

Vielweltentaugliche Lagrange-Dichte aus Kombinationen des Elektromagnetischen Feldstärketensors

Thorsten Krechel

24. April 2005

Die Skalare

$$J^n = \begin{vmatrix} g^{a_1 b_1} & \dots & g^{a_1 b_{2n}} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ g^{a_{2n} b_1} & \dots & g^{a_{2n} b_{2n}} \end{vmatrix} \prod_{l=1}^n \frac{1}{2l} F_{a_{2l-1} a_{2l}} F_{b_{2l-1} b_{2l}} \quad (1)$$

bestehen aus Kombinationen des Elektromagnetischen Feldstärketensors $F_{a_1 a_2}$, die jeweils unterhalb der Dimensionsanzahl $g^a < 2n$ verschwinden. Die ersten vier Skalare dieser Art, mit $J^{a_1 a_2} = F^{a_1 b_1} F^{a_2 b_1}$, ausgeschrieben lauten:

$$J = F_{b_1 b_2} F^{b_1 b_2} \quad (2)$$

$$J^2 = J^2 - 2J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_2} \quad (3)$$

$$J^3 = J^3 - 6J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_2} J + 8J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_3} J_{b_3 b_2} \quad (4)$$

$$J^4 = J^4 - 12J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_2} J^2 + 32J_{b_1 b_2} J^{b_3 b_2} J_{b_3 b_1} J + 12J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_2} J_{b_3 b_4} J^{b_3 b_4} - 48J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_4} J_{b_3 b_4} J^{b_3 b_2} \quad (5)$$

Mit diesen Skalaren lässt sich die folgende vielweltentaugliche Lagrange-Dichte aufbauen:

$$\begin{aligned} \mathcal{L} &= 1 + \sum_{n=1}^{\infty} \begin{vmatrix} g^{a_1 b_1} & \dots & g^{a_1 b_{2n}} \\ \vdots & \ddots & \vdots \\ g^{a_{2n} b_1} & \dots & g^{a_{2n} b_{2n}} \end{vmatrix} \prod_{l=1}^n \frac{1}{4l^2} F_{a_{2l-1} a_{2l}} F_{b_{2l-1} b_{2l}} \\ &= e^{\frac{1}{2}J - \frac{1}{4}J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_2} + \frac{1}{6}J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_3} J_{b_3 b_2} - \frac{1}{8}J_{b_1 b_2} J^{b_1 b_4} J_{b_3 b_4} J^{b_3 b_2} + \dots} \\ &= 1 + \frac{1}{2}J + \frac{1}{8}J^2 + \frac{1}{48}J^3 + \frac{1}{384}J^4 + \dots \end{aligned} \quad (6)$$

Aus der damit aufgebauten Wirkung $S = \int d^D q 2\sqrt{g} \mathcal{L}$ ergibt die Variation nach den Feldvariablen $g_{a_1 a_2}$ und A_{a_1} , indem alle auftretenden Variationen durch $\delta g_{a_1 a_2}$ und δA_{a_1} ausgedrückt werden:

$$\begin{aligned} \delta S &= \int d^D q 2\delta(\sqrt{g} \mathcal{L}) \\ &= \int d^D q \sqrt{g} (-4\mathcal{D}_{b_0} \left(\sum_{n=1}^{\infty} \begin{vmatrix} 0 & g^{a_0 b_1} & \dots & g^{a_0 b_{2n-1}} \\ g^{a_1 b_0} & \ddots & \ddots & \vdots \\ \vdots & \ddots & \ddots & g^{a_{2n-2} b_{2n-1}} \\ g^{a_{2n-1} b_0} & \dots & g^{a_{2n-1} b_{2n-2}} & 0 \end{vmatrix} \prod_{l=1}^{2n-1} \frac{1}{l} F_{a_l b_l} \right) \delta A_{a_0} \\ &\quad + (g^{a_0 b_0} + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \begin{vmatrix} \frac{1}{2} g^{a_0 b_0} & g^{a_0 b_1} & \dots & g^{a_0 b_{2n}} \\ g^{a_1 b_0} & g^{a_1 b_1} & \dots & g^{a_1 b_{2n}} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ g^{a_{2n} b_0} & g^{a_{2n} b_1} & \dots & g^{a_{2n} b_{2n}} \end{vmatrix} \prod_{l=1}^n \frac{1}{4l^2} F_{a_{2l-1} a_{2l}} F_{b_{2l-1} b_{2l}}) \delta g_{a_0 b_0} \end{aligned} \quad (7)$$