

---

## Dynamique dans un référentiel non galiléen

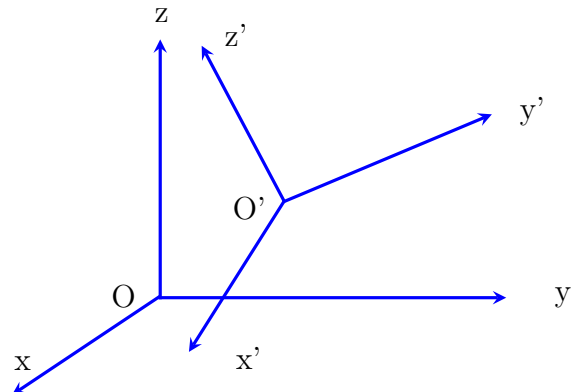
---

# Table des matières

<b>1</b>	<b>Généralité</b>	<b>2</b>
<b>2</b>	<b>Etude cinématique</b>	<b>3</b>
2.1	Vecteur rotation d'entraînement . . . . .	3
2.2	Relation fondamentale de la dérivation . . . . .	4
2.3	Composition des vitesses . . . . .	5
2.4	Composition des accélérations . . . . .	6
<b>3</b>	<b>Dynamique dans un référentiel non galiléen</b>	<b>8</b>
3.1	Principe de la relativité galiléen . . . . .	8
3.2	Lois de la dynamique dans un référentiel non galiléen . . . . .	9
3.2.1	Principe fondamental de la dynamique en référentiel non galiléen . . . . .	9
3.3	Théorème du moment cinétique en référentiel non galiléen . . . . .	10
3.4	Théorème de l'énergie cinétique dans un référentiel non galiléen . . . . .	10
3.5	Energie mécanique d'un point matériel dans un référentiel non galiléen $R'$ . . . . .	11
3.5.1	Energie potentielle d'entraînement centrifuge . . . . .	11
3.5.2	Théorème de l'énergie mécanique . . . . .	11
<b>4</b>	<b>Application : Poids d'un point matériel</b>	<b>12</b>
4.1	Référentiel géocentrique-Référentiel terrestre . . . . .	12
4.2	Champ gravitationnel . . . . .	13
4.3	Poids d'un corps . . . . .	13

# 1 Généralité

- $R(O, x, y, z, t)$  : référentiel galiléen fixe
- $R'(O', x', y', z', t')$  : référentiel en mouvement par rapport à R



- le repère  $R$ , fixe dit repère absolu
- le mouvement d'un point matériel M par rapport à R est qualifié du mouvement absolu
- le repère  $R'$ , en mouvement dit repère relatif
- le mouvement d'un point matériel M par rapport à  $R'$  est qualifié du mouvement relatif

► En mécanique classique non relativiste ( $v \ll C$ ) le temps est absolu, c'est-à-dire, ne dépend pas du référentiel donc  $t = t'$ .

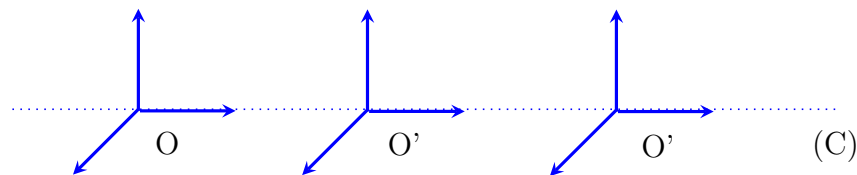
► On distingue entre les mouvements relatifs suivants :

- **translation** : les axes de  $R'$  restent parallèles à ceux de  $R$  donc les vecteurs de base de  $R'$  restent invariables au cours du temps

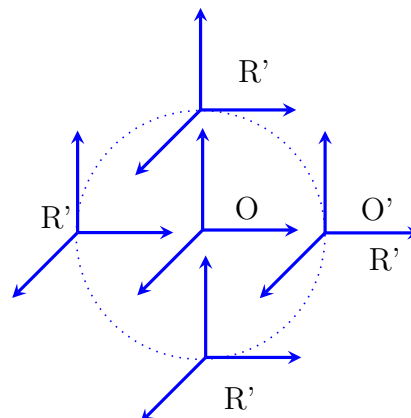
$$\vec{e}_x = \vec{e}_{x'}; \vec{e}_y = \vec{e}_{y'}; \vec{e}_z = \vec{e}_{z'}$$

On distingue entre deux types :

- **translation rectiligne** : L'origine  $O'$  de  $R'$  décrit une courbe rectiligne



- **translation circulaire** : l'origine  $O'$  de  $R'$  décrit un cercle



► **mouvement de rotation**

## 2 Etude cinématique

### 2.1 Vecteur rotation d'entraînement

Considérons deux référentiels

- un référentiel  $R(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$
- un référentiel  $R'(O', \vec{e}_{x'}, \vec{e}_{y'}, \vec{e}_{z'})$  en mouvement par rapport à  $R$

• **Définition 1** : On appelle mouvement d'entraînement, le mouvement du référentiel  $R'$  par rapport à  $R$

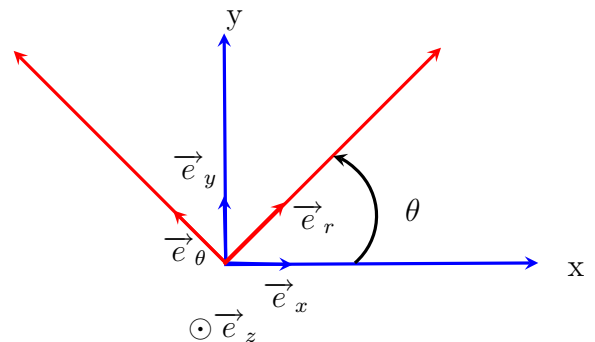
- le mouvement général de  $R'$  par rapport à  $R$  se décompose en :
  - ▶ un mouvement de translation par rapport à  $R$  caractérisé par le vecteur vitesse  $\vec{v}(O'/R) = \left( \frac{d\vec{OO'}}{dt} \right)_R$
  - ▶ mouvement de rotation par rapport à  $R$  caractérisé par le vecteur rotation d'entraînement  $\vec{\omega}(R'/R)$

• **Définition 2** : le vecteur rotation d'entraînement  $\vec{\omega}(R'/R)$  d'un référentiel  $R'(O', \vec{e}_{x'}, \vec{e}_{y'}, \vec{e}_{z'})$  par rapport au référentiel  $R(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$  caractérise la rotation de  $R'$  par rapport à  $R$  tel que :

- ▶  $\left( \frac{d\vec{e}_{x'}}{dt} \right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{x'}$
- ▶  $\left( \frac{d\vec{e}_{y'}}{dt} \right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{y'}$
- ▶  $\left( \frac{d\vec{e}_{z'}}{dt} \right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{z'}$

• Exemple

- ▶  $R(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$  : repère absolu
- ▶  $R'(O, \vec{e}_r, \vec{e}_\theta, \vec{e}_z)$  : repère relatif



- ▶  $\vec{e}_r$  et  $\vec{e}_\theta$  sont des vecteurs liés à  $R'$  donc sont fixes dans  $R'$  donc
 
$$\left( \frac{d\vec{e}_r}{dt} \right)_{R'} = \left( \frac{d\vec{e}_\theta}{dt} \right)_{R'} = \vec{0}$$
- ▶  $\left( \frac{d\vec{e}_r}{dt} \right)_R = \dot{\theta} \vec{e}_\theta$  avec  $\vec{e}_\theta = \vec{e}_z \wedge \vec{e}_r$  donc

$$\left( \frac{d\vec{e}_r}{dt} \right)_R = \dot{\theta} \vec{e}_z \wedge \vec{e}_r$$

►  $\left(\frac{d\vec{e}_\theta}{dt}\right)_R = -\dot{\theta}\vec{e}_r$  avec  $\vec{e}_r = -\vec{e}_z \wedge \vec{e}_\theta$  donc

$$\left(\frac{d\vec{e}_\theta}{dt}\right)_R = \dot{\theta}\vec{e}_z \wedge \vec{e}_\theta$$

► le vecteur rotation d'entraînement est

$$\vec{\omega}(R'/R) = \dot{\theta}\vec{e}_z$$

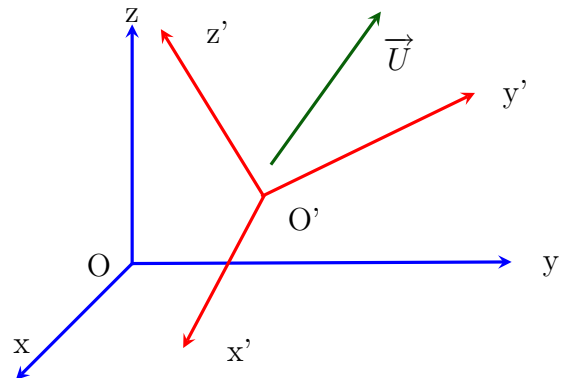
$$\left(\frac{d\vec{e}_r}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_r \text{ et } \left(\frac{d\vec{e}_\theta}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_\theta$$

### • Propriétés

- $\vec{\omega}(R'/R)$  est porté par l'axe de rotation
- $\vec{\omega}(R'/R) = -\vec{\omega}(R/R')$
- $\vec{\omega}(R_1/R_3) = \vec{\omega}(R_1/R_2) + \vec{\omega}(R_2/R_3)$  : relation de Châles

## 2.2 Relation fondamentale de la dérivation

- $R(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$  repère absolu
- $R'(O', \vec{e}_{x'}, \vec{e}_{y'}, \vec{e}_{z'})$  repère relatif
- $\vec{\omega}(R'/R)$  : vecteur rotation d'entraînement de  $R'$  par rapport à  $R$
- $\vec{U} = U_{x'}\vec{e}_{x'} + U_{y'}\vec{e}_{y'} + U_{z'}\vec{e}_{z'}$  : vecteur libre non liée à  $R'$



►  $\left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_{R'} = \frac{dU_{x'}}{dt}\vec{e}_{x'} + \frac{dU_{y'}}{dt}\vec{e}_{y'} + \frac{dU_{z'}}{dt}\vec{e}_{z'}$

►  $\left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_R = \frac{dU_{x'}}{dt}\vec{e}_{x'} + \frac{dU_{y'}}{dt}\vec{e}_{y'} + \frac{dU_{z'}}{dt}\vec{e}_{z'} + U_{x'}\left(\frac{d\vec{e}_{x'}}{dt}\right)_R + U_{y'}\left(\frac{d\vec{e}_{y'}}{dt}\right)_R + U_{z'}\left(\frac{d\vec{e}_{z'}}{dt}\right)_R$

► 
$$\begin{cases} \left(\frac{d\vec{e}_{x'}}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{x'} \\ \left(\frac{d\vec{e}_{y'}}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{y'} \\ \left(\frac{d\vec{e}_{z'}}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{e}_{z'} \end{cases}$$

► on obtient la relation fondamentale de la dérivation

$$\left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_R = \left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_{R'} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{U}$$

► Cas particulier

- si  $\vec{U}$  est lié à  $R'$  on retrouve :

$$\left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_R = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{U}$$

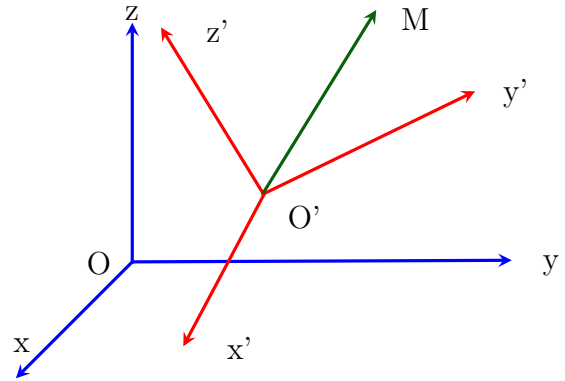
- pour le mouvement de translation  $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$  on trouve

$$\left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_R = \left(\frac{d\vec{U}}{dt}\right)_{R'}$$

la dérivation ne dépend pas du référentiel

## 2.3 Composition des vitesses

- $R(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$  repère absolu
- $R'(O', \vec{e}_{x'}, \vec{e}_{y'}, \vec{e}_{z'})$  repère relatif
- $\vec{\omega}(R'/R)$  : vecteur rotation d'entraînement de  $R'$  par rapport à  $R$
- $M$  un point mobile dans  $R'$
- $\vec{OM} = x\vec{e}_x + y\vec{e}_y + z\vec{e}_z$
- $\vec{O'M} = x'\vec{e}_{x'} + y'\vec{e}_{y'} + z'\vec{e}_{z'}$



- vitesse relative  $\vec{v}_r$  : C'est la vitesse du point  $M$  dans le référentiel relatif  $R'$  :

$$\vec{v}_r(M) = \vec{v}(M/R') = \dot{x}'\vec{e}_{x'} + \dot{y}'\vec{e}_{y'} + \dot{z}'\vec{e}_{z'}$$

- vitesse absolue  $\vec{v}_a$  : C'est la vitesse du point  $M$  dans le référentiel absolu  $R$  :

$$\vec{v}_a(M) = \vec{v}(M/R) = \dot{x}\vec{e}_x + \dot{y}\vec{e}_y + \dot{z}\vec{e}_z$$

►  $\vec{OM} = \vec{OO'} + \vec{O'M}$

►  $\vec{V}(M/R) = \left(\frac{d\vec{OM}}{dt}\right)_R = \frac{d}{dt}(\vec{OO'} + \vec{O'M})_R = \left(\frac{d\vec{OO'}}{dt}\right)_R + \left(\frac{d\vec{O'M}}{dt}\right)_R$

►  $\vec{V}(M/R) = \vec{V}(O'/R) + \left(\frac{d\vec{O'M}}{dt}\right)_{R'} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{O'M} = \vec{V}(M/R') + \vec{V}_e(M/R)$

- vitesse relative  $\vec{V}_r = \vec{V}(M/R') = \left(\frac{d\vec{O'M}}{dt}\right)_{R'}$

- vitesse d'entraînement :  $\vec{V}_e = \vec{V}(O'/R) + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{O'M}$

- loi de composition des vitesses

$$\vec{V}_a = \vec{V}(M/R) = \vec{V}_r + \vec{V}_e$$

- $\vec{V}_a$  : vitesse absolue du point M
- $\vec{V}_r$  : vitesse relative du point M
- $\vec{V}_e$  : vitesse d'entraînement du point M

- Vitesse d'entraînement-Notion de point coïncident

- **Point coïncident**  $M_c$  : C'est un point fixe dans le référentiel  $R'$  relatif coïncidant avec le point  $M$  à l'instant  $t$ .

- $\vec{V}(M_c/R') = \vec{0}$  donc

$$\vec{V}(M_c/R) = \vec{V}(O'/R) + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M} = \vec{V}_e(M/R)$$

- **conclusion** : la vitesse d'entraînement d'un point matériel M représente la vitesse absolue d'un point  $M_c$  fixe dans  $R'$  et qui coïncide avec le point  $M$  à l'instant  $t$ .

- **Cas particuliers**

- Dans le cas d'un mouvement de translation :  $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$

$$\vec{V}(M/R) = \vec{V}(M/R') + \vec{V}(O'/R)$$

- si  $O = O'$  alors  $\vec{V}_e(M) = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{OM}$

$$\vec{V}(M/R) = \vec{V}(M/R') + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{OM}$$

- si  $O = O'$  et si  $M$  est lié à  $R'$

$$\vec{V}(M/R) = \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{OM}$$

c'est une rotation pure autour de  $\vec{\omega}$

## 2.4 Composition des accélérations

- **Accélération absolue**  $\vec{a}$  : accélération d'un point matériel  $M$  dans un référentiel absolu  $R$

$$\vec{a} = \vec{a}(M/R) = \left( \frac{d\vec{V}(M/R)}{dt} \right)_R = \left( \frac{d^2 \overrightarrow{OM}}{dt^2} \right)_R = \ddot{x} \vec{e}_x + \ddot{y} \vec{e}_y + \ddot{z} \vec{e}_z$$

- **Accélération relative**  $\vec{a}_r$  : accélération d'un point matériel  $M$  dans un référentiel relative  $R'$

$$\vec{a}_r = \vec{a}(M/R') = \left( \frac{d\vec{V}(M/R')}{dt} \right)_{R'} = \left( \frac{d^2 \overrightarrow{O'M}}{dt^2} \right)_{R'} = \ddot{x}' \vec{e}_{x'} + \ddot{y}' \vec{e}_{y'} + \ddot{z}' \vec{e}_{z'}$$

- $\vec{V}(M/R) = \vec{V}(M/R') + \vec{V}(O'/R) + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M}$
  - $\vec{a}(M/R) = \left( \frac{d\vec{V}(M/R')}{dt} \right)_R + \left( \frac{d\vec{V}(O'/R)}{dt} \right)_R + \frac{d\vec{\omega}(R'/R)}{dt} \wedge \overrightarrow{O'M} + \vec{\omega} \wedge \left( \frac{d\overrightarrow{O'M}}{dt} \right)_R$
  - $\left( \frac{d\vec{V}(M/R')}{dt} \right)_R = \left( \frac{d\vec{V}(M/R')}{dt} \right)_{R'} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R')$
  - $\left( \frac{d\overrightarrow{O'M}}{dt} \right)_R = \left( \frac{d\overrightarrow{O'M}}{dt} \right)_{R'} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M}$
  - $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R') + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R') + \vec{a}(O'/R) + \frac{d\vec{\omega}(R'/R)}{dt} \wedge \overrightarrow{O'M} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \left[ \left( \frac{d\overrightarrow{O'M}}{dt} \right)_{R'} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M} \right]$
  - $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R') + \vec{a}(O'/R) + \frac{d\vec{\omega}(R'/R)}{dt} \wedge \overrightarrow{O'M} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge (\vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M}) + 2\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R')$
- donc

$$\vec{a} = \vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R') + \vec{a}_{ent} + \vec{a}_c$$

c'est la loi de composition des accélérations

- $\vec{a}(M/R)$  : accélération absolue
- $\vec{a}(M/R') = \vec{a}_r$  : accélération relative
- $\vec{a}_{ent}$  : accélération d'entraînement

$$\vec{a}_{ent} = \vec{a}(O'/R) + \frac{d\vec{\omega}(R'/R)}{dt} \wedge \overrightarrow{O'M} + \vec{\omega}(R'/R) \wedge (\vec{\omega}(R'/R) \wedge \overrightarrow{O'M})$$

l'accélération d'entraînement d'un point matériel M est l'accélération absolue d'un point  $M_c$  fixe dans  $R'$  et qui coïncide avec le point M à l'instant t .

- $\vec{a}_c$  : accélération de Coriolis

$$\vec{a}_c = 2\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R')$$

l'accélération de Coriolis disparaît lorsque :

- ▶  $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$  : le référentiel  $R'$  est en translation par rapport à  $R$
- ▶  $\vec{V}_r = \vec{V}(M/R') = \vec{0}$  : le point M est à l'équilibre dans

### ► Cas particuliers

#### ▶ mouvement de translation

- $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$
- $\overrightarrow{OM} = \overrightarrow{OO'} + \overrightarrow{O'M}$
- $\vec{V}(M/R) = \vec{V}(O'/R) + \vec{V}(M/R')$
- $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(O'/R) + \vec{a}(M/R')$

- $\vec{a}_e = \vec{a}(O'/R)$ ;  $\vec{a}_r = \vec{a}(M/R')$  et  $\vec{a}_c = \vec{0}$

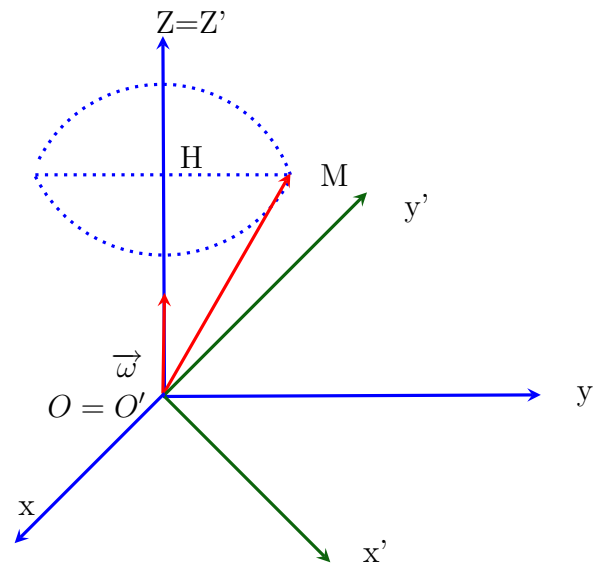
► mouvement de rotation autour d'un axe fixe  $Oz$

la rotation se fait autour de l'axe commun  $Oz = O'z'$

H : la projection orthogonale de M sur

$$\vec{OM} = \vec{OH} + \vec{HM}$$

$$\vec{\omega} = \omega \vec{e}_z$$



$$\vec{a}_e = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \wedge \vec{HM} - \vec{\omega}^2 \vec{HM}$$

si la rotation est uniforme  $\vec{\omega} = \omega \vec{e}$

$$\vec{a}_e = -\omega^2 \vec{HM}$$

► Remarque :  $\vec{a}_e \neq \frac{d\vec{V}_e}{dt}$

### 3 Dynamique dans un référentiel non galiléen

#### 3.1 Principe de la relativité galiléen

- Un référentiel galiléen est-il unique ?
- Considérons un point matériel M isolé dans deux référentiels galiléens  $R$  et  $R'$
- $\vec{a}(M/R) = \vec{0}$  : M est isolé dans  $R$
- $\vec{a}(M/R') = \vec{0}$  : M est isolé dans  $R'$
- la loi de composition des accélérations  $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R') + \vec{a}_e + \vec{a}_c$   
donc

$$\vec{a}_e + 2\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R') = \vec{0}$$

cette relation doit être réalisée pour toutes positions et toutes vitesses du point M, ceci impose :

- $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$  :  $R'$  est en translation par rapport à  $R$
- $\vec{a}_e = \vec{0}$  : la translation est rectiligne uniforme

• **Conclusion** : Toutes les référentiels galiléens sont en translation rectiligne uniforme par rapport à l'un d'autre eux .



- la loi de composition des accélération, si la particule M n'est pas isolée, donne pour les deux référentiels en translation rectiligne uniforme l'un par rapport à l'autre :  $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R')$  donc  $m\vec{a}(M/R) = m\vec{a}(M/R')$

$$\vec{F} = \vec{F}'$$

$\vec{F}$  : résultant des forces appliquées sur M dans R

$\vec{F}'$  : résultant des forces appliquées sur M dans  $R'$

- **Principe de relativité galiléenne** : Les lois fondamentales de la mécanique sont invariantes par changement de référentiel galiléen .

### 3.2 Lois de la dynamique dans un référentiel non galiléen

#### 3.2.1 Principe fondamental de la dynamique en référentiel non galiléen

Considérons un point matériel M de masse m soumise à la résultante des forces  $\vec{F}$  dans un référentiel galiléen R. Soit  $R'$  un référentiel non galiléen en mouvement quelconque par rapport à R .

- P.F.D dans R :  $\vec{F} = m\vec{a}(M/R)$
- $\vec{a}(M/R) = \vec{a}(M/R') + \vec{a}_e + \vec{a}_c$
- $\vec{F} - m\vec{a}_e - m\vec{a}_c = m\vec{a}(M/R')$
- donc

$$\vec{F} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic} = m\vec{a}(M/R')$$

- $\vec{F}_{ie} = -m\vec{a}_e$  : force d'inertie d'entraînement
- $\vec{F}_{ic} = -m\vec{a}_c$  : force d'inertie de Coriolis

- **Conclusion** : la relation fondamentale de la dynamique dans référentiel non galiléen  $R'$  s'écrit sous la forme :

$$\vec{F} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic} = m\vec{a}(M/R')$$

#### ► Cas particuliers

##### ► $R'$ en mouvement de translation par rapport à R

- $\vec{\omega}(R'/R) = \vec{0}$  donc  $\vec{a}_c = 2\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R') = \vec{0}$
- $\vec{F}_{ic} = \vec{0}$
- $\vec{F}_{ie} = -m\vec{a}_e = -m\vec{a}(O'/R)$

##### ► $R'$ en Rotation uniforme autour d'un axe fixe $Oz$ : $O \equiv O'$ et $\vec{\omega}(R'/R) = \omega \vec{e}_z$

- H la projection orthogonale de M sur  $Oz$
- $\vec{a}_e = -\omega^2 \overrightarrow{HM}$
- $\vec{F}_{ie} = m\omega^2 \overrightarrow{HM}$

#### ► Remarque

- si le point matériel est en équilibre dans  $R'$  :  $\vec{V}(M/R') = \vec{0}$  donc  $\vec{F}_{ic} = \vec{0}$

$$\vec{F} + \vec{F}_{ie} = \vec{0}$$

- les forces d'inertie sont des **pseudo-forces** car d'une part elles ne résultent pas d'une interaction et d'autre part elles ne sont pas invariantes par changement de référentiel, ce sont des **forces de repère**.

### 3.3 Théorème du moment cinétique en référentiel non galiléen

Soit  $R'$  un référentiel non galiléen. Le moment cinétique  $\vec{L}_{O'}$  en  $O'$  du point matériel  $M$  de masse  $m$  dans le référentiel non galiléen  $R'$  est défini par

$$\vec{L}_{O'} = \vec{O'M} \wedge m\vec{V}(M/R')$$

- $\left(\frac{d\vec{L}_{O'}}{dt}\right)_{R'} = \left(\frac{d\vec{O'M}}{dt}\right)_{R'} \wedge m\vec{V}(M/R') + \vec{O'M} \wedge m\vec{a}(M/R')$
- $\left(\frac{d\vec{O'M}}{dt}\right)_{R'} = \vec{V}(M/R')$
- $\left(\frac{d\vec{L}_{O'}}{dt}\right)_{R'} = \vec{O'M} \wedge (\vec{F} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic})$
- le théorème du moment cinétique en  $O'$ , point fixe de  $R'$ , est applicable au point matériel  $M$  de masse  $m$  à condition de faire intervenir les forces d'inertie

$$\left(\frac{d\vec{L}_{O'}}{dt}\right)_{R'} = \vec{\mathcal{M}}_{O'}(\vec{F}) + \vec{\mathcal{M}}_{O'}(\vec{F}_{ie}) + \vec{\mathcal{M}}_{O'}(\vec{F}_{ic})$$

$\vec{F}$  : résultante des forces appliquées sur  $M$

### 3.4 Théorème de l'énergie cinétique dans un référentiel non galiléen

- force de Coriolis :  $\vec{F}_{ic} = -m\vec{a}_c(M) = -2m\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R')$
- $\delta W(\vec{F}_{ic}) = \vec{F}_{ic} \cdot d\vec{O'M} = \vec{F}_{ic} \cdot \vec{V}(M/R')dt = -2m(\vec{\omega}(R'/R) \wedge \vec{V}(M/R')) \cdot \vec{V}(M/R')dt$  donc

$$W(\vec{F}_{ic}) = 0$$

La force d'inertie de Coriolis ne travaille pas

- la puissance de la force de Coriolis :  $\mathcal{P}(\vec{F}_{ic}) = \vec{F}_{ic} \cdot \vec{V}(M/R') = 0$
- l'énergie cinétique de  $M$  dans  $R'$  :  $\mathcal{E}_c = \frac{1}{2}m\vec{V}^2(M/R')$
- $\left(\frac{d\mathcal{E}_c}{dt}\right)_{R'} = m\vec{V}(M/R') \cdot \vec{a}(M/R') = \vec{V}(M/R') \cdot (\vec{F} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic})$   
 $= \mathcal{P}(\vec{F}) + \mathcal{P}(\vec{F}_{ie}) + \mathcal{P}(\vec{F}_{ic})$

- Théorème de la puissance cinétique

$$\left(\frac{dE_c}{dt}\right)_{R'} = \mathcal{P}(\vec{F}) + \mathcal{P}(\vec{F}_{ie})$$

- la variation de l'énergie cinétique :

$$\Delta \mathcal{E}_c = \mathcal{E}_c(t_2) - \mathcal{E}_c(t_1) = \int_{t_1}^{t_2} \mathcal{P}(\vec{F}) dt + \int_{t_1}^{t_2} \mathcal{P}(\vec{F}_{ie}) dt$$

- Théorème de l'énergie cinétique

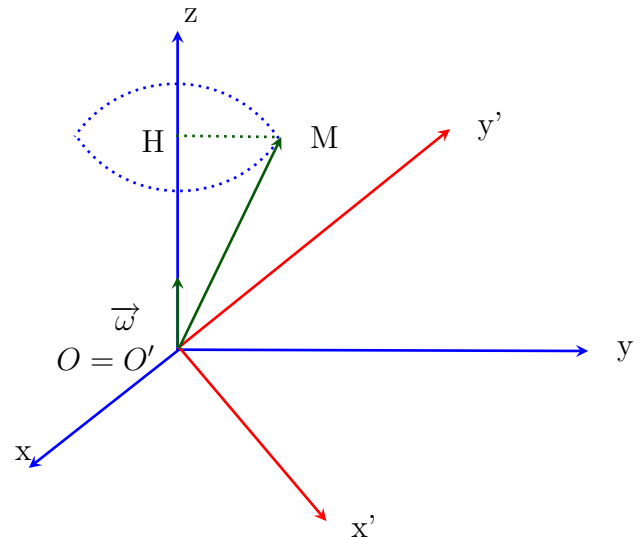
$$\Delta \mathcal{E}_c = W(\vec{F}) + W(\vec{F}_{ie})$$

### 3.5 Energie mécanique d'un point matériel dans un référentiel non galiléen R'

#### 3.5.1 Energie potentielle d'entraînement centrifuge

- la force d'inertie d'entraînement travaille mais en général non conservative .
- dans le cas où le référentiel  $R'$  est en rotation uniforme autour de l'axe  $(Oz)$  du référentiel galiléen  $R$ , on peut définir une énergie potentielle d'entraînement centrifuge .

- $R(Ox,y,z)$  repère absolu galiléen
- $R'(O,x',y',z')$  repère relatif non galiléen
- $\vec{\omega}(R'/R) = \omega \vec{e}_z = cte$
- $\vec{a}_e = -\omega^2 \overrightarrow{HM}$
- $\vec{F}_{ie} = -m \vec{a}_e = m\omega^2 \overrightarrow{HM}$
- $\delta W = \vec{F}_{ie} \cdot d\overrightarrow{OM} = m\omega^2 \cdot \overrightarrow{HM} \cdot d\overrightarrow{OM}$   
 $= m\omega^2 \overrightarrow{HM} (d\overrightarrow{OH} + d\overrightarrow{HM})$   
 $= m\omega^2 d \left( \frac{\overrightarrow{HM}^2}{2} + cte \right)$
- $\overrightarrow{HM} = r \vec{e}_r$



$$\mathcal{E}_p = \frac{1}{2} m \omega^2 r^2 + cte$$

#### 3.5.2 Théorème de l'énergie mécanique

On note par  $\vec{F}^{nc}$  : la résultante des forces non conservative dans un référentiel non galiléen

- Théorème de puissance mécanique

$$\left( \frac{d\mathcal{E}_m(M/R')}{dt} \right)_{R'} = \mathcal{P}(\vec{F}^{nc})$$

- Théorème de l'énergie mécanique

$$\Delta\mathcal{E}_m(M/R') = W(\vec{F}^{nc}(M/R'))$$

• **Remarque** : si  $\vec{F}_{ie}$  ne dérive pas de l'énergie de l'énergie potentielle ,on la classe dans les forces non conservatives.

## 4 Application : Poids d'un point matériel

### 4.1 Référentiel géocentrique-Référentiel terrestre

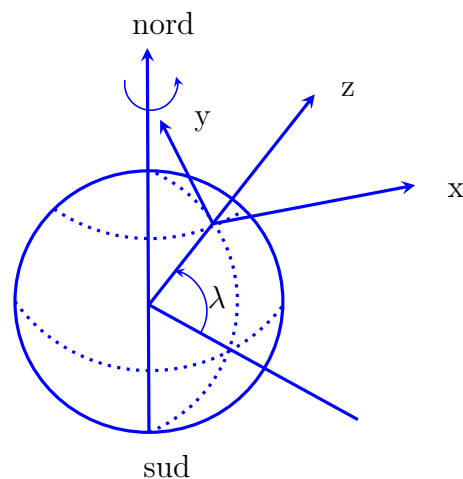
- **Référentiel géocentrique** : c'est un référentiel de centre confondu avec le centre de la terre et les axes sont parallèle à ceux de Copernic.

- le référentiel géocentrique  $R_G(G, \vec{e}_{xg}, \vec{e}_{yg}, \vec{e}_{zg})$  est en mouvement de translation circulaire par rapport au référentiel de Copernic  $R_C(C, \vec{e}_{xc}, \vec{e}_{yc}, \vec{e}_{zc})$  avec une accélération  $\vec{a}(G/R_c)$  donc le référentiel géocentrique n'est pas galiléen.
- Dans le cas où la durée de l'expérience est très petite devant la période du mouvement de la terre ( $T = 365j$ ) le référentiel géocentrique est considéré comme galiléen.

- **Référentiel terrestre** : c'est un référentiel de centre lié à la surface de la terre et muni d'une base orthonormée directe  $(\vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$  telle que :

- $\vec{e}_x$  est orienté vers l'est
- $\vec{e}_y$  est orienté vers le nord
- $\vec{e}_z$  est orienté suivant la verticale du point M

- le référentiel terrestre est en mouvement de rotation uniforme avec une vitesse angulaire  $\vec{\omega} = \overrightarrow{cte}$  suivant l'axe des pôles sud-nord, donc le référentiel terrestre est non galiléen.
- dans l'hypothèse précédente on peut considérer le référentiel terrestre comme galiléen .



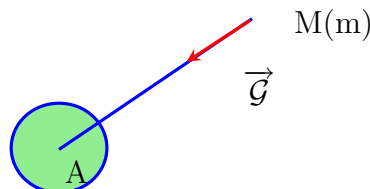
## 4.2 Champ gravitationnel

- tout corps  $A$  de masse  $m_A$  crée en tout point  $M$  de l'espace un champ de gravitationnel  $\vec{\mathcal{G}}_A(M)$
- la force exercée par le corps  $A$  sur un point matériel  $M$  de masse  $m$  est

$$\vec{F}_{A \rightarrow M} = m \vec{\mathcal{G}}_A(M)$$

- si le corps  $A$  est de forme sphérique

$$\vec{\mathcal{G}}_A(M) = -G \frac{m_A}{r^2} \vec{e}_r$$



## 4.3 Poids d'un corps

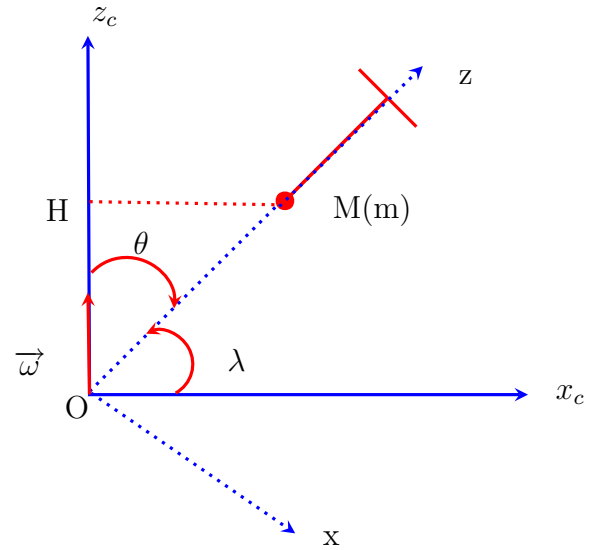
- **Définition expérimentale** : le poids  $\vec{P}$  d'un corps ou la force de pesanteur est défini expérimentalement comme l'opposé de la force qui le maintient en équilibre dans un référentiel terrestre.

- Considérons un point matériel suspendu à un fil, le poids est la force qui compense la tension  $\vec{T}$  du fil

$$\vec{P} = -\vec{T}$$

le point M est soumis aux forces suivantes

- $\vec{F}_{grav} = m\vec{\mathcal{G}}_T(M)$  : force gravitationnelle
- $\vec{T}$  : tension du fil
- $\vec{F}_{ie}$  : force d'inertie d'entraînement
- $\vec{F}_{ic}$  : force d'inertie de Coriolis



- $\vec{\omega} = \omega \vec{e}_{z_c}$  : le mouvement de rotation est uniforme
- P.F.D dans  $R_T$  :  $m\vec{a}(M/R_T) = \vec{F}_{grav} + \vec{T} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic}$
- $\vec{V}(M/R_T) = \vec{0} \Rightarrow \vec{F}_{ic} = \vec{0}$
- $\vec{F}_{ie} = -m\vec{\omega} \wedge (\vec{\omega} \wedge \vec{OM}) = m\omega^2 \vec{HM}$
- $\vec{T} + m\omega^2 \vec{HM} + m\vec{\mathcal{G}}_T(M) = \vec{0}$
- $\vec{T} = -m(\vec{\mathcal{G}}_T(M) + \omega^2 \vec{HM}) = -m\vec{g} = -\vec{P}$

$$\vec{g} = \vec{\mathcal{G}}_T(M) + \omega^2 \vec{HM}$$

- $\vec{\mathcal{G}}_T$  : est centripète (dirigé vers le centre de la terre)
- $\vec{g}$  : n'est pas centripète

