

Übungsblatt 8: (15 P.)

Abgabe: 11.12.12 bzw. 13.12.12

Aufgabe 1: [5 P.] (schriftlich)

Zwei nichtwechselwirkende identische Spin- $\frac{1}{2}$ -Teilchen befinden sich in einem unendlich tiefen eindimensionalen Kastenpotential

$$V(x) = \begin{cases} 0, & \text{für } |x| \leq a, \\ +\infty, & \text{für } |x| > a. \end{cases}$$

Da der Hamiltonoperator des betrachteten Zweiteilchensystems nicht vom Spin abhängt, vertauscht er mit den Operatoren \mathbf{S}^2 und S_z , und die Energieeigenzustände können unter anderem durch die Quantenzahlen S, M_s zum Gesamtspin gekennzeichnet werden ($\mathbf{S} = \mathbf{S}^{(1)} + \mathbf{S}^{(2)}$ Operator zum Gesamtspin).

Schreiben Sie die entsprechenden auf eins normierten Eigenfunktionen der sechs Zweiteilchenzustände niedriger Energien an. Wie groß sind die zugehörigen Energien des Zweiteilchensystems?

Hinweis:

- Die Einteilchenenergien

$$\epsilon_{n-1} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{8 m a^2} n^2, \quad n \in \mathbb{N}$$

und Einteilchen-Energieeigenfunktionen

$$\psi_{n-1}(x) = \begin{cases} \frac{1}{\sqrt{a}} \cos \frac{n\pi x}{2a}, & |x| \leq a, \quad n = 1, 3, 5 \dots \\ \frac{1}{\sqrt{a}} \sin \frac{n\pi x}{2a}, & |x| \leq a, \quad n = 2, 4, 6 \dots \end{cases}$$

können dabei als bekannt angesehen werden.

- Es ist vorteilhaft, die Ergebnisse für zwei Spin- $\frac{1}{2}$ -Teilchen (siehe Kapitel 2 der Vorlesung), sowie für das Helium Atom (Kapitel 5 der Vorlesung), zu verwenden.

Aufgabe 2: (mündlich)

Die Gesamtwellenfunktion ψ des Systems aus N Fermionen lässt sich durch die Slater-Determinante

$$\begin{aligned} \psi := \psi(1, 2, \dots, N) &= \frac{1}{\sqrt{N!}} \begin{vmatrix} \varphi_1(1) & \varphi_1(2) & \dots & \varphi_1(N) \\ \varphi_2(1) & \varphi_2(2) & \dots & \varphi_2(N) \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ \varphi_N(1) & \varphi_N(2) & \dots & \varphi_N(N) \end{vmatrix} \\ &= \frac{1}{\sqrt{N!}} \sum_{\vec{\sigma}} (-1)^{P(\vec{\sigma})} \varphi_{\sigma_1}(1) \varphi_{\sigma_2}(2) \dots \varphi_{\sigma_N}(N) \end{aligned}$$

beschreiben, wobei $\vec{\sigma} = (\sigma_1, \sigma_2, \dots, \sigma_N)$ dem Vektor der Zustände σ_l am Ort l entspricht. Dabei gilt stets

$$\begin{aligned} \sigma_i &\in \{1, 2, \dots, N\} & \forall i = 1, 2, \dots, N \\ \sigma_i &\neq \sigma_j & \forall i \neq j \\ \sum_{\vec{\sigma}} &= \sum_{\sigma_1, \sigma_2, \dots, \sigma_N} = \sum_{\sigma_1} \sum_{\sigma_2} \dots \sum_{\sigma_N}. \end{aligned}$$

$P(\vec{\sigma})$ bezeichnet die Anzahl an Permutationen, die nötig sind $\vec{\sigma}$ in die Form $(1, 2, \dots, N)$ zu bringen. Der Hamiltonoperator sei gegeben durch

$$H = \sum_{l=1}^N H(l) \quad (1)$$

mit

$$H(l)|\varphi_n(l)\rangle = E_n|\varphi_n(l)\rangle \quad \text{und} \quad \langle \varphi_n(l)|\varphi_m(l)\rangle = \delta_{n,m}.$$

a) [2P.] Vereinfachen Sie zunächst folgenden Ausdruck:

$$\langle \varphi_{\sigma'_1}(1)\varphi_{\sigma'_2}(2)\dots\varphi_{\sigma'_N}(N)|H(l)|\varphi_{\sigma_1}(1)\varphi_{\sigma_2}(2)\dots\varphi_{\sigma_N}(N)\rangle.$$

b) [2P.] Begründen Sie, dass folgende Relation gilt

$$\langle \varphi_{\sigma_l}(l)|H(l)|\varphi_{\sigma_l}(l)\rangle = \langle \varphi_{\sigma_l}(j)|H(j)|\varphi_{\sigma_l}(j)\rangle \quad \forall j = 1, \dots, N.$$

Was gilt dann für den Ausdruck

$$\sum_l \langle \varphi_{\sigma_l}(l)|H(l)|\varphi_{\sigma_l}(l)\rangle \quad ?$$

c) [2P.] Berechnen Sie nun den Erwartungswert $\langle \psi|H|\psi\rangle$ vom Hamiltonoperator (1).

Aufgabe 3: (mündlich)

Betrachten Sie den 2-Fermionen-Hamiltonoperator

$$H = H(1) + H(2) + V(1, 2). \quad (2)$$

Das Wechselwirkungspotential $V(1, 2)$ beider Fermionen sei symmetrisch gegenüber Vertauschung $V(1, 2) = V(2, 1)$.

a) [2P.] Formulieren Sie die Gesamtwellenfunktion $\psi(1, 2)$ in Hartree-Fock-Näherung. Verwenden Sie dabei orthonormierte Eigenzustände zu den Einteilchen-Hamiltonoperatoren.

b) [2P.] Berechnen Sie den Erwartungswert des Gesamthamiltonoperators (2).