

## Mecânica Quântica II

### Lista 9

1. Considere duas partículas num sistema de dois níveis  $\{|\phi_a\rangle, |\phi_b\rangle\}$ , e.g. duas partículas de spin  $1/2$ , tal que  $\langle\phi_i|\phi_j\rangle = \delta_{ij}$ . Mostre que o estado mais geral das duas partículas dado por

$$\alpha|\phi_a(1)\rangle|\phi_b(2)\rangle + \beta|\phi_b(1)\rangle|\phi_a(2)\rangle,$$

onde  $\alpha$  e  $\beta$  são coeficientes complexos, *não pode ser escrito como um estado produto* da forma

$$|\psi_r(1)\rangle|\psi_s(2)\rangle,$$

onde  $|\psi_r(1)\rangle$  e  $|\psi_s(2)\rangle$  são quaisquer estados expandidos na base ortonormal dada. (**Nota:** Isto mostra que o estado  $s = 0$  singleto no experimento de EPR é de fato emaranhado e que não temos como escrevê-lo como o produto de um estado no spin up e outro no spin down).

2. Considere duas partículas de spin  $1/2$  produto do decaimento em repouso de uma partícula de  $s = 0$  (A situação do “paradoxo” EPR).

(a) Usando que

$$\sigma_i\sigma_j = \delta_{ij} + i\sum_k \epsilon_{ijk}\sigma_k,$$

mostre que

$$(\mathbf{s}_1 \cdot \hat{a})(\mathbf{s}_1 \cdot \hat{b}) = \frac{\hbar^2}{4}\hat{a} \cdot \hat{b} + i\frac{\hbar}{2}(\hat{a} \times \hat{b}) \cdot \mathbf{s}_1.$$

onde  $\mathbf{s}_1$  é um dos spins (e.g. da partícula 1), e  $\hat{a}$  e  $\hat{b}$  são duas direções espaciais arbitrárias.

(b) Mostre que para a situação descrita acima, a média do produto das projeções dos spins é

$$\langle(\mathbf{s}_1 \cdot \hat{a})(\mathbf{s}_2 \cdot \hat{b})\rangle = -\frac{\hbar^2}{4}.$$

Essa é a previsão da função de correlação dos dois spins na mecânica quântica.

3. Na situação do problema anterior, considere que as projeções dos spins das partículas 1 e 2 são funções bem definidas dadas por  $(\hbar/2)S(\hat{a}, \lambda)$  e  $(\hbar/2)R(\hat{b}, \lambda)$  respectivamente, onde  $\lambda$  é um parâmetro ou conjunto de parâmetros associados a variáveis locais ocultas, e as funções  $S$  e  $R$  só podem tomar os valores  $\pm 1$ . Se os valores de  $\lambda$  estão estatisticamente distribuídos com uma densidade de probabilidade  $\rho(\lambda)$ ,

(a) Mostre que a função de correlação entre os spins pode ser escrita como

$$\langle(\mathbf{s}_1 \cdot \hat{a})(\mathbf{s}_2 \cdot \hat{b})\rangle = -\frac{\hbar}{4} \int d\lambda \rho(\lambda) S(\hat{a}, \lambda) S(\hat{b}, \lambda)$$

(b) Prove a desigualdade de Bell

$$|\langle (\mathbf{s}_1 \cdot \hat{a})(\mathbf{s}_2 \cdot \hat{b}) \rangle - \langle (\mathbf{s}_1 \cdot \hat{a})(\mathbf{s}_2 \cdot \hat{c}) \rangle| \leq \frac{\hbar^2}{4} + \langle (\mathbf{s}_1 \cdot \hat{b})(\mathbf{s}_2 \cdot \hat{c}) \rangle$$

onde  $\hat{c}$  é uma terceira direção arbitrária no espaço.

4. **Generalização da Desigualdade de Bell:** Considere um sistema de duas partículas com duas grandezas associadas a elas  $S_1(\hat{a})$  e  $S_2(\hat{b})$  que podem tomar os valores  $\pm 1$ , onde  $\hat{a}$  e  $\hat{b}$  são duas direções espaciais.

(a) Mostre que numa teoria com variáveis ocultas locais  $\lambda$  com distribuição ditada pela densidade de probabilidade  $\rho(\lambda)$ , a função de correlação dessas grandezas associadas às partículas 1 e 2 é dada por

$$\langle S_1(\hat{a})S_2(\hat{b}) \rangle = \int d\lambda \rho(\lambda) S_1(\hat{a}, \lambda) S_2(\hat{b}, \lambda) ,$$

onde as funções  $S_1(\hat{a}, \lambda)$  e  $S_2(\hat{b}, \lambda)$  estão bem definidas em termos das variáveis locais  $\lambda$  e também poder tomar os valores  $\pm 1$ .

(b) Considere agora quatro direções arbitrárias no espaço:  $\hat{a}$ ,  $\hat{b}$ ,  $\hat{a}'$  e  $\hat{b}'$ . Mostre que nas teorias com variáveis ocultas locais a seguinte desigualdade deve ser respeitada

$$|\langle S_1(\hat{a})S_2(\hat{b}) \rangle - \langle S_1(\hat{a})S_2(\hat{b}') \rangle + \langle S_1(\hat{a}')S_2(\hat{b}) \rangle + \langle S_1(\hat{a}')S_2(\hat{b}') \rangle| \leq 2$$

5. Construa a matriz densidade para uma partícula num estado de  $S_y = +\hbar/2$ . Calcule o seu trazo e  $\rho^2$ . Para este último explique o que você esperaria como resultado.

6. Considere a matriz densidade de um sistema misturado

$$\rho = \sum_k p_K |\Psi_K\rangle \langle \Psi_K|$$

onde os  $|\Psi_K\rangle$  são estados puros (não necessariamente ortogonais) e  $p_K$  é a probabilidade do sistema de estar no estado puro  $|\Psi_K\rangle$ . Mostre que

(a) Em geral  $\rho^2 \neq \rho$ . Quando é igual ?

(b)  $\text{Tr}(\rho) = 1$ .

(c) Se  $A$  é um observável,  $\langle A \rangle = \text{Tr}(\rho A)$ .

(d) Mostre que a evolução de  $\rho$  é definitiva por

$$i\hbar \frac{\partial \rho}{\partial t} = [H, \rho] .$$

7. Construa a matriz densidade para os seguintes sistemas de partículas de spin 1/2, e verifique se satisfazem  $\text{Tr}(\rho) = 1$  e  $\rho^2 = \rho$ :

- (a) Sistema com 50% das partículas no estado  $S_z = +\hbar/2$  e 50% no  $S_x = +\hbar/2$ .  
 (b) Sistema com 50% das partículas no estado  $S_z = +\hbar/2$ , 25% no  $S_x = +\hbar/2$  e 25% no estado  $S_x = -\hbar/2$ .

8. Mostre que a evolução temporal da matriz  $\rho$  no tempo  $t$  para a matriz  $\rho'$  no tempo  $t'$  resulta em

$$\rho' = e^{-iH(t'-t)/\hbar} \rho e^{iH(t'-t)/\hbar}$$

9. Considere um sistema composto de dois setores, I e II isolados um do outro. Os estados do sistema são  $\{|\psi_{ma}\rangle\}$ , onde  $m$  e  $a$  são os índices dos estados dos sistemas I e II respectivamente,  $\{|\psi_m\rangle\}$  e  $\{|\psi_a\rangle\}$ . A matriz de um operador  $A$  é representada como

$$A_{ma,nb} = \langle \psi_{ma} | A | \psi_{nb} \rangle .$$

- (a) Mostre que se um operador  $A$  só atua no setor I, i.e. se ele pode ser escrito como

$$A_{ma,nb} = A_{mn}^I \delta_{ab} ,$$

então

$$\langle A \rangle = \sum_{mn} A_{mn}^I \rho_{nm}^I ,$$

onde

$$\rho_{nm}^I = \sum_a \rho_{na,ma} .$$

- (b) Em geral, as transformações possíveis da matriz densidade por evolução temporal ou por processos de medição é linear, e portanto pode ser escrita como

$$\rho'_{m'a',n'b'} = \sum_{mnab} K_{m'a',n'b',nb} K_{ma,nb}$$

onde  $K$  é o kernel da transformação. Se agora consideramos a evolução temporal dos subsistemas I e II, o hamiltoniano em forma matricial pode ser escrito como

$$H_{ma,nb} = H_{mn}^I \delta_{ab} + H_{ab}^{II} \delta_{mn} .$$

Mostre que nesse caso se satisfaz que

$$K_{m'a',n'b',nb} = K_{m'm,n'n}^I K_{a'a,b'b}^{II} ,$$

I.e. o kernel  $K$  fatoriza nos setores I e II.

- (c) Mostre que quando o kernel  $K$  de uma transformação linear da matriz densidade (devida à evolução temporal ou a medições) fatoriza como no caso acima, a matriz densidade do setor I,  $\rho_{mn}^I$  se transforma independentemente do setor II, i.e.

$$\rho'_{m'n'} = \sum_{mn} K_{m'm,n'n}^I \rho_{mn}^I$$