

Glissement avec ou sans frottement d'un palet

1. Relation

Dans le cas de ce mouvement la vitesse du palet s'exprime

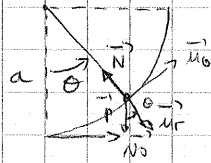
$$\vec{v} = a \dot{\theta} \vec{u}_0$$

Soit $u = v^2 = a^2 \dot{\theta}^2$

$$\frac{du}{dt} = \frac{du}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = \dot{\theta} \frac{du}{d\theta} = a^2 \frac{d\dot{\theta}^2}{dt} = a^2 \frac{d\dot{\theta}^2}{d\theta} \frac{d\theta}{dt} = 2a^2 \dot{\theta} \ddot{\theta}$$

On obtient ainsi

$$\ddot{\theta} = \frac{1}{2a^2} \frac{du}{d\theta}$$



3.a. Equation différentielle du mouvement

On étudie le palet dans le référentiel terrestre pris galiléen. Il est soumis à son poids \vec{P} et à la réaction normale \vec{N} du support.

Seconde loi de Newton

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

Suivant le vecteur \vec{u}_0

$$-mg \sin \theta = ma \ddot{\theta}$$

$$\ddot{\theta} + \frac{g}{a} \sin \theta = 0$$

$$\frac{1}{2a^2} \frac{du}{d\theta} + \frac{g}{a} \sin \theta = 0$$

$$\frac{du}{d\theta} + 2ga \sin \theta = 0$$

3.b. Fonction $u(\theta)$

$$\frac{du}{d\theta} - \frac{d}{d\theta} (2ga \cos \theta) = 0 \rightarrow \frac{d}{d\theta} (u - 2ga \cos \theta) = 0$$

Par intégration on obtient

$$u - 2ga \cos \theta = u_0 \quad \text{or à } t=0 \quad \theta=0 \quad \text{et } u = v_0^2$$

$$v_0^2 + 2ga = u_0 \rightarrow v^2 - 2ga \cos \theta = v_0^2 - 2ga$$

$$v^2 = 2ga(1 - \cos \theta) + v_0^2$$

3.c. Attente du but

le but peut être atteint si en $\theta = \frac{\pi}{2}$ on a $v(\frac{\pi}{2}) = 0$

On obtient ainsi

$$v_0 = \sqrt{2ga} = v_c$$

Ainsi pour toutes vitesses initiales $v_0 \geq v_c$ le but pourra être atteint par le palet.

3.a. Equations différentielles

En projection suivant \vec{u}_0 l'équation du mouvement s'écrit

$$-mg \sin \theta - kv^2 = ma \ddot{\theta}$$

$$-mg \sin \theta - ku = \frac{m}{2a} \frac{du}{d\theta}$$

$$\frac{du}{d\theta} + \frac{2ka}{m} u = -2ga \sin \theta$$

$$\frac{du}{d\theta} + \alpha u = -v_c^2 \sin \theta$$

le terme α traduit l'impact de des frottements à travers sa relation avec k .

3.b. Solution particulière

On pose $u_p(\theta) = a \cos \theta + b \sin \theta$

$$-a \sin \theta + b \cos \theta + \alpha(a \cos \theta + b \sin \theta) = -v_c^2 \sin \theta$$

$$(-a + \alpha b) \sin \theta + (b + \alpha a) \cos \theta = -v_c^2 \sin \theta$$

En identifiant les termes en $\sin \theta$ et $\cos \theta$ par rapport des fonctions linéairement indépendantes, il vient

$$-a + \alpha b = -v_c^2 \quad \text{et} \quad b + \alpha a = 0$$

Donc

$$a = \frac{v_c^2}{1 + \alpha^2} \quad \text{et} \quad b = -\alpha \frac{v_c^2}{1 + \alpha^2}$$

3.c. Solution générale

L'équation homogène s'écrit $\frac{du}{d\theta} = -\alpha u^2$. Soit

$$\frac{du}{u} = -\alpha d\theta \quad \text{Par intégration la solution } u_h \text{ s'écrit}$$

$$u_h = A e^{-\alpha \theta}$$

La solution générale s'écrit :

$$u(\theta) = A e^{-\alpha\theta} + \frac{N_c^2}{1+\alpha^2} (\cos\theta - \alpha \sin\theta)$$

La condition $u(\theta=0) = N_0^2$ permet de déterminer le coefficient d'intégration A

$$N_0^2 = A + \frac{N_c^2}{1+\alpha^2} \rightarrow A = N_0^2 - \frac{N_c^2}{1+\alpha^2}$$

Il vient

$$u(\theta) = N_0^2 e^{-\alpha\theta} + \frac{N_c^2}{1+\alpha^2} (\cos\theta - \alpha \sin\theta - e^{-\alpha\theta})$$

3. $\alpha =$ Vitesse N_0

$$u(\theta = \frac{\pi}{2}) = 0 \quad 0 = N_0^2 e^{-\alpha \frac{\pi}{2}} + \frac{N_c^2}{1+\alpha^2} (-\alpha - e^{-\alpha \frac{\pi}{2}})$$

$$N_0^2 = \frac{N_c^2}{1+\alpha^2} (\alpha + e^{-\alpha \frac{\pi}{2}}) e^{+\alpha \frac{\pi}{2}}$$

$$N_0 = \frac{N_c}{1+\alpha^2} \left[\alpha e^{+\alpha \frac{\pi}{2}} + 1 \right]^{1/2}$$

Pour $\alpha \rightarrow 0$ on obtient $N_0 = N_c$ (Pas de pollement, on retrouve le résultat du 2. c)

Pour $\alpha \rightarrow \infty$ on obtient $N_0 \rightarrow \infty$

Avec un pollement énorme ($k \rightarrow \infty$, donc $\alpha \rightarrow \infty$) on obtient

$u(\theta) = 0$ dès que θ devient supérieur à $\frac{\pi}{2}$