

## Moderne Theoretische Physik I SS 2021

Prof. Dr. Jörg Schmalian  
Vanessa Gall, Dr. Roland WillaBlatt 1  
Abgabe 23.04.2021

## 1. Dirac Delta Distribution

Wir betrachten die Funktionenschar  $\delta_\sigma(x) = \alpha e^{-x^2/\sigma^2}$  und wollen zeigen, dass diese im Limes  $\sigma \rightarrow 0$  der Diracschen Distribution  $\delta(x)$  entspricht. Letztere ist normiert und liefert die Werte  $\infty$  für  $x = 0$  und null anderenfalls ( $x \neq 0$ ).

- a) Bestimmen Sie
- $\alpha$
- damit jede Funktion
- $\delta_\sigma(x)$
- normiert ist gemäss

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \delta_\sigma(x) = 1. \quad (1)$$

- b) Zeigen Sie, dass für jedes feste  $x$  der Grenzwert  $\lim_{\sigma \rightarrow 0} \delta_\sigma(x) = \delta(x)$  erfüllt ist.  
c) Leiten Sie mithilfe des Grenzwertens ( $f$  ist eine glatte Funktion)

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \delta_\sigma(x) f(x) \rightarrow \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x) f(x) = f(0) \quad (2)$$

ein entsprechendes Verhalten für  $\int_{-\infty}^{\infty} dx \delta'_\sigma(x) f(x)$  her. Können Sie das Ergebnis weiter verallgemeinern?

- d) Beweisen Sie die Beziehung

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx \delta[f(x)] = \sum_i \frac{1}{|f'(x_i)|} \quad (3)$$

wobei  $x_i$  die einfachen Nullstellen der Funktion  $f(x)$  sind.

## 2. Spektraldichte in einer Box

Betrachten Sie ein elektromagnetisches Feld in einer kubischen Box mit Volumen  $V = L^3$ . Eine einfache Abschätzung für die Anzahl freier elektromagnetischer Moden erhält man durch Forderung periodischer Randbedingungen an das Vektorpotential ( $\omega_{\mathbf{k}} = c|\mathbf{k}|$ )

$$\mathbf{A}(\mathbf{r}, t) = \sum_{\mathbf{k}} \mathbf{A}_{\mathbf{k}} e^{i(\mathbf{k} \cdot \mathbf{r} - \omega_{\mathbf{k}} t)}. \quad (4)$$

- a) Zeigen Sie, dass diese Bedingung zu einer Quantisierung der  $\mathbf{k}$ -Zustände führt und bestimmen Sie diese. Konkret, zeigen Sie, dass gilt  $\mathbf{k} = (2\pi/L)\mathbf{n}$  mit  $\mathbf{n} \in \mathbb{Z}^3$ .  
b) Nutzen Sie die Quantisierungsbedingung aus a) um einen Ausdruck für die Anzahl Moden  $dN$  im Intervall  $[k, k + dk]$  herzuleiten (es gilt  $k = |\mathbf{k}|$ ). Beachten Sie dabei, dass das Vektorpotential transversal zum  $\mathbf{k}$ -Vektor liegt, d.h.,  $\mathbf{A} \cdot \mathbf{k} = 0$ .

- c) Berechnen Sie die spektrale Energiedichte  $u(\omega)$  ( $\{u(\omega)d\omega$  ist die Energie pro Volumen im Intervall  $[\omega, \omega + d\omega]$ ) im thermischen Gleichgewicht. Verwenden Sie dazu das klassische Äquipartitionsprinzip was besagt, dass jede Mode die Energie  $k_B T$  beisteuert. Erklären Sie, warum das Ergebnis problematisch ist.
- d) Das Plancksche Strahlungsgesetz

$$u(\omega) = \frac{\eta\omega^3}{\pi^2 c^3} \frac{1}{e^{\eta\omega/k_B T} - 1} \quad (5)$$

umgeht das oben erwähnte Problem. Bestimmen Sie das Verhalten dieses Strahlungsgesetzes bei kleinen und grossen Frequenzen. Geben Sie die Einheiten von  $\eta$  an und interpretieren Sie die Grösse  $\eta\omega$ .

### 3. Erwartungswerte im Potentialtopf

Ein Teilchen sei in dem Intervall  $[-L/2 - L/2]$  durch unendlich hohe Barrieren gefangen, d.h.  $V(x) = 0$  für  $|x| < L/2$ , anderenfalls ist  $V(x) = \infty$ . Ausgehend von der  $n$ ten Lösung  $\psi_n$  der Schrödingergleichung (Vorlesungsskript Kapitel 1.4), definiert

$$\langle \hat{A} \rangle_n = \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi_n^*(x) \hat{A} \psi_n(x) \quad (6)$$

den Erwartungswert eines Operators  $\hat{A}$ . Mithilfe der Ortsraumdarstellung  $\hat{x} = x$  und  $\hat{p} = -i\hbar\partial_x$  für Ort und Impuls,

- a) bestimmen Sie die Erwartungswerte  $\langle \hat{x} \rangle_n, \langle \hat{x}^2 \rangle_n$
- b) bestimmen Sie die Erwartungswerte  $\langle \hat{p} \rangle_n, \langle \hat{p}^2 \rangle_n$
- c) bestimmen Sie die Einheiten und die  $n$ -Abhängigkeit des Produkts  $\sqrt{\langle \hat{x}^2 \rangle_n \langle \hat{p}^2 \rangle_n}$