

演算子がどのように第2量子化されるかを見る。
 まずは1粒子に作用する演算子を足し合わせた

$$\hat{F} = \sum_i \hat{f}(\mathbf{r}_i) \quad (0.0.1)$$

が場の演算子を用いてどのように表されるのかを考える。 \hat{f} の例は、運動エネルギー $\frac{\hat{p}_i^2}{2m}$ や中心力ポテンシャル $V(\mathbf{r}_i)$ などである。位置 \mathbf{r}_i 固有状態 λ にある粒子の波動関数を $\lambda(\mathbf{r}_i)$ と書くことにする。これを使って多体系全体の状態 $|n\rangle$ を

$$|n\rangle = |v_\alpha(\mathbf{r}_1)\rangle \otimes |v_\beta(\mathbf{r}_2)\rangle \otimes \cdots \otimes |v_\mu(\mathbf{r}_n)\rangle = |v_\alpha(\mathbf{r}_1), v_\beta(\mathbf{r}_2), \cdots, v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle \quad (0.0.2)$$

と書く。まず,

$$\hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle = \sum_\mu |v_\mu(\mathbf{r}_i)\rangle \langle v_\mu(\mathbf{r}_i) | \hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle \quad (0.0.3)$$

$$= \sum_\mu \langle v_\mu(\mathbf{r}_i) | \hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle |v_\mu(\mathbf{r}_i)\rangle \quad (0.0.4)$$

が成り立つ。ここで,

$$\langle v_\mu(\mathbf{r}) | \hat{f}(\mathbf{r}) |v_\lambda(\mathbf{r})\rangle = \int d^3\mathbf{r} \mu^*(\mathbf{r}) \hat{f}(\mathbf{r}) \lambda(\mathbf{r}) \quad (0.0.5)$$

である。これを用いて

$$\hat{f}(\mathbf{r}_i) |n\rangle = \hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\alpha(\mathbf{r}_1), v_\beta(\mathbf{r}_2), \cdots, v_\lambda(\mathbf{r}_i), \cdots, v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle \quad (0.0.6)$$

$$= |v_\alpha(\mathbf{r}_1)\rangle \otimes |v_\beta(\mathbf{r}_2)\rangle \otimes \cdots \left(\hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle \right) \cdots \otimes |v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle \quad (0.0.7)$$

$$= \sum_\mu \langle v_\mu(\mathbf{r}_i) | \hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle |v_\alpha(\mathbf{r}_1), v_\beta(\mathbf{r}_2), \cdots, v_\mu(\mathbf{r}_i), \cdots, v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle \quad (0.0.8)$$

$$(0.0.9)$$

を得る。ここで,

$$|v_\alpha(\mathbf{r}_1), v_\beta(\mathbf{r}_2), \cdots, v_\mu(\mathbf{r}_i), \cdots, v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle = \hat{a}_\mu^\dagger \hat{a}_\lambda |v_\alpha(\mathbf{r}_1), v_\beta(\mathbf{r}_2), \cdots, v_\lambda(\mathbf{r}_i), \cdots, v_\nu(\mathbf{r}_n)\rangle = \hat{a}_\mu^\dagger \hat{a}_\lambda |n\rangle \quad (0.0.10)$$

であるので,

$$\hat{F} |n\rangle = \sum_i \hat{f}(\mathbf{r}_i) |n\rangle \quad (0.0.11)$$

$$= \sum_i \sum_\mu \langle v_\mu(\mathbf{r}_i) | \hat{f}(\mathbf{r}_i) |v_\lambda(\mathbf{r}_i)\rangle \hat{a}_\mu^\dagger \hat{a}_\lambda |n\rangle \quad (0.0.12)$$

$$= \sum_{\mu, \lambda} \sum_i \langle v_\mu(\mathbf{r}) | \hat{f}(\mathbf{r}) |v_\lambda(\mathbf{r})\rangle \hat{a}_\mu^\dagger \hat{a}_\lambda |n\rangle \quad (0.0.13)$$

$$(0.0.14)$$

となる。よって、1粒子に作用する演算子は第2量子化により

$$\hat{F} = \sum_{\lambda, \mu} \langle v_\mu(\mathbf{r}) | \hat{f}(\mathbf{r}) |v_\lambda(\mathbf{r})\rangle \hat{a}_\mu^\dagger \hat{a}_\lambda \quad (0.0.15)$$

と書ける。

2つの粒子の相互作用を表す演算子

$$\hat{G} = \sum_{i \neq j} \hat{g}(\mathbf{r}_i, \mathbf{r}_j) \quad (0.0.16)$$

の第2量子化も同様に

$$\hat{G} = \frac{1}{2} \sum_{\alpha, \beta, \lambda, \mu} \langle v_{\alpha}(\mathbf{r}_1) v_{\beta}(\mathbf{r}_2) | \hat{g}(\mathbf{r}_1, \mathbf{r}_2) | v_{\lambda}(\mathbf{r}_1) v_{\mu}(\mathbf{r}_2) \rangle \hat{a}_{\alpha}^{\dagger} \hat{a}_{\beta}^{\dagger} \hat{a}_{\mu} \hat{a}_{\lambda} \quad (0.0.17)$$

である.

さらに, 場の演算子は座標の依存性のみを考えると,

$$\psi(\mathbf{r}) = \sum_i v_i(\mathbf{r}) \hat{a}_i, \quad \psi(\mathbf{r})^{\dagger} = \sum_i v_i^*(\mathbf{r}) \hat{a}_i^{\dagger} \quad (0.0.18)$$

と書けるのであった. これを用いると \hat{F} と \hat{G} は

$$\hat{F} = \int d^3\mathbf{r} \psi^{\dagger}(\mathbf{r}) \hat{f}(\mathbf{r}) \psi(\mathbf{r}) \quad (0.0.19)$$

$$\hat{G} = \frac{1}{2} \int d^3\mathbf{r}_1 \int d^3\mathbf{r}_2 \psi^{\dagger}(\mathbf{r}_1) \psi^{\dagger}(\mathbf{r}_2) \hat{g}(\mathbf{r}_1, \mathbf{r}_2) \psi(\mathbf{r}_2) \psi(\mathbf{r}_1) \quad (0.0.20)$$

と表される. 確かに式 (0.0.19) と式 (0.0.20) に式 (0.0.18) を代入すると, 式 (0.0.15) と式 (0.0.17) に一致する.