

Contrôle continu de mécanique

L'usage des calculatrices est interdit.

(Durée : 30 minutes)

NOM :

Prénom :

Groupe :

Note (/20) :

Bille sur un plateau tournant

Dans un repère cartésien $\mathcal{R}(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$ considéré comme galiléen, un disque (\mathcal{D}), de centre O et de rayon R , tourne autour de son axe de révolution Oz , avec la vitesse angulaire constante ω . On associe au disque le repère cylindrique $\mathcal{R}'(O, \vec{e}_x, \vec{e}_y, \vec{e}_z)$. Une bille M , assimilée à une masse ponctuelle m , est posée sur le disque, à $t=0$, en un point M_0 tel que $\|\overline{OM}\|_{t=0} = \|\overline{OM}_0\| = \rho_0 = d < R$, sans vitesse initiale par rapport à \mathcal{R} . Le point M peut alors être caractérisé par les triplets cartésien $(x, y, 0)$ dans \mathcal{R} , ou cylindrique $(\rho, \varphi, 0)$ dans \mathcal{R}' .

On suppose que le disque est parfaitement lisse, de sorte qu'il n'existe aucune force de frottement exercée par (\mathcal{D}) sur M , en contact permanent avec (\mathcal{D}).

On note $\vec{g} = -g\vec{e}_z$ le champ de pesanteur terrestre.

a) Etude du mouvement de M dans \mathcal{R}

1- Déterminer (et justifier) les expressions des deux forces s'exerçant sur M dans \mathcal{R} .

$$\vec{P} = m\vec{g} = -mg\vec{e}_z$$

Pas de frottements $\Rightarrow \vec{R} \perp$ déplacement $\Rightarrow \vec{R} \perp \pi Oy \Rightarrow \vec{R} = R\vec{e}_z$
(\mathcal{R} galiléen \Rightarrow que les forces vraies)

2- Dédurre de la RFD l'expression de l'accélération $\vec{a}(M/\mathcal{R})$ de M dans \mathcal{R} .

$$\Sigma \vec{F}(M/\mathcal{R}) = m\vec{a}(M/\mathcal{R}) \Leftrightarrow \vec{P} + \vec{R} = m\vec{a}$$

\Rightarrow Par projection, $a_x = 0$, $a_y = 0$ et le mot est ds le plan

$$\pi Oy \Rightarrow z = cte \text{ et } a_z = 0 \Rightarrow \vec{a}(M/\mathcal{R}) = \vec{0}$$

3- Déterminer les équations paramétriques de la trajectoire de M dans \mathcal{R} .

$$\vec{v}(M/\mathcal{R}) = \frac{d\vec{r}}{dt} = [\vec{v}(M/\mathcal{R})]_{t=0} = \vec{0}$$

$$\Rightarrow \vec{r} = \overline{OM} = \vec{r}_0 = (\overline{OM})_{t=0} = \overline{OM}_0$$

$$\text{Donc } \begin{cases} x(t) = x_0 = cte \\ y(t) = y_0 = cte \end{cases}$$

4- Quel est le mouvement décrit par M dans \mathcal{R} ?

M est immobile dans \mathcal{R} .

b) Caractéristiques de \mathcal{R}' :

1- Le repère \mathcal{R}' est-il galiléen ? Justifier.

\mathcal{R}' en rot / \mathcal{R} galiléen $\Rightarrow \mathcal{R}'$ est non galiléen.

2- Caractériser le mouvement de \mathcal{R}' par rapport à \mathcal{R} : vitesse de son origine, vitesse de rotation.

$$\vec{V}(O \in \mathcal{R}' / \mathcal{R}) = \vec{0} \quad \text{et} \quad \vec{\Omega}(\mathcal{R}' / \mathcal{R}) = \omega \vec{e}_z$$

c) Etude du mouvement de M dans \mathcal{R}'

1- Déterminer, à partir de leurs définitions, les expressions de la vitesse $\vec{v}(M / \mathcal{R}')$ et de l'accélération $\vec{a}(M / \mathcal{R}')$ de M dans \mathcal{R}' , en fonction des coordonnées cylindriques de M et de leurs dérivées temporelles.

$$\begin{aligned} \vec{OM} &= \rho \vec{e}_\rho & \Rightarrow \vec{v}(M / \mathcal{R}') &= \dot{\rho} \vec{e}_\rho + \rho \dot{\psi} \vec{e}_\psi \\ & & \Rightarrow \vec{a}(M / \mathcal{R}') &= (\ddot{\rho} - \rho \dot{\psi}^2) \vec{e}_\rho + (\rho \ddot{\psi} + 2 \dot{\rho} \dot{\psi}) \vec{e}_\psi \end{aligned}$$

2- Déterminer, dans la base cylindrique liée à \mathcal{R}' , les expressions de la vitesse d'entraînement $\vec{v}_e(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R})$ et des accélérations d'entraînement $\vec{a}_e(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R})$ et de Coriolis $\vec{a}_c(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R})$, liées à M , dans le mouvement de \mathcal{R}' par rapport à \mathcal{R} .

$$\begin{aligned} \vec{v}_e(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R}) &= \vec{v}(O' \in \mathcal{R}' / \mathcal{R}) + \vec{\Omega}(\mathcal{R}' / \mathcal{R}) \times \vec{OM} \\ &= \vec{0} + \omega \vec{e}_z \times \rho \vec{e}_\rho = \omega \rho \vec{e}_\psi \\ \vec{a}_e(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R}) &= \underbrace{\vec{a}(O' \in \mathcal{R}' / \mathcal{R})}_{=\vec{0}} + \left[\frac{d\vec{\Omega}}{dt} \right]_{\mathcal{R}} \times \vec{OM} + \vec{\Omega}(\mathcal{R}' / \mathcal{R}) \times [\vec{\Omega}(\mathcal{R}' / \mathcal{R}) \times \vec{OM}] \\ &= \omega \vec{e}_z \times (\omega \rho \vec{e}_\psi) = -\omega^2 \rho \vec{e}_\rho \\ \vec{a}_c(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R}) &= 2 \vec{\Omega}(\mathcal{R}' / \mathcal{R}) \times \vec{v}(M / \mathcal{R}') \\ &= 2\omega \vec{e}_z \times (\dot{\rho} \vec{e}_\rho + \rho \dot{\psi} \vec{e}_\psi) = 2\omega (\dot{\rho} \vec{e}_\psi - \rho \dot{\psi} \vec{e}_\rho) \end{aligned}$$

3- Dédurre de la RFD dans \mathcal{R}' les relations liant les coordonnées cylindriques, leurs dérivées et ω .

$$\vec{\Sigma F}(M / \mathcal{R}') = \underbrace{\vec{P} + \vec{R}}_{=\vec{0}} + \vec{F}_{ie} + \vec{F}_{ic} = m \vec{a}(M / \mathcal{R}')$$

$$\Rightarrow \vec{a}(M / \mathcal{R}') = -\vec{a}_e(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R}) - \vec{a}_c(M, \mathcal{R}' / \mathcal{R})$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \ddot{\rho} - \rho \dot{\psi}^2 = +\omega^2 \rho + 2\omega \rho \dot{\psi} \\ \rho \ddot{\psi} + 2 \dot{\rho} \dot{\psi} = -2\omega \dot{\rho} \end{cases} \begin{array}{l} \rho = \rho_0 = \text{cte} \\ \Rightarrow \end{array} \begin{cases} -\dot{\psi}^2 = \omega^2 + 2\omega \dot{\psi} & (\alpha) \\ \ddot{\psi} = 0 \Rightarrow \dot{\psi} = \text{cte} & (\beta) \end{cases}$$

4- Pour un "observateur assis sur le disque en O'' " (donc fixe dans \mathcal{R}'), quel est le mouvement de M ?

$$(\alpha) \Rightarrow \dot{\psi}^2 + 2\omega \dot{\psi} + \omega^2 = 0 \Rightarrow (\dot{\psi} + \omega)^2 = 0 \Rightarrow \dot{\psi} = -\omega$$

Donc l'observateur en O'' sur \mathcal{D} voit M tourner "en sens inverse" 2/2