

Correction d'examen UG

du 12/05/2015

Ex. 1.1
$$E = h \omega = h \frac{2\pi}{T} = h \frac{2\pi c}{\lambda} \approx \frac{1,05 \cdot 10^{-34} \cdot 2 \cdot 3,14 \cdot 3 \cdot 10^8}{546 \cdot 10^{-9}} \text{ J} \approx 3,62 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$E_{\text{ion}} = e \cdot V \approx 2 \cdot 1,6 \cdot 10^{-19} \text{ J} = 3,2 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$E = E_{\text{ion}} + \frac{m v_{\text{max}}^2}{2} \Rightarrow$$

$$v_{\text{max}} = \sqrt{2(E - E_{\text{ion}})} = \sqrt{2 \left(h \frac{2\pi c}{\lambda} - eV \right)} \approx 3 \cdot 10^5 \text{ m/s}$$

Ex. 2.1 1). $\langle x|x \rangle = |C|^2 (3^2 + 1^2 + 2^2 + 1 - i^2) = |C|^2 \cdot 15$

$\Rightarrow C = \frac{e^{ix}}{\sqrt{15}}, \quad x \in \mathbb{R}$

2). $\langle L_z \rangle$ peut mesurer :

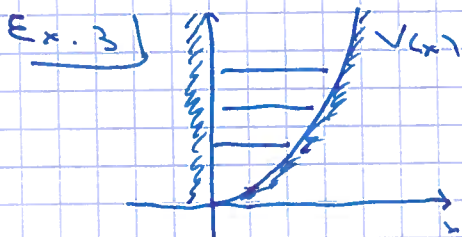
$L_z = 0 \quad P_{m=0} = \frac{9}{15} + \frac{1}{15} = \frac{2}{3}$

$L_z = 1 \quad P_{m=1} = \frac{4}{15}$

$L_z = -1 \quad P_{m=-1} = \frac{1}{15}$

3).
$$\langle L^2 \rangle = \hbar^2 \left\{ 0 \cdot (0+1) \cdot \frac{9}{15} + 1(1+1) \frac{1}{15} + 2(2+1) \frac{4}{15} + 2(2+1) \frac{1}{15} \right\}$$

$$= \hbar^2 \left(\frac{2}{15} + \frac{24}{15} + \frac{6}{15} \right) = \frac{32}{15} \hbar^2$$



- Le spectre est discret et non-dégénéré (mouvement classique borné et unidimensionnel)

- $$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + \frac{m \omega^2 x^2}{2} \right) \psi(x) = E \psi(x), \quad x \in \mathbb{R}_{>0}$$

$\psi(x \rightarrow \infty) = 0, \quad \psi(x=0) = 0.$



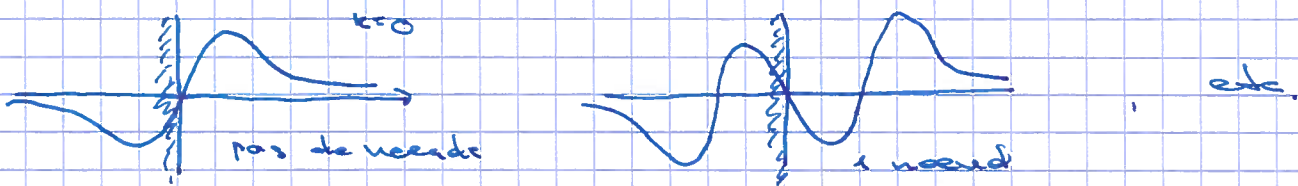
Cela veut dire que toute fonction propre de l'oscillateur harmonique qui s'annule en $x=0$ donne une fonction propre de \hat{H} (par restriction à $x \geq 0$).

C'est le cas des fonctions propres qui correspondent à $n = 1, 3, 5, \dots$ pour l'oscillateur harmonique. Donc le spectre est

$$E_k = \hbar\omega \left(2k+1 + \frac{1}{2} \right) = \hbar\omega \left(2k + \frac{3}{2} \right), \quad k=0, 1, 2, \dots$$

$$\psi_k(x) \sim e^{-x^2/2} H_{2k+1}(x), \quad \text{où } H_n \text{ valent les polynômes d'Hermite et } x \text{ est une coordonnée unidimensionnelle.}$$

On ne peut pas parler de que d'autres états propres, car



$$1. \quad \psi(x,t) = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\psi_m(x) e^{-i\frac{E_m}{\hbar}t} + \psi_n(x) e^{-i\frac{E_n}{\hbar}t} \right)$$

$$2. \quad \langle x \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x,t) x \psi(x,t) dx =$$

$$= \frac{1}{2} \int_{-\infty}^{\infty} \left(\psi_m^*(x) e^{+i\frac{E_m}{\hbar}t} + \psi_n^*(x) e^{+i\frac{E_n}{\hbar}t} \right) x \left(\psi_m e^{-i\frac{E_m}{\hbar}t} + \psi_n e^{-i\frac{E_n}{\hbar}t} \right) dx$$

$$= \frac{\langle x \rangle_m + \langle x \rangle_n}{2} + \frac{1}{2} \langle m|x|n \rangle \left(e^{i\frac{(E_m-E_n)t}{\hbar}} + e^{-i\frac{(E_m-E_n)t}{\hbar}} \right)$$

$$= \frac{\langle x \rangle_m + \langle x \rangle_n}{2} + \langle m|x|n \rangle \cos \frac{E_m - E_n}{\hbar} t$$

$$0 = \frac{d\langle x \rangle}{dt} = -\langle m|x|n \rangle \frac{E_m - E_n}{\hbar} \sin \frac{E_m - E_n}{\hbar} t$$

↳ la vitesse a un comportement oscillatoire

3). Comme \hat{x} est une combinaison linéaire de \hat{a} et \hat{a}^\dagger , l'élément matriciel $\langle m|x|n \rangle \neq 0$ pour $n > m+1$ (pourquoi)

⇒ la seule possibilité d'avoir $0 \neq 0$ est $n = m+1$.

Ex. 5) 1. $\{b, b\} = bb + bb = 2b^2 = 0 \Rightarrow b^2 = 0$

$\{b^\dagger, b^\dagger\} = b^\dagger b^\dagger + b^\dagger b^\dagger = 2b^{\dagger 2} = 0 \Rightarrow b^{\dagger 2} = 0$

2) $\hat{H}^2 = \hbar\omega b^\dagger b \cdot \hbar\omega b^\dagger b = (\hbar\omega)^2 b^\dagger \underbrace{bb^\dagger} = 1 - b^\dagger b b =$
 $= (\hbar\omega)^2 b^\dagger (1 - b^\dagger b) b =$
 $= (\hbar\omega)^2 b^\dagger b = \hbar\omega \hat{H}$

Cela implique que les valeurs propres de \hat{H} vérifient la même équation

$\lambda^2 = \hbar\omega \lambda \Rightarrow \lambda = 0 \quad \lambda = \hbar\omega$
 (les seules solutions possibles)

3) $\hat{H} | \varphi_0 \rangle = \hbar\omega \underbrace{b^\dagger b}_{=0} | \varphi_0 \rangle = 0 \Rightarrow \lambda_0 = 0$

$\hat{H} | \varphi_1 \rangle = \hbar\omega \underbrace{b^\dagger b}_{=1 - b^\dagger b} b^\dagger | \varphi_0 \rangle = \hbar\omega b^\dagger | \varphi_0 \rangle = \hbar\omega | \varphi_1 \rangle \Rightarrow \lambda_1 = \hbar\omega$

4) Il nous faut 2 matrices 2×2 b, b^\dagger qui vérifient $b^2 = b^{\dagger 2} = 0, bb^\dagger + b^\dagger b = 1$.

• Les valeurs propres de b, b^\dagger sont 0, mais les matrices ne sont pas diagonalisables (sont identiquement nulles).

• La substitution la plus simple:

$b = \begin{pmatrix} 0 & a \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, b^\dagger = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ a & 0 \end{pmatrix} \Rightarrow b^2 = b^{\dagger 2} = 0$
 automatiquement

• $bb^\dagger + b^\dagger b = \begin{pmatrix} 0 & a \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ a & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ a & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & a \\ 0 & 0 \end{pmatrix} =$
 $= \begin{pmatrix} a^2 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & a^2 \end{pmatrix} = a^2 \mathbb{1}_2 \Rightarrow a^2 = 1$

Donc on peut prendre

$b = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}, b^\dagger = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$