

SPI5814 Física atômica e molecular

Nome:

**Oscilador harmônico três-dimensional**

Mostre para um oscilador harmônico três-dimensional isotrópico  $[\hat{H}, \hat{\mathbf{I}}^2] = [\hat{H}, \hat{l}_z] = 0$ . Faz cálculos explícitos, isto é, mostre  $[\frac{p^2}{2m}, \hat{l}_z] = 0 = [\frac{m}{2}\omega^2 r^2, \hat{l}_z]$  e  $[\frac{p^2}{2m}, \hat{\mathbf{I}}^2] = 0 = [\frac{m}{2}\omega^2 r^2, \hat{\mathbf{I}}^2]$ .

**Acoplamento spin-órbita**

a. Mostre que o operador  $\mathbf{L} \cdot \mathbf{S}$  associado ao acoplamento spin-órbita, satisfaz a relação  $\mathbf{L} \cdot \mathbf{S} = L_z S_z + (L_+ S_- + L_- S_+)/2$ .

Obtenha a representação matricial do operador  $\mathbf{L} \cdot \mathbf{S}$ , considerando as bases:

b.  $\{|m_{j1}\rangle \otimes |m_{j2}\rangle\}$  dos autoestados comuns aos operadores  $\mathbf{J}_1^2, \mathbf{J}_2^2, J_{1z}, J_{2z}$ ;

c.  $\{|J, M\rangle\}$ , associada aos operadores  $\mathbf{J}_1^2, \mathbf{J}_2^2, \mathbf{J}^2, J_z$ .

**Ginástica de operadores do momento angular**

Considere o problema da adição do momento angular orbital  $\ell$  e de um spin  $1/2$ . Obtenha os  $2\ell + 1$  estados  $|\ell + 1/2, m_j\rangle$ , além dos  $2\ell$  estados  $|\ell - 1/2, m_j\rangle$  (que constituem uma base comum aos operadores  $\ell_1^2, \mathbf{s}_2^2, \mathbf{j}^2, j_z$ ), expandidos na base  $|m, \epsilon\rangle$  dos autoestados dos operadores  $\ell^2, \mathbf{s}^2, \ell_z, s_z$ .

**Ginástica de operadores do momento angular**

Determine para os estados  $S_{1/2}$  e  $P_{3/2}$  de um átomo com o spin nuclear  $I = 3/2$  com acoplamento hiperfino  $\hat{\mathbf{J}} \cdot \hat{\mathbf{I}}$  como os autoestados da base acoplada se expandem na base desacoplada. Não consideramos campo magnético externo.

**Ginástica de operadores de momento angular**

Calcule os elementos da matriz de  $\hat{j}_x$  e  $\hat{j}_x^2$ .

## Expansão do momento angular acoplado numa base desacoplada

- a. Consideramos o átomo de  $^{87}\text{Rb}$  que tem o momento angular nuclear  $I = 3/2$ . Quais são os estados hiperfinos  $F$  possíveis resultando de um acoplamento de  $I$  com o momento angular eletrônico total do estado fundamental  $^2S_{1/2}$ ? Quais são os sub-estados Zeeman possíveis dos  $F$ ?
- b. Quais são os estados hiperfinos  $F'$  possíveis resultando de um acoplamento de  $I$  com o momento angular eletrônico total do estado excitado  $^2P_{3/2}$ ,  $F' = 2$ ? Quais são os sub-estados Zeeman possíveis dos  $F'$ ?
- c. Uma transição entre um estado hiperfino fundamental e um estado hiperfino excitado pode ser descrita por um acoplamento do momento angular total  $F$  com o momento angular do fóton  $\kappa$  formando o momento angular do estado excitado  $F'$ . Para ver isso, consideramos agora os níveis  $F = 1$  e  $F' = 2$ . Expande o momento angular acoplado  $|(F, \kappa)F', m_{F'}\rangle = |(1, 1)2, m_{F'}\rangle$  numa base desacoplada para cada valor de  $m_{F'}$  possível.
- Note bem:** Os Clebsch-Gordans comparam só as forças das transições entre vários sub-estados Zeeman do mesmo par  $(F, F')$ . Para comparar as forças entre diferentes pares  $(F, F')$  é preciso calcular os coeficientes  $6j$ .

## Ginástica de operadores de momento angular

Mostra que se  $\hat{j}_z$  é preciso,  $\hat{j}_x$  e  $\hat{j}_y$  são imprecisos.

Com a normalização  $\langle j, m | j', m' \rangle = \delta_{j,j'} \delta_{m,m'}$  temos  $\langle j, m | \hat{j}_\mp \hat{j}_\pm | j, m \rangle = \hbar^2 [j(j+1) - m(m \pm 1)]$ ,  $e \hat{j}_\pm | j, m \rangle = \hbar \sqrt{j(j+1) - m(m \pm 1)} | j, m \pm 1 \rangle$ .

## Ginástica de operadores de momento angular

Considere o problema da adição dos momentos angulares  $j_1 = 1$  e  $j_2 = 1/2$ :

- a. Quais os possíveis valores de  $m$  e  $j$ , em que  $\hat{j}^2 | j, m \rangle = j(j+1)\hbar^2 | j, m \rangle$  e  $j_z | j, m \rangle = m\hbar | j, m \rangle$ ?
- b. Quais as degenerescências  $g_{j_1, j_2}(m)$ ?
- c. Encontre os estados da base  $\{|j, m\rangle\}$ , comum aos operadores  $\mathbf{j}_1^2, \mathbf{j}_2^2, \mathbf{j}, j_z$ , expandidos na base  $\{|j_1, m_1\rangle \otimes |j_2, m_2\rangle\}$  dos autoestados de  $\mathbf{j}_1^2, \mathbf{j}_2^2, j_{1z}, j_{2z}$ .

## Ginástica de operadores de momento angular

Dado os momentos  $j_1$  e  $j_2$ , e sendo  $C_{m_1, m_2}$  os coeficientes de Clebsch-Gordan, prove que  $\sum_{m_1, m_2} |C_{m_1, m_2}|^2 = 1$ .