
Klein-Gordon-Feld im Heisenberg-Bild



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

- ▶ **Heisenberg-Bild:** zeitabhängige Operatoren \Rightarrow zeitabhängige Felder
 - ▶ $\phi(x) = \phi(t, \vec{x}) = e^{iHt} \phi(\vec{x}) e^{-iHt}$, $\phi(\vec{x}) \equiv \phi_S(\vec{x})$
 - ▶ $\pi(x) = \pi(t, \vec{x}) = e^{iHt} \pi(\vec{x}) e^{-iHt}$
- ▶ **Heisenberg'sche Bewegungsgleichungen:** $i \frac{\partial}{\partial t} \mathcal{O} = [\mathcal{O}, H]$, $\mathcal{O} = \phi(x), \pi(x)$
 $\Rightarrow \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \vec{\nabla}^2 + m^2 \right) \phi(x) = 0$ (Klein-Gordon-Gleichung)

- ▶ **Heisenberg-Bild:** zeitabhängige Operatoren \Rightarrow zeitabhängige Felder

- ▶ $\phi(x) = \phi(t, \vec{x}) = e^{iHt} \phi(\vec{x}) e^{-iHt}$, $\phi(\vec{x}) \equiv \phi_S(\vec{x})$

- ▶ $\pi(x) = \pi(t, \vec{x}) = e^{iHt} \pi(\vec{x}) e^{-iHt}$

- ▶ **Heisenberg'sche Bewegungsgleichungen:** $i \frac{\partial}{\partial t} \mathcal{O} = [\mathcal{O}, H]$, $\mathcal{O} = \phi(x), \pi(x)$

$$\Rightarrow \left(\frac{\partial^2}{\partial t^2} - \vec{\nabla}^2 + m^2 \right) \phi(x) = 0 \quad (\text{Klein-Gordon-Gleichung})$$

- ▶ **Erzeugungs- und Vernichtungsoperatoren:**

$$e^{iHt} a_{\vec{p}} e^{-iHt} = a_{\vec{p}} e^{-iE_{\vec{p}}t}, \quad e^{iHt} a_{\vec{p}}^\dagger e^{-iHt} = a_{\vec{p}}^\dagger e^{iE_{\vec{p}}t}$$

$$\Rightarrow \phi(x) = \int \frac{d^3p}{(2\pi)^3} \frac{1}{\sqrt{2E_{\vec{p}}}} \left(a_{\vec{p}} e^{-ip \cdot x} + a_{\vec{p}}^\dagger e^{ip \cdot x} \right) \Big|_{p_0=E_{\vec{p}}}$$

- ▶ **Teilchen-Bild:** Linearkombination von Erzeugern und Vernichtern
 - ▶ **Wellen-Bild:** Linearkombination von ebenen Wellen



- ▶ Amplitude, ein Teilchen, das bei y erzeugt wurde, bei x zu messen:

$$D(x - y) = \langle 0 | \phi(x) \phi(y) | 0 \rangle = \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{1}{E_{\vec{p}}} e^{-ip \cdot (x - y)}$$

- ▶ Lorentz-invariant
- ▶ $\neq 0$ für beliebige zeit- und raumartige Abstandsquadrate $(x - y)^2$



- ▶ Amplitude, ein Teilchen, das bei y erzeugt wurde, bei x zu messen:

$$D(x - y) = \langle 0 | \phi(x) \phi(y) | 0 \rangle = \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{1}{E_{\vec{p}}} e^{-ip \cdot (x - y)}$$

- ▶ Lorentz-invariant
- ▶ $\neq 0$ für beliebige zeit- und raumartige Abstandsquadrate $(x - y)^2$
- ▶ **Kausalität:**

Eine Messung am Raumzeitpunkt x darf eine Messung am Raumzeitpunkt y nicht beeinflussen, wenn die Separation raumartig ist.



- ▶ Amplitude, ein Teilchen, das bei y erzeugt wurde, bei x zu messen:

$$D(x - y) = \langle 0 | \phi(x) \phi(y) | 0 \rangle = \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{1}{E_p} e^{-ip \cdot (x - y)}$$

- ▶ Lorentz-invariant
 - ▶ $\neq 0$ für beliebige zeit- und raumartige Abstandsquadrate $(x - y)^2$
 - ▶ **Kausalität:**
Eine Messung am Raumzeitpunkt x darf eine Messung am Raumzeitpunkt y nicht beeinflussen, wenn die Separation raumartig ist.
 - ▶ **QM:** Observable können simultan scharf gemessen werden, wenn die zugehörigen Operatoren vertauschen.
- QFT $[\phi(x), \phi(y)] \stackrel{!}{=} 0$ für raumartige $(x - y)$ (**Mikrokausalität**)



- ▶ Amplitude, ein Teilchen, das bei y erzeugt wurde, bei x zu messen:

$$D(x - y) = \langle 0 | \phi(x) \phi(y) | 0 \rangle = \int \frac{d^3 p}{(2\pi)^3} \frac{1}{E_{\vec{p}}} e^{-ip \cdot (x - y)}$$

- ▶ Lorentz-invariant
- ▶ $\neq 0$ für beliebige zeit- und raumartige Abstandsquadrate $(x - y)^2$

▶ Kausalität:

Eine Messung am Raumzeitpunkt x darf eine Messung am Raumzeitpunkt y nicht beeinflussen, wenn die Separation raumartig ist.

- ▶ **QM:** Observable können simultan scharf gemessen werden, wenn die zugehörigen Operatoren vertauschen.

→ QFT $[\phi(x), \phi(y)] \stackrel{!}{=} 0$ für raumartige $(x - y)$ (**Mikrokausalität**)

- ▶ **explizite Rechnung:** $[\phi(x), \phi(y)] = D(x - y) - D(y - x)$

Lorentz-Invarianz: $D(x - y) = D(y - x)$ für raumartige $x - y$ ✓