## Mecânica Quântica Avançada Lista de Exercícios 2

Data de entrega: 25 de abril de 2023

Exercício 1: Exercício 6.5.1 do Le Bellac.

**Exercício 2:** Representação matricial de produtos tensoriais. Usando a representação matricial para os vetores da base  $\{|+\rangle, |-\rangle\}$ 

$$|+\rangle = \begin{pmatrix} 1\\0 \end{pmatrix}, \quad |-\rangle = \begin{pmatrix} 0\\1 \end{pmatrix}$$
 (1)

o estado produto-tensorial de dois spins  $|++\rangle = |+\otimes+\rangle = |+\rangle \otimes |+\rangle$  é escrito na forma matricial nesta representação como

$$|++\rangle = \begin{pmatrix} 1\\0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1\\0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1\\0\\0\\0 \end{pmatrix}$$

Escreva os outros estados de dois spins  $|+-\rangle, |-+\rangle$  e  $|--\rangle$ , e a dos estados de três spins  $|+++\rangle, |+-+\rangle, \cdots, |---\rangle$  na forma matricial empregando a representação da Eq (1).

Exercício 3: Exercícios 6.5.2 e 6.5.3 do Le Bellac.

**Exercício 4:** Ao ter provado o item 2 do exercício 6.5.3 do Le Bellac, você provou que um operador de estado  $\hat{\rho}$  correspondente a um estado puro não pode ser escrito como combinação linear de dois outros operadores de estado genéricos  $\hat{\rho}_1$  e  $\hat{\rho}_2$ :

$$\hat{\rho} = \lambda \hat{\rho}_1 + (1 - \lambda)\hat{\rho}_2, \quad 0 \le \lambda \le 1$$

Esse resultado tem a ver com a seguinte observação: "A preparação de um estado puro é única enquanto que a preparação de um estado misto é sempre ambígua". Você poderia explicar o que uma coisa tem a ver com a outra, isto é, o que o resultado que você provou tem a ver com a preparação de um estado físico e possíveis resultados de medida?

Exercício 5: Considere a seguinte matriz densidade de um spin 1/2:

$$\rho = \frac{1}{4}\mathbf{1} + \frac{1}{2}|+,\hat{a}\rangle\langle+,\hat{a}|$$

onde  $|+,\hat{a}\rangle$  é o autoestado da projeção do operador de spin ao longo de um eixo a com autovalor +h/2. Calcule a probabilidade como função de  $\theta$  de encontrar o valor -h/2 ao se medir o spin ao longo de um eixo b, em que  $\theta$  é o ângulo entre a e b, i.e.  $\hat{a} \cdot \hat{b} = \cos \theta$ .

Exercício 6: Considere a seguinte matriz densidade de dois spins 1/2:

$$\rho = \frac{1}{8}\mathbf{1} + \frac{1}{2} \left| \Psi_{-} \right\rangle \left\langle \Psi_{-} \right|$$

onde  $|\Psi_{-}\rangle$ é o estado singleto (i.e. o estado de spin total igual a zero). Suponhamos que medimos um dos spins ao longo de um eixo a e o outro ao longo de um eixo b, em que  $\hat{a} \cdot \hat{b} = \cos \theta$ . Qual é a probabilidade (como função de  $\theta$ ) de encontramos  $+\hbar/2$  para ambos spins nestas medidas?

**Exercício 7:** Considere um sistema bipartite descrito por um operador de estado  $\hat{\rho}^{(AB)}$  que evolui unitariamente:

$$i\hbar \frac{d\hat{\rho}^{(AB)}}{dt} = \left[\hat{H}_{AB}, \hat{\rho}_{AB}\right]$$

com

$$\hat{H}_{AB} = \hat{H}_A + \hat{H}_B + \hat{V}_{AB}$$

onde  $\hat{H}_A$  depende somente das coordenadas do subsistema A,  $\hat{H}_B$  depende somente das coordenadas do subsistema B e  $\hat{V}_{AB}$  depende das coordenadas de ambos subsistemas. Mostre que o operador de densidade reduzido do sistema A, i.e.  $\hat{\rho}^{(A)} = \operatorname{Tr}_B \hat{\rho}^{(AB)}$ , obedece à seguinte equação de evolução temporal:

$$i\hbar \frac{d\hat{\rho}^{(A)}}{dt} = \left[\hat{H}_A, \hat{\rho}^{(A)}\right] + \operatorname{Tr}_B\left[\hat{V}_{AB}, \hat{\rho}^{(AB)}\right]$$

Você acabou de mostrar que enquanto o sistema bipartite evolui unitariamente, o subsistema A não evolui unitariamente em geral. No curso de Física Estatística você, muito provavelmente, vai provar esse resultado novamente.

Exercício 8: Mostre que sob evolução unitária (ou hamiltoniana, *i.e.* quando o operador densidade evolui de acordo com a Eq. (6.37) do Le Bellac) a entropia de emaranhamento é conservada no tempo.

Exercício 9: Considere os seguintes estados de dois spin-1/2:

$$|\Phi_{+}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|++\rangle + |--\rangle)$$

$$|\Phi_{-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|++\rangle - |--\rangle)$$

$$|\Psi_{+}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|+-\rangle + |-+\rangle)$$

$$|\Psi_{-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|+-\rangle - |-+\rangle)$$

Estes estados são conhecidos como estados de Bell.

- 9.1 Escreva os estados de Bell e as correspondentes matrizes densidade na forma matricial na representação definida pela Eq. (1).
- **9.2** Mostre que estes estados são maximamente emaranhados (ou desordenados), isto é, as entropias de emaranhamento correspondentes aos spins individuais assumem o valor máximo ln 2.

Exercício 10: Considere o seguinte vetor de estado de dois spins 1/2:

$$|\Psi(1,2)\rangle = \cos\theta|+-\rangle - \sin\theta|-+\rangle$$

onde  $0 \le \theta \le \pi/2$ . Obtenha a matriz densidade reduzida de um dos spins e calcule a correspondente entropia de emaranhamento. Para que valor de  $\theta$  essa entropia é máxima?

**Exercício 11:** Exercício 6.5.4 do Le Bellac.

Exercício 12: A dinâmica de um sistema de dois spins 1/2 é descrita pelo hamiltoniano:

$$\hat{H} = -\frac{\hbar\omega}{2}\sigma_1 \cdot \sigma_2$$

onde  $\sigma_1 \cdot \sigma_2 = \sigma_{1x}\sigma_{2x} + \sigma_{1y}\sigma_{2y} + \sigma_{1z}\sigma_{2z}$ , com  $\sigma_x, \cdots$  sendo as matrizes de Pauli, e  $\omega$  é uma constante. Supondo que em t = 0 o vetor de estado dos dois spins era  $|+-\rangle$ , obtenha a entropia de emaranhamento de um dos elétrons nos instantes t = 0 e  $t = \pi/(2\omega)$ .

Dica: use os resultados do exercício 6.5.4 do Le Bellac.