

Übungsblatt 6

Abgabe: 30.11.2017

K. Bolotin, J. Eisert

16. Gestörter harmonischer Oszillator [2 + 4 + 3 + 4 + 4 = 17 Punkte]

Gegeben sei der Hamiltonoperator

$$\hat{H} = \frac{1}{2m}\hat{p}^2 + \frac{m\omega^2}{2}\hat{x}^2 + \lambda\hat{x}. \quad (1)$$

eines gestörten quantenmechanischen harmonischen Oszillators mit Orts- und Impulsoperatoren \hat{x} und \hat{p} , die auf einen dichten Unterraum des Hilbertraums der quadratintegrierbaren Funktionen wirken.

- a) In diesem Aufgabenteil betrachten wir zunächst den Fall $\lambda = 0$. Um in diesem Fall die Eigenzustände von \hat{H} zu finden, erweist es sich als nützlich, Linearkombinationen der Orts- und Impulsoperatoren als neue Operatoren einzuführen. $x^2 + p^2$ lässt sich für reelle x, p mit der dritten binomischen Formel schreiben als $(x + ip)(x - ip)$. Damit motivieren wir die Einführung eines Operators

$$\hat{a} := \alpha\hat{x} + \beta i\hat{p} \quad \text{mit } \alpha, \beta \in \mathbb{R}. \quad (2)$$

- (i) Bestimmen Sie die Konstanten α und β , so dass $\hat{H} = \frac{\omega}{2}(\hat{a}^\dagger\hat{a} + \hat{a}\hat{a}^\dagger)$ ist.
(ii) Zeigen Sie, dass für den Operator \hat{a} die Kommutatorrelation $[\hat{a}, \hat{a}^\dagger] = 1$ gilt. Welche Form hat damit der Hamiltonoperator für $\lambda = 0$?
(Hinweis: $[x, p] = i\hbar$)
- b) Sei nun $\lambda \neq 0$.

- (i) Stellen Sie den gestörten Hamiltonoperator als Kombination von a und a^\dagger dar.

Wir definieren nun eine neue Ortskoordinate $\tilde{x} := x + x_0$ und ein neues Potential $\tilde{U}(\tilde{x}) := U_0(\tilde{x}) + u_0$ mit reellen Konstanten x_0 und u_0 , wobei U_0 das Potential des Hamiltonoperators mit $\lambda = 0$ ist.

- (ii) Schreiben Sie den Hamiltonoperator in Abhängigkeit von \tilde{x} . Führen Sie Auf- und Absteigeoperatoren b^\dagger und b ein und bringen Sie den Hamiltonoperator in die Form eines ungestörten harmonischen Oszillators mit verschobener Energieskala (zeigen Sie also, dass $\hat{H} = k_1(b^\dagger b + k_2)$).
- c) Die zeitunabhängige Schrödingergleichung $\hat{H}|\psi\rangle = E|\psi\rangle$ ist eine Eigenwertgleichung des Hamiltonoperators. Wir definieren nun $\hat{N} := \hat{b}^\dagger\hat{b}$. Überlegen Sie warum die Operatoren \hat{N} und \hat{H} die gleichen Eigenzustände haben.
- (i) Sei $|\xi\rangle$ ein Eigenvektor von \hat{N} mit $\hat{N}|\xi\rangle = \lambda|\xi\rangle$. Zeigen Sie, dass $\hat{b}|\xi\rangle$ und $\hat{b}^\dagger|\xi\rangle$ ebenfalls Eigenvektoren von \hat{N} sind. In welcher Beziehung stehen die Eigenwerte der Vektoren $\hat{b}|\xi\rangle$ und $\hat{b}^\dagger|\xi\rangle$ zu λ ?
(ii) Zeigen Sie, dass $\hat{N} = \hat{b}^\dagger\hat{b}$ ein positiver Operator ist und zeigen Sie damit, dass \hat{N} den kleinsten Eigenwert 0 hat.
- d) Der Eigenvektor zum kleinsten Eigenwert von \hat{N} wird mit $|0\rangle$ bezeichnet.

- (i) Zeigen Sie unter Verwendung der oben hergeleiteten Eigenschaften von $\hat{b}^\dagger |\xi\rangle$ dass die normierten Eigenvektoren von \hat{N} durch

$$|n\rangle := \frac{1}{\sqrt{n!}} (\hat{b}^\dagger)^n |0\rangle \quad (3)$$

gegeben sind.

- (ii) Beweisen Sie damit die folgenden Gleichungen:

$$\begin{aligned} \hat{b} |n\rangle &= \sqrt{n} |n-1\rangle \\ \hat{b}^\dagger |n\rangle &= \sqrt{n+1} |n+1\rangle \\ \hat{N} |n\rangle &= n |n\rangle \end{aligned}$$

- (iii) Berechnen Sie daraus die Eigenwerte und Eigenvektoren von \hat{H} .

- e) Wir schreiben $\psi_n(x)$ für die Ortsraumdarstellung von $|n\rangle$. Wir wollen nun eine explizite Lösung für ψ_0 und ψ_1 finden.

- (i) Schreiben Sie die Differentialgleichung $\hat{b}\psi_0(x) = 0$ unter Verwendung der Ortsraumdarstellung des Impulsoperators explizit aus und lösen Sie diese. Normieren Sie anschließend die Lösung.
- (ii) Leiten Sie aus der gefundenen Lösung ψ_0 für den Grundzustand und mit Hilfe von (3) und der Ortsraumdarstellung von \hat{b}^\dagger die Wellenfunktion ψ_1 des ersten angeregten Zustandes her.

17. Schwarzkörperstrahlung [4 + 4 + 3 + 4 + 2 = 17 Punkte]

- a) In der Vorlesung wurde das Spektrum eines schwarzen Körpers in Abhängigkeit der Frequenz hergeleitet:

$$I_E(\nu) = \frac{2\pi h\nu^3}{c^2} \frac{1}{e^{h\nu/k_B T} - 1}. \quad (4)$$

Schreiben Sie dieses Spektrum als eine Funktion der Wellenlänge λ . k

Hinweis: Dazu ist es nicht genug, einfach die Variablen zu wechseln! Nun betrachten Sie die Leistung die pro Wellenlängeneinheit emittiert wird.

- b) In der Vorlesung wurde die Herleitung von Kirchhoffs Gesetz skizziert. Dazu wurden zwei Körper (mit Absorptionskoeffizienten α_1 und α_2), die thermische Strahlung austauschen, in einer rechteckigen Kavität mit Spiegeln an den Wänden betrachtet. Kirchhoffs Gesetz

$$\frac{I_1}{\alpha_1} = \frac{I_2}{\alpha_2}, \quad (5)$$

folgte dann aus den Bedingungen für thermisches Gleichgewicht. Leiten Sie dieses Gesetz rigoros her.

Hinweis: Vergleichen Sie dazu die Leistung, die von Körper 1 emittiert wird (I_1) mit der Leistung, die dieser Körper aus thermischer Strahlung aufnimmt. Um letztere zu finden, addieren Sie die Strahlung, die von Körper 2 emittiert und Körper 1 absorbiert wird ($\alpha_1 I_2$), die Strahlung, die von Körper 1 emittiert, von Körper 2 reflektiert und von Körper 1 wieder absorbiert wird ($I_1(1 - \alpha_2)\alpha_1$), die Strahlung, die von Körper 2 emittiert, von Körper 1 reflektiert, von Körper 2 wieder reflektiert und dann von Körper 1 absorbiert wird, usw....

- c) Nehmen wir an, dass der menschliche Körper als schwarzer Körper mit 2 m^2 Oberfläche und Hauttemperatur von 33°C approximiert werden kann. Schätzen Sie die vom menschlichen Körper emittierte thermische Strahlungsleistung ab. Schätzen Sie dann (numerisch) die Wellenlänge und Frequenz bei der diese Leistung maximal wird.
- d) In der Vorlesungen haben Sie die die Beziehung

$$I_E(T, \nu) = \frac{1}{4} c \cdot u(T, \nu) \quad (6)$$

zwischen der spektralen Leistung $I_E(T, \nu)$, die pro Flächeneinheit emittiert wird, und der Energiedichte des elektromagnetischen Feldes $u(T, \nu)$ in einer Kavität (Box) gesehen. Leiten Sie diese her.

Hinweis: Betrachten Sie die Energie $U(T, \nu)$ des elektrischen Feldes, die in einem Zeitintervall Δt von einer Fläche ΔA senkrecht dazu abgestrahlt wird. Bilden Sie dann den Durchschnitt über die möglichen Raumelemente in einer Box. Die Energiedichte u ergibt sich dann als Energie pro Volumen.

- e) Führen Sie die Summen aus

$$\bar{\epsilon} = \frac{\sum_{n=0}^{n=\infty} nh\nu e^{\frac{-nh\nu}{k_B T}}}{\sum_{n=0}^{n=\infty} e^{\frac{-nh\nu}{k_B T}}}, \quad (7)$$

aus denen in der Vorlesung die Planck'sche Herleitung der durchschnittlichen Energie $\bar{\epsilon}$ pro Mode im thermischen Gleichgewicht berechnet wurde.