

Übungsblatt 8

für das Tutorium am 03.12.2015

1. Maxwellgleichungen mit magnetischen Quellen

Unter der Annahme der Existenz von magnetischen Monopolen haben die Maxwellgleichungen folgende Form:

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \rho_e \quad (1)$$

$$\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \rho_m \quad (2)$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{E} = - \left(\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} + \vec{J}_m \right) \quad (3)$$

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \left(\frac{\partial \vec{E}}{\partial t} + \vec{J}_e \right), \quad (4)$$

wobei $j_e^\mu = (\rho_e, \vec{J}_e)$ die elektrischen und $j_m^\mu = (\rho_m, \vec{J}_m)$ die magnetischen Ladungs- und Stromdichten sind.

- (a) Zeige, dass diese erweiterten Maxwellgleichungen unter den folgenden Transformationen invariant sind:

$$\vec{E}' = \vec{E} \cos \xi - \vec{B} \sin \xi \quad (5)$$

$$\vec{B}' = \vec{B} \cos \xi + \vec{E} \sin \xi \quad (6)$$

$$\begin{pmatrix} \rho'_e \\ \vec{J}'_e \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \rho_e \\ \vec{J}_e \end{pmatrix} \cos \xi - \begin{pmatrix} \rho_m \\ \vec{J}_m \end{pmatrix} \sin \xi \quad (7)$$

$$\begin{pmatrix} \rho'_m \\ \vec{J}'_m \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \rho_m \\ \vec{J}_m \end{pmatrix} \cos \xi + \begin{pmatrix} \rho_e \\ \vec{J}_e \end{pmatrix} \sin \xi. \quad (8)$$

- (b) Diskutiere die Spezialfälle $\xi = 0$ und $\xi = \frac{\pi}{2}$.
 (c) Zeige, dass $\vec{E} \times \vec{B}$ und $\vec{E} \cdot \vec{E} + \vec{B} \cdot \vec{B}$ invariant sind.
 (d) Die manifest Lorentz-kovarianten Maxwell-Gleichungen mit magnetischen Quellen

$$\partial_\mu F^{\mu\nu} = j_e^\nu, \quad \partial_\mu \tilde{F}^{\mu\nu} = j_m^\nu, \quad (9)$$

sind trivialerweise invariant unter der Transformation

$$F^{\mu\nu} \rightarrow -\tilde{F}^{\mu\nu}, \quad \tilde{F}^{\mu\nu} \rightarrow F^{\mu\nu}, \quad j_e^\mu \rightarrow -j_m^\mu, \quad j_m^\mu \rightarrow j_e^\mu. \quad (10)$$

Zeige, dass dies dem Spezialfall $\xi = \frac{\pi}{2}$ entspricht.

- (e) Zeige, dass $\partial_\mu \tilde{F}^{\mu\nu} = 0$ gilt, wenn $F^{\mu\nu} = \partial^\mu A^\nu - \partial^\nu A^\mu$ ist.

2. Der Dirac Monopol

- (a) Betrachte das Vektorpotential \vec{A} in Kugelkoordinaten mit nur einer nicht verschwindenden Komponente

$$A_\varphi = \frac{m}{r} \frac{1 - \cos \vartheta}{\sin \vartheta}. \quad (11)$$

Berechne das \vec{B} -Feld und $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \rho_m$.

- (b) Betrachte das Vektorpotential \vec{A} in Kugelkoordinaten mit nur einer nicht verschwindenden Komponente

$$A'_\varphi = -\frac{m}{r} \frac{1 + \cos \vartheta}{\sin \vartheta}. \quad (12)$$

Berechne das \vec{B} -Feld und $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \rho_m$.

- (c) Wo sind die obigen Vektorpotentiale singulär? Zeige, dass beide Vektorpotentiale durch eine Eichtransformation $\vec{A} = \vec{A}' + \vec{\nabla} f(r, \varphi, \vartheta)$ zusammenhängen und deshalb dieselbe Physik beschreiben.

3. Ein Randterm und das Axion

- (a) Zeige, dass die Lagrangedichte

$$L = \frac{1}{4} F_{\mu\nu} \tilde{F}^{\mu\nu}, \quad (13)$$

eine totale Ableitung ist. Der obige Term gibt also in der Wirkung $S = \int d^4x L$ nur einen Randterm.

- (b) Berechne die Euler-Lagrange-Gleichung für L .
(c) Betrachte ein reelles Skalarfeld $\phi(x)$ mit der Lagrangedichte

$$L_{\text{axion}} = \frac{1}{2} \partial_\mu \phi(x) \partial^\mu \phi(x) + \phi(x) F_{\mu\nu} \tilde{F}^{\mu\nu}. \quad (14)$$

Bestimme die Euler-Lagrange-Gleichungen für $\phi(x)$.

- (d) Wie verhält sich L_{axion} unter der Transformation $\phi(x) \rightarrow \phi(x) + \lambda$, $\lambda \in \mathbb{R}$? Bestimme den Noetherstrom der zu der Verschiebungssymmetrie von $\phi(x)$ gehört.

Bemerkung: Ein Skalarfeld mit einer solchen Translationssymmetrie wird Axion genannt.

Ankreuzbar: 1ab, 1cde, 2abc, 3ab, 3cd