

Exercice 1 : Equilibre d'un cylindre sur plan incliné

- 1) Si $\vec{R} = \vec{T} + \vec{N}$ désigne la réaction du support sur le cylindre en équilibre alors on a $\vec{R} + m\vec{g} = 0$. En projetant sur les axes parallèle et perpendiculaire, on obtient

$$T = mg \sin \alpha \quad N = mg \cos \alpha.$$

- 2) Loi de Coulomb du frottement solide pour un solide en équilibre : $T \leq \mu N$, soit $\tan \alpha \leq \mu$. Si $\tan \alpha \geq \mu$, le cylindre n'est plus en équilibre vis-à-vis du glissement.
- 3) Théorème du moment cinétique par rapport à G dans le référentiel du centre de masse : $\vec{GI} \wedge \vec{R} + \vec{GG} \wedge (m\vec{g}) = 0$, soit $\vec{GI} \wedge (\vec{T} + \vec{N}) = 0$, ce qui revient à dire que le point I est à la verticale de G puisque \vec{R} compense le poids. Comme le vecteur \vec{GI} a pour coordonnées $(a, -h/2, 0)$, on a $aN = hT/2$, soit encore en utilisant le résultat de la question 1) $a = h \tan \alpha/2$.
- 4) Le cylindre ne bascule pas tant que le point d'application I de la réaction \vec{R} calculé précédemment est bien sur la surface de contact, c'est-à-dire tant que $a < R$. Le cylindre reste en équilibre vis-à-vis du basculement si $\tan \alpha < 2R/h$.
- 5) En pratique, si $\mu < 2R/h$, en augmentant progressivement $\tan \alpha$, on va atteindre la condition de glissement **avant** celle de basculement et le cylindre va glisser sur le plan incliné. C'est le cas du cylindre $h = R$.

En revanche si $\mu > 2R/h$, on atteint la condition de basculement **avant** celle de glissement et le cylindre commence par basculer (cas du premier cylindre $h = 30R$).

Exercice 2 : Mouvement d'une barre contre un mur

- 1) La barre est homogène, donc G est en son milieu. Les triangles OGA et OGB sont isocèles puisque $OG = AG = BG = \ell/2$.
- 2) Si $\lambda = m/\ell$ est la densité linéique de masse, on a

$$I = \int_{-\ell/2}^{\ell/2} \lambda l^2 dl = \frac{1}{12} m \ell^2.$$

- 3) Théorème de Koenig :

$$E_c = E_c^* + \frac{1}{2} m v_G^2.$$

Dans le référentiel du centre de masse, la barre a mouvement de rotation pure autour de (Gz) : $E_c = I \dot{\theta}^2/2 = m \ell^2 \dot{\theta}^2/24$.

Le centre de masse G décrit une trajectoire circulaire de centre O et de rayon $\ell/2$, sa vitesse est donc $v_G = \ell \dot{\theta}/2$, d'où

$$E_c = \frac{1}{24} m \ell^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{8} m \ell^2 \dot{\theta}^2 = \frac{1}{6} m \ell^2 \dot{\theta}^2.$$

- 4) Puisque le contact barre/mur est sans frottements, l'énergie mécanique $E_c + E_p$ de la barre se conserve. Comme $E_p = mg y_G = mg \ell \sin \theta/2$, on a

$$E_m = \frac{1}{6} m \ell^2 \dot{\theta}^2 + \frac{1}{2} mg \ell \sin \theta = \frac{1}{2} mg \ell \sin \theta_0 \quad \implies \quad \dot{\theta}^2 = \frac{3g}{\ell} (\sin \theta_0 - \sin \theta).$$

5) L'accélération du centre de masse s'écrit

$$\vec{a}_G = \frac{\ell}{2} \frac{d}{dt} \left(-\sin \theta \dot{\theta} \vec{e}_x + \cos \theta \dot{\theta} \vec{e}_y \right) = \frac{\ell}{2} \left[(-\cos \theta \dot{\theta}^2 - \sin \theta \ddot{\theta}) \vec{e}_x + (-\sin \theta \dot{\theta}^2 + \cos \theta \ddot{\theta}) \vec{e}_y \right]$$

En dérivant l'intégrale première du mouvement, on obtient

$$\ddot{\theta} = -\frac{3g}{2\ell} \cos \theta,$$

qui est l'équation du mouvement.

En remplaçant les expressions de $\dot{\theta}^2$ et $\ddot{\theta}$ dans \vec{a}_G , on obtient pour la composante x :

$$\ddot{x}_G = \frac{3g}{2} \left(-\cos \theta (\sin \theta_0 - \sin \theta) + \frac{1}{2} \cos \theta \sin \theta \right)$$

Par conséquent, en appliquant le TCM, la réaction du mur vertical en B (qui est horizontale!) s'écrit

$$R_B = m\ddot{x}_G = \frac{3mg}{2} \cos \theta \left(\frac{3}{2} \sin \theta - \sin \theta_0 \right)$$

Au début $\theta = \theta_0$, la réaction R_B est positive et la barre s'appuie sur le mur. Mais, en glissant θ diminue et R_B diminue. Lorsque $\theta = \theta_1$ tel que $\sin \theta_1 = 2 \sin \theta_0 / 3$, la réaction R_B s'annule et le contact de la barre sur le mur est rompu (la barre n'appuie plus sur le mur).