

Mecânica Quântica Avançada

Prova 02

28 de junho – 07 de julho

Exercício 1:

Os boosts de Galileu formam um subgrupo de um grupo maior, de 10 dimensões chamado grupo de Galileu de transformações de espaço-tempo:

$$\begin{aligned}\vec{x} &\rightarrow \vec{x}' = R\vec{x} + \vec{a} + \vec{v}t \\ t &\rightarrow t' = t + s\end{aligned}$$

onde além do deslocamento \vec{a} e da velocidade do boost \vec{v} já estudados, também temos uma rotação espacial R e um deslocamento temporal s . Seja $g = (R, \vec{a}, \vec{v}, s)$ uma transformação desse tipo.

Mostre que a lei de composição para $g_3 = g_2 g_1$, com $g_3 = (R_3, a_3, v_3, s_3)$ é:

$$\begin{aligned}R_3 &= R_2 R_1 \\ \vec{a}_3 &= \vec{a}_2 + R_2 \vec{a}_1 + \vec{v}_2 s_1 \\ \vec{v}_3 &= \vec{v}_2 + R_2 \vec{v}_1 \\ s_3 &= s_2 + s_1\end{aligned}$$

Exercício 2:

(a) Use as relações

$$\begin{aligned}\langle j'm' | \vec{J}^2 | jm \rangle &= j(j+1)\hbar^2 \delta_{j'j} \delta_{m'm} \\ \langle j'm' | J_0 | jm \rangle &= m\hbar \delta_{j'j} \delta_{m'm} \\ \langle j'm' | J_{\pm} | jm \rangle &= \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} \delta_{j'j} \delta_{m', m \pm 1}\end{aligned}$$

para encontrar os operadores S_x, S_y , and S_z para spin $1/2$ – obviamente nós sabemos a resposta de cor, mas **calcule explicitamente!**

(b) Novamente usando essas relações, calcule as representações de matriz 3×3 de J_x, J_y , e J_z para momento angular $j = 1$.

(c) Mostre que para $j = 1$, J_x, J_y , and J_z estão relacionados aos geradores infinitesimais T_x, T_y , e T_z

$$T_x = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -i \\ 0 & i & 0 \end{pmatrix}, \quad T_y = \begin{pmatrix} 0 & 0 & i \\ 0 & 0 & 0 \\ -i & 0 & 0 \end{pmatrix}, \quad T_z = \begin{pmatrix} 0 & -i & 0 \\ i & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

por uma transformação unitária que leva as componentes Cartesianas do vetor unitário \hat{r} às suas componentes esféricas

$$\hat{r} = (\sin \theta \cos \phi, \sin \theta \sin \phi, \cos \theta)$$

$$Y_1^0 = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \hat{r}_0, \quad Y_1^\pm = \mp \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \frac{\hat{r}_x \pm i \hat{r}_y}{\sqrt{2}} = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \hat{r}_{\pm 1} \quad ,$$

i.e. $J_i = U^\dagger T_i U$ com

$$U = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -1 & 0 & 1 \\ -i & 0 & -i \\ 0 & \sqrt{2} & 0 \end{pmatrix}$$

(d) Calcule a matriz de rotação $d^{(1)}(\theta)$:

$$d^{(1)}(\theta) = \exp(-i\theta J_y)$$

e verifique que ela tem a forma.

$$d^{(1)}(\theta) = \begin{pmatrix} \frac{1}{2}(1 + \cos \theta) & -\frac{1}{\sqrt{2}} \sin \theta & \frac{1}{2}(1 - \cos \theta) \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \sin \theta & \cos \theta & -\frac{1}{\sqrt{2}} \sin \theta \\ \frac{1}{2}(1 - \cos \theta) & \frac{1}{\sqrt{2}} \sin \theta & \frac{1}{2}(1 + \cos \theta) \end{pmatrix}.$$

Dica: Mostre que $J_y^3 = J_y$.

Exercício 3:

Considere o oscilador harmônico quântico unidimensional, com potencial

$$V(x) = \frac{1}{2} m \omega^2 x^2.$$

No limite não-relativístico, sabemos que a energia cinética T e o momento p são relacionados como

$$T = \frac{p^2}{2M},$$

os autoestados são bem conhecidos, e a energia do estado fundamental é $\frac{1}{2} \hbar \omega$. Lembrando agora que a energia cinética relativística $T = E - mc^2$, faça uma correção relativística na relação entre T e p , e use teoria de perturbação para calcular a mudança ΔE na energia do estado fundamental até ordem $1/c^2$.

Exercício 4:

Considere três partículas idênticas, não-interagentes, de spin-1.

(a) Suponha que a parte espacial do vetor de estado seja simétrica sob troca de qualquer par. Vamos usar a notação $|m\rangle$ para um estado de uma partícula, com a projeção $m = \{+, 0, -\}$. Se possível, construa o estado de três partículas nos seguintes casos:

(i) Todas as partículas no estado $|+\rangle$. Este estado pode ser escrito como um autoestado do spin total \vec{S}^2 ? Se sim, construa esse autoestado e diga qual o spin total.

(ii) Duas partículas no estado $|+\rangle$ e uma no estado $|0\rangle$. Este estado pode ser escrito como um autoestado do spin total \vec{S}^2 ? Se sim, construa esse autoestado e diga qual o spin total.

(iii) As três partículas em estados de spin diferentes. Este estado pode ser escrito como um autoestado do spin total \vec{S}^2 ? Se sim, construa esse autoestado e diga qual o spin total.

(b) Repita o item (a), mas agora suponha que a parte espacial do vetor de estado seja antissimétrica sob troca de qualquer par.

Exercício 5:

Considere o hamiltoniano:

$$\hat{H} = \sum_{\alpha} T_{\alpha} \hat{a}_{\alpha}^{\dagger} \hat{a}_{\alpha} + \sum_{\alpha, \beta, \gamma} V_{\alpha\beta\gamma} \left(\hat{a}_{\alpha}^{\dagger} \hat{a}_{\beta} \hat{a}_{\gamma} + \hat{a}_{\alpha}^{\dagger} \hat{a}_{\beta}^{\dagger} \hat{a}_{\gamma} \right)$$

onde $T_{\alpha}^* = T_{\alpha}$, $V_{\alpha\beta\gamma}^* = V_{\alpha\beta\gamma}$ é simétrico em todos os índices, e os operadores a_{α} e a_{α}^{\dagger} satisfazem regras de comutação bosônicas.

(a) Este hamiltoniano é hermiteano? Prove sua resposta.

(b) Este hamiltoniano conserva o número de partículas $N = \sum_{\alpha} a_{\alpha}^{\dagger} a_{\alpha}$? Prove sua resposta.