

Mouvements circulaires

Rallye automobile

A - Dérapage en virage

1 La trajectoire étant circulaire plane, $r = \rho = \text{cte}$ et $z = \text{cte}$. Ainsi,

$$\overrightarrow{OM} = \rho \vec{e}_r + z \vec{e}_z \quad \leadsto \quad \vec{v} = \rho \dot{\theta} \vec{e}_\theta = v \vec{e}_\theta \quad \leadsto \quad \vec{a} = \dot{v} \vec{e}_\theta - v \dot{\theta} \vec{e}_r$$

et comme $\dot{\theta} = v/\rho$, on peut finalement identifier

$$\boxed{\vec{a} = -\frac{v^2}{\rho} \vec{e}_r + \frac{dv}{dt} \vec{e}_\theta.}$$

On peut remarquer que l'on retrouve sans surprise l'expression de l'accélération dans la base de Frénet, puisque $\vec{e}_\theta = \vec{e}_t$ et $\vec{e}_r = -\vec{e}_n$.

2 • **Système** : voiture ;

- **Référentiel galiléen** : terrestre ;
- **Repérage** : cf. question précédente ;
- **Bilan des forces** :
 - ▷ poids : $\vec{P} = -mg \vec{e}_z$;
 - ▷ force de motorisation : $\vec{F} = F \vec{e}_\theta$;
 - ▷ force de réaction exercée par la route : $\vec{R} = R_t \vec{e}_r + R_n \vec{e}_z$.

• **PFD** :

$$m \vec{a} = \vec{P} + \vec{F} + \vec{R} \quad \text{d'où} \quad \left\{ \begin{array}{l} -m \frac{v^2}{\rho} = R_t \\ m \frac{dv}{dt} = F \\ 0 = -mg + R_n \end{array} \right.$$

En tenant compte de l'hypothèse de vitesse constante, on en déduit

$$\boxed{\vec{F} = \vec{0} \quad \text{et} \quad \vec{R} = -m \frac{v^2}{\rho} \vec{e}_r + mg \vec{e}_z.}$$

3 La voiture dérape si

$$m \frac{v^2}{\rho} > \lambda mg \quad \text{d'où} \quad \boxed{v > \sqrt{\lambda \rho g} = 12,5 \text{ m} \cdot \text{s}^{-1} = 45,1 \text{ km} \cdot \text{h}^{-1}.}$$

4 La trajectoire étant la même, l'accélération garde la même expression dans la base cylindrique. Dans la base inclinée,

$$\vec{e}_r = \cos \alpha \vec{e}_t - \sin \alpha \vec{e}_n \quad \text{et} \quad \vec{e}_z = \sin \alpha \vec{e}_t + \cos \alpha \vec{e}_n$$

d'où on déduit, sachant que le mouvement est uniforme,

$$\begin{cases} -m \frac{v^2}{\rho} \cos \alpha = R_t - mg \sin \alpha \\ 0 = F \\ m \frac{v^2}{\rho} \sin \alpha = -mg \cos \alpha + R_n \end{cases}$$

et ainsi

$$\vec{R} = -m \left(\frac{v^2}{\rho} \cos \alpha - g \sin \alpha \right) \vec{e}_t + m \left(\frac{v^2}{\rho} \sin \alpha + g \cos \alpha \right) \vec{e}_n.$$

Il est en fait suffisant de projeter dans la base inclinée l'expression de \vec{R} obtenue précédemment dans la base cylindrique, mais il est nécessaire de justifier au préalable que l'accélération reste inchangée.

5 Le signe de R_t est relié à la vitesse par

$$R_t > 0 \iff \frac{v^2}{\rho} \cos \alpha - g \sin \alpha < 0 \iff v < \sqrt{\rho g \tan \alpha}.$$

Le force de frottement exercée par le sol s'oppose au mouvement spontané du véhicule. Si la voiture tend à déraper vers l'extérieur, c'est que la force exercée par la route la maintient vers l'intérieur, donc que $R_t < 0$. Cette situation peut se produire **pour des vitesses élevées** $v > \sqrt{\rho g \tan \alpha}$, ce qui est conforme à l'intuition.

Attention au contre-sens, ce n'est pas la force \vec{R}_t qui fait déraper la voiture, au contraire ! Comme il s'agit d'une force de frottement celle-ci s'oppose au dérapage.

6 En supposant $R_t < 0$, la condition de non-dérapage s'écrit

$$m \left(\frac{v^2}{\rho} \cos \alpha - g \sin \alpha \right) < \lambda m \left(\frac{v^2}{\rho} \sin \alpha + g \cos \alpha \right)$$

qui devient

$$v^2 (\cos \alpha - \lambda \sin \alpha) < \rho g (\sin \alpha + \lambda \cos \alpha) \quad (1)$$

et ainsi

$$v < \sqrt{\rho g \frac{\sin \alpha + \lambda \cos \alpha}{\cos \alpha - \lambda \sin \alpha}} = \sqrt{\rho g \frac{\lambda + \tan \alpha}{1 - \lambda \tan \alpha}}.$$

7 L'inégalité ci-dessus est vérifiée pour toute vitesse si le membre de gauche de l'inégalité (1) est négatif, c'est-à-dire si

$$\cos \alpha - \lambda \sin \alpha < 0 \quad \text{soit} \quad \alpha > \arctan \frac{1}{\lambda} = 51,3^\circ.$$

Déterminer la valeur de α pour laquelle $v_{max} \rightarrow \infty$ permet de retrouver la bonne valeur pour la limite, mais en revanche ne donne pas l'inégalité.

B - Décollage sur une route bosselée

- **Système :** voiture
- **Référentiel galiléen :** terrestre
- **Repérage :** le mouvement est circulaire de rayon $\rho = \text{cte}$, donc

$$\overrightarrow{OM} = \rho \vec{e}_r \quad \leadsto \quad \vec{v} = \rho \dot{\theta} \vec{e}_\theta \quad \leadsto \quad \vec{a} = -\rho \dot{\theta}^2 \vec{e}_r + \rho \ddot{\theta} \vec{e}_\theta.$$

- **Bilan des forces :**

- ▷ poids $\vec{P} = -mg \cos \theta \vec{e}_r + mg \sin \theta \vec{e}_\theta$;
- ▷ force de motorisation $\vec{F} = F \vec{e}_\theta$;
- ▷ force de réaction de la route $\vec{R} = R \vec{e}_r$.

[8] • PFD :

$$m \vec{a} = \vec{P} + \vec{F} + \vec{R} \quad \text{d'où} \quad \begin{cases} -m\rho\dot{\theta}^2 = -mg \cos \theta + R \\ m\rho\ddot{\theta} = mg \sin \theta + F \end{cases}$$

d'où on déduit

$$\vec{F} = m(\rho\ddot{\theta} - g \sin \theta) \vec{e}_\theta \quad \text{et} \quad \vec{R} = m(g \cos \theta - \rho\dot{\theta}^2) \vec{e}_r.$$

[9] Multiplions par $\dot{\theta}$ la projection du PFD sur \vec{e}_θ ,

$$m\rho\ddot{\theta}\dot{\theta} = mg\dot{\theta}\sin\theta + F\dot{\theta} \quad \text{soit} \quad \frac{d}{dt} \left(m\rho\frac{\dot{\theta}^2}{2} + mg\cos\theta - F\theta \right) = 0$$

d'où on déduit

$$m\rho\frac{\dot{\theta}^2}{2} + mg\cos\theta - F\theta = K = \text{cte.}$$

On peut alors isoler $m\rho\dot{\theta}^2$ et réinjecter dans la projection du PFD sur \vec{e}_r ,

$$m\rho\dot{\theta}^2 = 2F\theta - 2mg\cos\theta + 2K$$

d'où on déduit

$$-2F\theta + 2mg\cos\theta - 2K = -mg\cos\theta + R$$

et ainsi

$$R = 3mg\cos\theta - 2F\theta - 2K,$$

ce qui est bien de la forme demandée en posant la constante cherchée égale à $2K$.

[10] Au début de la bosse, la condition initiale s'écrit

$$R(\theta = -\pi/6) = mg \cos \frac{\pi}{6} - m\rho\dot{\theta}^2 = mg \frac{\sqrt{3}}{2} - m \frac{v_0^2}{\rho}$$

et on peut identifier avec l'expression établie précédemment,

$$R(\theta = \pi/6) \underset{\substack{\uparrow \\ \text{expr}}}{=} 3mg \frac{\sqrt{3}}{2} + 2F \frac{\pi}{6} - K \underset{\substack{\uparrow \\ \text{CI}}}{=} mg \frac{\sqrt{3}}{2} - m \frac{v_0^2}{\rho} \quad \text{d'où} \quad K = m \frac{v_0^2}{\rho} + mg\sqrt{3} + 2F \frac{\pi}{6}.$$

On en déduit finalement

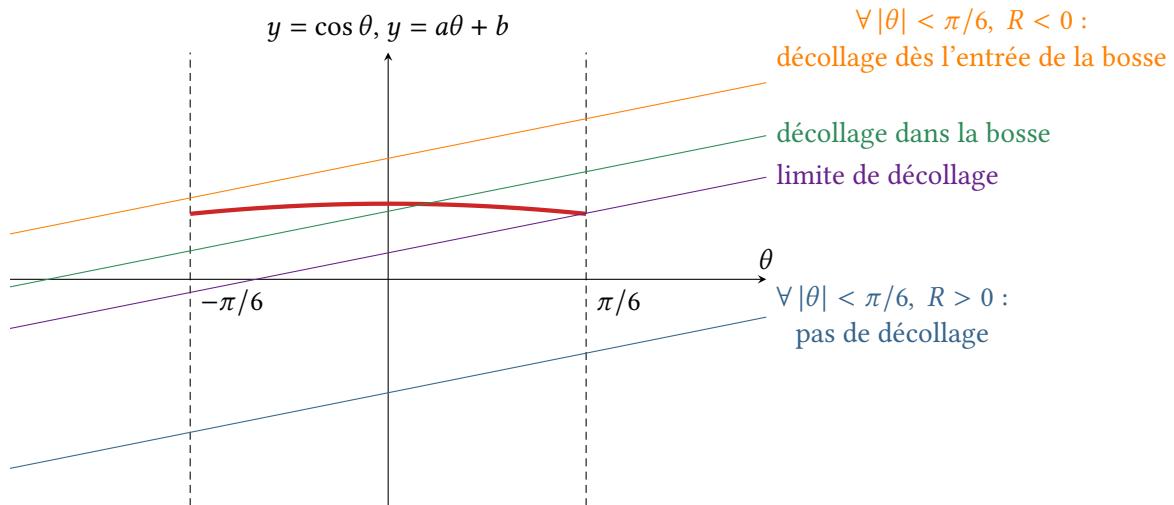
$$R = 3mg\cos\theta - 2F\left(\frac{\pi}{6} + \theta\right) - m \frac{v_0^2}{\rho} - mg\sqrt{3}.$$

Les termes dépendant de θ étant bornés, on en déduit qu'il existe forcément une valeur de v_0 pour laquelle R s'annule et devient négative, et donc à partir de laquelle la voiture décolle.

[11] La norme R s'annule pour θ tel que

$$\cos\theta = \underbrace{\frac{2F}{3mg}\theta}_{=a} + \underbrace{\frac{2F}{3mg}\frac{\pi}{6} + \frac{\sqrt{3}}{3} + \frac{v_0^2}{3\rho g}}_{=b}.$$

Graphiquement, le membre de droite se représente par droite affine dont l'ordonnée à l'origine est d'autant plus élevée que la vitesse v_0 est élevée. On en déduit les représentations et interprétations de la figure 1.

**Figure 1 – Annulation éventuelle de la force de réaction.**

Cette représentation graphique montre qu'à la vitesse minimale permettant le décollage celui-ci a lieu en $\theta = \pi/6$. En repartant de l'expression de R ,

$$R(\pi/6) = 0 = 3mg \frac{\sqrt{3}}{2} - 2F \frac{\pi}{3} - m \frac{v_{0\min}^2}{\rho} - mg\sqrt{3} = mg \frac{\sqrt{3}}{2} - 2F \frac{\pi}{3} - m \frac{v_{0\min}^2}{\rho}$$

d'où on déduit

$$v_{0\min} = \sqrt{\frac{\sqrt{3}}{2}\rho g - \frac{2\pi}{3}\frac{\rho F}{m}}.$$