

Übungen zu Theoretische Physik IV

Priv.-Doz. Dr. Stefan Förste

<http://www.th.physik.uni-bonn.de/people/forste/exercises/ws1213/tp4>

–ANWESENHEITSÜBUNGEN–

A 2.1 Sattelpunktmethode

Im Rahmen der statistischen Physik ist es oft notwendig Integrale der Form

$$I = \lim_{N \rightarrow \infty} \int_a^b e^{Nf(x)} dx$$

zu lösen. Ist $f(x)$ auf dem Intervall $[a, b]$ eine analytische Funktion mit einem globalen Maximum bei $x_0 \in (a, b)$, so gilt

$$I = \lim_{N \rightarrow \infty} e^{Nf(x_0)} \sqrt{\frac{2\pi}{N|f''(x_0)|}}, \quad \text{mit } f''(x_0) \equiv \left. \frac{\partial^2 f(x)}{\partial x^2} \right|_{x=x_0}.$$

Zeige mithilfe der Sattelpunktmethode die Stirling-Formel

$$N! \rightarrow \sqrt{2\pi N} N^N e^{-N} \quad \text{für } N \rightarrow \infty$$

Tipp: Benutze die Integraldarstellung der Gammafunktion $N! = \Gamma(N+1) = \int_0^\infty x^N e^{-x} dx$.

A 2.2 Ensemble quantenmechanischer harmonischer Oszillatoren

Wir betrachten ein System von N unterscheidbaren, wechselwirkungsfreien, quantenmechanischen, harmonischen Oszillatoren mit gleicher Winkelfrequenz ω . Die Zustände des Gesamtsystems sind dann gegeben durch Tensorprodukte der Einzelzustände

$$|n_1, n_2, \dots, n_N\rangle = |n_1\rangle \otimes |n_2\rangle \otimes \dots \otimes |n_N\rangle.$$

Wir schreiben abkürzend

$$a_i \equiv \mathbb{1}^{\otimes(i-1)} \otimes a \otimes \mathbb{1}^{\otimes(N-i)} = \mathbb{1} \otimes \dots \otimes \mathbb{1} \otimes \underset{\substack{\uparrow \\ \text{ite Stelle}}}{a} \otimes \mathbb{1} \otimes \dots \otimes \mathbb{1}$$

für den *Absteigeoperator* des *iten* Teilchens (für a_j^\dagger , N_j , H_j gelten analoge Definitionen). Der Hamiltonoperator des Gesamtsystems ist gegeben durch

$$H = \sum_{j=1}^N \hbar\omega \left(a_j^\dagger a_j + \frac{1}{2} \right).$$

Betrachte zuerst den Fall $N = 3$. Das System habe außerdem die Gesamtenergie $E = \frac{9}{2} \hbar\omega$.

- (a) Durch wieviele Zustände lässt sich dieser Wert der Energie realisieren?
 (b) Mit welcher Wahrscheinlichkeit $p(\epsilon)$ findet man einen ausgewählten Oszillator mit der Energie ϵ ?

Wir wollen nun die Anzahl der Zustände bei einem festen Wert der Energie E bei einer großen Anzahl von Oszillatoren $N \gg 1$ bestimmen. Sie ist gegeben durch

$$\Omega(E) \equiv \text{Sp } \delta(E - H).$$

- (c) Gib $\Omega(E)$ für das betrachtete System an.
 (d) Zeige, dass

$$\Omega(E) = \int \frac{dk}{2\pi} e^{ikE} \left(\frac{e^{-ik\hbar\omega/2}}{1 - e^{-ik\hbar\omega}} \right)^N$$

und weiter, dass

$$\Omega(E) = \int \frac{dk}{2\pi} e^{N(ik(E/N) - \log(2i \sin(k\hbar\omega/2)))}.$$

- (e) Dieses Integral kann mit der Sattelpunktmethode berechnet werden. Zeige, dass $\Omega(E)$ durch

$$\Omega(E) = \exp \left\{ N \left[\frac{\frac{E}{N} + \frac{1}{2}\hbar\omega}{\hbar\omega} \log \frac{\frac{E}{N} + \frac{1}{2}\hbar\omega}{\hbar\omega} - \frac{\frac{E}{N} - \frac{1}{2}\hbar\omega}{\hbar\omega} \log \frac{\frac{E}{N} - \frac{1}{2}\hbar\omega}{\hbar\omega} \right] \right\}$$

gegeben ist.

–HAUSÜBUNGEN–

H 2.1 Spinpräzession eines Spin-1/2 Teilchen

(5+5=10) Punkte

Der Hamiltonoperator eines Spin-1/2 Teilchen im homogenen Magnetfeld B ist durch

$$H = -\frac{\gamma}{2} \hbar \sum_{j=1}^3 \sigma_j B_j$$

gegeben, wobei γ die gyromagnetische Konstante und σ_i ($i = 1, 2, 3$) die Pauli-Matrizen sind.

Für die zeitliche Änderung der Polarisierung gilt:

$$\frac{\partial P_i}{\partial t} = \frac{\partial \langle \sigma_i \rangle}{\partial t}.$$

Dabei ist σ_i als Operator in der Spin-1/2 Darstellung der Drehgruppe zu verstehen.

- (a) Drücke die zeitliche Änderung der Polarisation durch die Dichtematrix $\rho(t)$ aus und zeige

$$i\frac{\partial P_i}{\partial t} = -\frac{\gamma}{2} \sum_j B_j \text{Sp}([\sigma_i, \sigma_j]\rho).$$

- (b) Zeige die *Bloch-Gleichung*

$$\frac{\partial}{\partial t} P = \gamma(P \times B).$$

Tipp: $[\sigma_i, \sigma_j] = 2i \sum_k \sigma_k \epsilon_{ijk}.$

H 2.2 Spin-Ensemble

(4+2+2+2=10) Punkte

Betrachte ein System von N ($N \gg 1$) wechselwirkungsfreien Spin-1/2 Teilchen in einem konstanten Magnetfeld B . Jedes der Teilchen besitzt ein magnetisches Moment μ , das in Richtung oder in Gegenrichtung des Feldes zeigen kann. Es sei n_1 die Anzahl der in Feldrichtung, n_2 die Anzahl der gegen Feldrichtung ausgerichteten magnetischen Momente. Die Energie des Systems ist dann durch $E = -(n_1 - n_2)\mu B$ gegeben.

- (a) Zeige, dass die Anzahl der Zustände im Energiebereich zwischen E und $E + \delta E$ näherungsweise durch

$$\omega(E, \delta E) = \frac{N!}{\left(\frac{N}{2} - \frac{E}{2\mu B}\right)! \left(\frac{N}{2} + \frac{E}{2\mu B}\right)!} \frac{\delta E}{2\mu B}$$

gegeben ist. Dabei sei $E \gg \delta E \gg \mu B$.

Tipp: Wie groß ist der Abstand zweier Energieniveaus?

- (b) Benutze die Stirling-Formel aus Aufgabe A 2.1 um eine Näherungsformel für $\ln \omega(E, \delta E)$ anzugeben.
- (c) Betrachte die Funktion $\ln f(n_1) \equiv \ln \left(\frac{N!}{n_1!(N-n_1)!} \right)$ als kontinuierliche Funktion. Die Taylorreihe bis zur zweiten Ordnung um das Maximum $n_{1,\max}$ lautet dann

$$\ln f(n_1) = \ln f(n_{1,\max}) + \frac{1}{2}(n_1 - n_{1,\max})^2 \left. \frac{\partial^2 \ln f(n_1)}{\partial n_1^2} \right|_{n_1=n_{1,\max}}.$$

Berechne, unter Benutzung der Näherung $\ln n! \approx n \ln n - n$, das Maximum $n_{1,\max}$, sowie $\left. \frac{\partial^2 \ln f(n_1)}{\partial n_1^2} \right|_{n_1=n_{1,\max}}$.

- (d) Benutze die exponentierte Form der Taylorreihe von $\ln f(n_1)$ um zu zeigen, dass $\omega(E, \delta E)$ näherungsweise durch die Gauß-Verteilung

$$\omega(E, \delta E) = 2^N \sqrt{\frac{2}{\pi N}} \frac{\delta E}{2\mu B} \exp \left[-\frac{2}{N} \left(\frac{E}{2\mu B} \right)^2 \right]$$

gegeben ist.