

フェルミオン波動関数の重なり積分

塩崎 謙

September 12, 2022

$c_j^\dagger, c_j, j = 1, \dots, N$ を反交換関係を満たす複素フェルミオンの生成・消滅演算子とする.

$$\{c_i, c_j^\dagger\} = \delta_{ij}, \quad \{c_i, c_j\} = \{c_i^\dagger, c_j^\dagger\} = 0. \quad (1)$$

1 M 粒子状態

$N \times M$ 行列 A, B に対して, M 粒子状態 $|A\rangle, |B\rangle$ を

$$|A\rangle = \left(\sum_i A_{i1} c_i^\dagger\right) \left(\sum_i A_{i2} c_i^\dagger\right) \cdots \left(\sum_i A_{iM} c_i^\dagger\right) |0\rangle, \quad (2)$$

$$|B\rangle = \left(\sum_i B_{i1} c_i^\dagger\right) \left(\sum_i B_{i2} c_i^\dagger\right) \cdots \left(\sum_i B_{iM} c_i^\dagger\right) |0\rangle \quad (3)$$

と定義する. (以下の計算において, “ a_j^\dagger ” = $\sum_i A_{ij} c_i^\dagger$ に対して反交換関係を課す必要はない.) 内積 $\langle A|B\rangle$ を計算したい.

$$\langle A|B\rangle = \sum_{i_1, \dots, i_M} \sum_{j_1, \dots, j_M} A_{i_1 1}^* \cdots A_{i_M M}^* B_{j_1 1} \cdots B_{j_M M} \langle 0|c_{i_M} \cdots c_{i_1} c_{j_1}^\dagger \cdots c_{j_M}^\dagger |0\rangle \quad (4)$$

$$= \sum_{i_1, \dots, i_M} \sum_P \text{sgn}(P) A_{i_1 1}^* \cdots A_{i_M M}^* B_{P(i_1)1} \cdots B_{P(i_M)M}. \quad (5)$$

ここで, P は $\{i_1, \dots, i_M\}$ の置換であり, i_1, \dots, i_M は全て異なる組み合わせの場合のみ値を持つ.

$$B_{P(i_1)1} \cdots B_{P(i_M)M} = B_{i_{P(1)}1} \cdots B_{i_{P(M)}M} \quad (6)$$

に注意して, 因子の順番を入れ替えて,

$$B_{i_{P(1)}1} \cdots B_{i_{P(M)}M} = B_{i_1 P(1)} \cdots B_{i_M P(M)} \quad (7)$$

より, 結局,

$$\langle A|B\rangle = \sum_P \text{sgn}(P) \sum_{i_1, \dots, i_M} A_{i_1 1}^* \cdots A_{i_M M}^* B_{i_1 P(1)} \cdots B_{i_M P(M)} \quad (8)$$

$$= \sum_P \text{sgn}(P) [A^\dagger B]_{1P(1)} \cdots [A^\dagger B]_{MP(M)} \quad (9)$$

$$= \det[A^\dagger B] \quad (10)$$

を得る.

2 BCS基底状態

$N \times N$ 反対称行列 $A^T = -A, B^T = -B$ に対して, 状態 $|A\rangle, |B\rangle$ を

$$|A\rangle = \exp\left(\frac{1}{2} \sum_{ij} A_{ij} c_i^\dagger c_j^\dagger\right) |0\rangle, \quad (11)$$

$$|B\rangle = \exp\left(\frac{1}{2} \sum_{ij} B_{ij} c_i^\dagger c_j^\dagger\right) |0\rangle \quad (12)$$

と定義する. 内積 $\langle A|B\rangle$ は, 以下で与えられる. [1]

$$\langle A|B\rangle = (-1)^{N(N+1)/2} \text{Pf} \begin{pmatrix} B & -\mathbf{1} \\ \mathbf{1} & -A^* \end{pmatrix} \quad (13)$$

コヒーレント状態 $|\mathbf{z}\rangle$,

$$c_i |\mathbf{z}\rangle = z_i |\mathbf{z}\rangle, \quad \langle \mathbf{z} | c_i^\dagger = z_i^* \langle \mathbf{z} |, \quad i = 1, \dots, N \quad (14)$$

を導入する. $z_i, z_i^*, i = 1, \dots, N$ は互いに独立な $2N$ 個のグラスマン数である. コヒーレント状態 $|\mathbf{z}\rangle$ は, 具体的には,

$$|\mathbf{z}\rangle = e^{-\sum_i z_i c_i^\dagger} |0\rangle = \prod_i (1 - z_i c_i^\dagger) |0\rangle, \quad (15)$$

$$\langle \mathbf{z} | = \langle 0 | e^{-\sum_i c_i z_i^*} = \langle 0 | \prod_i (1 - c_i z_i^*) \quad (16)$$

と与えられる. 反交換関係 $\{c_i, z_j\} = 0$ などに注意. 完全性関係は

$$\int \prod_i dz_i^* dz_i e^{-\sum_i z_i^* z_i} |\mathbf{z}\rangle \langle \mathbf{z}| = 1. \quad (17)$$

(これは認める.) また,

$$\langle 0|\mathbf{z}\rangle = \langle 0|0\rangle = 1 \quad (18)$$

に注意.

すると, 重なり積分は

$$\langle A|B\rangle = \int \prod_i dz_i^* dz_i e^{-\sum_i z_i^* z_i} \langle A|\mathbf{z}\rangle \langle \mathbf{z}|B\rangle \quad (19)$$

$$= \int \prod_i dz_i^* dz_i e^{-\sum_i z_i^* z_i} e^{\frac{1}{2} \sum_{ij} A_{ij}^* z_j z_i} \langle 0|\mathbf{z}\rangle \langle \mathbf{z}|0\rangle e^{\frac{1}{2} \sum_{ij} B_{ij} z_i^* z_j^*} \quad (20)$$

$$= \int \prod_i dz_i^* dz_i e^{-\sum_i z_i^* z_i} e^{\frac{1}{2} \sum_{ij} A_{ij}^* z_j z_i} e^{\frac{1}{2} \sum_{ij} B_{ij} z_i^* z_j^*} \quad (21)$$

となる. 積分を実行するために, 反対称行列

$$M = \begin{pmatrix} B & -\mathbf{1} \\ \mathbf{1} & -A^* \end{pmatrix} \quad (22)$$

と, グラスマン数のベクトル $\eta = (z_1^*, \dots, z_N^*, z_1, \dots, z_N)$ を導入すると,

$$\langle A|B\rangle = s_N \int (d\eta_{2N} \cdots d\eta_1) e^{\sum_{i<j} M_{ij} \eta_i \eta_j} \quad (23)$$

と書かれる。積分変数の入れ替えに伴う符号 $s_N \in \pm 1$ を計算すると、

$$s_N = (-1)^{N(N-1)/2}(-1)^N = (-1)^{N(N+1)/2} \quad (24)$$

となる。グラスマン数の積分部分は、可換性 $[\eta_i \eta_j, \eta_k \eta_l] = 0$ に注意すると、

$$\int (d\eta_{2N} \cdots d\eta_1) e^{\sum_{i < j} M_{ij} \eta_i \eta_j} = \int (d\eta_{2N} \cdots d\eta_1) \prod_{i < j} (1 + M_{ij} \eta_i \eta_j) \quad (25)$$

ここで、 $\eta_1 \cdots \eta_{2N}$ に比例する項だけが積分値に寄与することを考慮すると、置換群 S_{2N} の部分集合として、

$$F_{2N} = \{\sigma \in S_{2N} | \sigma(2i-1) < \sigma(2i) (0 \leq i \leq N), \sigma(1) < \sigma(3) < \cdots < \sigma(2N-1)\} \quad (26)$$

を満たすものを F_{2N} と書くと、

$$\int (d\eta_{2N} \cdots d\eta_1) \prod_{i < j} (1 + M_{ij} \eta_i \eta_j) = \sum_{\sigma \in F_{2N}} \text{sgn } \sigma M_{p(1)p(2)} \cdots M_{p(2N-1)p(2N)} \quad (27)$$

であるが、これはPf M に他ならない。よって(15)式が示された。

References

- [1] L. M. Robledo, *Sign of the overlap of Hartree-Fock-Bogoliubov wave functions*, Phys. Rev. C **79**, 021302(R) (2009).