

## Construction de Schwinger des représentations irréductibles de $SU(2)$

L'objet de ce problème est de construire les représentations irréductibles de  $SU(2)$ , en suivant la méthode de Schwinger.

On considère deux oscillateurs harmoniques indépendants et leurs opérateurs de création et d'annihilation respectifs  $a_1^+$ ,  $a_1$  et  $a_2^+$ ,  $a_2$  vérifiant les relations de commutation

$$[a_i, a_j^+] = \delta_{ij}. \quad (1)$$

1) Quelle est l'algèbre de Lie engendrée par les opérateurs  $J_i = \frac{1}{2}a^+ \sigma_i a$ ? On a posé

$$a = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \end{pmatrix} \quad (2)$$

et

$$a^+ = (a_1^+ \ a_2^+). \quad (3)$$

Les  $\sigma_i$  sont les matrices de Pauli, dont on rappelle l'expression:

$$\sigma_1 = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_2 = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \sigma_3 = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad (4)$$

2) Introduisons les opérateurs "nombre d'occupation"

$$N_1 = a_1^+ a_1 \quad \text{et} \quad N_2 = a_2^+ a_2. \quad (5)$$

On désigne par  $|n_1, n_2\rangle$  un état propre de  $N_1$  et  $N_2$  :

$$\begin{aligned} N_1 |n_1, n_2\rangle &= n_1 |n_1, n_2\rangle \\ N_2 |n_1, n_2\rangle &= n_2 |n_1, n_2\rangle. \end{aligned} \quad (6)$$

a) Exprimer les opérateurs  $J_3$  et  $\vec{J}^2 = J_1^2 + J_2^2 + J_3^2$  en fonction de  $N_1$  et  $N_2$ .

b) Construire explicitement les états  $|n_1, n_2\rangle$  à partir du vide.

c) Utiliser ces résultats pour construire une base de vecteurs propres de  $\vec{J}^2$  et  $J_3$

$$\vec{J}^2 |j m\rangle = j(j+1) |j m\rangle \quad (7)$$

$$J_3 |j m\rangle = m |j, m\rangle. \quad (8)$$

Exprimer  $j$  et  $m$  en fonction des nombres d'occupation  $n_1$  et  $n_2$ .

Retrouver les résultats standards de la théorie du moment cinétique.

3) On se propose de calculer l'élément de matrice  $d_{mm'}^j(\theta) = \langle j m | e^{-i\theta J_2} |j m'\rangle$  en s'appuyant sur les résultats précédents. On considère la fonction génératrice

$$g_m^j(x_1, x_2; \theta) = \sum_{m'} \frac{x_1^{j+m'} x_2^{j-m'}}{\sqrt{(j+m')!(j-m')!}} d_{mm'}^j(\theta). \quad (9)$$

a) Montrer que

$$g_m^j(x_1, x_2; \theta) = \langle j m | e^{-i\theta J_2} \frac{(x_1 a_1^+ + x_2 a_2^+)^{2j}}{(2j)!} |0\rangle. \quad (10)$$

b) Etablir que

$$g_m^j(x_1, x_2; \theta) = \frac{1}{(2j)!} \langle j m | \left[ a_1^+ \left( x_1 \cos \frac{\theta}{2} - x_2 \sin \frac{\theta}{2} \right) + a_2^+ \left( x_2 \cos \frac{\theta}{2} + x_1 \sin \frac{\theta}{2} \right) \right]^{2j} |0\rangle. \quad (11)$$

Il pourra être utile de calculer  $u(\theta) = e^{-i\theta J_2} a_1^+ e^{i\theta J_2}$  et  $v(\theta) = e^{-i\theta J_2} a_2^+ e^{i\theta J_2}$ , solutions d'un système d'équations différentielles.

c) En déduire une forme explicite de  $g_m^j(x_1, x_2; \theta)$ .

d) Donner finalement l'expression de  $d_{mm'}^j(\theta)$  en fonction des polynômes de Jacobi

$$P_n^{(a,b)}(x) = \frac{(-1)^n}{2^n n!} (1-x)^{-a} (1+x)^{-b} \frac{d^n}{dx^n} \left[ (1-x)^{a+n} (1+x)^{b+n} \right]. \quad (12)$$

Il pourra être commode de poser  $x_1 = -\sin \frac{\theta}{2} \cos \frac{\theta}{2}$  et  $x_2 = t - \cos^2 \frac{\theta}{2}$ .