

Aufgabe 11.1 Harmonischer Oszillator in drei Dimensionen

Betrachte den anisotropen harmonischen Oszillator gegeben durch das Potential

$$V(\vec{x}) = \frac{m}{2}(\omega_1^2 x_1^2 + \omega_2^2 x_2^2 + \omega_3^2 x_3^2). \quad (1)$$

- a) Bestimme die Energieeigenwerte durch Lösen der zeitunabhängigen Schrödingergleichung.
b) Zeige, dass für Energien $E \gg \hbar\omega_i$ die Zustandsdichte approximiert werden kann durch

$$g(E) \approx \frac{E^2}{2\hbar^3 \omega_1 \omega_2 \omega_3}.$$

Hinweis: Berechne erst die Zahl der Zustände mit Energie $< E$ und leite dann nach E ab.

- c) Bestimme die Entartung der Energieeigenwerte im Falle eines isotropen Potentials, d.h. wenn $\omega_i = \omega$.
d) Eine Entartung der Energieeigenwerte rührt häufig von einer Symmetrie her. Das isotrope Potential ist offensichtlich rotationssymmetrisch. In welche irreduziblen Darstellungen der Drehgruppe $SO(3)$ zerfällt ein Energieeigenraum zum Eigenwert E ?

Hinweis: Verwende, dass die Raumpiegelung eine Symmetrie des Potentials ist. Welchen Drehimpulsen entsprechen Zustände gerader (ungerader) Parität?

Aufgabe 11.2 Potentiale in 2D

Betrachte ein schwaches 2D Potential der Form

$$U(R) = -U(0) \frac{R_0^2}{R^2 + R_0^2}. \quad (2)$$

Es ist unmöglich die Grundzustandsenergie exakt zu bestimmen, aber man kann eine Näherung verwenden. Die Schrödingergleichung lautet

$$\left[\frac{\partial^2}{\partial R^2} + \frac{1}{R} \frac{\partial}{\partial R} + \frac{\beta}{R^2 + R_0^2} - \kappa^2 \right] \Psi(R) = 0, \quad (3)$$

wobei $\kappa^2 = 2m|E_B|/\hbar^2$, und für ein schwaches Potential gilt

$$\beta = \frac{2mU(0)R_0^2}{\hbar^2} \ll 1. \quad (4)$$

Definiere $R^* = \sqrt{\beta}/\kappa$ und $g(R) \equiv \beta/(R^2 + R_0^2) - \kappa^2$ und nähere

$$\begin{aligned} g(R) &\simeq \beta/R_0^2, & R < R_0, \\ g(R) &\simeq \beta/R^2, & R_0 < R < R^* \\ g(R) &\simeq -\kappa^2, & R > R^* \end{aligned} \quad (5)$$

- a) Finde die Grundzustandsenergie für diese Näherung.
b) Was ist beim 2D Potentialtopf anders?

Aufgabe 11.3 Teilchen mit Spin

Bisher haben wir Zustände kennengelernt welche durch *skalare* Wellenfunktionen beschrieben wurden. In dieser Aufgabe verleihen wir dem Zustand zusätzliche "innere Struktur" indem wir annehmen, dass die Werte der Wellenfunktion *Vektoren* anstatt komplexer Zahlen seien

$$\vec{\psi}(\vec{r}) \in \mathbb{R}^3, \quad \vec{r} \in \mathbb{R}^3,$$

oder

$$\vec{\psi} \in L^2(\mathbb{R}^3) \otimes \mathbb{R}^3.$$

Das hat zur Folge, dass der Zustand unter Drehungen $R \in SO(3)$ unter der folgenden Darstellung, U , transformiert

$$(U(R)\vec{\psi})(\vec{r}) = R(\vec{\psi}(R^{-1}\vec{r})).$$

Zeige, dass sich der Drehimpulsoperator, \vec{J} , zusammensetzt aus dem aus der Vorlesung bekannten Bahnanteil, \vec{L} , welcher nicht auf die innere Struktur wirkt und einem Anteil \vec{S} , welcher nur auf die innere Struktur wirkt:

$$\vec{J} = \vec{L} \otimes \mathbf{1} + \mathbf{1} \otimes \vec{S}.$$

Später in der Vorlesung werden wir den Zustand in dieser Aufgabe als Teilchen mit Spin 1 interpretieren und wir werden Teilchen mit anderem Spin einführen indem wir den \mathbb{R}^3 durch andere Darstellungsräume der universellen Ueberlagerungsgruppe von $SO(3)$ ersetzen.

Hinweis: Wende eine infinitesimale Drehung um die Achse $\vec{\omega} \in \mathbb{R}^3$ auf den Zustand $\vec{\psi}(\vec{r})$ an um $(-i/\hbar)(\vec{J} \cdot \vec{\omega})(\vec{\psi}(\vec{r}))$ zu bestimmen.