

# Theoretische Physik III (Lehramt) - SoSe 2018 -

## Übungsblatt 03

Ausgabe 16.05.18 – Abgabe 29.05.18 – Besprechung 29.05.2018

---

### ▷ Aufgabe 1 (Hyperbolische Bewegung und Rindler-Raumzeit)

Gegeben ein Reisender mit Namen Rindler, der sich bezüglich eines Inertialsystems beschleunigt bewegt, und zwar derartig, dass die Beschleunigung in seinem momentanen Ruhesystem eine konstante  $g$ . Herr Rindler führt eine Standarduhr mit sich, Anzeige  $\tau$ , mit deren Hilfe er die Dauer von Prozessen längs seiner Weltlinie beurteilen kann.<sup>1</sup>

Ohne Beschränkung der Allgemeinheit dürfen Inertialkoordinaten  $t, x, y, z$  derartig gewählt werden, dass die Beschleunigung in positiver  $x$ -Richtung erfolgt.

- (a) Zeigen Sie, dass sich Rindlers Weltlinie in Koordinaten eines Inertialsystems darstellen lässt

$$t(\tau) = \frac{c}{g} \sinh(g\tau/c) + t_0, \quad (1)$$

$$x(\tau) = \frac{c^2}{g} \cosh(g\tau/c) + x_0 - \frac{c^2}{g}, \quad (2)$$

worin  $\tau$  Rindlers Eigenzeit,  $t_0$  die Anzeige der Uhr im Inertialsystem wenn seine Uhr  $\tau = 0$  anzeigt, und  $x_0$  die seine Ortskoordinate im Inertialsystem zur Zeit  $t_0$ .

Die Bewegung mit konstanter Beschleunigung heißt in der SRT auch “hyperbolische Bewegung”. Warum wohl?

- (b) Überzeugen Sie sich davon, dass Rindlers Geschwindigkeit relativ zum Inertialsystem gegeben ist

$$v(t) = \frac{(t - t_0)g}{\sqrt{1 + [(t - t_0)g/c]^2}} \quad (3)$$

und also nach hinreichend langer Zeit

$$|t - t_0| \gg c/g : \quad |v(t)| \approx c. \quad (4)$$

Für die Erbeschleunigung  $g = 9,81\text{m/sec}^2$  – was heißt hier “hinreichend lang” (i) im Inertialsystem, (ii) im Bezugssystem von Rindler?

---

<sup>1</sup>Der gleichmäßig beschleunigte Beobachter ist ein nützliches Modell – denken Sie nur an Ihren Rakentrip zu den Sternen aus der Elektrodynamik-Vorlesung. Im Kontext der Gravitationsphysik: Sei die Erde beispielsweise eine massive Scheibe und also das Schwerfeld homogen. Mit beiden Beinen fest auf dem Boden drückt die Schwerkraft Sie mit konstanter Erdbeschleunigung  $g$  nach unten. Gemäß Äquivalenzprinzip haben Sie den Eindruck, Sie säßen in einer Rakete, die relativ zu einem Inertialsystem (frei fallendes Bezugssystem “abstürzender Fahrstuhl”) nach oben beschleunigt. Aus Sicht des abstürzenden Fahrstuhls sind Sie ein beschleunigter Beobachter.

- (c) Zeigen Sie, dass Rindlers Gleichzeitigkeitsschnitte in den Minkowskikoordinaten des Inertialsystems Geraden sind, die sich in einem Punkt  $O$  mit Koordinaten  $t_0, x_0 - c^2/g$  schneiden. Ohne Beschränkung der Allgemeinheit wählen Sie  $t_0 = 0$  und  $x_0 = c^2/g$ . Der Punkt  $O$  hat dann Minkowskikoordinaten  $(0, 0)$ . Skizzieren Sie Rindlers Weltlinie nebst ausgesuchter Gleichzeitigkeitsschnitte (incl. Schnitte für  $\tau = \pm\infty$ ) in der  $xt$ -Ebene der Minkowskikoordinaten des Inertialsystems.
- (d) Der in (c) ausgewiesene Punkt  $O$  definiert eine Singularität von Rindlers Raumzeit: für ihn währt das Ereignis  $O$  ewig. Überzeugen Sie sich davon, dass sich aus Rindlers Sicht die Singularität immer in räumlicher Entfernung  $c^2/g$  befindet. Welchen Wert hat diese Entfernung für die Erdbeschleunigung  $g = 9,81\text{m/sec}^2$ ?
- (e) Rindlers Gleichzeitigkeitsschnitte partitionieren seine Raumzeit in vier Bereiche: Ereignisse unterhalb  $\tau = +\infty$  können ihn beeinflussen, aber nur Ereignisse oberhalb  $\tau = -\infty$  können von ihm beeinflusst werden. “Zwei-Weg Kommunikation” ist daher nur im Quadranten  $\tau = \infty < t < \tau = -\infty$  möglich, während Ereignisse im komplementären Quadranten  $\tau = +\infty < t < \tau = -\infty$  absolut unzugänglich sind, kurz “hinter dem Horizont”. Mehr noch: zwei Ereignisse dieses Quadranten, die im Inertialsystem zeitartig nacheinander angeordnet sind, sind aus Rindlers Sicht zeitartig voreinander angeordnet: in diesem Quadranten ist aus seiner Sicht die Kausalbeziehung ‘invertiert’ (Tod vor Geburt). Ereignisse im Quadranten  $t < \tau = \pm\infty$  liegen aus Rindlers Sicht vor der Zeit – sie können nicht datiert werden. Ereignisse im Quadranten  $t > \tau = \pm\infty$  liegen aus seiner Sicht nach der Zeit – auch sie können nicht datiert werden.
- (f) Rindler errichtet sein Bezugssystem  $\bar{x}, \tau$ , bestehend aus räumlichen Markierungen, die in regelmäßigen Abständen links und rechts von ihm angebracht, und relativ zu ihm in Ruhe sind. Als Zeitstandard verwendet er seine Eigenzeit  $\tau$ . Er selbst legt seine Ortskoordinaten fest  $\bar{x} = 0$ . Geben Sie den Kartenwechsel von Minkowskikoordinaten  $(x, t)$  zu den Erdlingskoordinaten  $(\bar{x}, \tau)$  an. Wie drückt sich der Minkowskiabstand  $ds^2$  in seinen Koordinaten aus?
- (g) Eine andere Geschichte: Zwei Raketen, in einem Inertialsystem zunächst ruhend nacheinander angeordnete, die durch eine unwägbare Schnur verbunden sind, starten zur gleichen Zeit mit gleicher Beschleunigung  $g$  ( $= \text{const.}$  im jeweiligen Bezugssystem der Raketen). Nach einer Zeit  $T$  ist Brennschluss. Frage: ist nach Brennschluss die Schnur gerissen oder nicht? Noch ’ne Frage: was ist eigentlich der Unterschied zu (f)?