

I.2.a La force totale \vec{F} et l'énergie potentielle E_p sont liées par

$$\vec{F} = -\overrightarrow{\text{grad}} E_p(M) \quad \text{soit} \quad -k(z - \ell_0) + mg = -\frac{dE_p}{dz}$$

On en déduit par intégration à une constante près

$$E_p(M) = \frac{k}{2}(z - \ell_0)^2 - mgz + C^{\text{te}}$$

et comme on impose $E_p = 0$ à l'équilibre en $z_e = \ell_0 + mg/k$,

$$E_p(M) = \frac{k}{2}(z - \ell_0)^2 - mg(z - \ell_0) + \frac{m^2g^2}{2k}$$

On peut bien-sûr utiliser directement les expressions des énergies potentielles de rappel et de pesanteur à condition de ne pas oublier la constante et l'orientation descendante de l'axe vertical.

I.2.b Puisque $z - \ell_0 = z - z_e + mg/k$, on peut écrire

$$E_p(M) = \frac{k}{2} \left(Z + \frac{mg}{k} \right)^2 - mg \left(Z + \frac{mg}{k} \right) + \frac{m^2g^2}{2k}$$

d'où

$$E_p(M) = \frac{k}{2} Z^2$$

I.2.c Selon l'expression de $z(t)$ obtenue à la question I.1.c,

$$Z(t) = a \cos(\omega_0 t) \quad \text{et} \quad \dot{z}(t) = \dot{Z}(t) = -a\omega_0 \sin(\omega_0 t)$$

Ainsi, la valeur moyenne de l'énergie cinétique E_c est

$$\langle E_c \rangle = \frac{m}{2} \langle \dot{Z}^2 \rangle = \frac{m}{2} \times \frac{a^2 \omega_0^2}{2}$$

soit

$$\langle E_c \rangle = \frac{ka^2}{4}$$

et la valeur moyenne de l'énergie potentielle E_p

$$\langle E_p \rangle = \frac{k}{2} \langle Z^2 \rangle = \frac{k}{2} \frac{a^2}{2}$$

soit

$$\langle E_p \rangle = \frac{ka^2}{4}$$

L'oscillateur harmonique dans un champ de pesanteur vérifie donc

$$\langle E_c \rangle = \langle E_p \rangle$$

I.2.d Application numérique :

$$\omega_0 = 14 \text{ rad.s}^{-1} \quad \text{et} \quad \langle E_p \rangle = 1,3 \cdot 10^{-2} \text{ J}$$