

一般化された Hückel 理論

青野茂行

Hückel 理論の Hamiltonian は spin-less。これを一般化して、spin-dependent にする、

$$\beta_{ra} \rightarrow \begin{pmatrix} \beta_{\uparrow\uparrow} & \beta_{\uparrow\downarrow} \\ \beta_{\downarrow\uparrow} & \beta_{\downarrow\downarrow} \end{pmatrix} \quad (1)$$

単純 Hückel 理論では非対角項は存在しない。しかし、電子間相が作用を詳しく考慮すれば意味がある。電子は spinor だから、場の演算子を

$$\phi(x) = \begin{pmatrix} \phi_{\uparrow}(x) \\ \phi_{\downarrow}(x) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_{i\uparrow} \\ a_{i\downarrow} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \chi_{i\uparrow}(x) & \chi_{i\downarrow}^*(x) \end{pmatrix} \quad (2)$$

と南部表示し、電子間相互作用を行列で表し、Pauli の spin 行列で展開すればその対角部分から、通常の direct 及び exchange 項がえられる。

$$\begin{aligned} H^{dia} &= (\mathbf{a}_r^+ \sigma^3 \mathbf{a}_s) h_{rs} \\ &+ (\mathbf{a}_r^+ \sigma^3 \mathbf{a}_s) \left\{ \frac{1}{2} v_{rs;tu} \langle \mathbf{a}_t^+ \sigma^3 \mathbf{a}_u \rangle \right\} \\ &- (\mathbf{a}_r^+ \sigma^1 \mathbf{a}_s) \frac{1}{2} \left\{ v_{ru;ts} \langle \mathbf{a}_t^+ \sigma^1 \mathbf{a}_u \rangle \right\} - (\mathbf{a}_r^+ \sigma^1 \mathbf{a}_s) \frac{1}{2} \left\{ v_{ru;ts} \langle \mathbf{a}_t^+ \sigma^1 \mathbf{a}_u \rangle \right\}. \end{aligned} \quad (3)$$

これが、Hückel 理論の相互作用 β_{rs} の意味である。従って、量子化学の多電子理論は、SCF の段階までは、理論的な構造において、Hückel 理論と同等である。

spin について非対角的な Hamiltonian は超伝導状態を表す

$$H^{super} = (\mathbf{a}_r^+ \sigma^+ \mathbf{a}_s) \frac{1}{2} \left\{ v_{ru;ts} \langle \mathbf{a}_t^+ \sigma^- \mathbf{a}_u \rangle \right\} + (\mathbf{a}_r^- \sigma^- \mathbf{a}_s) \frac{1}{2} \left\{ v_{ru;ts} \langle \mathbf{a}_t^+ \sigma^+ \mathbf{a}_u \rangle \right\}. \quad (4)$$

これは一般化された Hückel 理論の非対角項に相当する。量子化学における SCF 方程式は超伝導理論では Gap 方程式と呼ばれる。それが成立する条件として有効相互作用 $q_{tu} \langle rs; tu \rangle$ が negative であることが要求される。 $q_{tu} \langle rs; tu \rangle$ はいうまでもなく positive, しかし bond order q_{tu} が negative であること珍しい。

$\langle rs; tu \rangle$ のとき多中心積分は、固体論では考えられていない。近似の低い量子化学でも無視される。