Chapitre

Référentiels non galiléens

Soit R_1 galiléen et R_2 le référentiel quelconque

6. Rappels

- $\omega = \frac{2\pi}{T}$ avec T le temps mis pour faire un tour.
- $v=R_c imes \omega$ dans un mouvement circulaire.
- · Dans un mouvement circulaire, l'angle parcouru vaut $\varphi = \omega \times t$

6. Passage d'un référentiel à un autre

 π

Théorème 2.1 : Égalité du vecteur position

$$\overrightarrow{O_1M} = \overrightarrow{O_1O_2} + \overrightarrow{O_2M}$$

$$\begin{split} \overrightarrow{V_1} &= \frac{\mathrm{d}\overrightarrow{OM_1}}{\mathrm{d}t} \\ &= \frac{\mathrm{d}\overrightarrow{O_1O_2}}{\mathrm{d}t} + \frac{\mathrm{d}\overrightarrow{OM_2}}{\mathrm{d}t} \\ &= \overrightarrow{V_0} + \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}}) \\ &= \overrightarrow{V_0} + (\overrightarrow{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \overrightarrow{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \overrightarrow{z_2}\overrightarrow{e_{z2}}) + (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}}) \\ &= \overrightarrow{v_e} + \overrightarrow{v_2} \end{split}$$

Théorème 2.2 : Égalité du vecteur vitesse

$$\overrightarrow{v_1} = \overrightarrow{v_e} + \overrightarrow{v_2}$$
 avec $\overrightarrow{v_e} = \overrightarrow{v_0} + (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}})$ et $\overrightarrow{v_2} = \overrightarrow{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \overrightarrow{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \overrightarrow{z_2}\overrightarrow{e_{z2}}$

$$\overrightarrow{a_1} = \frac{\mathbf{d}}{\mathbf{d}t}(\overrightarrow{V_0}) + (\ddot{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \ddot{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \ddot{z_2}\overrightarrow{e_{z2}}) + 2(\ddot{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \ddot{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \ddot{z_2}\overrightarrow{e_{z2}}) + (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}})$$

$$\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{a_0} + (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}})$$

$$\overrightarrow{a_c} = 2(\dot{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \dot{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \dot{z_2}\overrightarrow{e_{z2}})$$
On a
$$\overrightarrow{a_1} = \overrightarrow{a_2} + \overrightarrow{a_e} + \overrightarrow{a_c}$$
Accélération d'entrainement

Accélération de coriolis

Théorème 2.3 : Égalité du vecteur accelération

$$\overrightarrow{a_1} = \overrightarrow{a_2} + \overrightarrow{a_e} + \overrightarrow{a_c}$$

$$\text{avec } \overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{a_0} + (x_2\overrightarrow{e_{x2}} + y_2\overrightarrow{e_{y2}} + z_2\overrightarrow{e_{z2}}) \text{ et } \overrightarrow{a_c} = 2(\dot{x_2}\overrightarrow{e_{x2}} + \dot{y_2}\overrightarrow{e_{y2}} + \dot{z_2}\overrightarrow{e_{z2}})$$

Propriétés

- Si les 2 référentiels sont galiléens, les 2 accélérations sont égales : $\overrightarrow{a_1} = \overrightarrow{a_2}$
- Si $\overrightarrow{v_2} = 0$, $\overrightarrow{a_c} = 0$
- Si $\overrightarrow{e_1}//\overrightarrow{e_2}$, $\overrightarrow{a_c} = 0$, $\overrightarrow{a_e} = 0$, $\overrightarrow{a_1} = \overrightarrow{a_0} + \overrightarrow{a_2}$

6. Référentiel tournant

On définit un axe de rotation \overrightarrow{n} et un angle α . Soit $\overrightarrow{\mu'}$ le vecteur de changement de dircetion.

On a

$$\overrightarrow{\mu'} = \overrightarrow{\mu} + d\overrightarrow{\mu_{\alpha}} \Rightarrow \frac{d\overrightarrow{\mu}}{dt} = \frac{d\alpha}{dt}\overrightarrow{n} \wedge \overrightarrow{\mu} = \omega\overrightarrow{n} \wedge \overrightarrow{\mu} = \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{\mu} = \dot{\overrightarrow{\mu}}$$
avec $\overrightarrow{\omega} = \overrightarrow{n} \cdot \omega$

On a alors:

$$\overrightarrow{e_{x2}} = \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{e_{x2}}, \dots$$

Puis:

$$\overrightarrow{v_e} = \overrightarrow{v_0} + (x_2 \overrightarrow{e_{x2}} + \dots) = \overrightarrow{v_0} + \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{OM_2}$$

$$\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{a_0} (x_2 \overrightarrow{e_{x2}} + \dots) + (x_2 \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{e_{x2}}) + \dots)$$

$$= \overrightarrow{a_0} + (x_2 \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{e_{x2}} + \dots)$$

$$= \overrightarrow{a_0} + \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{O_2M} + \overrightarrow{\omega} \wedge (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{O_2M})$$

Donc

$$\overrightarrow{a_c} = 2\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v_2}$$

Théorème 3.1: Vitesse d'entrainement dans un référenriel tournant

$$\overrightarrow{v_e} = \overrightarrow{v_0} + \overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{OM_2}$$

avec $\overrightarrow{\omega}=\overrightarrow{n}\cdot\omega$ et \overrightarrow{n} le vecteur unitaire de l'axe de rotation et ω la pulsation.

Théorème 3.2 : Accélération d'entrainement dans un référenriel tournant

$$\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{a_0} + \dot{\overrightarrow{\omega}} \wedge \overrightarrow{O_2M} + \overrightarrow{\omega} \wedge (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{O_2M})$$

avec $\overrightarrow{\omega}=\overrightarrow{n}\cdot\omega$ et \overrightarrow{n} le vecteur unitaire de l'axe de rotation et ω la pulsation.

Théorème 3.3 : Accélération de coriolis dans un référenriel tournant

$$\overrightarrow{a_c} = 2\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v_2}$$

avec $\overrightarrow{\omega}=\overrightarrow{n}\cdot\omega$ et \overrightarrow{n} le vecteur unitaire de l'axe de rotation et ω la pulsation.

6.4 Forces d'inertie

6.4. Principe

Quand R2 se déplace avec une accélération par rapport à R1, le référentiel est non galiléen. On peut simuler les accelérations du nouveau référentiel avec les forces d'entrainement et de coriolis.

$$m\overrightarrow{a_1} = \overrightarrow{F}$$

$$m(\overrightarrow{a_2} + \overrightarrow{a_e} + \overrightarrow{a_c})$$

$$m\overrightarrow{a_2} = \overrightarrow{F} - m\overrightarrow{a_e} - m\overrightarrow{a_c}$$

$$= \overrightarrow{F} + \overrightarrow{F_e} + \overrightarrow{F_c}$$

Théorème 4.1 : Accélération et forces dans un référenriel non galiléen

$$m\overrightarrow{a_2} = \overrightarrow{F} + \overrightarrow{F_e} + \overrightarrow{F_c}$$

 $m\overrightarrow{a_2}=\overrightarrow{F}+\overrightarrow{F_e}+\overrightarrow{F_c}$ avec $\overrightarrow{F_e}=-m\overrightarrow{a_e}$ et $\overrightarrow{F_c}=-m\overrightarrow{a_c}$ les 2 forcees d'intertie d'entrainement et de coriolis

6.4. Exemples

Accélération linéaire

Comme $\overrightarrow{\omega} = 0$, $\overrightarrow{a_c} = 0$ mais on a $\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{a_0}$, donc $\overrightarrow{F_e} = -m\overrightarrow{a_0}$.

Pendule

On a $\overrightarrow{ma_2} = 0 = \overrightarrow{mg} + \overrightarrow{T} - \overrightarrow{ma_0}$. On en déduit que

•
$$\tan \alpha = \frac{a_0}{g}$$

$$\cdot \ -\overrightarrow{T} = m(\overrightarrow{g} - \overrightarrow{a_0}) = m\overrightarrow{a_{app}}$$
: Le poids apparent devient plus grand.

Ascensseur

 $m\overrightarrow{a_2}=0=m\overrightarrow{g}+\overrightarrow{R}-m\overrightarrow{a_0}$ car par rapport à R2 l'accélération est nulle. On en déduit que $-\overrightarrow{R}=m(\overrightarrow{g}-\overrightarrow{a_0})$

Dans le cas d'une chute libre, $\overrightarrow{a_0} = \overrightarrow{g}$ et la force de réaction est nulle

Rotation uniforme

Dans ce cas, $\overrightarrow{a_c} = \overrightarrow{\omega} = 0$. De plus, $\overrightarrow{a_0} = 0$, donc $\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{\omega} \wedge (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{O_2M}) = -\omega^2 \wedge \overrightarrow{HM}$ avec HM le rayon de rotation.

Dans ce cas, $\overrightarrow{F_e} = m\omega^2\overrightarrow{HM}$

6. Application: Exercice 21

Sur la surface de la terre, à une lattitude nord donnée par un angle θ , on choisit un choisit un repère solidaire à la Terre, associé au repère orthonormé direct R où $\overrightarrow{e_z}$ est selon la direction radiale sortnte du centre de la Terre, $\overrightarrow{e_x}$ est selon la direction de l'ouest et $\overrightarrow{e_y}$ vers le sud. On lance une pierre verticalement à partir de O avec une vitesse initiale $v_0 = v_0 \overrightarrow{e_z}$. On néglige les frottements de l'air.

- 1. Calculer la composante selon $\overrightarrow{e_z}$ de l'accélération d'entrainement
- 2. Donner position et vitesse de la pierre selon z.
- 3. Calculer $\overrightarrow{a_c}$ selon x
- 4. Donner le décalage vers l'ouest.

6.5. Accélération d'entrainement

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{2\pi}{24 \times 60 \times 60}$$

On a :
$$\overrightarrow{a_e} = \overrightarrow{\omega} \wedge (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{CO})$$

De plus $\overrightarrow{a_0}=0$ car il n'y a pas de déplacement du référentiel, et $\dot{\overrightarrow{\omega}}=0$ car la pulsation est constante.

On donne l'expression de $\omega=0\overrightarrow{e_x}-\sin(\theta)\overrightarrow{e_y}+\cos(\theta)\omega\overrightarrow{e_x}$ et de $\overrightarrow{CO}=R\overrightarrow{e_z}$

Donc:

$$\begin{aligned} \overrightarrow{a_e} &= \overrightarrow{\omega} \wedge (\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{CO}) \\ &= \overrightarrow{\omega} \wedge ((-\omega \sin(\theta) \overrightarrow{e_y} + \omega \cos(\theta) \overrightarrow{e_z}) \wedge R\overrightarrow{e_z}) \\ &= \overrightarrow{\omega} \wedge (-\omega R \sin(\theta) \overrightarrow{e_x}) \\ &= -\omega^2 \sin^2(\theta) R\overrightarrow{e_z} - \omega^2 R \cos(\theta) \sin(\theta) \overrightarrow{e_y} \end{aligned}$$

Donc

$$\overrightarrow{a_e} = -\omega^2 R(\cos(\theta)\sin(\theta)\overrightarrow{e_y} + \sin^2(\theta)\overrightarrow{e_z})$$
$$a_{e,z} = -\omega^2 R \sin^2(\theta)$$

On remarque que l'accélération due à l'accélération d'entrainement est 3 odg fois plus petit que celle due à la gravité.

6.5. Position et vitesse

$$z(t) = v_z = \dot{z}$$

On applique la PFD : $m\overrightarrow{d} = -mg\overrightarrow{e_z} - m\overrightarrow{a_c}$. On ne met pas la force d'entrainement car on l'a négligée dans la partie précédente. Donc :

$$\begin{split} m\overrightarrow{a} &= -mg\overrightarrow{e_z} - m\overrightarrow{a_c} \\ -mg\overrightarrow{e_z} - m2\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v} \end{split}$$

On peut décomposer selon les 3 axes :

Selon z:

$$m\ddot{z} = -mg$$

$$\Rightarrow v_z = v_0 - gt$$

$$\Rightarrow z(t) = v_0 t - \frac{gt^2}{2}$$

Le temps de chute est de $T=rac{2v_0}{a}$

On ne met pas l'accélération de coriolis car celle-ci s'exprime selon le vecteur x ($\omega,v\in Ozy$)

6.5. Accélération de coriolis

$$\overrightarrow{a_c} = 2\overrightarrow{\omega} \wedge \overrightarrow{v}$$

$$= 2\omega(-\sin(\theta)\overrightarrow{e_y} + \cos(\theta)\overrightarrow{e_z}) \wedge (v_0 - gt)e_z$$

$$= -2\omega\sin(\theta)(v_0 - gt)\overrightarrow{e_x}$$

On fait une approximation en supposant que la vitesse est seulement selon l'axe z.

6.5. Décalage vers l'ouest du point de chute

$$m\ddot{x} = -ma_{c,x}\overrightarrow{e_x}$$

$$\ddot{x} = 2\omega\sin(\theta)(v_0 - gt)$$

$$\dot{x} = 2\omega\sin(\theta)(v_0t) - \omega\sin(\theta)gt^2$$

$$x = \omega\sin(\theta)v_0t^2 - \omega\sin(\theta)g\frac{t^3}{3}$$

En utilisant le temps trouvé dans les questions précédentes, on trouve que

$$x(T) = \frac{4}{3} \frac{\omega v_0^3}{q^2} \sin(\theta)$$