

Mecânica Quântica – Série 10 – Soluções

Curso de Engenharia Física Tecnológica – 2015/2016

(Versão de 9 de Novembro de 2015)

* 10.1

$$\psi^+ = \begin{pmatrix} \cos \frac{\alpha}{2} \\ \sin \frac{\alpha}{2} e^{i\beta} \end{pmatrix} \quad \psi^- = \begin{pmatrix} \sin \frac{\alpha}{2} \\ -\cos \frac{\alpha}{2} e^{i\beta} \end{pmatrix}$$

com

$$\mathcal{M}\psi^+ = \frac{\hbar}{2}\psi^+ \quad \mathcal{M}\psi^- = -\frac{\hbar}{2}\psi^- .$$

* 10.2 Resposta:

$$P(-\hbar/2) = \frac{13}{50} = 26\% .$$

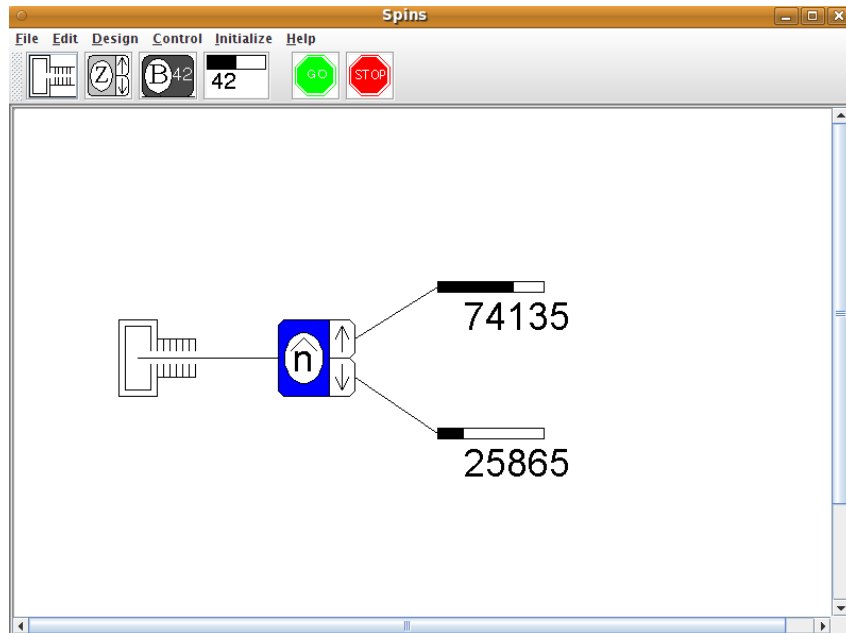


Figura 1: Montagem para resolver o problema 10.2. O feixe inicial está no estado dado no problema e a direcção $\hat{n} = 3/4\vec{e}_x + 4/5\vec{e}_y$. Para o programa isto corresponde aos ângulos de $\theta = 90^\circ$ e $\phi = 53.13^\circ$.

* 10.3 Resposta:

$$P(-\hbar/2) = \frac{1}{2} .$$

10.4 Resposta no enunciado.

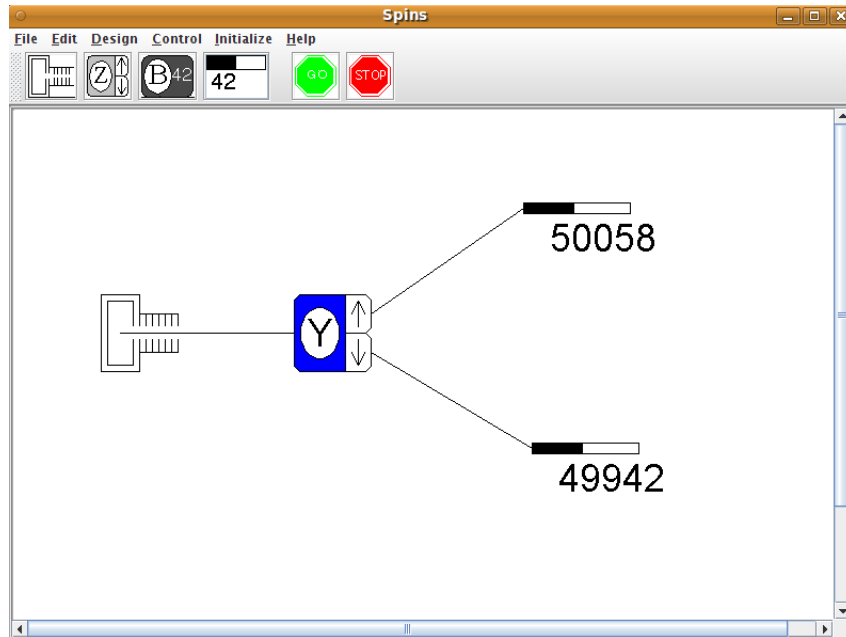


Figura 2: Montagem para resolver o problema 10.3. O feixe inicial está no estado dado no problema.

*10.5 Resposta:

$$P(S_x = \frac{\hbar}{2}, t = 2T) = \cos^4 \omega T + \sin^4 \omega T$$

$$P(S_x = -\frac{\hbar}{2}, t = 2T) = 2 \cos^2 \omega T \sin^2 \omega T$$

$$\omega = \frac{egB}{4m_e}$$

Nota: Este problema pode resolver-se de (pelo menos) duas maneiras:

1º Método

Aqui usa-se a representação usual em que S_z é diagonal. Os passos são:

1. Escrever o estado inicial $|\psi(0)\rangle$ nesta representação. Usar os resultados do problema 10.1.
2. Escrever e resolver a equação de Schrödinger para o intervalo $0 < t < T$.
3. Escrever e resolver a equação de Schrödinger para o intervalo $T < t < 2T$.
4. Escrever o estado final, $|\psi(2T)\rangle$ como combinação linear dos estados próprios de S_x , isto é,

$$|\psi(2T)\rangle = a |S_x = \hbar/2\rangle + b |S_x = -\hbar/2\rangle$$

usando novamente o problema 10.1.

5. O resultado pretendido é $|a|^2$.

2º Método

Aqui usa-se a representação em que S_x é diagonal. Os passos são:

1. Mostrar que as matrizes do spin nesta representação são

$$S_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}, \quad S_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad S_z = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

2. O estado inicial $|\psi(0)\rangle$ nesta representação é muito simples

$$|\psi(0)\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

3. Escrever e resolver a equação de Schrödinger para o intervalo $0 < t < T$. Não esquecer de usar as matrizes apropriadas a esta representação.

4. Escrever e resolver a equação de Schrödinger para o intervalo $T < t < 2T$.

5. O estado final,

$$|\psi(2T)\rangle = \begin{pmatrix} c \\ d \end{pmatrix}$$

já está na representação em que S_x é diagonal. Portanto o resultado pretendido é simplesmente $|c|^2$. Para compreender os resultados é útil representar graficamente as duas probabilidades, o que é feito na figura seguinte,

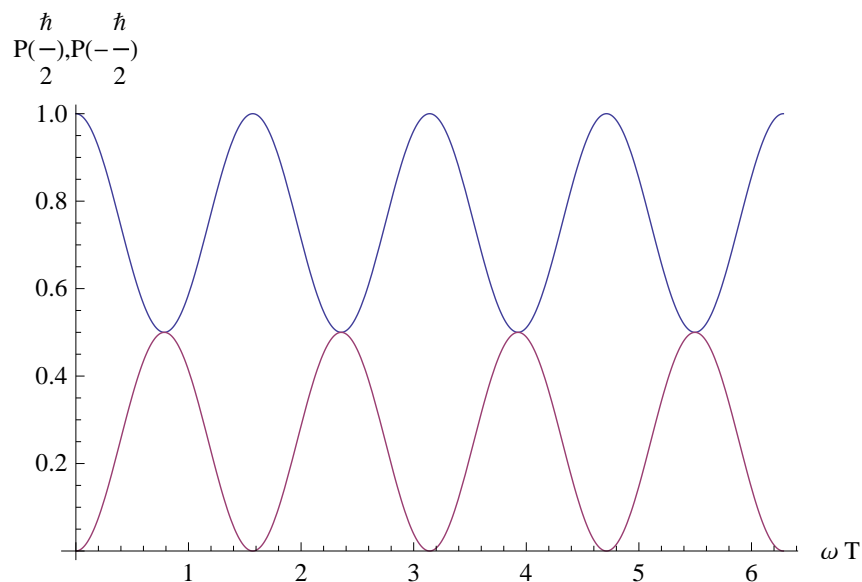
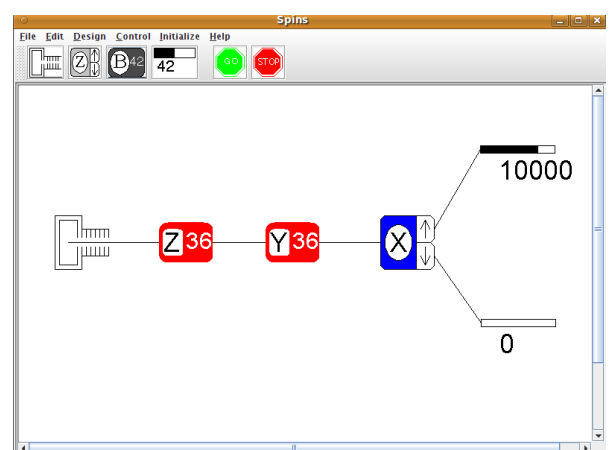
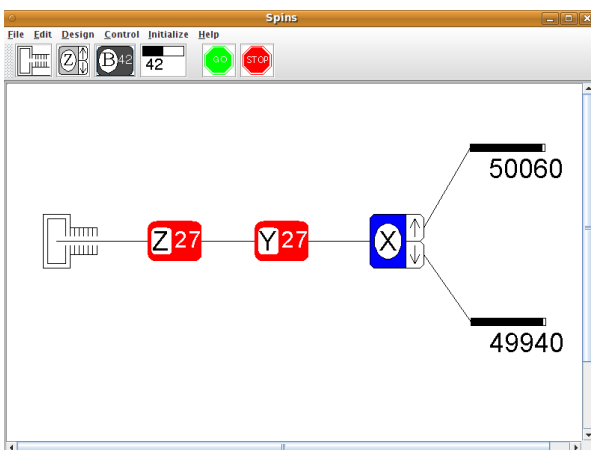
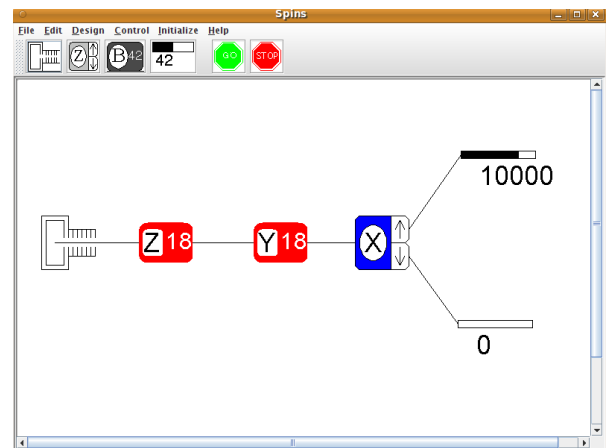
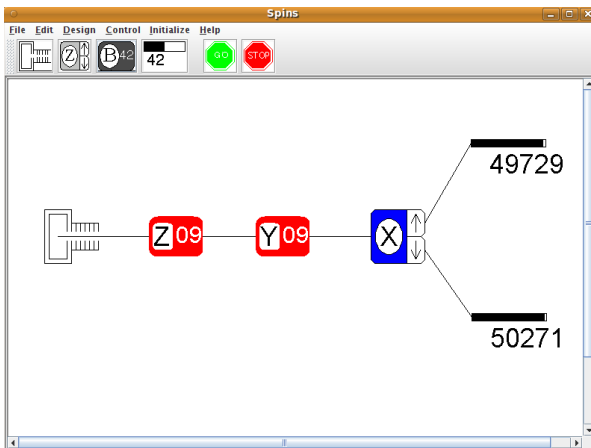
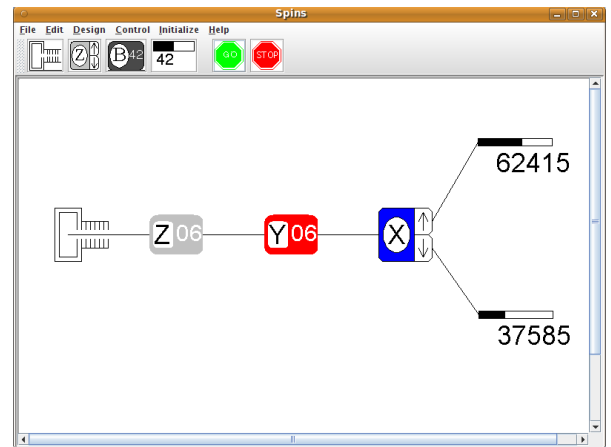
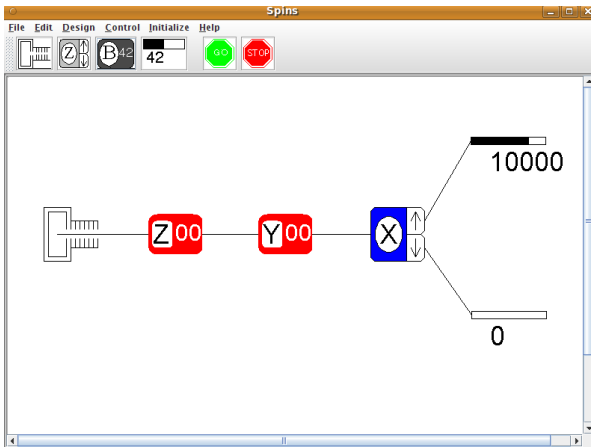


Figura 3: $P(S_x = \pm \frac{\hbar}{2})$.

Os resultados do programa `spins` estão na figuras juntas.



10.6 Resposta no enunciado.

*10.7 Resposta no enunciado.

**10.8 Resposta:

Singleto	$ 0, 0\rangle : V(r) = V_1(r) - 3V_3(r)$
	$ 1, 1\rangle : V(r) = V_1(r) + 2V_2(r) + V_3(r)$
Tripleto	$ 1, 0\rangle : V(r) = V_1(r) - 4V_2(r) + V_3(r)$
	$ 1, -1\rangle : V(r) = V_1(r) + 2V_2(r) + V_3(r)$

****10.9** Resposta:

a) 0, b) 50%

c)

$$P_T = \cos^2 \alpha_1 \cos^2 \alpha_2 + \sin^2 \alpha_1 \sin^2 \alpha_2 + \frac{1}{2} [\cos^2 \alpha_1 \sin^2 \alpha_2 + \sin^2 \alpha_1 \cos^2 \alpha_2 + 2 \sin \alpha_1 \sin \alpha_2 \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 \cos(\beta_2 - \beta_1)]^2$$

Nota: Para a alínea c) a probabilidade dos dois electrões estarem num estado singleto é

$$P_S = \frac{1}{2} [\cos^2 \alpha_1 \sin^2 \alpha_2 + \sin^2 \alpha_1 \cos^2 \alpha_2 - 2 \sin \alpha_1 \sin \alpha_2 \cos \alpha_1 \cos \alpha_2 \cos(\beta_2 - \beta_1)]^2.$$

Pode verificar que $P_T + P_S = 1$.

****10.10** Resposta:

$$V(r) = \begin{cases} V_1(r) + L V_2(r) + L^2 V_3(r) & (J = L + 1) \\ V_1(r) - V_2(r) + V_3(r) & (J = L) \\ V_1(r) - (L + 1) V_2(r) + (L + 1)^2 V_3(r) & (J = L - 1) \end{cases}$$

10.11 Resposta no enunciado.

***10.12** Respostas:

1. As componentes do estado estão sempre definidas a menos duma fase global pois só sabemos as probabilidades. Um estado possível é

$$|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

2. Se escrevermos, numa notação óbvia,

$$|\psi\rangle = |\downarrow; x\rangle = \alpha |\uparrow; \vec{n}\rangle + \beta |\downarrow; \vec{n}\rangle$$

onde na representação onde S_z é diagonal temos

$$|\downarrow; x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}, \quad |\uparrow; \vec{n}\rangle = \begin{pmatrix} \cos \frac{\theta}{2} \\ \sin \frac{\theta}{2} e^{i\varphi} \end{pmatrix}, \quad |\downarrow; \vec{n}\rangle = \begin{pmatrix} \cos \frac{\theta}{2} \\ -\sin \frac{\theta}{2} e^{i\varphi} \end{pmatrix}$$

obtemos

$$\alpha = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\cos \frac{\theta}{2} - \sin \frac{\theta}{2} e^{-i\varphi} \right), \quad \beta = \frac{1}{\sqrt{2}} \left(\cos \frac{\theta}{2} + \sin \frac{\theta}{2} e^{-i\varphi} \right),$$

e portanto

$$2|\beta|^2 - 1 = \sin \theta \cos \varphi$$

Da figura obtemos

$$2|\beta|^2 - 1 = 2 \frac{85441}{100000} - 1 = 0.7088 \simeq \frac{1}{\sqrt{2}}$$

e portanto podemos ter $\theta = \pi/2, \varphi = \pi/4$ ou $\theta = \pi/4, \varphi = 0$, entre muitas outras possibilidades.

****10.13** Resposta: $\theta = \pi/2, \varphi = 7\pi/6$.

****10.14** Notando que o spin precessa com frequência $2\omega_0$, temos a situação descrita na figura seguinte

