1 Rotação de estados no R^3

Uma das possíveis maneiras de atingir o estado desejado é fazer uma rotação de $\pi/2$ em torno de y e outra de ϕ em torno de z.

A matriz de rotação pode ser escrita como:

$$\mathcal{D}(\vec{R},\phi) = e^{-\frac{i\vec{J}\cdot\hat{n}\phi}{\hbar}} = e^{-\frac{i\vec{\sigma}\cdot\hat{n}\phi}{2}}.$$
 (1)

Para nosso problema, podemos fazer

$$|\alpha\rangle_R = \mathcal{D}(\vec{z}, \phi)\mathcal{D}(\vec{y}, \pi/2) |\alpha\rangle = e^{-\frac{i\sigma_z\phi}{2}} e^{-\frac{i\sigma_y\pi}{4}} |+\rangle.$$
 (2)

Vamos avaliar quem é a exponencial das matrizes de Pauli. Sabemos que

$$\sigma_i^2 = I. (3)$$

Desta forma, todas as potências pares na expansão em série da exponencial serão múltiplos da matriz identidade.

$$e^{i\sigma_{i}\xi} = \cos(\sigma_{i}\xi) + i\sin(\sigma_{i}\xi)$$

$$= I + \frac{\sigma_{i}^{2}\xi^{2}}{2!} + \frac{\sigma_{i}^{4}\xi^{4}}{4!} + \dots + i\left(\sigma_{i}\xi + \frac{\sigma_{i}^{3}\xi^{3}}{3!} + \frac{\sigma_{i}^{5}\xi^{5}}{5!} \dots\right)$$

$$= I + \frac{\xi^{2}}{2!} + \frac{\xi^{4}}{4!} + \dots + i\sigma_{i}\left(\xi + \frac{\sigma_{i}^{2}\xi^{3}}{3!} + \frac{\sigma_{i}^{4}\xi^{5}}{5!} \dots\right)$$

$$= I + \frac{\xi^{2}}{2!} + \frac{\xi^{4}}{4!} + \dots + i\sigma_{i}\left(\xi + \frac{\xi^{3}}{3!} + \frac{\xi^{5}}{5!} \dots\right)$$

$$= I\cos\xi + i\sigma_{i}\sin\xi,$$
(4)

e

$$e^{-i\sigma_i\xi} = I\cos\xi - i\sigma_i\sin\xi. \tag{5}$$

Assim.

$$e^{-\frac{i\sigma_y\pi}{4}} \mid + \rangle = \left(I \cos \frac{\pi}{4} - i\sigma_y \sin \frac{\pi}{4} \right) \mid + \rangle = \frac{\sqrt{2}}{2} \left(I - i\sigma_y \right) \mid + \rangle = \frac{\sqrt{2}}{2} \left(\mid + \rangle + \mid - \rangle \right). \tag{6}$$

Agora, fazendo a rotação em ϕ em torno do eixo z:

$$e^{-\frac{i\sigma_z\phi}{2}}\frac{\sqrt{2}}{2}\left(|+\rangle + |-\rangle\right) = \frac{\sqrt{2}}{2}\left(I\cos\frac{\phi}{2} - i\sigma_z\sin\frac{\phi}{2}\right)\left(|+\rangle + |-\rangle\right) \tag{7}$$

$$= \frac{\sqrt{2}}{2} \left(\left(\cos \frac{\phi}{2} - i \sin \frac{\phi}{2} \right) |+\rangle + \left(\cos \frac{\phi}{2} + i \sin \frac{\phi}{2} \right) |-\rangle \right) \tag{8}$$

$$= \frac{\sqrt{2}}{2} \left(e^{-i\frac{\phi}{2}} \left| + \right\rangle + e^{i\frac{\phi}{2}} \left| - \right\rangle \right). \tag{9}$$

2 Alterando as representações dos harmônicos esféricos

Seja $\psi_{\alpha}(x,y,z) = A(x+y+2z)e^{-\alpha r}$ nossa função de onda, podemos utilizar a separação de variáveis para escrever $\psi_{\alpha}(x,y,z) = \psi_{\alpha}(r)\psi_{\alpha}(\theta,\phi)$, podemos escrever a parte angular como

$$\psi_{\alpha}(\theta,\phi) = A_{\Omega}(\cos\phi\sin\theta + \sin\phi\sin\theta + 2\cos\theta). \tag{10}$$

Levando em conta que $\psi_{\alpha}(\theta,\phi) = \langle \hat{n} | \alpha \rangle$, e sabendo que

$$Y_0^0 = \sqrt{\frac{1}{4\pi}}, \qquad Y_1^{\pm 1} = \mp \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\pm i\phi}, \qquad Y_1^0 = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta,$$
 (11)

podemos combinar os harmônicos esféricos da seguinte maneira:

$$Y_1^{-1} - Y_1^{+1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{-i\phi} + \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{i\phi}$$

$$= \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta \left(e^{-i\phi} + e^{i\phi} \right)$$

$$= \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta \left(2\cos \phi \right)$$

$$= \sqrt{\frac{3}{2\pi}} \sin \theta \cos \phi,$$
(12)

onde chegamos em

$$\sin\theta\cos\phi = \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left(Y_1^{-1} - Y_1^{+1} \right), \tag{13}$$

e também é válido analisar

$$Y_1^{-1} + Y_1^{+1} = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{-i\phi} - \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{i\phi}$$

$$= \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta \left(e^{-i\phi} - e^{i\phi} \right)$$

$$= \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta \left(-2i \sin \phi \right)$$

$$= -i\sqrt{\frac{3}{2\pi}} \sin \theta \sin \phi,$$
(14)

ou seja,

$$\sin \theta \sin \phi = i \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left(Y_1^{-1} + Y_1^{+1} \right). \tag{15}$$

Substituindo na expressão para a função de onda, teremos

$$\psi_{\alpha}(\theta,\phi) = A_{\Omega} \left(\sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left(Y_{1}^{-1} - Y_{1}^{+1} \right) + i \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left(Y_{1}^{-1} + Y_{1}^{+1} \right) + 2 \sqrt{\frac{4\pi}{3}} Y_{1}^{0} \right)$$

$$= A_{\Omega} \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left(Y_{1}^{-1} - Y_{1}^{+1} + i Y_{1}^{-1} + i Y_{1}^{+1} + 2 \sqrt{2} Y_{1}^{0} \right)$$

$$= A_{\Omega} \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left((1+i) Y_{1}^{-1} + (i-1) Y_{1}^{+1} + 2 \sqrt{2} Y_{1}^{0} \right),$$

$$(16)$$

ou, em outra representação:

$$\langle \hat{n} | \alpha \rangle = A_{\Omega} \sqrt{\frac{2\pi}{3}} \left((1+i)\langle \hat{n} | 1, -1 \rangle + (i-1)\langle \hat{n} | 1, 1 \rangle + 2\sqrt{2}\langle \hat{n} | 1, 0 \rangle \right), \tag{18}$$

que nos leva a

$$|\alpha\rangle = A_{\Omega}\sqrt{\frac{2\pi}{3}}\left((1+i)|1,-1\rangle + (i-1)|1,1\rangle + 2\sqrt{2}|1,0\rangle\right).$$
 (19)

Vamos agora calcular quanto vale a constante de normalização A_{Ω} :

$$\langle \alpha | \alpha \rangle = (A_{\Omega})^{2} \frac{2\pi}{3} ((1+i)(1-i)\langle 1, -1 | 1, -1 \rangle + (i-1)(-i-1)\langle 1, 1 | 1, 1 \rangle + 8\langle 1, 0 | 1, 0 \rangle)$$

$$1 = (A_{\Omega})^{2} \frac{2\pi}{3} ((1+i)(1-i) + (i-1)(-i-1) + 8)$$

$$1 = (A_{\Omega})^{2} \frac{2\pi}{3} 12,$$

chegando em

$$A_{\Omega} = \sqrt{\frac{1}{8\pi}}.\tag{20}$$

Vamos agora calcular as probabilidades de obtermos cada um dos autovalores de L_z , assim como seu valor esperado.

Incorporando a constante de normalização ao nosso estado, teremos que

$$|\alpha\rangle = \sqrt{\frac{1}{12}} \left((1+i) |1, -1\rangle + (i-1) |1, 1\rangle + 2\sqrt{2} |1, 0\rangle \right).$$
 (21)

A probabilidade de se obter cada autovalor é obtida simplesmente tomando o quadrado do coeficiente que acompanha cada autoestado correspondente. Logo:

$$+\hbar \to \frac{1}{6},$$
 (22)

$$0 \to \frac{2}{3} = \frac{4}{6},\tag{23}$$

$$-\hbar \to \frac{1}{6}.\tag{24}$$

Destes resultados, é observado de cara que o valor esperado de \mathcal{L}_z será nulo:

$$\langle L_z \rangle = +\hbar \cdot \frac{1}{6} + 0 \cdot \frac{2}{3} - \hbar \cdot \frac{1}{6} = 0. \tag{25}$$

3 Relação de comutação entre as componentes do momento angular

Calculemos então as relações de comutação para as componentes do momento angular, utilizando a definição de momento angular e as relações de comutação entre momentos e coordenadas.

A definição de momento angular a ser utilizada será $L_i = \epsilon_{ijk} x_j p_k$. Desta forma, a comutação entre a componente i e a componente j será:

$$\begin{split} [L_i, L_j] &= [\epsilon_{ilm} x_l p_m, \epsilon_{jrs} x_r p_s] \\ &= \epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \left[x_l p_m, x_r p_s \right] \\ &= \epsilon_{ilm} \epsilon_{irs} \left(x_l \left[p_m, x_r \right] p_s + x_l x_r \left[p_m, p_s \right] + \left[x_l, x_r \right] p_s p_m + x_r \left[x_l, p_s \right] p_m \right). \end{split}$$

Vamos relembrar as relações de comutação entre os x e p:

$$[x_i, p_j] = i\hbar \delta_{ij}, \tag{26}$$

$$[x_i, x_j] = 0, (27)$$

$$[p_i, p_j] = 0. (28)$$

Assim, nosso comutador original ficará como

$$\begin{aligned} [L_i, L_j] &= \epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \left(x_l \left[p_m, x_r \right] p_s + x_r \left[x_l, p_s \right] p_m \right) \\ &= i\hbar \ \epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \left(x_l p_s (-\delta_{mr}) + x_r p_m \delta_{ls} \right) \\ &= i\hbar \left(-\epsilon_{ilm} \epsilon_{irs} \delta_{mr} x_l p_s + \epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \delta_{ls} x_r p_m \right). \end{aligned}$$

Vamos fazer uso das propriedades dos deltas, filtrando suas componentes:

$$[L_i, L_j] = i\hbar \left(-\epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \delta_{mr} x_l p_s + \epsilon_{ilm} \epsilon_{jrs} \delta_{ls} x_r p_m \right)$$

= $i\hbar \left(-\epsilon_{ilr} \epsilon_{jrs} x_l p_s + \epsilon_{ism} \epsilon_{jrs} x_r p_m \right)$ (29)

Fazendo uso da identidade para o produto de tensores Levi-Civita,

$$\epsilon_{ijk}\epsilon_{imn} = \delta_{jm}\delta_{kn} - \delta_{jn}\delta_{km},\tag{30}$$

teremos que nossos produtos de tensores Levi-Civita serão

$$\epsilon_{ilr}\epsilon_{jrs} = -\epsilon_{ril}\epsilon_{rjs} = -\left(\delta_{ij}\delta_{ls} - \delta_{is}\delta_{lj}\right),\tag{31}$$

$$\epsilon_{ism}\epsilon_{irs} = -\epsilon_{sim}\epsilon_{sir} = -\left(\delta_{ij}\delta_{mr} - \delta_{ir}\delta_{mj}\right). \tag{32}$$

Retornando à comutação:

$$[L_{i}, L_{j}] = i\hbar \left(-\epsilon_{ilr} \epsilon_{jrs} x_{l} p_{s} + \epsilon_{ism} \epsilon_{jrs} x_{r} p_{m} \right)$$

$$= -i\hbar \left(-\left(\delta_{ij} \delta_{ls} - \delta_{is} \delta_{lj} \right) x_{l} p_{s} + \left(\delta_{ij} \delta_{mr} - \delta_{ir} \delta_{mj} \right) x_{r} p_{m} \right)$$

$$= -i\hbar \left(\delta_{is} \delta_{lj} x_{l} p_{s} - \delta_{ij} \delta_{ls} x_{l} p_{s} + \delta_{ij} \delta_{mr} x_{r} p_{m} - \delta_{ir} \delta_{mj} x_{r} p_{m} \right). \tag{33}$$

Reorganizando os termos:

$$[L_{i}, L_{j}] = -i\hbar \left(\delta_{is} \delta_{lj} x_{l} p_{s} - \delta_{ir} \delta_{mj} x_{r} p_{m} + \delta_{ij} \delta_{mr} x_{r} p_{m} - \delta_{ij} \delta_{ls} x_{l} p_{s} \right)$$

$$= -i\hbar \left(x_{j} p_{i} - x_{i} p_{j} + \delta_{ij} x_{r} p_{r} - \delta_{ij} x_{s} p_{s} \right)$$

$$= -i\hbar \left(x_{j} p_{i} - x_{i} p_{j} \right). \tag{34}$$

Voltemos à definição de momento angular:

$$L_i = \epsilon_{ijk} x_j p_k = x_j p_k - x_k p_j. \tag{35}$$

Ora, então

$$x_{j}p_{i} - x_{i}p_{j} = -(x_{i}p_{j} - x_{j}p_{i}) = -(\epsilon_{ijk}x_{i}p_{j}) = -L_{k},$$
 (36)

o que nos leva a

$$[L_i, L_i] = i\hbar \epsilon_{ijk} L_k. \tag{37}$$

4 Adição de momento angular orbital l e spin

4.1 Spin 1/2

Primeiro de tudo, sabemos que a relação de recorrência é:

$$\sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} \langle j_1 j_2; m_1 m_2 | j_1 j_2; j, m \pm 1 \rangle =
\sqrt{(j_1 \mp m_1 + 1)(j_1 \pm m_1)} \langle j_1 j_2; m_1 \mp 1, m_2 | j_1 j_2; j, m \rangle +
\sqrt{(j_2 \mp m_2 + 1)(j_2 \pm m_2)} \langle j_1 j_2; m_1 m_2 \mp 1 | j_1 j_2; j, m \rangle,$$
(38)

onde a regra de seleção para o m agora é outra. Como os operadores escada J_- e J_+ foram utilizados para deduzir a relação de recorrência, os valores de m subiram ou desceram de uma unidade, de tal forma que agora temos $m_1 + m_2 = m \pm 1$.

Não vou me extender explicando, pois é desnecessário aqui, mas sabemos que os valores possíveis para cada uma das variáveis de nosso problema são:

$$|m_1| \le j_1, \qquad |m_2| \le j_2, \qquad -j \le m_1 + m_2 \le j.$$
 (39)

Em nosso problema, temos

$$j_1 = l,$$
 $m_1 = m_l,$ $j_2 = s = \frac{1}{2},$ $m_2 = m_s = \pm \frac{1}{2},$ (40)

além do limite para o j total, que nos leva a

$$|j_1 - j_2| \le j \le j_1 + j_2,\tag{41}$$

ou, neste caso,

$$j = l - \frac{1}{2}, l + \frac{1}{2},\tag{42}$$

visto que l é inteiro.

Vamos seguir a sugestão do S A K U R A I e considerar primeiramente bom dia o caso j = l + 1/2. Começando com os valores dos m como $m_1 = m - 1/2$ e $m_2 = 1/2$, a relação de recorrência fica:

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} \mp m\right) \left(l + \frac{1}{2} \pm m + 1\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m \pm 1 \right\rangle =
\sqrt{\left(l \mp \left(m - \frac{1}{2}\right) + 1\right) \left(l \pm \left(m - \frac{1}{2}\right)\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2} \mp 1, \frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; j, m \right\rangle +
\sqrt{\left(\frac{1}{2} \mp \frac{1}{2} + 1\right) \left(\frac{1}{2} \pm \frac{1}{2}\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \mp 1 \middle| l, \frac{1}{2}; j, m \right\rangle.$$
(43)

Pegando o sinal de baixo, o último termo já zera de cara. Sakurai também omite os valores de j_1 e j_2 nos brakets, nos deixando com

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} + m\right) \left(l + \frac{1}{2} - m + 1\right) \left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m - 1\right\rangle} =$$

$$\sqrt{\left(l + \left(m - \frac{1}{2}\right) + 1\right) \left(l - \left(m - \frac{1}{2}\right)\right)} \left\langle m - \frac{1}{2} + 1, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m\right\rangle},$$
(44)

ou.

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} + m\right) \left(l + \frac{1}{2} - m + 1\right)} \left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m - 1 \right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l + m + \frac{1}{2}\right) \left(l - m + \frac{1}{2}\right)} \left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle.$$
(45)

Sakurai, porém, não apresenta este resultado. Ao invés disto, nos é apresentado

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} + m\right) \left(l + \frac{1}{2} - m + 1\right)} \left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m - 1 \right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l + m + \frac{1}{2}\right) \left(l - m + \frac{1}{2}\right)} \left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle.$$
(46)

Se fizermos a transformação no ket (e na raiz quadrada do lado esquerdo) $m \to m+1$, o resultado sairá igual ao do Sakurai:

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} + (m+1)\right) \left(l + \frac{1}{2} - (m+1) + 1\right)} \left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, (m+1) - 1 \right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l + (m+1) + \frac{1}{2}\right) \left(l - (m+1) + \frac{1}{2}\right)} \left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, (m+1) \right\rangle, \tag{47}$$

ou,

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} + m + 1\right) \left(l + \frac{1}{2} - m\right)} \left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l + m + \frac{1}{2}\right) \left(l - m + \frac{1}{2}\right)} \left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m + 1 \right\rangle, \tag{48}$$

O porquê, eu não sei. Talvez com a operação do operador escada J_{-} o valor de m total cresça em 1, visto que agora a regra de seleção é $m_1+m_2=m\pm 1$. Sakurai menciona algo com "move horizontally by one unit", mas ao meu ver isto teria algo a ver com a recursão, e não com esta alteração. Enfim, se alguém souber, por favor, me explique.

Bola pra frente. Conseguimos então relacionar os dois produtos internos:

$$\left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m + \frac{1}{2}\right)}{\left(l + m + \frac{3}{2}\right)}} \left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m + 1 \right\rangle,\tag{49}$$

onde agora sim iremos utilizar o "move horizontally by one unit". Fazendo a mesma substituição anterior $(m \to m+1)$ em toda a expressão, teremos

$$\left\langle m + \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m + 1 \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m + \frac{3}{2}\right)}{\left(l + m + \frac{5}{2}\right)}} \left\langle m + \frac{3}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m + 2 \right\rangle. \tag{50}$$

Perceba que o produto interno no lado esquerdo desta equação aparece no lado direito da outra. Como m vai crescer de um em um, e iremos multiplicar raízes quadradas análogas à apresentada, teremos:

$$\left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m + \frac{1}{2}\right)}{(2l+1)}} \left\langle l, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, l + \frac{1}{2} \right\rangle,$$
 (51)

onde levamos m até seu valor máximo.

Bom, os kets correspondentes a $|m_1 = l, m_2 = 1/2\rangle$ e $|j = l + 1/2, m = l + 1/2\rangle$ devem representar o mesmo estado, pois ambos correspondem ao máximo valor de m_1 e m_2 somados, não havendo nenhuma outra possibilidade para qualquer outra representação deste estado. Logo, iremos tomar o produto interno como

$$\langle m_1 = l, m_2 = 1/2 | j = l + 1/2, m = l + 1/2 \rangle = 1.$$
 (52)

Desta forma, obtemos nosso primeiro coeficiente de Clebsch-Gordan:

$$\left\langle m - \frac{1}{2}, \frac{1}{2} \middle| l + \frac{1}{2}, m \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m + \frac{1}{2}\right)}{(2l+1)}}.$$
 (53)

Agora vamos calcular como seria nosso resultado caso utilizássemos outro valor de m_2 , numa tentativa de obter o valor do outro coeficiente. Testando agora o mesmo valor de j, j = l + 1/2, $m_2 = -1/2$ e m_1 como

 $m_1 = m - 1/2$, a relação de recorrência fica:

$$\sqrt{\left(\left(l+\frac{1}{2}\right)\mp m\right)\left(\left(l+\frac{1}{2}\right)\pm m+1\right)}\left\langle l,\frac{1}{2};\left(m-\frac{1}{2}\right),\left(-\frac{1}{2}\right)\middle|l,\frac{1}{2};\left(l+\frac{1}{2}\right),m\pm 1\right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l\mp\left(m-\frac{1}{2}\right)+1\right)\left(l\pm\left(m-\frac{1}{2}\right)\right)}\left\langle l,\frac{1}{2};\left(m-\frac{1}{2}\right)\mp 1,\left(-\frac{1}{2}\right)\middle|l,\frac{1}{2};\left(l+\frac{1}{2}\right),m\right\rangle +$$

$$\sqrt{\left(\frac{1}{2}\mp\left(-\frac{1}{2}\right)+1\right)\left(\frac{1}{2}\pm\left(-\frac{1}{2}\right)\right)}\left\langle l,\frac{1}{2};\left(m-\frac{1}{2}\right),\left(-\frac{1}{2}\right)\mp 1\middle|l,\frac{1}{2};\left(l+\frac{1}{2}\right),m\right\rangle, \tag{54}}$$

Com $m \to m-1$ e tomando o sinal de cima:

$$\sqrt{\left(\left(l + \frac{1}{2}\right) - (m-1)\right)\left(\left(l + \frac{1}{2}\right) + (m-1) + 1\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; \left(m - \frac{1}{2}\right), \left(-\frac{1}{2}\right) \middle| l, \frac{1}{2}; \left(l + \frac{1}{2}\right), (m-1) + 1\right\rangle = \sqrt{\left(l - \left(m - \frac{1}{2}\right) + 1\right)\left(l + \left(m - \frac{1}{2}\right)\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; \left(m - \frac{1}{2}\right) - 1, \left(-\frac{1}{2}\right) \middle| l, \frac{1}{2}; \left(l + \frac{1}{2}\right), (m-1)\right\rangle, \tag{55}$$

ou,

$$\sqrt{\left(l + \frac{1}{2} - m + 1\right) \left(l + \frac{1}{2} + m - 1 + 1\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m \right\rangle =$$

$$\sqrt{\left(l - m + \frac{1}{2} + 1\right) \left(l + m - \frac{1}{2}\right)} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m - 1 \right\rangle.$$
(56)

Bom, vamos organizar a expressão e tentar novamente uma recursão

$$\left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m - \frac{1}{2}\right)}{\left(l + m + \frac{1}{2}\right)}} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m - 1 \right\rangle. \tag{57}$$

Baixando novamente o valor de m, de um em um, teremos:

$$\left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{3}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m - 1 \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m - \frac{3}{2}\right)}{\left(l + m - \frac{1}{2}\right)}} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{5}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m - 2 \right\rangle, \tag{58}$$

ou seja,

$$\left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{1}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m \right\rangle = \sqrt{\frac{\left(l + m - \frac{1}{2}\right)}{\left(l + m + \frac{1}{2}\right)}} \sqrt{\frac{\left(l + m - \frac{3}{2}\right)}{\left(l + m - \frac{1}{2}\right)}} \left\langle l, \frac{1}{2}; m - \frac{5}{2}, -\frac{1}{2} \middle| l, \frac{1}{2}; l + \frac{1}{2}, m - 2 \right\rangle. \tag{59}$$

Iterando até m atingir seu valor mínimo, teremos

4.2 Spin 1

Vamos com calma que agora o bicho pega. Relembrando a relação de recorrência,

$$\sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)}\langle j_1 j_2; m_1 m_2 | j_1 j_2; j, m \pm 1 \rangle =
\sqrt{(j_1 \mp m_1 + 1)(j_1 \pm m_1)}\langle j_1 j_2; m_1 \mp 1, m_2 | j_1 j_2; j, m \rangle +
\sqrt{(j_2 \mp m_2 + 1)(j_2 \pm m_2)}\langle j_1 j_2; m_1 m_2 \mp 1 | j_1 j_2; j, m \rangle,$$
(60)

vamos tentar proceder de forma análoga ao exemplo anterior. Considerando o caso j = l + 1, vamos começar com os valores dos m como $m_1 = m - 1$ e $m_2 = 1$, além dos j como $j_1 = l$ e $j_2 = 1$. A relação de recorrência fica então:

$$\sqrt{(l+1\mp m)(l+1\pm m+1)}\langle l,1;m-1,1|l,1;l+1,m\pm 1\rangle =
\sqrt{(l\mp m-1+1)(l\pm m-1)}\langle l,1;m-1\mp 1,1|l,1;l+1,m\rangle +
\sqrt{(1\mp 1+1)(1\pm 1)}\langle l,1;m-1,1\mp 1|l,1;l+1,m\rangle,$$
(61)

e, fazendo a mesma substituição anterior:

$$\sqrt{(l+1\mp(m+1))(l+1\pm(m+1)+1)}\langle l,1;m-1,1|l,1;l+1,(m+1)\pm 1\rangle =
\sqrt{(l\mp m-1+1)(l\pm m-1)}\langle l,1;m-1\mp 1,1|l,1;l+1,(m+1)\rangle +
\sqrt{(1\mp 1+1)(1\pm 1)}\langle l,1;m-1,1\mp 1|l,1;l+1,(m+1)\rangle.$$
(62)

Vamos repetir o mesmo esquema e considerar o sinal inferior, talvez seja inclusive por esta razão que peguemos o sinal inferior. Depois vale a pena tentar usar o sinal superior e/ou utilizar uma substituição diferente para ver no que dá. Bom,

$$\sqrt{(l+1+(m+1))(l+1-(m+1)+1)}\langle l,1;m-1,1|l,1;l+1,(m+1)-1\rangle =
\sqrt{(l+m-1+1)(l-(m-1))}\langle l,1;m-1+1,1|l,1;l+1,(m+1)\rangle +
\sqrt{(1+1+1)(1-1)}\langle l,1;m-1,1+1|l,1;l+1,(m+1)\rangle,$$
(63)

ou,

$$\sqrt{(l+m+2)(l+1-m)}\langle l, 1; m-1, 1 | l, 1; l+1, m \rangle = \sqrt{(l+m)(l-m+1)}\langle l, 1; m, 1 | l, 1; l+1, m+1 \rangle, \tag{64}$$

o que nos leva a

$$\langle m-1, 1 | l+1, m \rangle = \sqrt{\frac{(l+m)}{(l+m+2)}} \langle m, 1 | l+1, m+1 \rangle.$$
 (65)

Moving horizontally by one unit $(m \to m+1)$:

$$\langle m, 1 | l+1, m+1 \rangle = \sqrt{\frac{(l+m+1)}{(l+m+3)}} \langle m+1, 1 | l+1, m+2 \rangle.$$
 (66)

Incrivelmente, o produto interno no lado esquerdo da equação anterior está também presente na relação original.

$$\langle m-1, 1 | l+1, m \rangle = \sqrt{\frac{(l+m)}{(l+m+2)}} \sqrt{\frac{(l+m+1)}{(l+m+3)}} \langle m+1, 1 | l+1, m+2 \rangle.$$
 (67)

Iterando até chegarmos em m = l:

$$\langle m-1,1|l+1,m\rangle = \sqrt{\frac{(l+m)}{(l+m+2)}} \sqrt{\frac{(l+m+1)}{(l+m+3)}} \cdots \sqrt{\frac{2l}{(2l+1+1)}} \langle l,1|l+1,l+1\rangle,$$

$$= \sqrt{\frac{(l+m)}{(l+m+2)}} \frac{(l+m+1)}{(l+m+3)} \cdots \frac{2l}{(2l+2)} \langle l,1|l+1,l+1\rangle,$$

$$= \sqrt{\frac{(l+m)}{(l+m+2)}} \frac{(l+m+1)}{(l+m+3)} \cdots \frac{2l}{(2l+1)} \frac{2l}{(2l+2)} \langle l,1|l+1,l+1\rangle,$$

$$= \sqrt{\frac{(l+m)(l+m+1)}{(2l+1)(2l+2)}} \langle l,1|l+1,l+1\rangle. \tag{68}$$

Com um argumento análogo ao anterior, $\langle l,1\mid l+1,l+1\rangle=1$, e temos assim que o primeiro coeficiente, correspondente a j=l+1 e $m_1=1$, é

$$\langle m-1, 1 | l+1, m \rangle = \sqrt{\frac{(l+m)(l+m+1)}{(2l+1)(2l+2)}}.$$
 (69)

Falta agora resolver para $m_1 = 0$ e $m_1 = -1$. Para $m_1 = 0$, iremos utilizar a mesma relação de recorrência, porém, ao invés de utilizarmos a recorrência com o J_- , iremos utilizar com o J_+ :

$$\sqrt{(l+1\mp(m-1))(l+1\pm(m-1)+1)}\langle l,1;m-1,1|l,1;l+1,(m-1)\pm 1\rangle =
\sqrt{(l\mp m-1+1)(l\pm m-1)}\langle l,1;m-1\mp 1,1|l,1;l+1,(m-1)\rangle +
\sqrt{(1\mp 1+1)(1\pm 1)}\langle l,1;m-1,1\mp 1|l,1;l+1,(m-1)\rangle.$$
(70)

Vamos considerar o sinal superior desta vez:

$$\sqrt{(l+1-(m-1))(l+1+(m-1)+1)}\langle l,1;m-1,1|l,1;l+1,(m-1)+1\rangle =
\sqrt{(l-m-1+1)(l+m-1)}\langle l,1;m-1-1,1|l,1;l+1,(m-1)\rangle +
\sqrt{(1-1+1)(l+1)}\langle l,1;m-1,1-1|l,1;l+1,(m-1)\rangle,$$
(71)

o que ficará como

$$\sqrt{(l+2-m)(l+1+m)}\langle m-1,1 | l+1,m \rangle =
\sqrt{(l-m)(l+m-1)}\langle m-2,1 | l+1,m-1 \rangle +
\sqrt{2}\langle m-1,0 | l+1,m-1 \rangle.$$
(72)

Mas lembremos que

$$\langle m-1, 1 | l+1, m \rangle = \sqrt{\frac{(l+m)(l+m+1)}{(2l+1)(2l+2)}},$$
 (73)

então

$$\sqrt{(l+2-m)(l+1+m)}\sqrt{\frac{(l+m)(l+m+1)}{(2l+1)(2l+2)}} = \sqrt{(l-m)(l+m-1)}\langle m-2, 1 | l+1, m-1 \rangle + \sqrt{2}\langle m-1, 0 | l+1, m-1 \rangle.$$
 (74)

Com a substituição $m \to m+1$:

$$\sqrt{(l+1-m)(l+2+m)}\sqrt{\frac{(l+m+1)(l+m+2)}{(2l+1)(2l+2)}} = \sqrt{(l-m-1)(l+m)}\langle m-1, 1 | l+1, m \rangle + \sqrt{2}\langle m, 0 | l+1, m \rangle, \tag{75}$$

substituindo novamente:

$$\sqrt{(l+1-m)(l+2+m)}\sqrt{\frac{(l+m+1)(l+m+2)}{(2l+1)(2l+2)}} = \sqrt{(l-m-1)(l+m)}\langle m-1,1|l+1,m\rangle + \sqrt{2}\langle m,0|l+1,m\rangle,$$
(76)