

# Relativistische Physik

FSU Jena - WS 2008/2009

Übungsserie 05 - Lösungen

Stilianos Louca

8. Februar 2009

## Konventionen

- Nennen  $x^1, x^2, x^3, x^4$  die Koordinaten im jeweils betrachteten Koordinatensystem. Dabei ist  $x^4 = ct$ .
- Verwenden bzgl. diesen Koordinaten die Metrik

$$(\eta_{ij}) = \text{diag}(1, 1, 1, -1)$$

## Aufgabe 01

Beginnend mit  $\partial_n T^{mn} = f^m$  und

$$T^{mn} = \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) u^m u^n + p \eta^{mn} \quad (1)$$

schreiben wir

$$\begin{aligned} -\frac{f^m}{c^2} u_m &= -\frac{1}{c^2} \eta_{km} u^k \partial_n T^{mn} \\ &\stackrel{(1)}{=} -\frac{1}{c^2} \underbrace{\eta_{km} u^k u^m}_{-c^2} u^n \partial_n \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) - \frac{1}{c^2} \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \eta_{km} u^k \underbrace{u^n \partial_n u^m}_{\partial_\tau u^m} - \frac{1}{c^2} \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \underbrace{\eta_{km} u^m u^k}_{-c^2} \partial_n u^n - \frac{1}{c^2} \underbrace{\eta_{km} \eta^{mn}}_{\delta_k^n} u^k \partial_n p \\ &= u^n \partial_n \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) - \frac{1}{c^2} \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \underbrace{\eta_{km} u^k \dot{u}^m}_0 + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \partial_n u^n - \cancel{\frac{1}{c^2} u^n \partial_n p} = \dot{\mu} + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \partial_n u^n \end{aligned} \quad (2)$$

und analog

$$\begin{aligned} h^{im} f_m &= \eta^{im} f_m + \frac{1}{c^2} u^i u^m f_m = \underbrace{\eta^{im} \eta_{ml}}_{\delta_i^l} f^l + \frac{1}{c^2} u^i \underbrace{u^m \eta_{ml}}_{u_l} f^l \stackrel{(2)}{=} \underbrace{f^i}_{\partial_n T^{in}} - u^i \left[ \dot{\mu} + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \partial_n u^n \right] \\ &\stackrel{(1)}{=} u^i \underbrace{u^n \partial_n}_{\partial_\tau} \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \underbrace{u^n \partial_n u^i}_{\dot{u}^i} + u^i \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \cancel{\partial_n u^n} + \eta^{in} \partial_n p - u^i \left[ \cancel{\dot{\mu}} + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \cancel{\partial_n u^n} \right] \\ &= \underbrace{\frac{1}{c^2} u^i u^n \partial_n p + \eta^{in} \partial_n p}_{h^{in} \partial_n p} + \left(\mu + \frac{p}{c^2}\right) \dot{u}^i \end{aligned} \quad (3)$$

## Aufgabe 02

- a) Mit  $p = 0$ ,  $f = 0$  vereinfacht sich Gleichung (3) zu

$$\mu \dot{u}^i = 0$$

was genau einer gleichförmigen, geradlinigen Bewegung in der Raumzeit entspricht. Dies war auch zu erwarten, da ohne äußere Kräfte bzw. Wechselwirkung (Druck  $P$ ) die Vierergeschwindigkeit  $u : \text{const}$  bzw. die Geschwindigkeit  $\vec{v} : \text{const}$  bleiben. Analog wird aus Gleichung (2)

$$0 = \dot{\mu} + \mu \partial_n u^n = u^n \partial_n \mu + \mu \partial_n u^n = \partial_n (\mu u^n) = \text{div}_3(\mu u) + \underbrace{\partial_4 \frac{e}{c}}_{\frac{1}{c^2} \partial_t e} = \text{div}_3(\mu_r \vec{v}) + \frac{1}{c^2} \partial_t e$$

mit der Energiedichte  $e$  und der relativistischen Masse  $\mu_r$  was genau der Energie (bzw. Massen) erhaltung entspricht.

- b) Analog zu (a) vereinfacht sich Gleichung (2) zu

$$\text{div}_3(\mu u) + \frac{1}{c^2} \partial_t e = -\frac{1}{c^2} f^m u_m = -\frac{\rho_{\text{el}}}{c^2} F^{mn} u_n u_m$$

was einer Energie-Bilanzgleichung entspricht. Die Massenerhaltung ist also nicht mehr erfüllt, da nun elektromagnetische Energie hinzukommt. Gleichung (3) ergibt

$$\mu \dot{u}^i = \eta^{im} f_m + \frac{1}{c^2} u^i u^m \underbrace{f_m}_{\eta_{lm} f^l} = f^i + \frac{\rho_{\text{el}}}{c^2} \underbrace{\eta_{lm} F^{ln}}_{F_m^n} u_n u^i u^m = f^i + \frac{\rho_{\text{el}}}{c^2} u^i \underbrace{u_n F_m^n u^m}_{\substack{F(u,u)=0 \\ \text{da } F \\ \text{Alternierend}}} = f^i$$

Interpretiert man  $\mu u$  als die lokale Impulsdichte der sich mit der Geschwindigkeit  $u$  bewegenden Flüssigkeit, so entspricht dies dem bekannten (relativistischen) Newtonschen *Axiom*. Insbesondere ist  $f^i$  genau die Lorentz-Kraftdichte auf die Teilchen.