

12. Präsenzübung zur Quantentheorie II, SS 2007

(zu bearbeiten am Donnerstag, 05.07.2007)

Aufgabe P19 *Relativistische Formulierung der Elektrodynamik*

Wiederholen Sie die relativistische Formulierung der Elektrodynamik: das Viererpotential ist definiert als $A^\mu = (\phi, \vec{A})$, der Viererstrom als $J^\mu = (\rho, \vec{j})$, und der Feldstärketensor als $F^{\mu\nu} = \partial^\mu A^\nu - \partial^\nu A^\mu$.

- a) Die Lagrange-Dichte ist gegeben durch

$$L = -\frac{1}{4}F^{\mu\nu}F_{\mu\nu} - 4\pi J^\mu A_\mu .$$

Finden Sie mit Hilfe der Euler-Lagrange-Gleichungen die inhomogenen Maxwell-Gleichungen in der relativistischen Formulierung.

- b) Berechnen Sie die Komponenten $F^{\mu\nu}$ sowie daraus durch geeignete Multiplikation mit dem metrischen Tensor $g_{\rho\sigma}$ die Komponenten $F_{\mu\nu}$.
- c) Drücken Sie den Skalar $F^{\mu\nu}F_{\mu\nu}$ sowie den Pseudoskalar $\frac{1}{2}\epsilon^{\mu\nu\rho\sigma}F_{\mu\nu}F_{\rho\sigma}$ durch die Felder \vec{E} und \vec{B} aus.
- d) Ein Lorentz-Boost in x -Richtung transformiert Vierervektoren mit der Matrix

$$\Lambda^\rho{}_\mu = \begin{pmatrix} \gamma & \gamma\beta & 0 & 0 \\ \gamma\beta & \gamma & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \quad \text{wobei} \quad \beta = v \quad \text{und} \quad \gamma = (1-\beta^2)^{-1/2} .$$

Berechnen Sie das Transformationsverhalten der Felder \vec{E} und \vec{B} aus der Tensor-Eigenschaft des Feldstärketensors, d.h.

$$F^{\rho\sigma} = \Lambda^\rho{}_\mu \Lambda^\sigma{}_\nu F'^{\mu\nu} .$$

Anmerkung: Hier und im folgenden gelte $c = 1$ und $\hbar = 1$.

b.w.

Aufgabe P20 *Darstellungen der Lorentzgruppe*

Die sechs Erzeugenden $J^{\alpha\beta} = -J^{\beta\alpha}$ der Lorentzgruppe erfüllen die Vertauschungsrelationen

$$[J^{\alpha\beta}, J^{\gamma\delta}] = i(g^{\beta\gamma}J^{\alpha\delta} - g^{\alpha\gamma}J^{\beta\delta} - g^{\beta\delta}J^{\alpha\gamma} + g^{\alpha\delta}J^{\beta\gamma}) \quad \text{mit } \alpha, \beta, \gamma, \delta = 0, 1, 2, 3 .$$

- a) Man unterteilt die Erzeugenden in je drei Generatoren von Drehungen (L^i) und Boosts (K^i) gemäß

$$L^i = \frac{1}{2}\epsilon^{ijk}J^{jk} \Leftrightarrow J^{ij} = \epsilon^{ijk}L^k \quad \text{und} \quad K^i = J^{0i} \quad \text{mit } i = 1, 2, 3 ,$$

$$\text{also} \quad L^1 = J^{23}, \quad L^2 = J^{31}, \quad L^3 = J^{12}, \quad K^1 = J^{01}, \quad K^2 = J^{02}, \quad K^3 = J^{03} .$$

Eine infinitesimale Lorentztransformation kann dann geschrieben werden als

$$\Phi \mapsto (\mathbf{1} - i\vec{\theta} \cdot \vec{L} - i\vec{\beta} \cdot \vec{K}) \Phi .$$

Wir wissen bereits, daß $[L^i, L^j] = i\epsilon^{ijk}L^k$. Bestimmen Sie die Kommutatorrelationen $[K^i, K^j]$ sowie $[L^i, K^j]$. Zeigen Sie, daß die komplexen Linearkombinationen

$$\vec{J}_L = \frac{1}{2}(\vec{L} + i\vec{K}) \quad \text{und} \quad \vec{J}_R = \frac{1}{2}(\vec{L} - i\vec{K})$$

zwei miteinander vertauschende Drehimpuls-Algebren bilden:

$$[J_L^i, J_L^j] = i\epsilon^{ijk}J_L^k, \quad [J_R^i, J_R^j] = i\epsilon^{ijk}J_R^k, \quad [J_L^i, J_R^j] = 0 .$$

- b) Das Resultat von Teil a) bedeutet, daß jede endlich-dimensionale Darstellung der Lorentzgruppe durch ein Paar (j_L, j_R) von (ganz- oder halbzahligen) Spins festgelegt ist. In der Spin- $\frac{1}{2}$ -Darstellung des Drehimpulses gilt $\vec{J} \doteq \vec{\sigma}/2$. Schreiben Sie damit explizit die Transformationen, die der $(\frac{1}{2}, 0)$ und der $(0, \frac{1}{2})$ -Darstellung der Lorentzgruppe entsprechen. Sie erhalten die in der Vorlesung gezeigte Transformation der Weyl-Spinoren ψ_L und ψ_R .

Raten Sie, welche Objekte (Spinoren, Tensoren?) mit den Matrizen der Darstellungen $(\frac{1}{2}, \frac{1}{2})$ und $(1, 0)$ transformieren (Dimensionalität?). Was ist $(\frac{1}{2}, 0) \oplus (0, \frac{1}{2})$?