

Aufgabe 24: Gebundener Zustand im Yukawa-Potential**(6 Punkte)**

Zwischen zwei Teilchen der reduzierten Masse μ (z. B. Nukleonen) wirke ein kurzreichweitiges Yukawa-Potential

$$V(r) = -r_0 V_0 \frac{e^{-r/r_0}}{r}$$

mit $V_0 > 0$. Ob es in diesem Potential einen gebundenen Zustand gibt, hängt empfindlich von der Reichweite des Potentials ab.

a) Approximieren Sie den Grundzustand durch

$$\psi(r) = \frac{\lambda^{3/2}}{\pi^{1/2}} e^{-\lambda r}$$

und berechnen Sie $E(\lambda)$. Führen Sie nun $\rho := 2\lambda r_0$ und $T := \hbar^2/2\mu_0 r_0^2$ ein und schreiben Sie die Energie als Funktion von ρ, T, V_0 .

b) Welcher Zusammenhang von T, V_0 und ρ ergibt sich aus dem Variationsprinzip für $E(\rho, T, V_0)$ bei festem T und V_0 ? Es ist nicht notwendig, ρ explizit zu berechnen.

c) Einsetzen des Zusammenhangs zwischen T, V_0 und ρ in $E(\rho, T, V_0)$ erlaubt, T zu eliminieren. Wie groß muss r_0 bei gegebenem V_0 mindestens sein, damit im Rahmen dieser Näherung ein gebundener Zustand auftritt?

d) Das Verhältnis von V_0 und T sei nun $\frac{V_0}{T} = 3$. Lösen Sie die implizite Gleichung für ρ aus Aufgabenteil b) graphisch und berechnen Sie die Energie des Grundzustandes in dieser Näherung.

Aufgabe 25: Anisotropes Exziton**(6 Punkte)**

Bei der Behandlung von Exzitonen (wasserstoffähnlich gebundene Elektron-Loch-Paare) in Schichtkristallen oder niedrigdimensionalen Systemen stößt man auf Hamiltonoperatoren der Form

$$\hat{H} := -\Delta_{\mathbf{r}} - \frac{2}{\sqrt{x^2 + y^2 + (1-\alpha)z^2}},$$

wobei Energien und Längen in exzitonischen Einheiten Ry^{ex} und a_B^{ex} gemessen werden. Der Parameter α charakterisiert die Anisotropie des Coulomb-Potentials. Für $\alpha = 0$ liegt ein dreidimensionales, für $\alpha = 1$ ein zweidimensionales Coulomb-Potential vor. Es ist sinnvoll, das Potential in Kugelkoordinaten zu schreiben.

Wir betrachten den Fall $0 < \alpha \ll 1$. Berechnen Sie die Energie des Grundzustandes zu

$$\begin{aligned} \hat{H} &:= \hat{T} + \hat{V}_0(r) f(\alpha, \vartheta) = \hat{T} + \hat{V}_0(r) + \hat{V}_0(r) (f(\alpha, \vartheta) - 1) \\ &=: \hat{H}_0 + \hat{H}_1 \quad \text{mit} \quad \hat{V}_0(r) = -\frac{2}{r} \end{aligned}$$

mit $H_0 |100\rangle = E_{100} |100\rangle$ und $\langle r|100\rangle = \frac{1}{\sqrt{\pi}} e^{-r}$

- a) in erster Ordnung in α mit Hilfe des Hellmann-Feynman Theorems und Taylorentwicklung von $E_{100}(\alpha)$ nach α .
- b) in erster Ordnung Störungsrechnung in \hat{H}_1
- c) per Variationsrechnung mit Hilfe des Ansatzes $\varphi_{100}(\gamma r) = \frac{\gamma^{3/2}}{\pi^{1/2}} e^{-\gamma r}$. Vergleichen Sie die Ergebnisse aus a) bis c).

Hinweis:

$$\int_{\Omega} |Y_{00}|^2 f(\alpha, \varphi) d\Omega = \frac{1}{\sqrt{\alpha}} \arcsin \sqrt{\alpha} .$$

Aufgabe 26: Diamagnetische Verschiebung

(6 Punkte)

Ein Wasserstoffatom befinde sich in einem homogenen Magnetfeld $\mathbf{B} = B(0, 0, 1)$.

- a) Geben Sie den Hamiltonoperator (ohne Spin) und das in B lineare Spektrum (normaler Zeeman-Effekt) an.
- b) Zeigen Sie, dass der verbleibende Störoperator in 1. Ordnung Störungsrechnung eine positiv definite Korrektur obiger Energieniveaus (diamagnetische Verschiebung) liefert, die im Allgemeinen die Form hat:

$$E_{nlm}^{(1)} = \frac{1}{4} \mu \omega_L^2 a_B^2 n^2 \{5n^2 + 1 - 3l(l+1)\} \left\{ 1 - \frac{l^2 - m^2}{4l^2 - 1} - \frac{(l+1)^2 - m^2}{4(l+1)^2 - 1} \right\} .$$

Hinweis: Stellen Sie den Störoperator in Kugelkoordinaten dar und verwenden Sie die in der Vorlesung bzw. in den „Materialien zur Vorlesung“ angegebenen Ausdrücke für $\langle nlm|r^2|nlm\rangle$ und $\cos \vartheta Y_{lm}(\vartheta, \varphi)$.

- c) Geben Sie die diamagnetische Verschiebung der $|nlm\rangle$ -Zustände mit $n = 2$ explizit an. Hebt das \mathbf{B} -Feld die m - und l -Entartung vollständig auf? Warum ist hier keine entartete Störungsrechnung notwendig?

Aufgabe 27: Wahrscheinlichkeitsstromdichte eines geladenen Teilchens im elektromagnetischen Feld

(6 Punkte)

Der Hamiltonoperator eines Teilchens der Masse m und der Ladung Q im elektromagnetischen Feld lautet

$$\hat{H} = \frac{1}{2m} (\hat{\mathbf{p}} - Q \mathbf{A}(\mathbf{r}, t))^2 + Q \varphi(\mathbf{r}, t) ,$$

wobei $\mathbf{A}(\mathbf{r}, t)$ und $\varphi(\mathbf{r}, t)$ reell sind. Zeigen Sie, dass die Wahrscheinlichkeitsdichte $\rho(\mathbf{r}, t) = |\psi(\mathbf{r}, t)|^2$ die Kontinuitätsgleichung mit der Wahrscheinlichkeitsstromdichte

$$\mathbf{j}(\mathbf{r}, t) = \frac{\hbar}{2im} \{ \psi^* \nabla \psi - \psi \nabla \psi^* \} - \frac{Q}{m} \rho \mathbf{A}$$

erfüllt.

Hinweis:

$$\operatorname{div}(\rho \mathbf{A}) = \nabla(\rho \mathbf{A}) = \rho \operatorname{div} \mathbf{A} + \mathbf{A} \cdot \nabla \rho .$$