

Aufgabe 7: Hartree-Fock-Näherung

(3 Punkte)

Der Hamiltonoperator eines Systems wechselwirkender Elektronen in einem Potential $V(\vec{r})$ hat die Form

$$\hat{H} = \sum_{j=1}^N \left(\frac{\hat{p}_j^2}{2m} + V(\vec{r}_j) \right) + \frac{1}{2} \sum_{j \neq j'} \frac{e^2}{4\pi\epsilon_0} \frac{1}{|\vec{r}_j - \vec{r}_{j'}|} .$$

Im Rahmen der Besetzungszahldarstellung unter Verwendung der Basisfunktion $\psi_l(\vec{r}, \vec{s}) = \psi_l(\vec{x})$ hat der Hamiltonoperator die Form

$$\hat{H} = \sum_{i,l} A_{il} \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_l + \sum_{i,j,l,m} \frac{1}{2} B_{ijlm} \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_l \hat{c}_m .$$

- a) Geben Sie A_{ij} und B_{ijlm} in Form von Integralen an. Welcher Zusammenhang besteht zwischen B_{ijlm} und B_{jiml} ?
- b) Im Rahmen der Hartree-Fock-Näherung wird \hat{H} durch einen effektiven Hamiltonoperator approximiert

$$\hat{H}_{\text{eff}} = \hat{H}_{\text{HF}} + W \quad \text{mit} \quad \hat{H}_{\text{HF}} = \sum_{i,l} D_{il} \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_l .$$

Der Term W enthält keine Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren. Die Approximation wird durch folgende Ersetzung des Viereroperators realisiert:

$$\begin{aligned} \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_l \hat{c}_m &\approx \hat{c}_i^\dagger c_m \langle \hat{c}_j^\dagger c_l \rangle_0 + \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_l \langle \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_m \rangle_0 \\ &- \langle \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_m \rangle_0 \langle \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_l \rangle_0 \\ &- \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_l \langle \hat{c}_j^\dagger c_m \rangle_0 - \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_m \langle \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_l \rangle_0 \\ &+ \langle \hat{c}_i^\dagger \hat{c}_l \rangle_0 \langle \hat{c}_j^\dagger \hat{c}_m \rangle_0 . \end{aligned}$$

Die Erwartungswerte $\langle \rangle_0$ werden bezüglich der Eigenfunktionen des effektiven Hamiltonoperators gebildet. Es gilt:

$$\langle \hat{c}_i^\dagger c_m \rangle_0 = n_m \cdot \delta_{i,m} .$$

- i) Berechnen Sie D_{il} und W . Stellen Sie Ihr Ergebnis mit Hilfe von A_{il} , B_{ijjl} , B_{ijlj} und n_j dar.

Hinweis: Substituieren Sie die Summationsvariablen in geeigneter Weise.

- ii) Die Koeffizienten D_{il} des Operators \hat{H}_{HF} lassen sich in der Form

$$D_{il} = \int \psi_i^*(\vec{x}) \hat{O}(\vec{r}) \psi_l(\vec{x}) d^3x$$

schreiben. Die Funktionen $\psi_l(\vec{x})$ werden so gewählt, dass sie Eigenfunktionen von \hat{O} sind

$$\hat{O} \psi_l(\vec{x}) = \lambda_l \psi_l(\vec{x}) .$$

Damit gilt

$$D_{il} = \lambda_l \delta_{i,l} .$$

Vergleichen Sie diese Eigenwertgleichung mit der aus dem letzten Semester bekannten Form der Hartree-Fock-Gleichung in der Orts-Spin-Darstellung.

Aufgabe 8: Bogoliubov-Transformation**(4 Punkte)**

Der Hamiltonoperator von zwei wechselwirkenden Elektronen habe die Form

$$\hat{H} = A(\hat{c}_1^+ \hat{c}_1 + \hat{c}_2^+ \hat{c}_2) - B(\hat{c}_1^+ \hat{c}_2^+ + \hat{c}_2 \hat{c}_1)$$

mit den Konstanten $A, B > 0$.

Durch Übergang zu neuen Operatoren $\hat{\alpha}, \hat{\beta}, \hat{\alpha}^+$ und $\hat{\beta}^+$ mit

$$\hat{c}_1 = u \hat{\alpha} + v \hat{\beta}^+, \quad \hat{c}_1^+ = u \hat{\alpha}^+ + v \hat{\beta}, \quad \hat{c}_2 = u \hat{\beta} - v \hat{\alpha}^+, \quad \hat{c}_2^+ = u \hat{\beta}^+ - v \hat{\alpha}$$

lässt sich \hat{H} auf „Diagonalform“ bringen. Dabei sind u und v reelle Konstanten.

- a) Berechnen Sie für den Fall $u^2 + v^2 = 1$ die Antikommutatoren

$$[\hat{\alpha}, \hat{\alpha}^+]_+, \quad [\hat{\alpha}, \hat{\beta}^+]_+ \quad \text{und} \quad [\hat{\beta}, \hat{\beta}^+]_+ .$$

- b) Setzen Sie die obige Transformation in den Hamiltonoperator ein und zeigen Sie, dass sich \hat{H} in die Form

$$\hat{H} = F(\hat{\alpha}^+ \hat{\alpha} + \hat{\beta}^+ \hat{\beta}) + G$$

bringen lässt. Dabei sind F und G Konstanten. Wie sind dabei, unter der Nebenbedingung $u^2 + v^2 = 1$, die Konstanten u und v zu wählen?

- c) Geben Sie die Grundzustandsenergie des Systems an.

Aufgabe 9: Lorentz-Oszillator**(3 Punkte)**

In einem klassischen Modell für die Abschirmung in einem Festkörper nehmen wir an, dass ein äußeres Feld

$$\vec{E}(t) = \vec{E}_0 \cdot e^{-i\omega t}$$

die Elektronen im Festkörper um $\vec{r}(t)$ verschiebt. Dabei wirken neben dem Feld \vec{E} auch die „Rückstellkraft“ $-m\omega_0^2 \vec{r}(t)$ und die Reibungskraft $-2m\gamma \dot{\vec{r}}(t)$ auf das Elektron. Die Verschiebung bewirkt ein Dipolmoment, das zur einer Polarisation $\vec{P} = -e \cdot n \vec{r}(t)$ führt. Dabei ist n die Dichte der Elektronen.

- a) Stellen Sie die Newton'sche Bewegungsgleichung auf und lösen Sie diese.

- b) Berechnen Sie aus

$$\varepsilon_0 \varepsilon(\omega) \vec{E}(\omega) = \varepsilon_0 \vec{E}(\omega) + \vec{P}(\omega)$$

die dielektrische Funktion.

Geben Sie Ihr Ergebnis unter Verwendung der Plasmafrequenz

$$\omega_p^2 = \frac{e^2}{\varepsilon_0} \frac{n}{m}$$

an.

- c) Zerlegen Sie $\varepsilon(\omega)$ in den Realteil $\varepsilon_1(\omega)$ und den Imaginärteil $\varepsilon_2(\omega)$ und skizzieren Sie diese als Funktionen von ω .