2019/2020 PC Lalande

MQ1-TD

Correction

MQ1 - 05 Oscillateur harmonique quantique

1) L'équation de Schrödinger stationnaire pour l'oscillateur harmonique est

$$-\frac{\hbar^2}{2 m} \frac{\mathrm{d}^2 \varphi}{\mathrm{d} x^2}(x) + \frac{1}{2} m \omega^2 x^2 \varphi(x) = E \varphi(x)$$

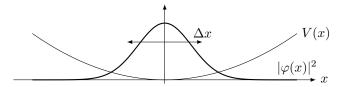
2) Commentons que la solution proposée correspond à l'état fondamental. Il en existe plein d'autres correspondant aux niveaux excités. \mathcal{N} se détermine par la condition de normalisation

$$\int_{-\infty}^{+\infty} |\varphi(x)|^2 dx = 1 \quad \text{soit} \quad \mathcal{N}^2 \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-2(x/a)^2} dx = 1$$

Grâce au formulaire sur les intégrales gaussiennes, on conclut

$$\mathcal{N} = \left(\frac{2}{\pi \, a^2}\right)^{1/4}$$

3) La densité de probabilité est $|\varphi(x)|^2$ donc ici $\mathcal{N}^2 e^{-2(x/a)^2}$. Il s'agit d'une fonction gaussienne, valant \mathcal{N}^2 en 0 et tendant vers 0 en $\pm \infty$. Son allure est la suivante



Par symétrie, la position moyenne de l'oscillateur est x = 0.

4) L'état stationnaire que nous étudions vérifie l'équation de Schrödinger stationnaire. On calcule progressivement

$$\frac{\mathrm{d}\varphi}{\mathrm{d}x} = -\frac{2\mathcal{N}x}{a^2}\,\exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right) \qquad \text{et} \qquad \frac{\mathrm{d}^2\varphi}{\mathrm{d}x^2} = -\frac{2\mathcal{N}}{a^2}\left(1 - \frac{2\,x^2}{a^2}\right)\,\exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right)$$

alors, en reconstituant l'équation de Schrödinger stationnaire,

$$\frac{\hbar^2}{2\,m}\,\frac{2\,\mathcal{N}}{a^2}\left(1-\frac{2\,x^2}{a^2}\right)\,\exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right) + \frac{1}{2}\,m\,\omega^2\,x^2\,\mathcal{N}\,\exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right) = E\,\mathcal{N}\,\exp\left(-\frac{x^2}{a^2}\right)$$

en divisant par $\varphi(x) = \mathcal{N} \exp\left(-x^2/a^2\right)$ non nulle, et en réarrangeant les termes, on aboutit à

$$\left(\frac{\hbar^2}{m\,a^2} - E\right) + \left(\frac{1}{2}\,m\,\omega^2 - \frac{2\,\hbar^2}{m\,a^4}\right)x^2 \, = 0$$

Il s'agit d'un polynôme en x, \mathbf{nul} \mathbf{pour} \mathbf{tout} x. En conséquence, chacun des monômes sont nuls d'où

$$E = \frac{\hbar^2}{m a^2} \qquad \text{et} \qquad a^4 = \frac{m^2 \,\omega^2}{4 \,\hbar^2}$$

et on déduit ainsi

$$\boxed{E = \frac{1}{2} \, \hbar \, \omega \qquad \text{et} \qquad a = \sqrt{\frac{2 \, \hbar}{m \, \omega}}}$$

5) La position moyenne est nulle $\langle x \rangle = 0$ (on intègre de $-\infty$ et $+\infty$ une fonction impaire...). Le calcul de $\langle x^2 \rangle$ utilise le formulaire

$$\langle x^2 \rangle = \mathcal{N}^2 \int_{-\infty}^{+\infty} x^2 \exp\left(-\frac{2x^2}{a^2}\right) dx = \mathcal{N}^2 \frac{a^2}{4} \sqrt{\frac{\pi a^2}{2}} = \frac{a^2}{4}$$

d'où finalement

$$\Delta x = \frac{a}{2}$$

Sa signification est la largeur typique sur laquelle la densité de probabilité est conséquente, voir schéma.

vraban.fr 1/1