

Exercice 1 *Etats comprimés (squeezed states)*

Les états comprimés constituent un champ de recherches très important en physique quantique fondamentale. Considérons les opérateurs d'échelle usuels \hat{a} et \hat{a}^\dagger tels que définis pour l'oscillateur harmonique. On définit un état comprimé en appliquant l'opérateur de *squeezing*:

$$\hat{S}(\xi) = e^{(\frac{1}{2}\xi^*\hat{a}^2 - \frac{1}{2}\xi\hat{a}^{\dagger 2})}$$

Ici ξ est un nombre complexe.

1. Montrer que $\hat{S}^\dagger(\xi) = \hat{S}^{-1}(\xi) = \hat{S}(-\xi)$ où \hat{S}^{-1} désigne l'inverse de \hat{S} . On utilisera le résultat suivant: si deux opérateurs \hat{A} et \hat{B} commutent ($[\hat{A}, \hat{B}] = 0$) alors $e^{\hat{A}}e^{\hat{B}} = e^{\hat{A}+\hat{B}}$.
2. Montrer que le commutateur d'ordre n de $\hat{A} = \frac{1}{2}\xi\hat{a}^{\dagger 2} - \frac{1}{2}\xi^*\hat{a}^2$ avec $\hat{B} = \hat{a}$, c'est-à-dire $[\hat{A}, [\hat{A}, [\hat{A}, \dots, \hat{B}]]]$ où \hat{A} apparaît n fois est égal à:
 - $|\xi|^n \hat{a}$ si n est pair
 - $-|\xi|^{n-1} \xi \hat{a}^\dagger$ si n est impair
3. Dédire du résultat précédent qu'avec $\xi = r e^{i\theta}$, on a

$$\hat{S}^\dagger(\xi)\hat{a}\hat{S}(\xi) = -\hat{a}^\dagger e^{i\theta} \sinh(r) + \cosh(r)\hat{a} .$$

Pour cela on utilisera la formule suivante

$$e^{\hat{A}}\hat{B}e^{-\hat{A}} = \hat{B} + [\hat{A}, \hat{B}] + \frac{1}{2!}[\hat{A}, [\hat{A}, \hat{B}]] + \frac{1}{3!}[\hat{A}, [\hat{A}, [\hat{A}, \hat{B}]]] \dots$$

4. En déduire que

$$\hat{S}^\dagger(\xi)\hat{a}^\dagger\hat{S}(\xi) = -\hat{a}e^{-i\theta} \sinh(r) + \cosh(r)\hat{a}^\dagger .$$

5. Définissons l'état comprimé du vide comme l'état obtenu en appliquant l'opérateur de *squeezing* sur le vide, c'est-à-dire $\hat{S}(\xi)|0\rangle$. Calculer pour cet état les moyennes de \hat{a} , \hat{a}^\dagger , \hat{a}^2 , $\hat{a}^\dagger\hat{a}$, $\hat{a}^{\dagger 2}$ et finalement $\Delta x \Delta p$. Que peut-on en conclure sur l'incertitude en x et p ? Quelle est la différence avec l'état fondamental $|0\rangle$?
Suggestion: On pourra utiliser la relation $\hat{S}(\xi)\hat{C}\hat{D}\hat{S}(\xi)^\dagger = \hat{S}(\xi)\hat{C}\hat{S}(\xi)^\dagger\hat{S}(\xi)\hat{D}\hat{S}(\xi)^\dagger$
6. Question bonus: On considère maintenant un oscillateur harmonique dont la fréquence de résonance est ω et donc décrit par l'Hamiltonien

$$\hat{\mathcal{H}} = \hbar\omega\hat{a}^\dagger\hat{a}$$

En appliquant l'opérateur unitaire d'évolution temporelle $\hat{U} = e^{-i\hat{\mathcal{H}}t/\hbar}$ au vide comprimé trouvez l'équation d'évolution pour les variances Δx et Δp .