

Questions de cours

- Hermitique ; opérateur coïncidant avec son adjoint $\Leftrightarrow A = A^\dagger$
- $T = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2}$; \hbar est la Planck réduite telle que $\hbar = \frac{h}{2\pi}$; m masse de la particule
- Relation entre moments : $\vec{p} = \frac{q}{2m} \vec{L}$; q charge électrique ; m masse de la particule
- Stur et Guleck \Rightarrow mise en évidence de la quantification spatiale du mt magnétique

Oscillateur harmonique

1) $|\alpha\rangle = \sum_m c_m |m\rangle$ base $|m\rangle$

récurance $\hat{a}|m\rangle = \sqrt{m}|m-1\rangle$

$\hat{H}|m\rangle = E_m |m\rangle$

$$\left\{ \begin{aligned} \hat{a}|\alpha\rangle &= \hat{a} \sum_m c_m |m\rangle = \sum_m c_m \hat{a}|m\rangle = \sum_m c_m \sqrt{m} |m-1\rangle \\ \hat{a}|\alpha\rangle &= \alpha |\alpha\rangle = \alpha \sum_m c_m |m\rangle \end{aligned} \right.$$

Multiplions par le bras $\langle m|$: $\alpha \sum_m c_m \langle m|m\rangle = \sum_m c_m \sqrt{m} \langle m|m-1\rangle$

$$\alpha c_m = c_{m+1} \sqrt{m+1}$$

soit $c_{m+1} = \frac{\alpha c_m}{\sqrt{m+1}}$ relation de récurrence

$$\left\| \text{ou } c_m = \frac{\alpha c_{m-1}}{\sqrt{m}} = \frac{\alpha}{\sqrt{m}} \left(\frac{\alpha c_{m-2}}{\sqrt{m-1}} \right) = \dots = \frac{\alpha^m}{\sqrt{m!}} c_0 \right.$$

2pts

2) Normalisation $\langle \alpha | \alpha \rangle = 1 = \sum_m |c_m|^2 \langle m | m \rangle = \sum_m |c_m|^2 = \sum_m \frac{|\alpha|^{2m}}{m!} |c_0|^2$ parfait

$$= |c_0|^2 \sum_m \frac{|\alpha|^{2m}}{m!} = |c_0|^2 e^{|\alpha|^2} = 1$$

$$\Rightarrow |c_0|^2 = 1 \cdot e^{-|\alpha|^2}$$

soit $|c_0| = e^{-|\alpha|^2/2}$

2pts

\Rightarrow Etat propre $|k\rangle$ de \hat{a} quelqu'il soit

3) Probabilité de mesure $E_m = (m + \frac{1}{2})\hbar\omega$: $P_m = |c_m|^2 = \frac{|\alpha|^{2m}}{m!} e^{-|\alpha|^2}$

1pt

4) Valeur moyenne de l'énergie

$$\begin{aligned}
 \langle \hat{H} \rangle_\alpha &= \langle E \rangle = \sum_m P_m E_m = \sum_m \frac{|\alpha|^{2m} e^{-|\alpha|^2}}{m!} (m + \frac{1}{2}) \hbar \omega \\
 &= \sum_m \frac{|\alpha|^{2m} e^{-|\alpha|^2}}{m!} m \hbar \omega + \sum_m \frac{|\alpha|^{2m} e^{-|\alpha|^2}}{m!} \frac{\hbar \omega}{2} \\
 &= \sum_m \frac{|\alpha|^{2m} e^{-|\alpha|^2}}{m!} \hbar \omega + \frac{\hbar \omega}{2} \\
 &= |\alpha|^2 \sum_m \frac{|\alpha|^{2(m-1)} e^{-|\alpha|^2}}{(m-1)!} \hbar \omega + \frac{\hbar \omega}{2} \\
 &= |\alpha|^2 \hbar \omega + \frac{\hbar \omega}{2} = \hbar \omega (|\alpha|^2 + \frac{1}{2})
 \end{aligned}$$

m! = m(m-1)!
1 pt pour 1 des 2 méthodes

Autre méthode $\hat{H} = \hbar \omega (\hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2})$

$$\begin{aligned}
 \langle \hat{H} \rangle_\alpha &= \hbar \omega \langle \alpha | (\hat{a}^\dagger \hat{a} + \frac{1}{2}) | \alpha \rangle \\
 &= \hbar \omega \langle \alpha | \hat{a}^\dagger \hat{a} | \alpha \rangle + \frac{\hbar \omega}{2} \langle \alpha | \alpha \rangle \\
 &= \hbar \omega (|\alpha|^2 + \frac{1}{2})
 \end{aligned}$$

5) $|\alpha(t)\rangle = \sum_m c_m e^{-\frac{iE_m t}{\hbar}} |m\rangle$ avec $c_m = \frac{|\alpha|^m e^{-|\alpha|^2/2}}{\sqrt{m!}}$

2 pts

$$\begin{aligned}
 &= \sum_m \frac{|\alpha|^m e^{-|\alpha|^2/2}}{\sqrt{m!}} e^{-i(m+\frac{1}{2})\hbar\omega t} |m\rangle = \sum_m \frac{|\alpha|^m e^{-|\alpha|^2/2}}{\sqrt{m!}} e^{-im\omega t} e^{-\frac{i\omega t}{2}} |m\rangle \\
 &= e^{-\frac{i\omega t}{2}} \sum_m \frac{|\alpha|^m e^{-|\alpha|^2/2}}{\sqrt{m!}} e^{-im\omega t} |m\rangle
 \end{aligned}$$

Posez $\alpha' = \alpha e^{-i\omega t}$ $\Leftrightarrow \alpha'^m = \alpha^m e^{-im\omega t}$
 et $|\alpha'| = |\alpha|$

soit $|\alpha(t)\rangle = e^{-\frac{i\omega t}{2}} \sum_m \frac{\alpha'^m e^{-|\alpha|^2/2}}{m!} |m\rangle = e^{-\frac{i\omega t}{2}} |\alpha'\rangle$
 $|\alpha'\rangle \Rightarrow$ état propre de \hat{a}