

量子力学 III, 物質設計学 I レポート課題 III 解答例

(2.16) (2.15) の証明

\mathcal{F} の元は $\mathcal{F}_0, \mathcal{F}_1, \mathcal{F}_2 \dots$ の重ね合わせと見ることができるから、 $|\Psi^N\rangle (\in \mathcal{F}_N)$ に対して

$$\left(\hat{a}_k^\dagger \hat{a}_l^\dagger + \hat{a}_l^\dagger \hat{a}_k^\dagger \right) |\Psi^N\rangle = 0 \quad (1)$$

を示せばよい。状態ベクトル $|\Psi^N\rangle$ を基底ベクトル $|\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle$ の線形結合で表し $\left(\hat{a}_k^\dagger \hat{a}_l^\dagger + \hat{a}_l^\dagger \hat{a}_k^\dagger \right)$ を作用させれば、

$$\begin{aligned} & \left(\hat{a}_k^\dagger \hat{a}_l^\dagger + \hat{a}_l^\dagger \hat{a}_k^\dagger \right) |\Psi^N\rangle \\ = & \left(\hat{a}_k^\dagger \hat{a}_l^\dagger + \hat{a}_l^\dagger \hat{a}_k^\dagger \right) \sum_{\mathbf{n}} c_{\mathbf{n}} |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle \\ = & \sum_{\mathbf{n}} c_{\mathbf{n}} \left(|\Phi_{k,l,\mathbf{n}}^N\rangle + |\Phi_{l,k,\mathbf{n}}^N\rangle \right) \\ = & \sum_{\mathbf{n}} c_{\mathbf{n}} \int d\xi_1 \cdots \int d\xi_{N+2} \left(\Phi_{k,l,\mathbf{n}}(\xi_1, \dots, \xi_{N+2}) + \Phi_{l,k,\mathbf{n}}(\xi_1, \dots, \xi_{N+2}) \right) |\xi_1, \dots, \xi_{N+2}\rangle \end{aligned}$$

を得る。最右辺の式はスレーター行列式の反対称性によりゼロである。これで (1) が示された。これにより (2.16) が示される。ゼロと等価な演算子の随伴演算子もゼロと等価である。これより (2.15) も示される。

(2.15), (2.16) の解答終わり

(2.17) の証明

$|\Psi\rangle = |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle$ のときに示せばよい。

$$\begin{aligned} \hat{a}_k \hat{a}_l^\dagger |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle &= \hat{a}_k |\Phi_{l,n_1,n_2,\dots}^{N+1}\rangle \\ &= \delta_{k,l} |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle + \sum_{i=1}^N (-1)^i \delta_{k,n_i} \underbrace{|\Phi_{l,n_1,\dots,n_{i-1},n_{i+1},\dots,n_N}^N\rangle}_{\hat{a}_l^\dagger |\Phi_{\mathbf{n}-n_i}^{N-1}\rangle} \\ &= \delta_{k,l} |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle + \underbrace{\hat{a}_l^\dagger \sum_{i=1}^N (-1)^i \delta_{k,n_i} |\Phi_{\mathbf{n}-n_i}^{N-1}\rangle}_{\hat{a}_k |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle} \\ &= \left(\delta_{k,l} + \hat{a}_l^\dagger \hat{a}_k \right) |\Phi_{\mathbf{n}}^N\rangle \end{aligned}$$

(2.17) の解答終わり