

励起状態は三重に縮退している。

$$|1, 1\rangle, |1, 0\rangle, |1, -1\rangle$$

7"あり、そのエネルギーは

$$E_1 = J \left(\frac{1}{2} 1(1+1) - \frac{3}{4} \right) = \frac{1}{4} J$$

とある。

この前者を (S^2, S_z) 一重項 (シンプレット)

後者を (S^2, S_z) 三重項 (トリプレット)

と呼ぶ。

量子力学3 第13回 角運動量の合成 (2)

201810874 西谷内史

① 角運動量の合成とは何か (復習)

ここでは、 J_1 と J_2 という2つの角運動量の合成について一般に議論します。

$$[J_{1i}, J_{2j}] = i\hbar \epsilon_{ijk} J_{2k}, \quad a=1,2$$

$$[J_{1i}, J_{1j}] = 0$$

であるから、次のように角運動量の和を定義すれば、

$$J = J_1 + J_2$$

$$\begin{aligned} [J_i, J_j] &= [J_{1i} + J_{2i}, J_{1j} + J_{2j}] = [J_{1i}, J_{1j}] + [J_{2i}, J_{2j}] \\ &= i\hbar \epsilon_{ijk} J_{1k} + i\hbar \epsilon_{ijk} J_{2k} = i\hbar \epsilon_{ijk} (J_{1k} + J_{2k}) = i\hbar \epsilon_{ijk} J_k \end{aligned}$$

Jも角運動量

② 角運動量の合成とテンソル積

① 角運動量の合成の正しい意味

正しいには、角運動量 $1(2)$ に関する演算子 $A_1(2), B_1(2)$ に対し、

テンソル積 \otimes とテンソル積で定義された演算子を次のように定義して、

$$(A_1 \otimes A_2)(B_1 \otimes B_2) = A_1 B_1 \otimes A_2 B_2$$

1は1同士で
2は2同士で
計算す

合成角運動量 J とは次のようにかける。

$$J = J_1 + J_2 = J_1 \otimes 1_2 + 1_1 \otimes J_2$$

たとえば, $[J_{1i}, J_{2j}] = 0$ は次のように書ける。

$$\begin{aligned} [J_{1i} \otimes 1_2, 1_1 \otimes J_{2j}] &= J_{1i} 1_2 \otimes 1_2 J_{2j} - 1_1 J_{1i} \otimes J_{2j} 1_2 \\ &= J_{1i} \otimes J_{2j} - J_{1i} \otimes J_{2j} \\ &= 0 \end{aligned}$$

同様に $[1_1 \otimes J_{2i}, J_{1j} \otimes 1_2] = 0$ となる。また

$$\begin{aligned} [J_{1i} \otimes 1_2, J_{1j} \otimes 1_2] &= J_{1i} J_{1j} \otimes 1_2 - J_{1j} J_{1i} \otimes 1_2 \\ &= [J_{1i}, J_{1j}] \otimes 1_2 = i\hbar \epsilon_{ijk} J_{1k} \otimes 1_2 \end{aligned}$$

$$[1_1 \otimes J_{2i}, 1_1 \otimes J_{2j}] = i\hbar \epsilon_{ijk} 1_1 \otimes J_{2k}$$

から, J も角運動量の交換関係を満たすことが分かる。

① 角運動量の固有状態 既知の状態

$$J_1^2 |j_1 m_1\rangle_1 = \hbar^2 j_1(j_1+1) |j_1 m_1\rangle_1$$

$$J_2^2 |j_2 m_2\rangle_2 = \hbar^2 j_2(j_2+1) |j_2 m_2\rangle_2$$

$$J_{1z} |j_1 m_1\rangle_1 = \hbar m_1 |j_1 m_1\rangle_1$$

$$J_{2z} |j_2 m_2\rangle_2 = \hbar m_2 |j_2 m_2\rangle_2$$

これから, J が作用する状態を次のように作る。

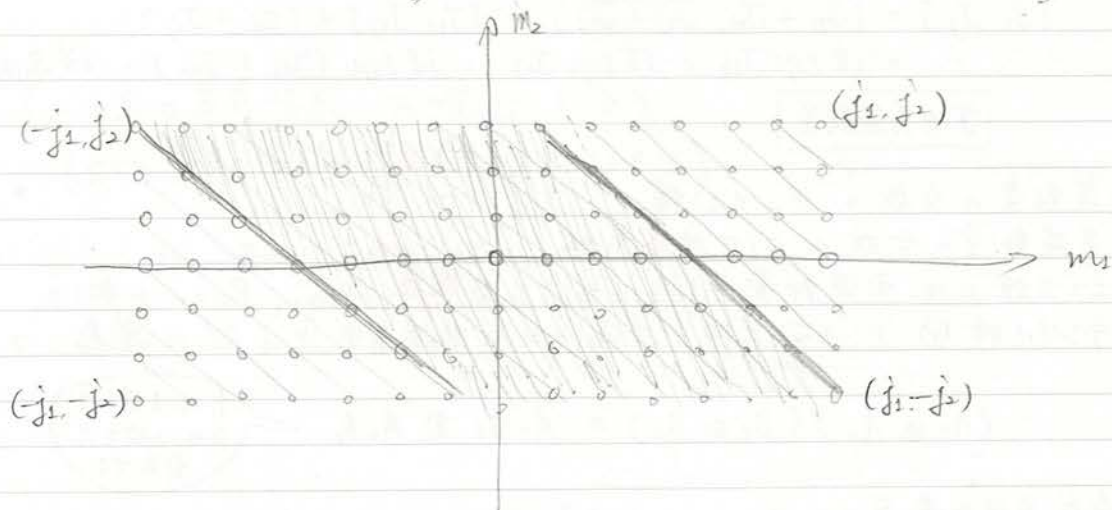
$$|j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \equiv |j_1 m_1\rangle_1 \otimes |j_2 m_2\rangle_2 \quad \text{新しい状態}$$

($|j_1 m_1\rangle_1 |j_2 m_2\rangle_2$ と略記することもある。

この状態にテンソル積で与えられる演算子 $A_1 \otimes A_2$ は次のように作用する。

$$(A_1 \otimes A_2) |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle = A_1 |j_1 m_1\rangle_1 \otimes A_2 |j_2 m_2\rangle_2$$

この新しい状態は何個ある?



$$N_{j_1, j_2} = (2j_1 + 1)(2j_2 + 1) \text{ 個}$$

この場合, $j_1 = 7, j_2 = 3$ $\therefore N = 15 \times 7$ 個

③ Wigner-Dirac 係数の性質

一方一般論に従えば

$$J^2 |jm\rangle = j(j+1) |jm\rangle \quad |jm\rangle : \text{規格直交系}$$

$$J_z |jm\rangle = m |jm\rangle$$

となる $|jm\rangle$ が存在する。この向の線形関係を (重複添字に因りては和をとる) 3次元ベクトル記法を用いて

$$|jm\rangle = |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle C_{m_1 m_2, jm}$$

と書く。左から $\langle j_1 m_1 j_2 m_2 |$ をかけ

$$\langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle = C_{m_1 m_2, jm}$$

この係数 $C_{m_1 m_2, jm}$ が Wigner-Dirac 係数である。

$$|jm\rangle, |j_1 m_1\rangle, |j_2 m_2\rangle$$

$$|j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \dots$$

は規格直交系を作っているとする

$$|jm\rangle = |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle C_{m_1 m_2, jm}$$

後述の手法で規格直交化された $|jm\rangle$ が $|j_1 m_1 j_2 m_2\rangle$ と同じ $N_{j_1 j_2}$ 個独立に作れることをみとめれば、これは行列表示で

$$\Psi = \Psi C$$

と書ける。ここで次の記法を用いた

$$(\Psi)_{jm} = |jm\rangle, (\Psi)_{m_1 m_2} = |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle$$

$$C_{m_1 m_2, jm} = \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle$$

Ψ, Ψ は固有状態を $N_{j_1 j_2}$ 個並べた行ベクトルであり、

C は $N_{j_1 j_2} \times N_{j_1 j_2}$ の正交行列

$$\Psi = (|j_1 + j_2, j_1 + j_2\rangle, |j_1 + j_2, j_1 + j_2 - 1\rangle, \dots)$$

$$\Psi = (|j_1 j_2 j_1 j_2\rangle, |j_1 j_2 j_2 - 1\rangle, |j_1 j_2 j_2 - 2\rangle, \dots)$$

④ Clebsch - Gordan 係数の直交性

ここで $|j_1 m_1 j_2 m_2\rangle$ の規格直交性は $\Psi^\dagger \Psi = E_{N_{j_1 j_2}}$ と表せ。

同様に $|jm\rangle$ の規格直交性も $\Psi^\dagger \Psi = E_{N_{j_1 j_2}}$ と書けるから

$$E_{N_{j_1 j_2}} = \Psi^\dagger \Psi = C^\dagger \Psi^\dagger \Psi C = C^\dagger C \quad (C \text{ は } \text{ユニタリ})$$

よって

$$(C^\dagger)_{jm, m_1 m_2} = \langle jm | j_1 m_1 j_2 m_2 \rangle = \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm \rangle^*$$

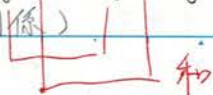
と(1)

$$\langle jm | j_1 m_1 j_2 m_2 \rangle \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j' m' \rangle = \delta_{jj'} \delta_{mm'}$$

また、 $C^\dagger = C^{-1}$ だから $CC^\dagger = E_{N_{j_1 j_2}}$ となり、これを成分で書けば、

$$\langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm \rangle \langle jm | j_1 m_1 j_2 m_2 \rangle = \delta_{m_1 m_1'} \delta_{m_2 m_2'}$$

となる。(2種類の直交関係)



以下 $|jm\rangle$ を具体的に構成することを考えよう。まず

$$\begin{aligned} J_z |jm\rangle &= \hbar m |jm\rangle \\ &= (J_{z1} + J_{z2}) |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle \\ &= \hbar (m_1 + m_2) |j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle \end{aligned}$$

から $\langle j_1 m_1 j_2 m_2 |$ とし

$$\begin{aligned} \hbar m \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle &= \hbar (m_1 + m_2) \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | j_1 m_1 j_2 m_2\rangle \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle \\ &= \hbar (m_1 + m_2) \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle \end{aligned}$$

とあるので、 $(m_1 + m_2 - m) \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle = 0$

$$\therefore \langle j_1 m_1 j_2 m_2 | jm\rangle = 0 \quad \text{if } m \neq m_1 + m_2$$

に注意しよう。

④ 許される全角運動量

$j_1 \geq j_2$ とし、 $m_1 + m_2 = j_1 + j_2$ である場合を考える。

この状態 $|j_1 j_2 j_1 j_2\rangle$ から J_+ を増やして新しい状態は構成できないので

これは $|j_{\max} j_{\max}\rangle$, $j_{\max} = j_1 + j_2$ であり、これに繰り返し J_- を作用させることで $|j_{\max} m\rangle$, $m = -j_{\max}, \dots, j_{\max}$ の $2j_{\max} + 1$ 個の状態が構成できる。

$J_- + J_-$

続いて、 $m_1 + m_2 = j_1 + j_2 - 1 = j_{\max} - 1$ の状態は

$$(m_1, m_2) = (j_1 - 1, j_2), (j_1, j_2 - 1)$$

の中で1つは $j = j_{\max} = j_1 + j_2$ の状態として使われているので

それと直交する状態が1つあり、それが $|j_{\max} - 1, j_{\max} - 1\rangle$ である。

これに J_- を繰り返し作用させることで、 $2(j_{\max} - 1) + 1$ 個の状態を構成できる。

続いて、 $m_1 + m_2 = j_1 + j_2 - 2$ の状態は

$$(m_1, m_2) = (j_1 - 2, j_2), (j_1 - 1, j_2 - 1), (j_1, j_2 - 2)$$

から構成されるが、そのためには $j_2 - 2 \geq -j_2$ が必要である。

2個で打ち止めにならない条件：新しい状態が存在する条件
この条件が満たされていれば (m_1, m_2) は3通りあるが

のうち2個の状態は（先程と同様に） m が1つ大きい状態から

下降演算子を使うことで既に使われている。使っていない状態

1つあり、使った状態と直交する状態が新しい状態である。この状態は

$|j_{\max} - 2, j_{\max} - 2\rangle$ であり、 J_- を繰り返し作用させると

$2(j_{\max} - 2) + 1$ 個の状態ができる。

続いて、 $m_1 + m_2 = j_1 + j_2 - s$ の状態で新しい、 $j = j_1 + j_2 - s$ である状態が現れるためには、

$$j_2 - s \geq -j_1$$

であることが必要であることを意味する。よって

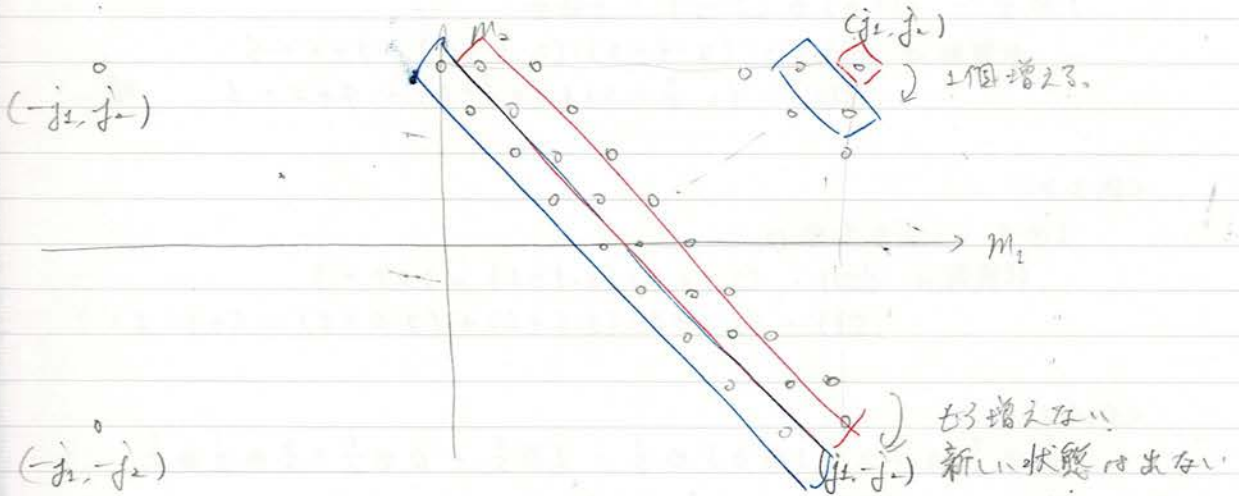
$$j = j_1 + j_2 - s \geq j_1 - j_2$$

2つの可能な j の値としては、

$$j = j_1 + j_2, \dots, j_1 - j_2 = j_1 - j_2$$

$$(j_1 \geq j_2)$$

$$\text{一般には } j = j_1 + j_2, \dots, |j_1 - j_2|$$



なお、状態数を数えれば、 $j_< = |j_1 - j_2|$, $j_> = j_1 + j_2$ として、

$$\begin{aligned} \sum_{j=j_<}^{j_>} (2j+1) &= 2 \frac{1}{2} (j_< + j_>) (j_> - j_< + 1) + (j_> - j_< + 1) \\ &= (j_> + j_< + 1) (j_> - j_< + 1) \\ &= (2j_1 + 1) (2j_2 + 1) \end{aligned}$$

と図に示す全状態数 (格子点の数) と整合的である。

これを

$$j_1 \otimes j_2 = |j_1 - j_2| \oplus |j_1 - j_2| + 1 \oplus \dots \oplus j_1 + j_2$$

と表す。

$$j_1 \otimes j_2 = j_3 \oplus$$

$$j_1 + j_2 = j_1 + j_2 + j_1 - j_2 = 2j_1$$

$$j_1 - j_2 = j_1 + j_2 - (j_1 + j_2) = 2j_2$$

$$\begin{aligned} &+ \underbrace{\begin{matrix} n + n + 1 + \dots + m \\ m + m + 1 + \dots + n \\ n + m + n + m + \dots \end{matrix}}_{m - (n+1) = m - n + 1 \text{ 個}} \\ &= \frac{1}{2} (n+m) (m-n+1) \end{aligned}$$

$$n = j_<, \quad m = j_>$$

⑤ 合成角運動量、状態数 12711 の具体例

$$j_1 \otimes j_2 = j_1 + j_2 \oplus j_1 + j_2 - 1 \oplus \dots \oplus |j_1 - j_2|$$

<例1>

$$\frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} = \left(\frac{1}{2} + \frac{1}{2}\right) \oplus \left(\frac{1}{2} - \frac{1}{2}\right) = 1 \oplus 0$$

$$\text{状態数 (左辺)} = \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) = 2 \times 2 = 4$$

$$\text{(右辺)} = \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) + (2 \cdot 0 + 1) = 3 + 1 = 4 \quad \text{ok}$$

<例2>

$$1 \otimes \frac{1}{2} = \left(1 + \frac{1}{2}\right) \oplus \left(1 - \frac{1}{2}\right) = \frac{3}{2} \oplus \frac{1}{2}$$

$$\text{状態数 (左辺)} = (2 \cdot 1 + 1) \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) = 3 \times 2 = 6$$

$$\text{(右辺)} = \left(2 \cdot \frac{3}{2} + 1\right) + \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) = 4 + 2 = 6 \quad \text{ok}$$

<例3>

$$1 \otimes 1 = 2 \oplus 1 \oplus 0$$

$$\text{状態数 (左辺)} = (2 \cdot 1 + 1) (2 \cdot 1 + 1) = 3 \times 3 = 9$$

$$\text{(右辺)} = (2 \cdot 2 + 1) (2 \cdot 1 + 1) + (2 \cdot 0 + 1) = 5 + 3 + 1 = 9 \quad \text{ok}$$

<例4>

$$\frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} = (1 \oplus 0) \otimes \frac{1}{2} = 1 \otimes \frac{1}{2} + 0 \otimes \frac{1}{2} = \frac{3}{2} \oplus \frac{1}{2} \oplus \frac{1}{2}$$

$$\text{(左辺)} = 2 \times 2 \times 2 = 8$$

$$\text{(右辺)} = \left(2 \cdot \frac{3}{2} + 1\right) + 2 \left(2 \cdot \frac{1}{2} + 1\right) = 4 + 2 \cdot 2 = 8 \quad \text{ok}$$

<例5>

$$\begin{aligned} \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} &= \left(\frac{3}{2} \oplus \frac{1}{2} \oplus \frac{1}{2}\right) \otimes \frac{1}{2} \\ &= \frac{3}{2} \otimes \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} + \frac{1}{2} \otimes \frac{1}{2} \\ &= 2 \oplus 1 \oplus (1 \oplus 0) \oplus (1 \oplus 0) \\ &= 2 \oplus 1 \oplus 1 \oplus 1 + 0 \oplus 0 \\ &\quad \quad \quad = 3 \quad \quad \quad = 2 \end{aligned}$$

$$\text{(左辺)} = 2^4 = 16$$

$$\text{(右辺)} = (2 \cdot 2 + 1) + 3(2 \cdot 1 + 1) + 2(2 \cdot 0 + 1)$$

$$= 5 + 3 \cdot 3 + 2 = 16 \quad \text{ok}$$