

10.11 Na aula teórica apresentámos, sem demonstração, o resultado da adição de dois momentos angulares arbitrários (orbitais ou de spin). Recordamos aqui os resultados.

Seja

$$\vec{J} = \vec{J}_1 + \vec{J}_2$$

onde os valores próprios de J_i^2 são $\hbar^2 j_i(j_i + 1)$. Então temos os resultados seguintes:

1. Os valores próprios de J^2 são $\hbar^2 j(j + 1)$. Os valores possíveis para j são

$$j_1 + j_2, j_1 + j_2 - 1, \dots, |j_1 - j_2|$$

2. Qualquer estado $|j, m\rangle$ se pode exprimir como uma combinação linear dos produtos dos estados $|j_1, m_1\rangle$ e $|j_2, m_2\rangle$ na seguinte forma

$$|j, m\rangle = \sum_{m=m_1+m_2} C(j, m; j_1, m_1, j_2, m_2) |j_1, m_1\rangle |j_2, m_2\rangle$$

onde $C(j, m; j_1, m_1, j_2, m_2)$ são os coeficientes de Clebsch-Gordon e estão dados na Fig. 4 para os valores mais baixos de j_1 e j_2 .

- a) Consulte a tabela para verificar que no caso de spin $1/2$ se obtém os resultados demonstrados na aula.

Singleto :

$$|0, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |1/2, 1/2\rangle |1/2, -1/2\rangle - \frac{1}{\sqrt{2}} |1/2, -1/2\rangle |1/2, 1/2\rangle$$

Tripleto :

$$|1, 1\rangle = |1/2, 1/2\rangle |1/2, 1/2\rangle$$

$$|1, 0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |1/2, 1/2\rangle |1/2, -1/2\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |1/2, -1/2\rangle |1/2, 1/2\rangle$$

$$|1, -1\rangle = |1/2, -1/2\rangle |1/2, -1/2\rangle$$

- b) Mostre que a multiplicidade total é $(2j_1 + 1)(2j_2 + 1)$ como deveria ser. Para isso considere $j_1 > j_2$ e mostre que

$$[2(j_1 + j_2) + 1] + [2(j_1 + j_2 - 1) + 1] + \dots + [2(j_1 - j_2) + 1] = (2j_1 + 1)(2j_2 + 1)$$

Verifique, ver alínea a), que no caso de spin $1/2$ temos 4 estados.

- c) Para o problema do átomo de hidrogénio com spin vamos precisar da adição do momento angular orbital L com o spin do eletrão. Os valores possíveis para $\vec{J} = \vec{L} + \vec{S}$ são $j = l \pm 1/2$ (para $l \geq 1$ claro, doutra forma para $l = 0$ temos $\vec{J} = \vec{S}$). Os resultados necessários são (Gasiorowicz, Eq. 10.82, a menos dum sinal global, na definição da segunda relação para estar de acordo com a tabela dos coeficientes Clebsch-Gordon),

$$\psi_{l+1/2, m_j} = \sqrt{\frac{l + m_j + 1/2}{2l + 1}} Y_{l, m_j - 1/2} \chi^+ + \sqrt{\frac{l + 1/2 - m_j}{2l + 1}} Y_{l, m_j + 1/2} \chi^-$$

$$\psi_{l-1/2, m_j} = -\sqrt{\frac{l + 1/2 - m_j}{2l + 1}} Y_{l, m_j - 1/2} \chi^+ + \sqrt{\frac{l + m_j + 1/2}{2l + 1}} Y_{l, m_j + 1/2} \chi^-$$

Use a tabela da Fig. 4 para verificar este resultado para $l = 1, 2$. Verifique que as multiplicidades estão corretas.

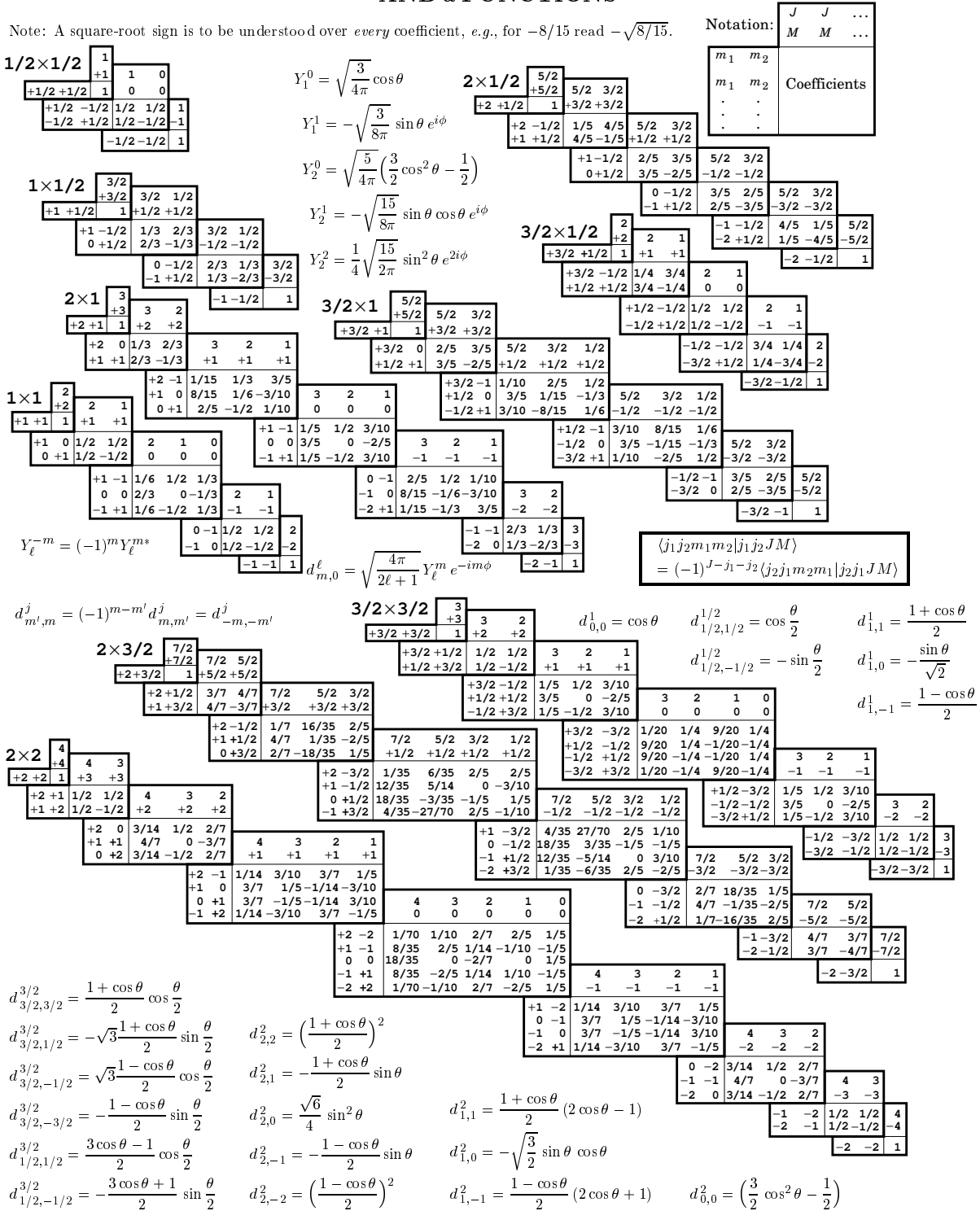
35. CLEBSCH-GORDAN COEFFICIENTS, SPHERICAL HARMONICS,
AND d FUNCTIONS


Figure 35.1: The sign convention is that of Wigner (*Group Theory*, Academic Press, New York, 1959), also used by Condon and Shortley (*The Theory of Atomic Spectra*, Cambridge Univ. Press, New York, 1953), Rose (*Elementary Theory of Angular Momentum*, Wiley, New York, 1957), and Cohen (*Tables of the Clebsch-Gordan Coefficients*, North American Rockwell Science Center, Thousand Oaks, Calif., 1974). The coefficients here have been calculated using computer programs written independently by Cohen and at LBNL.