_1}}{dt} \right)$$

$$= 2 \left( \frac{dx_1}{dt} \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{i_1} + \frac{dy_1}{dt} \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{j_1} + \frac{dz_1}{dt} \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{k_1} \right)$$

$$= 2 \overrightarrow{\omega} \wedge \left( \frac{dx_1}{dt} \overrightarrow{i_1} + \frac{dy_1}{dt} \overrightarrow{j_1} + \frac{dz_1}{dt} \overrightarrow{k_1} \right)$$

$$= 2 \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v_r}$$

$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_c} = 2 \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v_r}$$

L'accélération d'entraînement devient :

$$\overrightarrow{\gamma_{e}} = \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + x_{1}\frac{d^{2}\overrightarrow{i_{1}}}{dt^{2}} + y_{1}\frac{d^{2}\overrightarrow{j_{1}}}{dt^{2}} + z_{1}\frac{d^{2}\overrightarrow{k_{1}}}{dt^{2}}$$

$$= \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + x_{1}\frac{d}{dt}\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{i_{1}}\right) + y_{1}\frac{d}{dt}\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{j_{1}}\right) + z_{1}\frac{d}{dt}\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{k_{1}}\right)$$

$$= \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + x_{1}\frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{i_{1}} + x_{1}\overrightarrow{\omega}\wedge\frac{d\overrightarrow{i_{1}}}{dt} + y_{1}\frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{j_{1}} + y_{1}\overrightarrow{\omega}\wedge\frac{d\overrightarrow{j_{1}}}{dt}$$

$$+ z_{1}\frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{k_{1}} + z_{1}\overrightarrow{\omega}\wedge\frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt}$$

$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_{e}} = \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + \frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\left(x_{1}\overrightarrow{i_{1}} + y_{1}\overrightarrow{j_{1}} + z_{1}\overrightarrow{k_{1}}\right) + \overrightarrow{\omega}\wedge\left(x_{1}\frac{d\overrightarrow{i_{1}}}{dt} + y_{1}\frac{d\overrightarrow{j_{1}}}{dt} + z_{1}\frac{d\overrightarrow{k_{1}}}{dt}\right)$$

$$= \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + \frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{O_{1}M} + \overrightarrow{\omega}\wedge\left(x_{1}\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{i_{1}} + y_{1}\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{j_{1}} + z_{1}\overrightarrow{k_{1}}\right)$$

$$= \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + \frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{O_{1}M} + \overrightarrow{\omega}\wedge\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\left(x_{1}\overrightarrow{i_{1}} + y_{1}\overrightarrow{j_{1}} + z_{1}\overrightarrow{k_{1}}\right)\right)$$

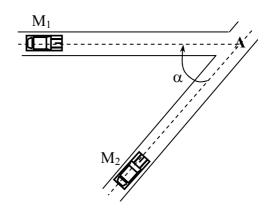
$$\Rightarrow \overrightarrow{\gamma_{e}} = \frac{d^{2}\overrightarrow{OO_{1}}}{dt^{2}} + \frac{d\overrightarrow{\omega}}{dt}\wedge\overrightarrow{O_{1}M} + \overrightarrow{\omega}\wedge\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\left(\overrightarrow{\omega}\wedge\overrightarrow{O_{1}M}\right)\right)$$

#### VI. 4. Applications

#### **Exercice 01**

Deux Voitures  $M_1$  et  $M_2$  se déplacent à des vitesses constantes  $v_1$  et  $v_2$  selon deux directions, comme il est montré dans la figure, et se dirigent toutes les deux vers un point fixe A.

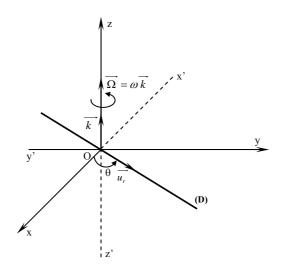
Déterminer la vitesse de la voiture  $M_1$  par rapport à la voiture  $M_2$ .



#### Exercice 02

Un anneau de faibles dimensions, assimilable à un point matériel M de masse m, glisse sans frottement sur une tige rigide (D). La tige (D) tourne dans un plan horizontal (Oxy) autour de l'axe vertical Oz avec la vitesse angulaire  $\omega = \frac{d\theta}{dt}$ , où  $\theta$ 

représente l'angle orienté  $(\vec{l}, \vec{u_r})$  et  $\vec{u_r}$  un vecteur unitaire de (D) voir Fig. 4. Le mouvement du point matériel M sur la droite (D) est décrit par l'équation horaire :  $r = r_0 (1 + \sin \omega t)$ 



où  $r_0$  est une constante positive et  $\vec{r} = \overrightarrow{OM} = r \overrightarrow{u_r}$ .

On appelle mouvement relatif de M son mouvement sur la droite (D) et mouvement absolu son mouvement par rapport au repère  $(O, \vec{i}, \vec{j}, \vec{k})$ .

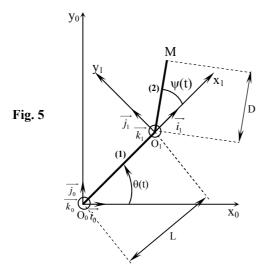
Déterminer, pour l'anneau, dans la base  $(\overrightarrow{u_r}, \overrightarrow{u_\theta})$ :

- 1. la vitesse et l'accélération relatives ;
- 2. la vitesse et l'accélération d'entraînement ;
- 3. l'accélération de Coriolis.

#### Exercice 03

Soit le système de la Figure ci-dessous qui est composé de deux tiges. La première tige est en rotation autour du centre  $O_0$  relativement au référentiel galiléen. Une seconde tige est en rotation autour du centre  $O_1$  relativement à la première tige.

- 1. On s'intéresse au mouvement de la tige (2) relativement à un référentiel  $R_1$  lié à la tige (1). On travaillera dans le repère  $(\vec{i_1}, \vec{j_1}, \vec{k_1})$ . L'angle  $\psi(t)$  évolue de manière quelconque.
- **a.** En se plaçant en coordonnées polaires dans le référentiel  $R_1$ , donner la position, la vitesse et l'accélération du point M;
- **b.** Sur un schéma, tracer les vecteurs  $\overrightarrow{e_{\rho}}$ ,  $\overrightarrow{e_{\theta}}$ ,  $\overrightarrow{v_{/R_1}(M)}$ ,  $\overrightarrow{\gamma_{/R_1}(M)}$  ainsi que les vecteurs accélération tangentielle et accélération normale  $\overrightarrow{\gamma_{N/R_1}(M)}$  et  $\overrightarrow{\gamma_{T/R_1}(M)}$ ;
- **c.** Donner en coordonnées cartésiennes, les vecteurs position, vitesse, accélération du point M relativement au référentiel R<sub>1</sub>;
- **2.** On se place maintenant dans le référentiel  $R_0$ . On travaillera dans la base $(\vec{i_1}, \vec{j_1}, \vec{k_1})$ . L'angle  $\theta(t)$  évolue de manière quelconque. Tous les résultats seront donnés en coordonnées cartésiennes en projection sur la base $(x_1, y_1, z_1)$ .
- **a.** Exprimer le vecteur  $\overline{\omega_{R_1/R_2}}$  dans la base (1);
- **b.** Calculer la vitesse du point P appartenant à (1), point coïncidant au point M, relativement au référentiel  $R_0$ , en projection dans la base (1). (Vitesse d'entraînement);
- **c.** Calculer l'accélération du point P appartenant à (1), point coïncidant au point M, relativement au référentiel R<sub>0</sub>, en projection dans la base (1);
- **d.** Calculer l'accélération de Coriolis du point M de vitesse relative  $\overline{v_{/R_1}(M)}$ , relativement au référentiel  $R_0$ , en projection dans la base (1);
- e. Déduire des questions précédentes la vitesses et l'accélération absolue du point M:  $\overline{v_{/R_0}(M)}$  et  $\overline{\gamma_{/R_0}(M)}$ .



## VII. Mouvements les plus courants

## VII. 1. Mouvement rectiligne uniforme

Il se caractérise par :

✓ une trajectoire rectiligne (une droite)

 $\checkmark$  une vitesse constante (v=cste)

✓ une accélération  $\gamma$  nulle ( $\gamma$ =0)

$$\gamma = 0$$
 or  $v = \frac{dx}{dt} = cste$ 

$$\Rightarrow dx = vdt \quad donc \int_{x_0}^x dx = \int_{t_0}^t vdt = v \int_{t_0}^t dt$$

Donc d'une façon générale

$$x - x_0 = v \cdot (t - t_0)$$

On peut distinguer trois cas:

$$-t_0 = 0$$
;  $x_0 = 0$   $\Rightarrow x = v \cdot t$ ;

$$-t_0 = 0$$
;  $x_0 = x_0 \implies x = v \cdot t + x_0$ ;

$$-t_0 = t_0$$
;  $x_0 = x_0$   $\Rightarrow x = v \cdot (t - t_0) + x_0$ 

#### VII. 2. Mouvement circulaire uniforme

- la trajectoire est circulaire (circonférence) :

vitesse linéaire et angulaire sont des constantes.

#### Loi du mouvement

Espace parcouru :  $S = v \cdot t + S_0$  vitesse linéaire v=cste

S<sub>0</sub>: abscisse circulaire à l'instant origine

v: vitesse constante

S: abscisse du mobile à l'instant t.

Vitesse angulaire:

$$\omega = \frac{d\theta}{dt} = Cste \quad (rd/s)$$

Relation entre v et  $\omega$ .

$$v = \omega \cdot R = R \frac{d\theta}{dt}$$

$$\begin{cases} R : rayon & du \ cercle \\ v & en \ m/s \ vitesse \ linéaire \\ \omega & en \ rd/s \ vitesse \ angulaire \end{cases}$$

Si « T » est la durée d'un tour (période), alors la distance parcourue en 1 Tour est :

$$v \cdot T = 2\pi R$$

$$\Rightarrow v = \frac{2\pi}{T}R = \omega \cdot R \quad \Rightarrow \quad \omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi \cdot f \qquad (f : fréquence)$$

Souvent, la vitesse de rotation est exprimée en tour par seconde ( n tr/s) ou bien en tours par minute (N tr/mn).

Dans ce cas, on écrit:

$$\omega = 2\pi \cdot n = 2\pi \frac{N}{60} = \frac{N\pi}{30} \quad rd/s$$

Avec une abscisse circulaire nulle à l'instant origine ( $S_0=0$ ), on a :

$$S = v \cdot t = \omega R t = \frac{N\pi}{30} R t$$

Angle balayé en radians :

$$\theta = \omega t$$
 et  $\theta = \theta_0 + \omega t$  avec  $\theta_0$  à l'ins  $\tan t$  origine

Il existe une analogie complète entre un mouvement rectiligne uniforme et un mouvement circulaire uniforme.

Accélération d'un point (dans un mouvement circulaire uniforme)

$$-\overrightarrow{\gamma_t} = 0$$
  $car \quad \omega = cste \quad \frac{d\omega}{dt} = 0$ 

$$\vec{\gamma}_n = \omega^2 R \vec{n}$$
,  $\vec{n}$ : vecteur unitaire dirigé vers le centre

d'où 
$$\gamma = \gamma_n = \omega^2 R = \frac{v^2}{R}$$
  $car \quad \omega^2 = \frac{v^2}{R^2}$ 

#### VII. 3. Mouvement rectiligne uniformément varié

✓ trajectoire rectiligne;

✓ accélération constante et non nulle.

$$\gamma = \frac{dv}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2} = cste$$

Si la vitesse croit, le mouvement est uniformément accéléré;

Si la vitesse décroit, le mouvement est uniformément retardé (ou décéléré).

Nous admettons, pour simplifier, que l'origine du temps correspond à l'origine du mouvement, on distingue trois cas :

$$1^{er} cas$$
:

$$x_0 = 0$$
 ,  $v_0 = 0$ 

$$\gamma = cste$$

$$v = \gamma \cdot t$$

$$x = \frac{1}{2} \gamma \cdot t^2$$

# $2^{me} cas$ :

$$x_0 = 0 \quad , \quad v_0 \neq 0$$

$$\gamma = cste$$

$$v = \gamma \cdot t + v_0$$

$$x = \frac{1}{2} \gamma \cdot t^2 + v_0 \cdot t$$

# $\underline{3}^{me} cas$ :

$$x_0 \neq 0 \quad , \quad v_0 \neq 0$$

$$\gamma = cste$$

$$v = \gamma \cdot t + v_0$$

$$x = \frac{1}{2}\gamma \cdot t^2 + v_0 \cdot t + x_0$$

## VII. 4. Mouvement circulaire uniformément varié

✓ trajectoire circulaire

✓ l'accélération angulaire est constante

$$\omega' = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\theta}{dt^2} = \theta'' = cste$$

Si la vitesse angulaire croit, le mouvement est uniformément accéléré ;

Si la vitesse angulaire décroit, le mouvement est uniformément retardé (ou décéléré).

Nous admettons pour simplifier que l'origine du temps correspond à l'origine du mouvement, on distingue trois cas :

# $1^{er} cas$ :

$$S_0=0$$
 ,  $\theta_0=0$  ,  $\omega_0=0$  vitesse angulaire initiale nulle

$$\omega' = \theta'' = cste$$

$$\omega = \omega' \cdot t$$

$$\theta = \frac{1}{2} \omega' \cdot t^2$$

$$2^{me} cas$$
:

$$\begin{split} S_0 &= 0 \quad , \quad \theta_0 = 0 \quad , \quad \omega_0 \neq 0 \quad \text{vitesse angulaire initiale} \quad \text{non nulle} \\ \omega' &= \theta'' = cste \\ \omega &= \omega' \cdot t + \omega_0 \qquad \qquad \text{avec} \quad v = \omega R \qquad \text{et} \quad s = v \, t \\ \theta &= \frac{1}{2} \, \omega' \cdot t^2 + \omega_0 t \qquad \qquad R : rayon \; correspondant \; au \; po \; \text{int} \; considéré \end{split}$$

# $3^{me}$ cas:

$$\begin{split} S_0 \neq 0 &, \quad \theta_0 \neq 0 \quad, \quad \omega_0 \neq 0 \\ \omega' = \theta'' = cste \\ \omega = \omega' \cdot t + \omega_0 & avec \quad v = \omega R \ et \quad S = v \, t + S_0 \\ \theta = \frac{1}{2} \, \omega' \cdot t^2 + \omega_0 t + \theta_0 & \end{split}$$

Accélération d'un point situé au rayon R

$$\overrightarrow{\gamma} \begin{cases} \overrightarrow{\gamma_t} = R \frac{d\omega}{dt} \overrightarrow{\tau} & \gamma_t = R \frac{d\omega}{dt} = R \omega' \\ \overrightarrow{\gamma_n} = \omega^2 R \overrightarrow{n} & \gamma_n = \omega^2 R = \frac{v^2}{R} \end{cases}$$

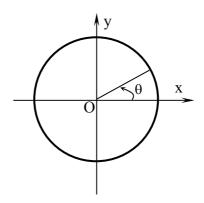
# VII. 5. Application

#### **Exercice**

On considère une roue turbine tournant à la vitesse de rotation de  $N_0$ = 10 000 tr/mn. Après coupure du courant la turbine s'arrête en 3 mn.

- 1. A quel type de mouvement avons-nous à faire après la coupure du courant? que peut on en déduire en ce qui concerne l'accélération ?
- 2. Déterminez l'équation du mouvement  $\theta(t) = f(t)$  et calculer les valeurs de la vitesse angulaire et l'accélération angulaire, sachant qu'à t=0 on a  $\theta_0$ =0.
- 3. Calculer le nombre de tours qu'effectue la turbine jusqu'à l'arrêt.

**Rq**: On exprimera les angles en radian.



# VII. Terminologie ( المصطلحات )

نقطة مادية.
الأبعاد.
حركيات النقطة المادية.
يعتبر كنقطة مادية
متمركز في نقطة.
مهمل ً
مركز الكتلة
مسار
متتالية
خطي.
منحني
معادلة الحركة .
المعادلة الزمنية.
تعريف ضمني للحركة
مركبة.
فاصلة منحنية .
الترتيبية
متحرك
مجال.
<u>قبلي.</u> .
بعدي
تحويل أو تغيير المبدأ.
حركة مستقيمة منتظمة.
سرعة لحظية .
سرعة متوسطة
سرعة خطية
سرعة زاوية.
سرعة دورانية
سرعة إبتدائية
مماسي
إحداثيات ديكار تية
بالتماثل/بالمماثلة
شعاع الوحدة
عبارة
نصف قطر الإنحناء
مركز الإنحناء.
ثابت.
نقطة ساكنة.
حركيات الجسم الصلب.
حركة إنسحابية
حركة دورانية
معلم
تواتر/تردد
زاوية ممسوحة.
ركة مستقيمة متغيرة بانتظام.