

P::1 *Störungstheorie:* Wiederholen Sie die Entwicklung der Eigenwerte $E(\lambda)$ eines Hamiltonoperators $H(\lambda) = H_0 + \lambda V$ im Störparameter λ , $|\lambda| \ll 1$. Die Energie-Eigenwerte für den ungestörten Hamiltonoperator $H_0 = H(0)$ seien bekannt, $E_n \equiv E_n(0)$, ebenso die Eigenzustände $|\Psi_n\rangle \equiv |\Psi_n(0)\rangle$. Gesucht ist die Entwicklung der Lösung der Gleichung

$$\left(H(\lambda) - E_n(\lambda) \right) |\Psi_n(\lambda)\rangle = 0 \quad (*)$$

für $\lambda \sim 0$. Dies erreichen Sie dadurch, dass sie die Ableitungen $\partial_\lambda E_n(\lambda)$ und $\partial_\lambda \Psi_n(\lambda)$ bestimmen.

[1] Machen Sie sich klar, daß für die Eigenzustände $|\Psi_n(\lambda)\rangle$ eines hermiteschen Operators $H(\lambda)$ durch Wahl der Normierung und der Phase die Bedingungen

$$\begin{aligned} \langle \Psi_m(\lambda) | \Psi_n(\lambda) \rangle &= \delta_{m,n}, \\ \langle \Psi_m(\lambda) | \frac{\partial}{\partial \lambda} \Psi_n(\lambda) \rangle_{|_{m=n}} &= 0 \end{aligned}$$

immer erfüllt werden können.

[2] Differenzieren Sie (*) nach λ und nutzen Sie die beiden Bedingungen aus [1], um die Formel

$$\frac{\partial}{\partial \lambda} E_n = \langle \Psi_n | \left(\frac{\partial}{\partial \lambda} H \right) | \Psi_n \rangle$$

herzuleiten, indem Sie das Skalarprodukt mit $\langle \Psi_n |$ bilden.

[3] Leiten Sie die entsprechende Formel für Ψ_n her, indem Sie in der Rechnung in [2] nun das Skalarprodukt mit $\langle \Psi_m |$ für $m \neq n$ bilden. Sie sollten damit die Formel

$$\frac{\partial}{\partial \lambda} \Psi_n = - \sum_{m \neq n} \Psi_m \frac{\langle \Psi_m | \left(\frac{\partial}{\partial \lambda} H \right) | \Psi_n \rangle}{E_m - E_n}$$

erhalten.

[4] Die Formeln für die Ableitungen von E_n und Ψ_n an der Stelle $\lambda = 0$ bilden ein gekoppeltes System von Differentialgleichungen. Nutzen Sie es, um die Korrekturen der Energie-Eigenwerte in zweiter und dritter Ordnung zu bestimmen, d.h. berechnen Sie $\partial_\lambda^2 E_n$ und $\partial_\lambda^3 E_n$.

[5] Betrachten Sie nun einen Operator $\rho(t)$, der der Gleichung $i\hbar \partial_t \rho = [H, \rho]$ genügt. Übertragen Sie den Sachverhalt in [2] in geeigneter Weise um zu zeigen, daß die Eigenwerte $\rho_n(t)$ erhalten sind, daß also gilt:

$$\frac{\partial}{\partial t} \rho_n = 0.$$

Daher ist die Entropie $S = - \sum_n \rho_n \ln \rho_n$ zeitunabhängig, solange die Zeitentwicklung mit der Schrödingergleichung berechenbar ist.

H::1 *Zeitentwicklung im Zweizustandssystem:* Ein quantenmechanisches System besitze nur zwei Energie-Eigenzustände $|\Lambda_1\rangle$ und $|\Lambda_2\rangle$ zu den beiden unterschiedlichen Energien E_1 und E_2 .

- [1] Wie sieht in dieser Basis ein beliebiger Zustand $\Psi(t)$ zur Zeit $t = 0$ aus, und wie entwickelt er sich im Laufe der Zeit?
- [2] Geben Sie die Wahrscheinlichkeit $w(1, A, \Psi(t))$ an, für eine beliebige Observable A den ersten Meßwert zu beobachten. Hinweis: Es hilft, Bezeichnungen für die Komponenten des ersten Eigenvektors von A einzuführen.
- [3] Warum kann nur die Energiedifferenz $E_1 - E_2$ gemessen werden? (8 P.)

H::2 *Zeitentwicklung im Zweizustandssystem mit periodischer Störung:* Betrachten Sie nun ein System mit einem periodisch mit Frequenz ω' zeitlich veränderlichen Hamiltonoperator

$$H = \frac{\hbar\omega}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \begin{pmatrix} 0 & \delta e^{i\omega't} \\ \delta e^{-i\omega't} & 0 \end{pmatrix}.$$

- [1] Finden Sie zwei normierte Lösungen $\Psi_+(t)$ und $\Psi_-(t)$ der Form

$$\Psi_+(t) = \begin{pmatrix} c_{1,+} e^{-i\omega_+ t} \\ c_{2,+} e^{-i(\omega_+ + \omega') t} \end{pmatrix}, \quad \Psi_-(t) = \begin{pmatrix} c_{1,-} e^{-i\omega_- t} \\ c_{2,-} e^{-i(\omega_- + \omega') t} \end{pmatrix}$$

der Schrödingergleichung $i\hbar\partial_t\Psi_{\pm}(t) = H\Psi_{\pm}(t)$. Die Lösung dieses Problems besteht darin, die Koeffizienten c_1, c_2 und die Frequenzen ω_+, ω_- zu bestimmen.

- [2] Wie sieht ein beliebiger Zustand $\Psi(t)$ zur Zeit $t = 0$ in der Basis $\Psi_{\pm}(0)$ aus? Wie entwickelt er sich im Laufe der Zeit?
- [3] Geben Sie wieder die Wahrscheinlichkeit $w(1, A, \Psi(t))$ an, den ersten Meßwert einer beliebigen Observable A zu beobachten. Arbeiten Sie dabei weiter in der oben eingeführten Basis $\Psi_{\pm}(0)$.
- [4] Welche Frequenzen können also gemessen werden? (12 P.)