

Übungen zur Vorlesung  
**Einführung in die Allgemeine Relativitätstheorie**

von DOMENICO GIULINI

**Blatt 10**

**Aufgabe 1**

In der äußeren Schwarzschildgeometrie ( $m := GM/c^2$ )

$$g = \left(1 - \frac{2m}{R}\right) c^2 dt^2 - \frac{dr^2}{1 - \frac{2m}{r}} - r^2(d\theta^2 + \sin^2 \theta d\varphi^2) \quad (1)$$

betrachte man eine zeitartige Geodätische  $x^\mu(\tau)$  mit  $r(\tau) = R = \text{konst.}$  und  $\theta(\tau) = \pi/2$  (entsprechend Kreisbahnen um das Objekt). Zeigen Sie, dass für diese das 3. Kepler'sche Gesetz in der gewohnten Form gilt:

$$R^3 \cdot \left(\frac{d\varphi}{dt}\right)^2 = mc^2 = GM. \quad (2)$$

[*Tip: Geodäten der genannten Art genügen der Bedingung, dass die Lagrange-Funktion zum Energiefunktional verschwindende  $r$ -Ableitung bei  $r = R$  hat (warum?).*]

Zeigen Sie weiter, dass entlang dieser Geodätischen das Verhältnis von Koordinaten- zu Eigenzeit gegeben ist durch

$$\dot{t} := \frac{dt}{d\tau} = \sqrt{1 - \frac{3m}{R}}, \quad (3)$$

so dass das 3. Kepler'sche Gesetz, sofern es auf die Umlauffrequenz bezüglich der Eigenzeit  $\tau$  statt der Koordinatenzeit  $t$  (differentialgeometrisch die „Killing-Zeit“) bezogen wird, die ungewöhnliche Form erhält ( $\dot{\varphi} := d\varphi/d\tau$ ):

$$R^3 \cdot \dot{\varphi}^2 = \frac{mc^2}{1 - \frac{3m}{R}}. \quad (4)$$

**Aufgabe 2**

Entlang der in Aufgabe 1 beschriebenen Geodätischen wird ein Vektorfeld  $S^\mu(\tau)$  parallel verschoben; d.h. es gilt:

$$\dot{S}^\mu + \Gamma_{\alpha\beta}^\mu \dot{x}^\alpha S^\beta = 0. \quad (5)$$

Da sich bei Parallelverschiebung das Skalarprodukt zwischen  $S$  und der Vierergeschwindigkeit  $\dot{x}$  nicht ändert (warum nicht?), ist es konsistent, anzunehmen, dass  $S$  senkrecht zu  $\dot{x}$  sei; tun Sie das! Wählen Sie darüberhinaus die Anfangsbedingung so,

dass der Vektor anfangs auch eine verschwindende Komponente in  $\theta$ -Richtung hat und zeigen Sie dann mit Hilfe von (5), dass dies entlang der Bahn so bleibt. Stellen Sie nun gemäß (5) und (1) die Differentialgleichung für die Komponenten  $S^\mu$  auf und integrieren Sie diese. Zeigen Sie, dass der Vektor  $S$  in der zu  $\dot{x}$  und  $\partial_\theta$  senkrechten zweidimensionalen raumartigen Ebene mit der konstanten Winkelgeschwindigkeit (bezogen auf die Eigenzeit)

$$\Omega = \omega \cdot \sqrt{1 - \frac{3m}{R}} \quad (6)$$

entgegen der Orientierung der Bahndrehung rotiert, und dass er nach einem vollen Bahnumlauf um den Winkel

$$\Delta\varphi = 2\pi \left[ 1 - \sqrt{1 - \frac{3m}{R}} \right] \quad (7)$$

im Sinne der Bahndrehung verdreht zurückkommt.

### Aufgabe 3

Betrachten Sie eine nicht notwendig inertielle Bewegung eines Objekts im Bereich  $0 < r < 2m$  der Metrik (1) und zeigen Sie, dass diese die Singularität  $r = 0$  nach einer Eigenzeit trifft, die echt kleiner ist als

$$\tau_* = \frac{\pi m}{c}. \quad (8)$$

Wie viel Zeit verbleibt Ihnen also höchstens nach Passieren des Horizonts eines supermassiven schwarzen Lochs von 4 Millionen Sonnenmassen (vergleichbar dem im Zentrum der Milchstraße)?

[Tipp: Gehen sie aus von der für jede zeitartige Bewegung gültigen Gleichung  $g_{\alpha\beta} \dot{x}^\alpha \dot{x}^\beta = c^2$ . Schreiben Sie diese Bedingung für die Metrik (1) im Bereich  $r < 2m$  an und leiten Sie daraus ab, dass  $\dot{r}^2$  echt größer ist als  $c^2((r/2m) - 1)$ .]

### Aufgabe 4

Nehmen Sie als stark vereinfachtes Modell eines Neutronensterns eine Kugel vom Radius  $R = 12 \text{ km}$  und einer Masse  $M$  von 1,5 Sonnenmassen an, die homogen mit Neutronen gefüllt ist, von denen jedes eine nukleare Bindungsenergie von 16 MeV besitzt. Schätzen Sie damit das Verhältnis der gesamten gravitativen Bindungsenergie (berechnet nach der Newton'schen Gravitationstheorie) zur gesamten nuklearen Bindungsenergie ab sowie das Verhältnis beider zu  $Mc^2$ . Zeigen Sie dazu zunächst allgemein, dass es bei vorgegebener Massendichte  $\rho$  und vorgegebenem Radius  $R$  eine kritische Masse  $M_{\text{krit}}$  gibt, oberhalb der die (mit  $M^2$  anwachsende) gravitative Bindungsenergie die (nur linear in  $M$  wachsende) nukleare Bindungsenergie überwiegt. Diese ist von der Größenordnung

$$M_{\text{krit}} \approx \rho^{-1/2} \cdot \left( \frac{\varepsilon}{Gm_N} \right)^{3/2}, \quad (9)$$

wobei  $\varepsilon$  die Bindungsenergie pro Nukleon ist und  $m_N$  die Masse des Neutrons.