

▶  **$n$ -Punkt Korrelationsfunktion:**

$$\langle \Omega | T(\phi(x_1) \dots \phi(x_n)) | \Omega \rangle = \frac{1}{Z[0]} \int D\phi e^{i \int d^4x \mathcal{L}[\phi]} \phi(x_1) \dots \phi(x_n)$$

▶ **infinitesimale Variation des Feldes:**  $\phi(x) \rightarrow \phi'(x) = \phi(x) + \varepsilon(x)$

- ▶ Pfadintegral invariant unter Umbenennung  $\phi \rightarrow \phi'$ ,  $D\phi \rightarrow D\phi'$
- ▶ Variation = konstante Verschiebung  $\Rightarrow D\phi' = D\phi$

$$\Rightarrow \int D\phi e^{i \int d^4x \mathcal{L}[\phi]} \phi(x_1) \dots \phi(x_n) = \int D\phi e^{i \int d^4x \mathcal{L}[\phi']} \phi'(x_1) \dots \phi'(x_n)$$

▶ **Nullsetzen des linearen Anteils in  $\varepsilon(x)$   $\Rightarrow$  Dyson-Schwinger-Gleichungen:**

$$\left\langle \left( \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \phi}(x) - \partial_\mu \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \partial_\mu \phi}(x) \right) \phi(x_1) \dots \phi(x_n) \right\rangle = i \sum_{j=1}^n \langle \Omega | T(\phi(x_1) \dots \delta^4(x - x_j) \dots \phi(x_n)) | \Omega \rangle$$

$\hat{=}$  Euler-Lagrange-Gleichungen bis auf „Kontakt-Terme“

- ▶  $\langle \dots \rangle$  = zeitgeordnetes Produkt, Ableitungen auf  $\phi(x)$  außerhalb der Zeitordnung



- ▶ Betrachte Variation  $\phi(x) \rightarrow \phi(x) + \alpha(x) \Delta\phi(x)$

- ▶  $\alpha(x)$  infinitesimal

- ▶  $\Delta\phi(x)$ : Symmetrietransformation,  
lässt Wirkung für konstantes  $\alpha$  invariant:

$$\mathcal{L} \rightarrow \mathcal{L} + \alpha \partial_\mu J^\mu \quad \text{für } \alpha = \text{const.}$$

- ▶ klassischer Noetherstrom:  $j^\mu = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial \partial_\mu \phi} \Delta\phi - J^\mu$

- ▶ Verhalten der Wirkung für  $x$ -abhängige  $\alpha$ :

$$\int d^4x \mathcal{L}(x) \rightarrow \int d^4x (\mathcal{L}(x) - \alpha(x) \partial_\mu j^\mu(x))$$

- ▶ Dyson-Schwinger-Gleichungen:

$$\langle \partial_\mu j^\mu(x) \phi(x_1) \dots \phi(x_n) \rangle = -i \sum_{j=1}^n \langle \Omega | T(\phi(x_1) \dots (\delta^4(x - x_j) \Delta\phi(x_j)) \dots \phi(x_n)) | \Omega \rangle$$

„verallgemeinerte Ward-Takahashi-Identitäten“



▶ **Beispiel QED:**  $\mathcal{L}_{\text{QED}} = \bar{\psi}(i\partial - m)\psi - \frac{1}{4}F_{\mu\nu}F^{\mu\nu} - e\bar{\psi}\gamma^\mu\psi A_\mu$

▶ invariant unter  $\psi \rightarrow e^{-i\alpha}\psi$ ,  $\bar{\psi} \rightarrow \bar{\psi}e^{i\alpha}$ ,  $\alpha = \text{const.}$

▶ Noetherstrom:  $j^\mu = \bar{\psi}\gamma^\mu\psi$

▶ **infinitesimale lokale Transformation:**

$$\psi(x) \rightarrow (1 - i\alpha(x))\psi(x), \quad \bar{\psi}(x) \rightarrow \bar{\psi}(x)(1 + i\alpha(x))$$

$$\Rightarrow \mathcal{L}_{\text{QED}} \rightarrow \mathcal{L}_{\text{QED}} + (\partial\alpha)j^\mu$$

▶ **Ward-Takahashi-Identität:**

$$\partial_\mu \langle \Omega | T(j^\mu(x)\psi(x_1)\bar{\psi}(x_2)) | \Omega \rangle = -[\delta^4(x-x_1) - \delta^4(x-x_2)] \langle \Omega | T(\psi(x_1)\bar{\psi}(x_2)) | \Omega \rangle$$

▶ **Impulsraum:**  $q_\mu \Gamma^\mu(p+q, p) = S^{-1}(p+q) - S^{-1}(p)$

▶  $S(p)$ : gedresster Elektron-Propagator

▶  $\Gamma^\mu(p+q, p)$ : gedresster Vertex