
4. Übung zur Quantentheorie II

Wintersemester 2019/2020

TUTORIUM: Freitag, 6.12.2019.

9. Streuung an einem Würfel

2+0.5=2.5 Punkte

Ein Teilchen, welches entlang der z -Achse mit Impuls $\mathbf{k} = (0, 0, k)$ fliegt, werde von einem kubischen Festkörper bei $\mathbf{r} = (0, 0, 0)$ elastisch gestreut. Das entsprechende Streupotential lässt sich schreiben als $V(x, y, z) = V_0$ für $|x|, |y|, |z| \leq L$ und ansonsten $V(x, y, z) = 0$.

- Berechnen Sie in 1. Bornscher Näherung den differentiellen Streuquerschnitt.
- Berechnen Sie den totalen Streuquerschnitt im Limes kleiner Energie des einfallenden Teilchens (d.h. $kL \ll 1$) unter der Annahme, dass V_0 dennoch klein genug ist für die Gültigkeit der 1. Bornschen Näherung.

10. Spin, Drehimpuls, Helizität & Chiralität

1+2.5+1.5+1+1.5+1=8.5 Punkte

- Betrachten Sie die 4-er Spinoren aus der Vorlesung, welche die Lösung der Dirac Gleichung für ein freies Teilchen der Masse m und Impuls $\mathbf{p} = (p_x, 0, 0)$ darstellen. Selbige kann man als Komposition von zwei 2-er Spinoren schreiben:

$$\Psi(\mathbf{r}, t) = \begin{pmatrix} \phi \\ \chi \end{pmatrix} e^{-iE_p t/\hbar + i p_x x/\hbar}. \quad (1)$$

Leiten Sie nun aus den Differentialgleichungen für ϕ und χ Differentialgleichungen für die Kombinationen $\xi = \phi + \chi$ und $\eta = \phi - \chi$ ab und zeigen Sie, dass die Kopplung von ξ und η nur über den Masseterm erfolgt. Diese Darstellung nennt man die *chirale Form*.

- (i) Geben Sie die Lösung der chiralen Form der Dirac-Gleichung für masselose Teilchen (die sogenannte *Weyl-Gleichung*) an und zeigen Sie, dass die relativistische Energie-Impuls Beziehung folgt. (ii) Zeichnen Sie letztere für den Fall masseloser Teilchen und vergleichen Sie mit der Energie-Impuls-Beziehung eines nicht-relativistischen freien Teilchens. Angewendet auf welche physikalischen Systeme gibt die Weyl-Gleichung eine gute (evtl. näherungsweise) Beschreibung? (iii) Schreiben Sie den Hamilton Operator $\hat{H}_D = \hat{\alpha} \hat{\mathbf{p}}$ für masselose Teilchen in der chiralen Darstellung (geben Sie die explizite Form von $\hat{\alpha}$ an).
- Schreiben Sie die 4-er Spinoren, die der Dirac Gleichung für ein relativistisches Teilchen ($E > 0$) bzw. Antiteilchen ($E < 0$) mit $\mathbf{p} = (p_x, 0, 0)$ genügen, in der chiralen Darstellung. Betrachten Sie dann den Grenzfall $|\mathbf{p}| \gg m$. Schreiben Sie die resultierenden 4-er Spinoren in der (standard) Pauli-Dirac Darstellung.

Betrachten Sie nun den in der Vorlesung diskutierten Dirac Operator für ein freies Teilchen in der Pauli-Dirac Darstellung:

$$\hat{H}_D = c\hat{\alpha}\hat{\mathbf{p}} + \hat{\beta}mc^2 \quad (2)$$

- d) Berechnen Sie den Kommutator des Spin Operators $\hat{\mathbf{S}} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \hat{\sigma} & 0 \\ 0 & \hat{\sigma} \end{pmatrix}$ mit \hat{H}_D . In welchem Fall ist der Spin eine Erhaltungsgröße des Systems?
- e) Berechnen Sie den Kommutator des Drehimpuls Operators $\hat{\mathbf{L}} = \hat{\mathbf{r}} \times \hat{\mathbf{p}}$ mit \hat{H}_D und vergleichen Sie das Ergebnis mit dem aus Aufgabenteil d): Was legt dieser Vergleich nahe?
- f) Berechnen Sie den Kommutator des Helizitäts Operators $\hat{\lambda} = \frac{\hat{\mathbf{S}} \cdot \hat{\mathbf{p}}}{|\mathbf{p}|}$ mit \hat{H}_D . Wann ist die Helizität eine Erhaltungsgröße?

11. Galilei Transformation der Schrödinger Gleichung

1+2+1=4 Punkte

Ein Inertialsystem S' bewege sich relativ zum Inertialsystem S mit konstanter Geschwindigkeit $v > 0$ in positive x -Richtung, wobei die Koordinatenachsen von S und S' parallel zueinander sind und die Ursprünge der Systeme zum Zeitpunkt $t = 0$ zusammenfallen.

- a) Geben Sie die entsprechenden klassischen (Galilei) Transformationen für $t \rightarrow t'$, $\mathbf{r} \rightarrow \mathbf{r}'$ und $\mathbf{p} \rightarrow \mathbf{p}'$ an.
- b) In der Quantenmechanik ist diese Galilei Transformation durch folgenden unitären Operator gegeben:

$$\hat{G}(v, t) = e^{-i\frac{v}{\hbar}(m\hat{x} - t\hat{p}_x)}, \quad (3)$$

wobei $m > 0$ die Masse des Teilchens ist. Zeigen Sie, dass die freie Schrödinger Gleichung unter dieser Transformation invariant ist, d.h., dass gilt,

$$\hat{G}^\dagger(v, t) \left(i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - \hat{H}_0 \right) \hat{G}(v, t) = i\hbar \frac{\partial}{\partial t} - \hat{H}_0, \quad (4)$$

mit $\hat{H}_0 = \hat{p}^2/(2m)$ (*Hinweis:* $e^{X+Y} = e^X e^Y e^{-\frac{1}{2}[X,Y]}$, wenn $[X, [X, Y]] = [Y, [X, Y]] = 0$).

- c) Betrachten Sie nun die eindimensionale Schrödinger Gleichung für das folgende zeitabhängige Potential:

$$\hat{V}(\hat{x}, t) = \frac{m\omega^2}{2}(\hat{x} - vt)^2, \quad v > 0. \quad (5)$$

Bestimmen Sie die Lösung $\psi(x, t)$ der Schrödinger Gleichung unter der Anfangsbedingung $\psi(x, t=0) = \psi_0(x) = \sqrt{\frac{a}{\sqrt{\pi}}} e^{-\frac{(ax)^2}{2} + i\frac{vm}{\hbar}x}$ mit $a = \sqrt{\frac{m\omega}{\hbar}}$.