

1. Betrachten Sie die Fermionenbasis der Gleichung

$$\phi_{\mu}^F(1, \dots, N) = \frac{1}{\sqrt{N!}} \sum_P \text{sign}(P) \phi_{P_1}(1) \phi_{P_2}(2) \dots \phi_{P_N}(N)$$

für einen Zustand $\mu = (m_1, \dots, m_N)$ aus N Teilchen.

(a) Die Wahrscheinlichkeit ein Fermion am Ort 1 anzutreffen während ein weiteres am Ort 2 ist, ist

$$\rho(1, 2) = \int d^3d_1 \dots d^3d_N \phi_{\mu}^{F*}(1, 2, 3, \dots, N) \phi_{\mu}^F(1, 2, 3, \dots, N)$$

, wobei $1 = (\vec{r}_1, \sigma_1)$ ist und $\int d^3d_i$ eine Integration über die koordinaten und eine Summation die Spin bezeichnet. Zeigen Sie, dass

$$\begin{aligned} \rho(1, 2) &= \frac{1}{N!} \sum_P [\phi_{m_{P_1}}^*(1) \phi_{m_{P_2}}^*(2) - \phi_{m_{P_2}}^*(1) \phi_{m_{P_1}}^*(2)] \phi_{m_{P_1}}(1) \phi_{m_{P_2}}(2) \\ &= \frac{1}{N(N-1)} \sum_{ab} [\phi_a^*(1) \phi_b^*(2) - \phi_b^*(1) \phi_a^*(2)] \phi_a(1) \phi_b(2) \end{aligned}$$

(b) Nehmen Sie an, dass die Einteilchenzustände Impuls- und Spin-z-Eigenfunktionen mit $a \equiv (\vec{k}, \alpha)$ sind, wobei \vec{k} der Wellenvektor ist und $\alpha = \pm 1$ für Spin-up (down) steht,

$$\phi_a(1) = \phi_{\vec{k}\alpha}(\vec{r}, \sigma) = \frac{1}{\sqrt{V}} e^{i\vec{k}\vec{r}} \delta_{\alpha\sigma}$$

Nehmen Sie außerdem an, dass $\phi_{\mu}^F(1, \dots, N)$ aus allen Einteilchenzuständen mit beiden Spinrichtungen bis zum einem Wellenvektor $|\vec{k}| \leq k_F$ besteht. Dies ist ein Fermisee. k_F ist der Fermiwellenvektor Zeigen Sie, dass

$$\rho(\vec{r}, \sigma, \vec{r}', \sigma') = \frac{1}{N(N-1)V^2} \sum_{\vec{k} \neq \vec{k}'; k, k' < k_F} \begin{cases} [1 - e^{i(\vec{k}-\vec{k}')(\vec{r}-\vec{r}')}], & \sigma = \sigma' \\ 1 & \sigma \neq \sigma' \end{cases}$$

(c) Welchen Wert hat $\rho(\vec{r}, \sigma, \vec{r}', -\sigma)$? Versuchen Sie zu zeigen, dass

$$\rho(\vec{r}, \sigma, \vec{r}', \sigma') = \frac{N-2}{N^2(N-1)4V^2} \left[1 - 9 \left(\frac{\sin(k_F d) - k_F r \cos(k_F d)}{(k_F d)^3} \right)^2 \right]$$

wobei $d = |\vec{r} - \vec{r}'|$ ist. Skizzieren Sie $\rho(\vec{r}, \sigma, \vec{r}', \sigma')$ als Funktion von $k_F d$. Interpretieren Sie das Ergebnis

2. Beweisen Sie die Gleichung

$$C_{10} = \frac{5}{8} \frac{e^2}{a} = Z \frac{5}{4} \frac{e^2}{2a_0} = Z \frac{5}{4} R_y = \frac{5}{2} R_y \quad (1)$$

für das Coulombintegral im H_e -Grundzustand, für $Z = 2$, ohne die Gleichung

$$C_{10} = e^2 \int d^3r_1 d^3r_2 \frac{|\phi_{100}(\vec{r}_1)|^2 |\phi_{100}(\vec{r}_2)|^2}{|\vec{r}_1 - \vec{r}_2|}$$

direkt zu verwenden

(a) Betrachten Sie die durch die Gleichungen

$$\rho_{nl}(\vec{r}) = e|\phi_{nlm}(r)|^2 \quad \rho_{10}(\vec{r}) = e|\phi_{100}(r)|^2$$

und

$$\phi_{100}(r) = \frac{1}{\sqrt{\pi a^3}} e^{-r/a}, \quad a = \frac{a_0}{Z}, \quad a_0 = \frac{\hbar^2}{me^2}$$

gegebene Poissongleichung in Kugelkoordinaten. Zeigen Sie, dass das elektrostatische Potential

$$\nu(r) = \frac{e}{r} \left\{ 1 - \left(1 + \frac{r}{a} \right) e^{-\frac{2r}{a}} \right\}. \quad (2)$$

ist

(b) Leiten Sie aus der Gleichung (2) die Gleichung (1) her.