



Anwesenheitsübung (keine Abgabe)

A1. Auf den eindimensionalen harmonischen Oszillator

$$H_0 = \frac{p^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2 r^2$$

wirke eine zeitabhängige Kraft

$$F(t) = \begin{cases} 0 & \text{für } t < 0, \\ F_0 e^{-t/T} & \text{für } t \geq 0. \end{cases}$$

Für $t < 0$ befinde sich der Oszillator in seinem Grundzustand $|0\rangle$.

- Wie lautet das zeitabhängige Potential $W(t)$?
- Berechnen Sie mit zeitabhängiger Störungstheorie die Wahrscheinlichkeit $p_1(t)$, das System zur Zeit $t > 0$ in seinem ersten angeregten Zustand $|1\rangle$ zu finden !
- Zeigen Sie, daß Ihr Ergebnis $p_1(t)$ für große Zeiten $t \gg T$ unabhängig von t wird ! Begründen Sie, warum dies zu erwarten ist.
- Können in erster Ordnung auch höhere angeregte Zustände auftreten ? Diskutieren Sie allgemeiner, welche Ordnung Störungstheorie betrachtet werden muß, um den Zustand $|n\rangle$ aus dem Grundzustand anregen zu können !

Hausaufgaben

H1. Wir betrachten ein System, das wichtige Anwendungen z.B. auf Kernspin-Resonanz und Maser besitzt: Ein Zwei-Niveau-System mit $E_1 < E_2$, bei dem eine zeitabhängige Störung $W(t)$ Übergänge induziert ($\gamma \in \mathbb{R}$):

$$W_{1,1} = W_{2,2} = 0, \quad W_{1,2} = \gamma e^{i\omega t}, \quad W_{2,1} = \gamma e^{-i\omega t}.$$

Zur Zeit $t_0 = 0$ sei nur der Zustand mit Energie E_1 bevölkert, d.h. $c_1(0) = 1$, $c_2(0) = 0$.

- Berechnen Sie $|c_1(t)|^2$ sowie $|c_2(t)|^2$ mittels zeitabhängiger Störungstheorie erster Ordnung !
- Wir nehmen hier ohne Beweis zur Kenntnis, daß die exakte Lösung des Problems auf die *Rabi-Formel*

$$|c_2(t)|^2 = \frac{\gamma^2}{\hbar^2 \Omega^2} \sin^2(\Omega t), \quad |c_1(t)|^2 = 1 - |c_2(t)|^2 \quad (1)$$

führt, mit $(\omega_{2,1} = (E_2 - E_1)/\hbar)$

$$\Omega = \sqrt{\frac{\gamma^2}{\hbar^2} + \frac{(\delta\omega)^2}{4}}, \quad \delta\omega = \omega - \omega_{2,1}. \quad (2)$$

Entwickeln Sie (1) und (2) nach γ und vergleichen Sie mit dem Ergebnis aus (a) ! Beachten Sie dabei insbesondere die Fälle $\gamma \gg \hbar \delta\omega$ und $\gamma \ll \hbar \delta\omega$!

- (c) Skizzieren Sie $|c_1(t)|^2$ und $|c_2(t)|^2$ nach (1) im Spezialfall $\omega = \omega_{2,1}$ (Resonanz)! Diskutieren Sie das Bild kurz unter Berücksichtigung der Wahrscheinlichkeitsinterpretation!

6 Punkte

H2. Wir betrachten die *Bornsche* Näherung

$$f^{(1)}(\vec{K}) = -\frac{m}{2\pi\hbar^2} \int d^3r' W(\vec{r}') e^{-i(\vec{k}-\vec{k}_0)\cdot\vec{r}'}$$

für die Streuung an einem Potential $W(\vec{r})$. Hierbei ist $\vec{K} = \vec{k} - \vec{k}_0$, \vec{k}_0 der einfallende und \vec{k} der auslaufende Impuls.

- (a) Berechnen Sie den Streuquerschnitt $|f^{(1)}(K_x, K_y, K_z)|^2$ für das Potential

$$W(x, y, z) = V_0 e^{-A|x|} e^{-y^2/B} \Theta(z_0 - z) \Theta(z + z_0)$$

mit den Konstanten V_0 , $A > 0$, $B > 0$ und $z_0 > 0$!

- (b) Gegeben sei nun der Spezialfall eines radialsymmetrischen Potentials $W(\vec{r}) = W(r)$. Wie sieht $K = |\vec{K}|$ als Funktion des Streuwinkels θ aus ($\vec{k} \cdot \vec{k}_0 = k^2 \cos \theta$)? Zeigen Sie, daß im vorliegenden Fall die erste Bornsche Näherung für die Streuamplitude wie folgt lautet:

$$f^{(1)}(\theta) = -\frac{2m}{\hbar^2 K(\theta)} \int_0^\infty dr' r' W(r') \sin(K(\theta)r') \quad !$$

- (c) Nun werde ein Teilchen der Masse m an einem Potentialtopf

$$W(r) = \begin{cases} -V < 0 & \text{für } r < a \\ 0 & \text{für } r > a \end{cases}$$

gestreut. Berechnen Sie die erste Bornsche Näherung für die Streuamplitude $f(\theta)$!

- (d) Berechnen Sie den differentiellen Streuquerschnitt $d\sigma/d\Omega = |f(\theta)|^2$ für die erste Bornsche Näherung aus Teil (c) und diskutieren Sie diesen für kleine Teilchenenergien $ka \ll 1$! Wie lautet insbesondere der totale Streuquerschnitt σ in diesem Grenzfall?

8 Punkte

H3. **Zusatzaufgabe** (Bearbeitung freiwillig)

Zeigen Sie, daß die retardierten und avancierten *Greenschen* Funktionen

$$G_{\pm}(\vec{r}) = -\frac{e^{\pm ik_0 r}}{4\pi r} \quad (3)$$

Lösungen der folgenden Differentialgleichung sind:

$$(\Delta + k_0^2) G(\vec{r}) = \delta^{(3)}(\vec{r}) \quad ! \quad (4)$$

Hinweis: Eine mögliche Argumentationsweise basiert auf folgenden Schritten:

- (i) Man rechnet nach, daß (3) die Differentialgleichung (4) für $\vec{r} \neq 0$ erfüllt.
- (ii) Man integriert (4) über eine Kugel mit Radius R um den Ursprung und prüft mit Hilfe des *Gaußschen* Integralsatzes sowie (3), daß beide Seiten zum gleichen Ergebnis führen.

Gradient und Laplace-Operator in Kugelkoordinaten dürfen verwendet werden.

6 Zusatzpunkte