

## H2-TD

## Correction

## H2 – 10 Pendule dans un fluide visqueux

1) On applique le théorème du centre de masse à la sphère, soumise à son poids, à la tension de la corde et aux frottements fluides, dans le référentiel du laboratoire supposé galiléen.

$$m \vec{a} = m \vec{g} + \vec{T} - 6 \pi \eta r \vec{v}$$

En utilisant la base polaire décrite sur le schéma ci-dessous, la projection sur  $\vec{e}_\theta$  donne

$$m \ell \ddot{\theta} = -m g \sin \theta - 6 \pi \eta r \ell \dot{\theta}$$

soit, sous forme canonique,

$$\ddot{\theta} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{\theta} + \omega_0^2 \sin \theta = 0 \quad \text{avec} \quad \omega_0 = \sqrt{\frac{g}{\ell}} \quad \text{et} \quad Q = \frac{m \omega_0}{6 \pi \eta r}$$

2) Si les amplitudes sont petites  $\theta \ll 1$  alors  $\sin \theta \sim \theta$  donc

$$\ddot{\theta} + \frac{\omega_0}{Q} \dot{\theta} + \omega_0^2 \theta = 0$$

C'est l'équation d'un oscillateur harmonique amorti. Le discriminant du polynôme caractéristique est

$$\Delta = \omega_0^2 \left( \frac{1}{Q^2} - 4 \right)$$

Le régime est pseudo-périodique si  $\Delta < 0$  (c'est-à-dire si  $Q > 1/2$ ). Les racines sont alors

$$\lambda_{1,2} = -\frac{\omega_0}{2Q} \pm i \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}$$

La pseudo-pulsation est donc

$$\Omega = \omega_0 \sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}$$

et les solutions prennent la forme

$$\theta(t) = \left( A \cos(\Omega t) + B \sin(\Omega t) \right) \exp\left(-\frac{\omega_0 t}{2Q}\right)$$

où  $A$  et  $B$  sont à déterminer avec les conditions initiales  $\theta(0)$  et  $\dot{\theta}(0)$ .

3) La pseudo-période  $T = 2\pi / \Omega$  vaut

$$T = \frac{T_0}{\sqrt{1 - \frac{1}{4Q^2}}} \quad \text{avec} \quad T_0 = \frac{2\pi}{\omega_0}$$

et la viscosité s'obtient en exprimant le facteur de qualité  $Q$

$$Q = \frac{T}{2\sqrt{T^2 - T_0^2}}$$

or  $Q = \frac{2\pi m}{6\pi \eta r T_0}$  d'où

$$\eta = \frac{m}{3QrT_0} \quad \text{soit} \quad \eta = \frac{2m\sqrt{T^2 - T_0^2}}{3rT_0T}$$

