

## 完全反対称テンソルを使った角運動量の計算

完全反対称テンソル  $\epsilon_{ijk}$  と式 (177) の説明

- 1) 添字  $i, j, k$  は 1 から 3 の値をとる
- 2)  $\epsilon_{123} = 1$  と定義
- 3) どの 2 つの添字の入れ替えに対しても反対称 (− 符号が出る)

$$\epsilon_{ijk} = -\epsilon_{jik} \quad (i, j \text{ の入れ替え})$$

$$\epsilon_{ijk} = -\epsilon_{ikj} \quad (j, k \text{ の入れ替え})$$

3) の性質より、同じ添字を含むものは 0 になる。例えば、 $\epsilon_{iij}$  の  $i$  と  $i$  を入れ替えると (同じ添字を “入れ替え” ているので表記は変わらず − 符号のみが出る)

$$\epsilon_{iij} = -\epsilon_{iij}$$

$$2\epsilon_{iij} = 0$$

$$\epsilon_{iij} = 0$$

よって 0 でないのは  $i, j, k$  全てが異なる値になった場合のみ。2) の定義を用いると

$$\epsilon_{123} = \epsilon_{231} = \epsilon_{312} = +1$$

$$\epsilon_{321} = \epsilon_{213} = \epsilon_{132} = -1$$

であることがわかる。つまり

- 添字が 123 の偶置換 (1 → 2 → 3 の順番に並んでいる) であれば +1
- 添字が 123 の奇置換 (3 → 2 → 1 の順番に並んでいる) であれば −1
- それ以外 (112、223、など全て) は 0

である。よく使う公式として

$$\epsilon_{ijk}\epsilon_{mnk} = \delta_{im}\delta_{jn} - \delta_{in}\delta_{jm}$$

がある。ここでダミー添字 (繰り返し添字) は和をとる規約を採用する。

$\epsilon_{ijk}$  を用いると外積は

$$(\mathbf{a} \times \mathbf{b})_k = \epsilon_{ijk}a_ib_j$$

なので角運動量演算子は

$$\hat{L}_k = \epsilon_{ijk}\hat{r}_i\hat{p}_j$$

となる。角運動量の交換関係は（繰り返し添字は必ず他で使っていない文字を使う。左辺に  $i, j$  の添字があるので、計算のどの段階でも右辺各項には  $i, j$  が一つずつあるはず。 $\delta_{ab}x_a = x_b$  などを使う。）

$$\begin{aligned}
[\hat{L}_i, \hat{L}_j] &= [\epsilon_{ikl}\hat{r}_k\hat{p}_l, \epsilon_{jmn}\hat{r}_m\hat{p}_n] \\
&= \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}[\hat{r}_k\hat{p}_l, \hat{r}_m\hat{p}_n] \\
&= \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}\{\hat{r}_k[\hat{p}_l, \hat{r}_m\hat{p}_n] + [\hat{r}_k, \hat{r}_m\hat{p}_n]\hat{p}_l\} \\
&= \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}\{\hat{r}_k[\hat{p}_l, \hat{r}_m]\hat{p}_n + \hat{r}_m[\hat{r}_k, \hat{p}_n]\hat{p}_l\} \\
&= \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}\{\hat{r}_k(-i\hbar\delta_{lm})\hat{p}_n + \hat{r}_m i\hbar\delta_{kn}\hat{p}_l\} \\
&= i\hbar\{-\epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}\delta_{lm}\hat{r}_k\hat{p}_n + \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmn}\delta_{kn}\hat{r}_m\hat{p}_l\} \\
&= i\hbar\{-\epsilon_{ikl}\epsilon_{jln}\hat{r}_k\hat{p}_n + \epsilon_{ikl}\epsilon_{jmk}\hat{r}_m\hat{p}_l\} \\
&= i\hbar\{\epsilon_{ikl}\epsilon_{jnl}\hat{r}_k\hat{p}_n - \epsilon_{ilk}\epsilon_{jmk}\hat{r}_m\hat{p}_l\} \\
&= i\hbar\{(\delta_{ij}\delta_{kn} - \delta_{in}\delta_{jk})\hat{r}_k\hat{p}_n - (\delta_{ij}\delta_{lm} - \delta_{im}\delta_{jl})\hat{r}_m\hat{p}_l\} \\
&= i\hbar(\delta_{ij}\hat{r}_k\hat{p}_k - \hat{r}_j\hat{p}_i - \delta_{ij}\hat{r}_l\hat{p}_l + \hat{r}_i\hat{p}_j) \\
&= i\hbar(\hat{r}_i\hat{p}_j - \hat{r}_j\hat{p}_i)
\end{aligned}$$

一方

$$\begin{aligned}
i\hbar\epsilon_{ijk}\hat{L}_k &= i\hbar\epsilon_{ijk}(\epsilon_{lmk}\hat{r}_l\hat{p}_m) \\
&= i\hbar(\delta_{il}\delta_{jm} - \delta_{im}\delta_{jl})\hat{r}_l\hat{p}_m \\
&= i\hbar(\delta_{il}\delta_{jm}\hat{r}_l\hat{p}_m - \delta_{im}\delta_{jl}\hat{r}_l\hat{p}_k) \\
&= i\hbar(\hat{r}_i\hat{p}_j - \hat{r}_j\hat{p}_i)
\end{aligned}$$

であるので、

$$[\hat{L}_i, \hat{L}_j] = i\hbar\epsilon_{ijk}\hat{L}_k$$

と式 (177) を得る。同様に

$$\begin{aligned}
[\hat{\mathbf{L}}^2, \hat{L}_i] &= [\hat{L}_j\hat{L}_j, \hat{L}_i] \\
&= \hat{L}_j[\hat{L}_j, \hat{L}_i] + [\hat{L}_j, \hat{L}_i]\hat{L}_j \\
&= \hat{L}_j i\hbar\epsilon_{jik}\hat{L}_k + i\hbar\epsilon_{jik}\hat{L}_k\hat{L}_j \\
&= i\hbar\epsilon_{jik}\hat{L}_j\hat{L}_k + i\hbar\epsilon_{kij}\hat{L}_j\hat{L}_k \quad (\text{第2項で } k \text{ と } j \text{ のダミー添字を付け替え}) \\
&= i\hbar\epsilon_{jik}\hat{L}_j\hat{L}_k - i\hbar\epsilon_{jik}\hat{L}_j\hat{L}_k \quad (\text{第2項の } \epsilon \text{ の添字を入れ替え}) \\
&= 0
\end{aligned}$$

と式 (178)、(179)、(180) も計算できる。