

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes

► Naives Vorgehen:

- Erzeugendes Funktional: $Z_0^{(\text{naiv})}[J] = \int DA \exp \left[i \int d^4x (\mathcal{L}_0 + J_\mu A^\mu) \right]$
- Lagrange-Dichte: $\mathcal{L}_0 = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$
- Wirkung: $\int d^4x \mathcal{L}_0 = \frac{1}{2} \int d^4x A_\mu (\square g^{\mu\nu} - \partial^\mu \partial^\nu) A_\nu$
- Green'sche Funktion: $(\square g^{\mu\nu} - \partial^\mu \partial^\nu) D_\nu{}^\sigma(x - y) = i\delta^4(x - y)g^{\mu\sigma}$
$$\Leftrightarrow -k^2 T^{\mu\nu} D_{\nu\sigma}(k) = i(\mathbb{1})^\mu{}_\sigma, \quad T^{\mu\nu} = g^{\mu\nu} - \frac{k^\mu k^\nu}{k^2}$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



TECHNISCHE
UNIVERSITÄT
DARMSTADT

► Naives Vorgehen:

- Erzeugendes Funktional: $Z_0^{(\text{naiv})}[J] = \int DA \exp \left[i \int d^4x (\mathcal{L}_0 + J_\mu A^\mu) \right]$
- Lagrange-Dichte: $\mathcal{L}_0 = -\frac{1}{4} F_{\mu\nu} F^{\mu\nu}$
- Wirkung: $\int d^4x \mathcal{L}_0 = \frac{1}{2} \int d^4x A_\mu (\square g^{\mu\nu} - \partial^\mu \partial^\nu) A_\nu$
- Green'sche Funktion: $(\square g^{\mu\nu} - \partial^\mu \partial^\nu) D_\nu{}^\sigma(x - y) = i\delta^4(x - y)g^{\mu\sigma}$
$$\Leftrightarrow -k^2 T^{\mu\nu} D_\nu{}^\sigma(k) = i(\mathbb{1})^\mu{}_\sigma, \quad T^{\mu\nu} = g^{\mu\nu} - \frac{k^\mu k^\nu}{k^2}$$

- Problem: $\det(T^{\mu\nu}) = 0 \Rightarrow$ nicht invertierbar

► Ursache:

Invarianz von \mathcal{L}_0 unter Eichtransformationen $A_\mu \rightarrow A_\mu^{(\alpha)} = A_\mu + \frac{1}{e} \partial_\mu \alpha$

- singuläre Moden: \leftrightarrow eich-äquivalente Felder zu $A_\mu = 0$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



- ▶ Idee: $\int DA F(A_\mu) = \int D\alpha \int D\bar{A} F(A_\mu = \bar{A}_\mu^{(\alpha)})$
 - ▶ $\int D\bar{A}$: Integral über eich-inäquivalente Felder
 - ▶ F eichinvariant $\Rightarrow F(\bar{A}_\mu^{(\alpha)}) = F(\bar{A}_\mu)$
 - ▶ $\int D\alpha$ konstanter Normierungsfaktor

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



- ▶ Idee: $\int DA F(A_\mu) = \int D\alpha \int D\bar{A} F(A_\mu = \bar{A}_\mu^{(\alpha)})$
 - ▶ $\int D\bar{A}$: Integral über eich-inäquivalente Felder
 - ▶ F eichinvariant $\Rightarrow F(\bar{A}_\mu^{(\alpha)}) = F(\bar{A}_\mu)$
 - ▶ $\int D\alpha$ konstanter Normierungsfaktor
 - ▶ Umsetzung (Faddeev-Popov-Methode):
 - ▶ kovariante Eichfixierung: $G(A) \stackrel{!}{=} 0$, $G(A) = \partial_\mu A^\mu(x) - \omega(x)$
 - ▶ Implementierung: $1 = \int D\alpha \det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] \delta[G(A^{(\alpha)})]$
 - ▶ Funktionaldeterminante: $\det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] = \det \left[\frac{1}{e} \square \right]$ hängt nicht von A ab
- $$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[G(A^{(\alpha)})]$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes

- ▶ Idee: $\int DA F(A_\mu) = \int D\alpha \int D\bar{A} F(A_\mu = \bar{A}_\mu^{(\alpha)})$
 - ▶ $\int D\bar{A}$: Integral über eich-inäquivalente Felder
 - ▶ F eichinvariant $\Rightarrow F(\bar{A}_\mu^{(\alpha)}) = F(\bar{A}_\mu)$
 - ▶ $\int D\alpha$ konstanter Normierungsfaktor
 - ▶ Umsetzung (Faddeev-Popov-Methode):
 - ▶ kovariante Eichfixierung: $G(A) \stackrel{!}{=} 0$, $G(A) = \partial_\mu A^\mu(x) - \omega(x)$
 - ▶ Implementierung: $1 = \int D\alpha \det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] \delta[G(A^{(\alpha)})]$
 - ▶ Funktionaldeterminante: $\det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] = \det \left[\frac{1}{e} \square \right]$ hängt nicht von A ab
- $$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int D\bar{A}^{(\alpha)} e^{iS[\bar{A}^{(\alpha)}]} \delta[G(\bar{A}^{(\alpha)})]$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes

- ▶ Idee: $\int DA F(A_\mu) = \int D\alpha \int D\bar{A} F(A_\mu = \bar{A}_\mu^{(\alpha)})$
 - ▶ $\int D\bar{A}$: Integral über eich-inäquivalente Felder
 - ▶ F eichinvariant $\Rightarrow F(\bar{A}_\mu^{(\alpha)}) = F(\bar{A}_\mu)$
 - ▶ $\int D\alpha$ konstanter Normierungsfaktor
 - ▶ Umsetzung (Faddeev-Popov-Methode):
 - ▶ kovariante Eichfixierung: $G(A) \stackrel{!}{=} 0, \quad G(A) = \partial_\mu A^\mu(x) - \omega(x)$
 - ▶ Implementierung: $1 = \int D\alpha \det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] \delta[G(A^{(\alpha)})]$
 - ▶ Funktionaldeterminante: $\det \left[\frac{\delta G(A^{(\alpha)})}{\delta \alpha} \right] = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \text{ hängt nicht von } A \text{ ab}$
- $$\Rightarrow \underbrace{\int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right]}_{\text{Normierungsfaktor}} \underbrace{\int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[G(A)]}_{\text{eichfixiertes Pfadintegral}}$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



► $\int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[\partial_\mu A^\mu - \omega(x)]$

gilt für beliebige $\omega(x)$ ⇒ Integriere $\mathcal{N}(\xi) \int D\omega \exp \left[-i \int d^4x \frac{\omega^2}{2\xi} \right]$

$$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \mathcal{N} \int DA \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \underbrace{\frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2}_{\text{Eichfixierung}} \right) \right]$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



► $\int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[\partial_\mu A^\mu - \omega(x)]$

gilt für beliebige $\omega(x)$ ⇒ Integriere $\mathcal{N}(\xi) \int D\omega \exp \left[-i \int d^4x \frac{\omega^2}{2\xi} \right]$

$$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \mathcal{N} \int DA \exp \left[i \int d^4x \underbrace{\left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right)}_{\text{Eichfixierung}} \right]$$

► Korrelationsfunktionen:

$$\langle \Omega | T \hat{O}_H(A) | \Omega \rangle = \frac{\int DA \mathcal{O}(A) \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]}{\int DA \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]} \quad \text{für } \hat{O}_H(A) \text{ eichinvariant}$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



► $\int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[\partial_\mu A^\mu - \omega(x)]$

gilt für beliebige $\omega(x)$ ⇒ Integriere $\mathcal{N}(\xi) \int D\omega \exp \left[-i \int d^4x \frac{\omega^2}{2\xi} \right]$

$$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \mathcal{N} \int DA \exp \left[i \int d^4x \underbrace{\left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right)}_{\text{Eichfixierung}} \right]$$

► Korrelationsfunktionen:

$$\langle \Omega | T \hat{O}_H(A) | \Omega \rangle = \frac{\int DA \mathcal{O}(A) \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]}{\int DA \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]} \quad \text{für } \hat{O}_H(A) \text{ eichinvariant}$$

► erzeugendes Funktional:

$$Z_0^{(\xi)}[J] = Z_0^{(\xi)}[0] \exp \left[-\frac{1}{2} \int d^4x d^4y J^\mu(x) D_{\mu\nu}^{(\xi)}(x-y) J^\nu(y) \right]$$

Pfadintegral-Quantisierung des elektromagnetischen Feldes



► $\int DA e^{iS[A]} = \det \left[\frac{1}{e} \square \right] \int D\alpha \int DA e^{iS[A]} \delta[\partial_\mu A^\mu - \omega(x)]$

gilt für beliebige $\omega(x)$ ⇒ Integriere $\mathcal{N}(\xi) \int D\omega \exp \left[-i \int d^4x \frac{\omega^2}{2\xi} \right]$

$$\Rightarrow \int DA e^{iS[A]} = \mathcal{N} \int DA \exp \left[i \int d^4x \underbrace{\left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right)}_{\text{Eichfixierung}} \right]$$

► Korrelationsfunktionen:

$$\langle \Omega | T \hat{O}_H(A) | \Omega \rangle = \frac{\int DA \mathcal{O}(A) \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]}{\int DA \exp \left[i \int d^4x \left(\mathcal{L}_0 - \frac{1}{2\xi} (\partial_\mu A^\mu)^2 \right) \right]} \quad \text{für } \hat{O}_H(A) \text{ eichinvariant}$$

► erzeugendes Funktional:

$$Z_0^{(\xi)}[J] = Z_0^{(\xi)}[0] \exp \left[-\frac{1}{2} \int d^4x d^4y J^\mu(x) D_{\mu\nu}^{(\xi)}(x-y) J^\nu(y) \right]$$

► Photon-Propagator: $\left[\square g^{\mu\nu} - (1 - \frac{1}{\xi}) \partial^\mu \partial^\nu \right] D^{(\xi)\nu\sigma}(x-y) = i\delta^4(x-y)g^{\mu\sigma}$

$$\Rightarrow D_{\mu\nu}^{(\xi)}(x-y) = \frac{-i}{k^2+i\varepsilon} \left(g^{\mu\nu} - (1 - \xi) \frac{k^\mu k^\nu}{k^2} \right)$$