## Resolução da Lista 5 de Mecânica Quântica I (F689, Turma B)

Pedro Rangel Caetano\*

Universidade Estadual de Campinas, 10. semestre de 2017

## Sumário

Exercício 1	2
Exercício 2	4
*Eil	

\*Email: p.r.caetano@gmail.com

1. Dado a equação de autovalores para spin s=1, ache a representação matricial de  $S^2$ ,  $S_z$ ,  $S_x$  e  $S_u$ .

$$S^{2}|s \, m_{s}\rangle = s(s+1)\hbar^{2}|s \, m_{s}\rangle \qquad S_{z}|s \, m_{s}\rangle = m_{s}\hbar|s \, m_{s}\rangle \tag{1}$$

siga o raciocínio feito na aula do dia 12 de junho e descrito nas notas de aula 22 a 24 que estão no link do curso nas páginas 217 a 219. A forma matricial de  $S_x$  é igual à de  $L_x$  dada no exercício 4 da Lista 5.

## Resolução:

Quando s = 1,  $m_s$  pode assumir os valores 1, 0 e -1. Há portanto três autoestados simultâneos de  $S^2$  e  $S_z$ :

$$|1\rangle \equiv |11\rangle$$
  $|0\rangle \equiv |10\rangle$   $|-1\rangle \equiv |1-1\rangle$ 

Lembremos agora como obter a representação de um operador A numa base ortonormal  $|e_i\rangle$  de um espaço vetorial: se  $|v\rangle = \sum v_i |e_i\rangle$  e  $|w\rangle = A |v\rangle = \sum w_i |e_i\rangle$  temos

$$w_{i} = \langle e_{i} | w \rangle$$

$$= \langle e_{i} | A | v \rangle$$

$$= \sum_{j} \langle e_{i} | A | e_{j} \rangle v_{j}$$

$$= \sum_{j} A_{ij} v_{j}$$

ou seja, o elemento Aij da representação matricial de A é dado por

$$A_{ij} = \langle e_i | A | e_j \rangle$$

Começaremos então escrevendo a representação matricial de  $S^2$ . Primeiramente, calculando  $S^2$  nos vetores da base temos

$$S^2 \left| 1 \right\rangle = 2 \hbar^2 \left| 1 \right\rangle \qquad S^2 \left| 0 \right\rangle = 2 \hbar^2 \left| 0 \right\rangle \qquad S^2 \left| -1 \right\rangle = 2 \hbar^2 \left| -1 \right\rangle$$

A representação matricial de  $S^2$  é portanto (lembrando que a base  $\{|1\rangle, |0\rangle, |-1\rangle\}$  é ortonormal)

$$S^{2} = \begin{pmatrix} \langle 1 | S^{2} | 1 \rangle & \langle 1 | S^{2} | 0 \rangle & \langle 1 | S^{2} | -1 \rangle \\ \langle 0 | S^{2} | 1 \rangle & \langle 0 | S^{2} | 0 \rangle & \langle 0 | S^{2} | -1 \rangle \\ \langle -1 | S^{2} | 1 \rangle & \langle -1 | S^{2} | 0 \rangle & \langle -1 | S^{2} | -1 \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2\hbar^{2} & 0 & 0 \\ 0 & 2\hbar^{2} & 0 \\ 0 & 0 & 2\hbar^{2} \end{pmatrix}$$

o que já era esperado pois a base que utilizamos é, por definição, a base comum de  $S^2$  e  $S_z$ :  $S^2$  e  $S_z$  devem portanto ser diagonais. Para  $S_z$  portanto obtemos

$$S_z |1\rangle = \hbar |1\rangle$$
  $S_z |0\rangle = \hbar |0\rangle$   $S_z |-1\rangle = \hbar |-1\rangle$ 

logo

$$S_{z} = \begin{pmatrix} \langle 1 | S_{z} | 1 \rangle & \langle 1 | S_{z} | 0 \rangle & \langle 1 | S_{z} | -1 \rangle \\ \langle 0 | S_{z} | 1 \rangle & \langle 0 | S_{z} | 0 \rangle & \langle 0 | S_{z} | -1 \rangle \\ \langle -1 | S_{z} | 1 \rangle & \langle -1 | S_{z} | 0 \rangle & \langle -1 | S_{z} | -1 \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \hbar & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & \hbar \end{pmatrix}$$

Para calcular  $S_x$  e  $S_y$ , o truque é lembrar que os operadores de levantamento/abaixamento são escritos

$$S_+ = S_x + iS_y$$
  $S_- = S_x - iS_y$ 

**Portanto** 

$$S_x = \frac{S_+ + S_-}{2}$$
  $S_y = \frac{S_+ - S_-}{2i}$ 

Basta portanto obter as representações matriciais de  $S_+$  e  $S_-$  e conseguiremos as representações de  $S_x$  e  $S_y$ . Como

$$S_{\pm}\left|s\right.m_{s}\rangle=\sqrt{s(s+1)-m_{s}(m_{s}\pm1)}\hbar\left|s\right.m_{s}\pm1\rangle$$

temos

$$\begin{split} S_{+}\left|1\right\rangle &=0 \qquad S_{+}\left|0\right\rangle = \sqrt{2}\hbar\left|1\right\rangle \qquad S_{+}\left|-1\right\rangle = \sqrt{2}\hbar\left|-1\right\rangle \\ S_{-}\left|1\right\rangle &= \sqrt{2}\left|0\right\rangle \qquad S_{-}\left|0\right\rangle = \sqrt{2}\left|-1\right\rangle \qquad S_{-}\left|-1\right\rangle = 0 \end{split}$$

e, portanto

$$S_{+} = \begin{pmatrix} \langle 1 | S_{+} | 1 \rangle & \langle 1 | S_{+} | 0 \rangle & \langle 1 | S_{+} | -1 \rangle \\ \langle 0 | S_{+} | 1 \rangle & \langle 0 | S_{+} | 0 \rangle & \langle 0 | S_{+} | -1 \rangle \\ \langle -1 | S_{+} | 1 \rangle & \langle -1 | S_{+} | 0 \rangle & \langle -1 | S_{+} | -1 \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & \sqrt{2}\hbar & 0 \\ 0 & 0 & \sqrt{2}\hbar \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}$$

$$S_{-} = \begin{pmatrix} \langle 1 | S_{-} | 1 \rangle & \langle 1 | S_{-} | 0 \rangle & \langle 1 | S_{-} | - 1 \rangle \\ \langle 0 | S_{-} | 1 \rangle & \langle 0 | S_{-} | 0 \rangle & \langle 0 | S_{-} | - 1 \rangle \\ \langle -1 | S_{-} | 1 \rangle & \langle -1 | S_{-} | 0 \rangle & \langle -1 | S_{-} | - 1 \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ \sqrt{2}\hbar & 0 & 0 \\ 0 & \sqrt{2}\hbar & 0 \end{pmatrix}$$

Note duas coisas: primeiramente, só precisamos calcular uma dentre  $S_+$  e  $S_-$  para obter a outra, pois, como  $S_- = S_+^{\dagger}$ , podemos obter a representação matricial de uma a partir da outra simplemente transpondo e conjugando. Ademais, note que  $S_+$  possui apenas a diagonal imediatamente acima da diagonal principal preenchida (e  $S_-$  a diagonal imediatamente abaixo). Isto sempre acontece com os operadores levantamento e abaixamento (afinal, eles são operadores de levantamento e abaixamento!).

Agora, é imediato obter

$$S_{x} = \frac{S_{+} + S_{-}}{2} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{\hbar}{\sqrt{2}} & 0\\ \frac{\hbar}{\sqrt{2}} & 0 & \frac{\hbar}{\sqrt{2}}\\ 0 & \frac{\hbar}{\sqrt{2}} & 0 \end{pmatrix}$$

e

$$S_{y} = \frac{S_{+} - S_{-}}{2i} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{-i\hbar}{\sqrt{2}} & 0\\ \frac{i\hbar}{\sqrt{2}} & 0 & \frac{-i\hbar}{\sqrt{2}}\\ 0 & \frac{i\hbar}{\sqrt{2}} & 0 \end{pmatrix}$$

Note que  $S_x$  e  $S_y$  são hermiteanos, como necessariamente deveriam ser!

2. Cohen, página 476, Complemento J<sub>IV</sub>, exercício 1.

Precessão de Larmor

Considere uma partícula de spin 1/2 de momento magnético  $\vec{M} = \gamma \vec{S}$ . Os estados de spin são descritos na base de vetores  $|+\rangle$  e  $|-\rangle$ , autovetores de  $S_z$  com autovalores  $\hbar/2$  e  $-\hbar/2$ . No tempo t = 0, o estado do sistema é

$$|\Psi(t=0)\rangle = |+\rangle \tag{2}$$

Observação: na notação do Cohen  $|+\rangle$  é o estado de spin up na direção z, ou sendo mais preciso,  $|1/2\,1/2\rangle_z$ .

Observação: na notação do Griffiths,  $\gamma=\frac{qg_s}{2m}$ , onde q é a carga,  $g_s$  é o fator giromagnético e m é a massa da partícula.

- (a) Se o observável  $S_x$  é medido no tempo t=0, quais resultados são possíveis e com quais probabilidades?
- (b) Em vez de medir o resultado no tempo t=0, o sistema é deixado evoluir sob a influência de um campo magnético na direção y, de módulo  $B_0$ . Calcule na base  $|+\rangle$ ,  $|-\rangle$ , o estado do sistema no instante t.
- (c) No tempo t, nós medimos os observáveis  $S_x$ ,  $S_y$  e  $S_z$ . Quais são os valores destas quantidades que podemos encontrar e com quais probabilidades?
- (d) Qual é a relação entre B₀ e t para qual o resultado de uma das medidas é sem incerteza? Dê uma interpretação física desta condição.

## Resolução: