

Aufgabe 1: Wellenfunktionen aus dem Propagator.

Wie in Aufgabe 7.3 wird der Propagator eines harmonischen Oszillators betrachtet:

$$K(y, t; x, 0) = \sqrt{\frac{m\omega}{2\pi i \hbar \sin(\omega t)}} \exp\left\{ \frac{im\omega}{2\hbar \sin(\omega t)} \left[(x^2 + y^2) \cos(\omega t) - 2xy \right] \right\}.$$

Verwenden Sie diesen Ausdruck, um die Wellenfunktionen der beiden niedrigsten Zustände zu bestimmen. [Antwort: $|\psi_0\rangle = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} \exp\left(-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}\right)$, $|\psi_1\rangle = \left(\frac{m\omega}{\pi\hbar}\right)^{\frac{1}{4}} \left(\frac{2m\omega x^2}{\hbar}\right)^{\frac{1}{2}} \exp\left(-\frac{m\omega x^2}{2\hbar}\right)$.]

Aufgabe 2: Pfadintegral im äußeren Feld.

Laut Vorlesung (Kapitel 1.3) hat die Lagrange-Funktion eines geladenen Teilchens im äußeren Feld die Form

$$L(\vec{x}, \dot{\vec{x}}, t') = \frac{m\dot{\vec{x}}^2}{2} + \frac{q}{c} \dot{\vec{x}} \cdot \vec{A}(\vec{x}, t') - q\phi(\vec{x}, t').$$

Die Pfadintegraldarstellung des Propagators K enthält die Amplitude $\exp\left(\frac{i}{\hbar} \int_0^t dt' L\right)$.

(a) Zeigen Sie anhand gegebener Aussagen, dass die Wellenfunktion in einer Eichtransformation $\vec{A} \rightarrow \vec{A}' = \vec{A} + \nabla\chi$, $\phi \rightarrow \phi' = \phi - \frac{\dot{\chi}}{c}$ sich als $\psi \rightarrow \psi' = \exp\left(\frac{iq\chi}{\hbar c}\right)\psi$ verändert.

(b) Ermitteln Sie die Lagrange-Funktion im homogenen Magnetfeld $\vec{B} = B\vec{e}_z$, wenn die Eichung aus Aufgabe 5.2 benutzt wird. [Antwort: $L = \frac{m(\dot{x}^2 + \dot{y}^2 + \dot{z}^2)}{2} + \frac{qB(x\dot{y} - y\dot{x})}{2c}$.]

[Bemerkung: Der entsprechende Propagator ließe sich explizit bestimmen; das Ergebnis kann in Gleichung (3-64) von Feynman-Hibbs gefunden werden.]

Aufgabe 3: Eigenschaften des Vakuums aus der Zustandssumme.

Sei E_0 die Energie des Grundzustandes, und $\mathcal{Z} := \text{Sp}(e^{-\beta\hat{H}})$ die Zustandssumme.

(a) Zeigen Sie, dass die Grundzustandsenergie als $E_0 = -\lim_{\beta \rightarrow \infty} \frac{\ln \mathcal{Z}}{\beta}$ bestimmt werden kann.

(b) Verifizieren Sie die Richtigkeit der Aussage $\langle 0|\hat{A}|0\rangle = \lim_{\beta \rightarrow \infty} \frac{\text{Sp}(\hat{A}e^{-\beta\hat{H}})}{\mathcal{Z}}$.

(c) Sei \hat{H} in der Rolle des Operators \hat{A} . Zeigen Sie, dass dieses zur $\langle 0|\hat{H}|0\rangle = -\lim_{\beta \rightarrow \infty} \frac{d \ln \mathcal{Z}}{d\beta}$ führt. Inwieweit stimmt das Ergebnis mit Punkt (a) überein?

Aufgabe 4: Unterschiedliche Greensche Funktionen.

Betrachtet werden zwei Greensche Funktionen („retardiert“ bzw. „zeitgeordnet“):

$$D_R(t, t') := \frac{\hbar}{m} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\nu}{2\pi} \frac{e^{-i\nu(t-t')}}{\omega^2 - (\nu + i0^+)^2}, \quad D_T(t, t') := \frac{\hbar}{m} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d\nu}{2\pi} \frac{e^{-i\nu(t-t')}}{\omega^2 - \nu^2 - i0^+}.$$

(a) Zeigen Sie, dass die beiden die Differenzialgleichung $(\partial_t^2 + \omega^2)D = \frac{\hbar}{m}\delta(t - t')$ erfüllen.

(b) Ermitteln Sie die expliziten Ausdrücke von D_R und D_T , und verifizieren Sie, dass ihr Unterschied der homogenen Gleichung $(\partial_t^2 + \omega^2)(D_T - D_R) = 0$ genügt.

[Antwort: $D_R = \frac{\hbar\theta(t-t')\sin\omega(t-t')}{m\omega}$, $D_T = \frac{i\hbar e^{-i\omega|t-t'|}}{2m\omega}$.]