

[Spickzettel bereitlegen ; Wecker auf 2 Stunden stellen ; Alle Aufgaben lesen, selektiv bearbeiten]
 [Nach 2h Blatt umdrehen, korrigieren]

Aufgabe 1: Bindungszustand im eindimensionalen Potential

Welchen Wert muss L haben, damit die Grundzustandsenergie eines Teilchens (m) im Potential

$$V(x) = \begin{cases} -\frac{\hbar^2 \kappa^2}{2m} & \text{für } |x| < a \\ 0 & \text{für } a < |x| < L \\ \infty & \text{sonst} \end{cases} \quad \text{mit } \kappa, a > 0$$

den Wert Null hat? [Strategie: V -Skizze, Bereiche, Dgl, Ansätze, Lsg, Anschluss, Antwort.]

Aufgabe 2: Drehimpuls

Sei \hat{S} ein Spin-Operator und $\hat{J} = \hat{L} + \hat{S}$ der Gesamtdrehimpuls.

- (a) Drücken Sie den Operator \hat{J}^2 durch \hat{L}^2 , \hat{S}^2 , \hat{L}_3 , \hat{S}_3 sowie die Leiteroperatoren $\hat{L}_\pm = \hat{L}_1 \pm i\hat{L}_2$ und $\hat{S}_\pm = \hat{S}_1 \pm i\hat{S}_2$ aus.
- (b) Die gemeinsamen Eigenzustände von \hat{L}^2 , \hat{L}_3 , \hat{S}^2 und \hat{S}_3 seien $|\ell, m_\ell; s, m_s\rangle$. Zeigen Sie, dass $|\ell, \ell; s, s\rangle$ ein Eigenzustand von \hat{J}^2 ist und geben Sie den zugehörigen Eigenwert an.
 [Hinweis: Für die Leiteroperatoren gilt (Condon-Shortley) $\hat{J}_\pm |j, m\rangle = \hbar \sqrt{(j \mp m)(j \pm m + 1)} |j, m \pm 1\rangle$.]
- (c) Betrachten Sie nun den Zustand $|\psi\rangle = a_{\ell m} |\ell, m - \frac{1}{2}; \frac{1}{2}, \frac{1}{2}\rangle + b_{\ell m} |\ell, m + \frac{1}{2}; \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\rangle$. Wie muss das Verhältnis $\frac{b_{\ell m}}{a_{\ell m}}$ sein, damit $|\psi\rangle$ ein \hat{J}^2 -Eigenzustand zum Eigenwert $j = \ell + \frac{1}{2}$ ist?

Aufgabe 3: Rayleigh-Ritz Variationsverfahren

Betrachten Sie den eindimensionalen harmonischen Oszillator $\hat{H} = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2} m \omega^2 \hat{x}^2$, und bestimmen Sie eine obere Schranke für dessen Grundzustandsenergie E_0 per Variationsansatz

$$\psi(x) = \begin{cases} C \left(1 - \frac{|x|}{a}\right) & \text{für } |x| \leq a \\ 0 & \text{sonst} \end{cases},$$

wobei $C > 0$ eine Normierungskonstante und a der Variationsparameter sei.

- (a) Bestimmen Sie C per Normierungsbedingung.
 (b) Berechnen Sie das notwendige Matrixelement.
 (c) Bestimmen Sie das optimale a und vergleichen Sie mit dem exakten Ergebnis für E_0 .

Aufgabe 4: Störungstheorie in zweiter Ordnung

$\hat{H} = \hat{H}_0 + \lambda \hat{H}_1$ mit $|\lambda| \ll 1$. Das ungestörte System \hat{H}_0 sei bereits gelöst: $\hat{H}_0 |\varphi_n\rangle = E_{0n} |\varphi_n\rangle$. Leiten Sie den Ausdruck für $E_n^{(2)}$ der Entwicklung $E_n = E_{0n} + \lambda E_n^{(1)} + \lambda^2 E_n^{(2)} + \mathcal{O}(\lambda^3)$ her, wobei $\hat{H} |\psi_n\rangle = E_n |\psi_n\rangle$ ist. Drücken Sie schliesslich $E_n^{(2)}$ durch die E_{0n} , $|\varphi_n\rangle$ und \hat{H}_1 aus.

[Hinweis: In erster Ordnung hatten wir $|\psi_n^{(1)}\rangle = \sum_{p \neq n} \frac{\langle \varphi_p | \hat{H}_1 | \varphi_n \rangle}{E_{0n} - E_{0p}} |\varphi_p\rangle$ erhalten.]

Aufgabe 1:

Aussenbereich, $|x| > L$: $\psi(x) = 0 \Rightarrow \psi(\pm L) = 0$

Bereich I, $a < x < L$: SG $-\partial_x^2 \psi_I = 0 \cdot \psi_I$, Lsg $\psi_I(x) = Ax + B = A(x - L)$

Bereich II, $-a < x < a$: SG $(-\partial_x^2 - \kappa^2)\psi_{II} = 0 \cdot \psi_{II}$, Lsg $\psi_{II}(x) = C \cos(\kappa x) + D \sin(\kappa x)$,

$D = 0$ da Grundzustand keine Knoten hat

Anschluss $\psi_I(a) \stackrel{!}{=} \psi_{II}(a) \Rightarrow A(a - L) = C \cos(\kappa a)$

$\psi'_I(a) \stackrel{!}{=} \psi'_{II}(a) \Rightarrow A = -\kappa C \sin(\kappa a)$

Teilen der beiden letzten Gln führt auf $L = a + \frac{\cos(\kappa a)}{\kappa \sin(\kappa a)}$

Aufgabe 2:

(a) $\vec{J}^2 = \vec{L}^2 + \vec{S}^2 + 2\vec{S} \cdot \vec{L}$ wegen $[\vec{S}, \vec{L}] = 0$; und mit $2\vec{S} \cdot \vec{L} = 2S_3L_3 + 2S_1L_1 + 2S_2L_2 = 2S_3L_3 + S_+L_- + S_-L_+$ gilt insgesamt $\vec{J}^2 = \vec{L}^2 + \vec{S}^2 + 2S_3L_3 + S_+L_- + S_-L_+$

(b) $\vec{J}^2|\ell, \ell; s, s\rangle \stackrel{(a)}{=} \hbar^2 [\ell(\ell+1) + s(s+1) + 2\ell s + 0 + 0] |\ell, \ell; s, s\rangle = \hbar^2(\ell+s)(\ell+s+1) |\ell, \ell; s, s\rangle$

(c) $\vec{J}^2|\psi\rangle \stackrel{(a)}{=} \hbar^2 \left[\ell(\ell+1) + \frac{3}{4} + (m - \frac{1}{2}) + 0 + \frac{b_{\ell m}}{a_{\ell m}} \sqrt{(\ell+m+\frac{1}{2})(\ell-m+\frac{1}{2})} \right] a_{\ell m} |\ell, m-\frac{1}{2}; \frac{1}{2}, \frac{1}{2}\rangle$
 $+ \hbar^2 \left[\ell(\ell+1) + \frac{3}{4} - (m + \frac{1}{2}) + 0 + \frac{a_{\ell m}}{b_{\ell m}} \sqrt{(\ell-m+\frac{1}{2})(\ell+m+\frac{1}{2})} \right] b_{\ell m} |\ell, m+\frac{1}{2}; \frac{1}{2}, -\frac{1}{2}\rangle$

Also muss die erste [...] $\stackrel{!}{=} j(j+1) = (\ell+\frac{1}{2})(\ell+\frac{3}{2}) = \ell(\ell+1) + \frac{3}{4} + \ell$ sein, woraus $\frac{b_{\ell m}}{a_{\ell m}} = \sqrt{\frac{\ell-m+\frac{1}{2}}{\ell+m+\frac{1}{2}}}$

folgt, und mit diesem Wert ist auch die zweite [...] $= \ell(\ell+1) + \frac{3}{4} + \ell = j(j+1)$.

Aufgabe 3:

(a) $1 \stackrel{!}{=} \langle \psi | \psi \rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi^2(x) = C^2 2 \int_0^a dx (1 - \frac{x}{a})^2 = C^2 2(a - a + \frac{a}{3}) \Rightarrow C = \sqrt{\frac{3}{2a}}$

(b) $E_0 \leq \langle \psi | \hat{H} | \psi \rangle = -\frac{\hbar^2}{2m} \int dx \psi(x) \psi''(x) + \frac{1}{2} m \omega^2 \int dx x^2 \psi^2(x) = \frac{\hbar^2}{2m} \frac{2C^2}{a} + \frac{1}{2} m \omega^2 \frac{C^2 a^3}{15}$
 $\Rightarrow E_0 \leq \frac{\hbar \omega}{2} \left[\frac{3}{A} + \frac{A}{10} \right]$ mit $A \equiv \frac{m \omega}{\hbar} a^2$

(c) $[]' = -\frac{3}{A^2} + \frac{1}{10} \stackrel{!}{=} 0 \Rightarrow A = \pm \sqrt{30}$; $[]'' = \frac{6}{A^3} > 0 \Rightarrow A = +\sqrt{30}$ ist Minimum
 $\Rightarrow E_0 \leq \frac{\hbar \omega}{2} \sqrt{\frac{6}{5}}$; Schranke ist nur ca 10% über exaktem Ergebnis.

Aufgabe 4:

λ^2 -Koeff-Vergl in SG $(H_0 + \lambda H_1 - E_{0n} - \lambda E_n^{(1)} - \lambda^2 E_n^{(2)} - \dots)(\varphi_n + \lambda \psi_n^{(1)} + \lambda^2 \psi_n^{(2)} + \dots) = 0$
liefert $(H_0 - E_{0n})\psi_n^{(2)} + (H_1 - E_n^{(1)})\psi_n^{(1)} - E_n^{(2)}\varphi_n = 0$. Operiere auf diese Glg v.li. mit $\int dx \varphi_n^\dagger$

$\Rightarrow \langle \varphi_n | H_0 - E_{0n} | \psi_n^{(2)} \rangle + \langle \varphi_n | H_1 - E_n^{(1)} | \psi_n^{(1)} \rangle - E_n^{(2)} \langle \varphi_n | \varphi_n \rangle = 0$

Erste (...) = 0 da H_0 hermitesch, letzte=1 (Norm), $\Rightarrow E_n^{(2)} = \langle \varphi_n | H_1 | \psi_n^{(1)} \rangle - E_n^{(1)} \langle \varphi_n | \psi_n^{(1)} \rangle$

1.Ordnung $\psi_n^{(1)}$ einsetzen $\Rightarrow E_n^{(2)} = \sum_{p \neq n} \langle \varphi_n | H_1 | \varphi_p \rangle \frac{\langle \varphi_p | H_1 | \varphi_n \rangle}{E_{0n} - E_{0p}} - E_n^{(1)} \cdot 0 = \sum_{p \neq n} \frac{|\langle \varphi_p | H_1 | \varphi_n \rangle|^2}{E_{0n} - E_{0p}}$