

Normalement sur un cercle en rotation

1. Etudes préliminaires.

1.1. Coordonnées sphériques.

le point M est amené à se déplacer à l'intérieur d'une sphère de rayon R le plus juste pour l'emploi des coordonnées sphériques.

1.2. Vitesses

le vecteur vitesse a pour expression générale en coordonnées sphériques :

$$\vec{v} = \dot{r} \vec{u}_r + r \dot{\theta} \vec{u}_\theta + r \sin \theta \dot{\phi} \vec{u}_\phi$$

ici $r=R = \text{cte} \rightarrow \dot{r} = 0$

$\dot{\phi} = \omega = \text{cte}$

On obtient :

$$\vec{v} = R \dot{\theta} \vec{u}_\theta + R \omega \sin \theta \vec{u}_\phi$$

1.3. Vitesse en projection suivant \vec{u}_z

Suivant \vec{u}_z , seule la composante suivant \vec{u}_θ a une composante dans \vec{u}_z :

$$(\vec{u}_\theta)_z = -\sin \theta$$

D'où :

$$v_z = \vec{v} \cdot \vec{u}_z = R \dot{\theta} \vec{u}_\theta \cdot \vec{u}_z$$

$$v_z = -R \dot{\theta} \sin \theta$$

1.4. Coordonnées de N_p

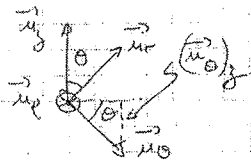
On étudie la masse m dans le référentiel terrestre supposé solide - ce système est soumis à :

son poids $\vec{P} = m\vec{g}$

la réaction \vec{N} , perpendiculaire au cercle (A pas comprise dans le plan $(\vec{u}_r, \vec{u}_\theta)$)

La seconde loi de Newton permet d'écrire :

$$m\vec{g} + \vec{N} = m\vec{a}$$



convenons sur un cercle en rotation (4)

En projection suivant \vec{u}_z :

$$N_p = m a_p$$

$$N_p = 2mR\omega^2 \cos \theta$$

Comme $\alpha = \pi - \theta$ on a $\dot{\alpha} = -\dot{\theta}$ et $\cos \theta = \cos(\pi - \alpha) = -\cos \alpha$

On obtient aussi :

$$N_p = 2mR\omega^2 \cos \alpha$$

1.5. Expression de N_r

La relation de la dynamique normale \vec{u}_r s'écrit :

$$-mg \cos \theta + N_r = m(R\ddot{\theta} - R\omega^2 \sin^2 \theta)$$

$$N_r = m(g \cos \theta - R\ddot{\theta} - R\omega^2 \sin^2 \theta)$$

En fonction de α et $\dot{\alpha}$ cette relation s'écrit :

$$N_r = m(-g \cos \alpha - R\dot{\alpha}^2 - R\omega^2 \sin^2 \alpha)$$

$$N_r = -m(g \cos \alpha + R\dot{\alpha}^2 + R\omega^2 \sin^2 \alpha)$$

1.6. Expression de N_θ

Comme le point M peut glisser sans frottement sur le cercle, il n'y a pas de composante pour la réaction suivant \vec{u}_θ :

$$N_\theta = 0$$

1.7. Equation différentielle en θ puis en α

La projection de la loi de Newton suivant \vec{u}_θ donne :

$$mg \sin \theta = -mR \sin \theta \cos \theta \omega^2 + mR\ddot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} - \sin \theta \left(\frac{g}{R} + \omega^2 \cos \theta \right) = 0$$

Soit :

$$-\ddot{\alpha} - \sin \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right) = 0$$

$$00 \quad \ddot{\alpha} + \sin \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right) = 0$$

2. Approche énergétique

2.1. Énergie mécanique

$$0, \mathcal{N} \quad E_c = \frac{1}{2} m \dot{\alpha}^2 = \frac{1}{2} m R^2 (\dot{\theta} + \omega \sin^2 \theta)$$

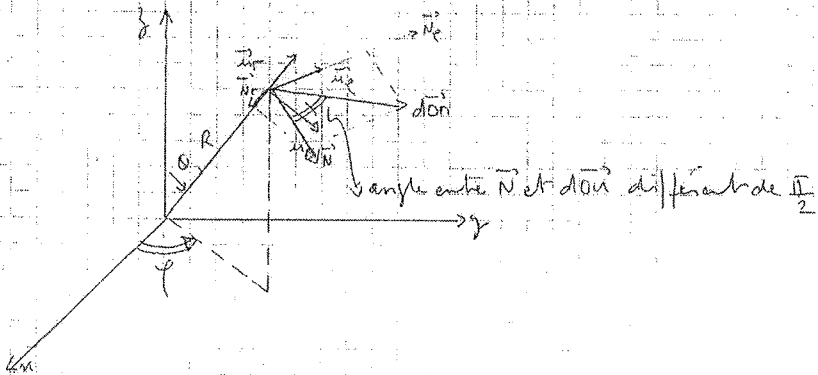
3.3. Travail de \vec{N}

$$SW(\vec{N}) = \vec{N} \cdot d\vec{on} = N \left(dr \vec{u}_r + r d\theta \vec{u}_\theta + r \sin \theta d\varphi \vec{u}_\varphi \right)$$

$$\text{or } r = R = \text{cte} \Rightarrow d\vec{on} = R d\theta \vec{u}_\theta + R \sin \theta d\varphi \vec{u}_\varphi$$

$$0, \mathcal{N} \quad SW(\vec{N}) = N R \sin \theta d\varphi = N R \sin \theta d\varphi = 3 m R^2 \omega \dot{\theta} \cos \theta \sin \theta d\varphi$$

0, \mathcal{N} La réaction \vec{N} travaille car toute fois perpendiculaire au cercle, elle ne se trouve pas perpendiculaire au vecteur déplacement dans le référentiel terrestre.



2.3. Puissance de $P(\vec{N})$

$$P(\vec{N}) = \vec{N} \cdot \vec{v} = N v_\varphi \quad \text{car } N_\theta = 0 \text{ et } N_r = 0$$

$$P(\vec{N}) = 3 m R \omega \dot{\theta} \cos \theta \times R \omega \sin \theta$$

$$01 \quad P(\vec{N}) = 3 m R^2 \omega^2 \dot{\theta} \cos \theta \sin \theta$$

On peut trouver cela en écrivant $P(\vec{N}) = \frac{dW}{dt}$ et en notant que $\dot{\varphi} = \omega$

2.4. Puissance du poids

$$P(m\vec{g}) = m \vec{g} \cdot \vec{v} = -mg \dot{z} = -mg (-R \dot{\theta} \sin \theta)$$

$$0, \mathcal{N} \quad P(m\vec{g}) = mg R \dot{\theta} \sin \theta$$

2.5. Équation différentielle

Pour retrouver l'équation différentielle du mouvement, on utilise le théorème de la puissance cinétique.

$$\frac{dE_c}{dt} = P(\vec{N}) + P(m\vec{g})$$

$$\frac{1}{2} m R^2 (\dot{\theta}^2 + \omega^2 \dot{\theta}^2 \cos^2 \theta) = 2 m R \omega \dot{\theta} \cos \theta \sin \theta - mg R \dot{\theta} \sin \theta$$

Puis $\dot{\theta} \neq 0$ on obtient :

$$\dot{\theta} + \omega^2 \sin \theta \cos \theta = 2 \omega^2 \cos \theta \sin \theta - \frac{g}{R} \sin \theta$$

$$00 \quad \ddot{\theta} - \sin \theta \left(\omega^2 \cos \theta + \frac{g}{R} \right) = 0$$

On retrouve la même équation différentielle qu'en 1.7.

2.6. Équation différentielle en α

$$0, \mathcal{N} \quad \ddot{\alpha} + \sin \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right) = 0$$

3. Stabilité des équilibres

3.1. Intégrale première de l'énergie

On multiplie l'équation différentielle en α par $\dot{\alpha}$

$$\dot{\alpha} \ddot{\alpha} + \dot{\alpha} \sin \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right) = 0$$

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} \dot{\alpha}^2 - \frac{g}{R} \cos \alpha + \frac{1}{2} \omega^2 \cos^2 \alpha \right) = 0$$

Soit en multipliant par R

$$0, \mathcal{N} \quad \frac{1}{2} R \dot{\alpha}^2 - g \cos \alpha + \frac{1}{2} R \omega^2 \cos^2 \alpha = \text{cte} = \frac{E_0}{mR}$$

E_0 est l'énergie mécanique puis s'exprime en joules (J)

Le résultat traduit la conservation de l'énergie mécanique.

1. mouvement sur un cercle en rotation (ω)

3.2. Energie effective

$$E_0 = \frac{1}{2} m R^2 \dot{\alpha}^2 - mgR \sin \alpha + \frac{1}{2} m R^2 \omega^2 \cos^2 \alpha$$

$$0,5 \quad \underbrace{\hspace{10em}}_{E_p, \text{eff}(\alpha)} \quad \underbrace{\hspace{10em}}_{E_p, \text{eff}(\alpha)}$$

3.3. Position d'équilibre

On dérive $E_{p, \text{eff}}(\alpha)$ par rapport à α .

$$\frac{dE_p}{d\alpha} = mgR \cos \alpha - \frac{1}{2} m R^2 \omega^2 \cos 2\alpha \sin \alpha$$

$$1 \quad \frac{dE_p}{d\alpha} = m R^2 \sin \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right)$$

$$0, \quad \frac{dE_p}{d\alpha} = 0 \quad \text{soit } \sin \alpha = 0 \text{ soit } \alpha = 0 \text{ and } \alpha = \pi \text{ et cela}$$

quel que soit le valeur ω

$$0, \pi \quad \text{soit } \cos \alpha = \frac{g/R}{\omega^2} < 1 \text{ soit par } \omega > \sqrt{\frac{g}{R}} = \omega_c$$

3.4. Expression de k

$$0, \pi \quad E_{p, \text{eff}}(\alpha) = E_{p, \text{eff}}(\alpha_c) + \frac{k}{2} (\alpha - \alpha_c)^2 \quad \text{avec } k = \left(\frac{d^2 E_{p, \text{eff}}}{d\alpha^2} \right)_{\alpha = \alpha_c}$$

Dans le cadre de cette question α_c est défini par

$$\cos \alpha_c = \frac{g}{R\omega^2} = \frac{\omega_c^2}{\omega^2} < 1$$

$$\frac{d^2 E_p}{d\alpha^2} = m R^2 \cos \alpha \left(\frac{g}{R} - \omega^2 \cos \alpha \right) + m R^2 \sin \alpha \omega^2 \sin \alpha$$

$$= m R^2 \left(\frac{g}{R} \cos \alpha - \omega^2 \cos^2 \alpha + \omega^2 \sin^2 \alpha \right)$$

$$= m R^2 \left(\frac{g}{R} \cos \alpha + \omega^2 (\sin^2 \alpha - \cos^2 \alpha) \right)$$

$$= m R^2 \left(\frac{g}{R} \cos \alpha + \omega^2 (1 - 2 \cos^2 \alpha) \right)$$

1. mouvement sur un cercle en rotation (ω)

$$k = \left(\frac{d^2 E_p}{d\alpha^2} \right)_{\alpha = \alpha_c} = m R^2 \left(\frac{g}{R} \frac{g}{R} \frac{1}{\omega^2} + \omega^2 \left(1 - 2 \frac{g^2}{R^2 \omega^4} \right) \right)$$

$$= m R^2 \left(\frac{g^2}{R^2 \omega^2} + \omega^2 \left(1 - 2 \frac{g^2}{R^2 \omega^4} \right) \right)$$

$$= m R^2 \left(\omega^2 \frac{g^2}{R^2 \omega^2} \right) = m R^2 \omega^2 \left(1 - \frac{g^2}{R^2 \omega^4} \right)$$

0,0

$$k = m R^2 \omega^2 \left(1 - \frac{\omega_c^4}{\omega^4} \right) > 0$$

k est bien positif ce qui permet de conclure que la position angulaire $\alpha_c = \arccos\left(\frac{\omega_c^2}{\omega^2}\right)$ est bien une position d'équilibre stable.