

# C Ergänzungen zum Propagator

Die Eigenschaften des Propagators für Dirac-Teilchen

$$\tilde{D}(p) = \frac{\gamma^\mu p_\mu + m}{p^\mu p_\mu - m^2 + i\epsilon}$$

lassen sich nach Rücktransformation zu  $D(x - x')$  verstehen.

$$D(x - x') = \frac{1}{(2\pi)^4} \int d^4p e^{-ip(x-x')} \frac{\gamma^\mu p_\mu + m}{p^\mu p_\mu - m^2 + i\epsilon}$$

Insbesondere findet man für die Beziehung zwischen den Wellenfunktionen an verschiedenen Orten  $x$  und  $x'$ :

$$\Psi(x) = i \int d\vec{x}' D(x - x') \gamma^0 \Psi(x')$$

Dies soll jetzt bewiesen werden. Mit  $E = \sqrt{\vec{p}^2 + m^2}$  folgt für den Nenner von  $\tilde{D}$ :

$$p^\mu p_\mu - m^2 + i\epsilon = p_0^2 - \vec{p}^2 - m^2 + i\epsilon = p_0^2 - E^2 + i\epsilon \approx (p_0 - (E - i\epsilon)) (p_0 + (E - i\epsilon))$$

für  $\epsilon \rightarrow 0$ . Wegen der Polstelle bei  $p_0 = E - i\epsilon$  lässt sich das Integral über die Energiekomponente  $p_0$  mit Hilfe des Residuensatzes ausführen:

$$\begin{aligned} D(x - x') &= \frac{1}{(2\pi)^4} \int d\vec{p} e^{i\vec{p}(\vec{x} - \vec{x}')} \int dp_0 e^{-ip_0(t-t')} \frac{1}{p_0 - (E - i\epsilon)} \frac{\gamma^\mu p_\mu + m}{p_0 + (E - i\epsilon)} \\ &= \frac{-i}{(2\pi)^3} \int d\vec{p} e^{i\vec{p}(\vec{x} - \vec{x}')} e^{-iE(t-t')} \frac{\gamma^0 E - \vec{\gamma}\vec{p} + m}{2E} \end{aligned}$$

Für eine eben Welle

$$\Psi(x') = u(k) e^{-ikx'} = u(k) e^{-ik_0 t'} e^{i\vec{k}\vec{x}'}$$

folgt daraus:

$$\begin{aligned} & i \int d\vec{x}' D(x - x') \gamma^0 \Psi(x') \\ &= \frac{1}{(2\pi)^3} \int d\vec{p} \left( \int d\vec{x}' e^{-i(\vec{p} - \vec{k})x'} \right) e^{i\vec{p}\vec{x}} e^{-ik_0 t'} e^{-iE(t-t')} \frac{\gamma^0 E - \vec{\gamma}\vec{p} + m}{2E} \gamma^0 u(k) \\ &= e^{i\vec{k}\vec{x}} e^{-ik_0 t'} e^{-ik_0(t-t')} \frac{\gamma^0 k_0 - \vec{\gamma}\vec{k} + m}{2k_0} \gamma^0 u(k) = e^{-ikx} u(k) \end{aligned}$$

wobei das Integral über  $d\vec{x}'$  durch  $(2\pi)^3 \delta^3(\vec{p} - \vec{k})$  ersetzt wurde und damit  $E$  durch  $k_0$ , sowie mit Hilfe der Dirac Gleichung:

$$(-\vec{\gamma}\vec{k}\gamma^0 + m\gamma^0)u = \gamma^0(\vec{\gamma}\vec{k} + m)u = \gamma^0(\gamma^0 k_0)u = k_0 u$$