

## Übung Nr. 2

### Diskussionsthemen:

- Welche relativistischen Wellengleichungen kennen Sie?
- Was nennt man zweite Quantisierung? Welchen Vertauschungsrelationen genügen die verschiedenen Operatoren?

In diesem Zettel werden natürliche Einheiten verwendet.

### Aufgabe 5. Viererkraft

Laut dem Newton'schen Gesetz ist die Beschleunigung eines nicht-relativistischen Teilchens proportional zur Kraft  $\vec{F}$ , die auf das Teilchen wirkt. Wir möchten hier eine vierdimensionale Version dieser Beziehung finden, indem wir einen Vierervektor (die „Viererkraft“)  $f^\mu$  bestimmen, dessen Raumkomponenten sich im nicht-relativistischen Limes auf die Newton'sche Kraft reduzieren.

Die verallgemeinerte Gleichung soll

$$m \frac{du^\mu}{d\tau} = f^\mu \quad (1)$$

lauten, mit  $u^\mu$  der Vierergeschwindigkeit und  $\tau$  der Eigenzeit des Teilchens.

Wie lautet der Raumteil der Viererkraft? Und deren Zeitkomponente  $f^0$ ? Was beschreibt die Zeitkomponente der Gleichung (1)?

*Hinweis:* Um  $f^0$  zu finden, kann man das Lorentz-Quadrat der Vierergeschwindigkeit benutzen.

### Aufgabe 6. Klein–Gordon–Gleichung

Sei  $\phi(x)$  eine Lösung der Klein–Gordon–Gleichung.

Zeigen Sie, dass  $\int i[\phi(x)^* \partial_0 \phi(x) - \phi(x) \partial_0 \phi(x)^*] d^3\vec{x}$  eine Erhaltungsgröße ist.

### Aufgabe 7. Vertauschungsrelation der Klein–Gordon–Felder

Sei  $\hat{\phi}(x)$  der Klein–Gordon–Feldoperator und  $\hat{\pi}(x) \equiv \partial_0 \hat{\phi}(x)^\dagger$  das dazu kanonisch konjugierte Feld. Verifizieren Sie die Vertauschungsrelation  $[\hat{\phi}(t, \vec{x}), \hat{\pi}(t, \vec{y})] = i \delta^{(3)}(\vec{x} - \vec{y})$ .

### Aufgabe 8. Hamilton-Operator des Klein–Gordon–Feldes

Der Hamilton-Operator eines freien komplexen Klein–Gordon–Feldes lautet

$$\hat{H} = \int \left[ \partial_0 \hat{\phi}(x) \partial_0 \hat{\phi}(x)^\dagger + \vec{\nabla} \hat{\phi}(x)^\dagger \cdot \vec{\nabla} \hat{\phi}(x) + m^2 \hat{\phi}(x)^\dagger \hat{\phi}(x) \right] d^3\vec{x}.$$

Zeigen Sie mithilfe der Entwicklung der Felder in Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren, dass  $\hat{H}$  sich umschreiben lässt als

$$\hat{H} = \int \left[ \frac{1}{2} (\hat{a}_{\vec{p}}^\dagger \hat{a}_{\vec{p}} + \hat{a}_{\vec{p}} \hat{a}_{\vec{p}}^\dagger) + \frac{1}{2} (\hat{b}_{\vec{p}}^\dagger \hat{b}_{\vec{p}} + \hat{b}_{\vec{p}} \hat{b}_{\vec{p}}^\dagger) \right] E_{\vec{p}} d^3\vec{p} = \int \left[ \hat{a}_{\vec{p}}^\dagger \hat{a}_{\vec{p}} + \hat{b}_{\vec{p}}^\dagger \hat{b}_{\vec{p}} + \delta^{(3)}(\vec{0}) \right] E_{\vec{p}} d^3\vec{p}.$$