

## Übung 11

### Anwesenheitsaufgaben (19./20.12.2019)

#### A 11.1 Lorentztransformation

Von zwei äquivalenten Inertialsystemen  $K$  und  $K'$  bewege sich  $K'$  – von  $K$  aus gesehen – in positiver  $x$ -Richtung mit der Geschwindigkeit  $v$ . Die räumlichen Koordinatenachsen in  $K$  und  $K'$  sollen parallel zueinander verlaufen und die beiden Nullpunkte zu den Zeiten  $t = t' = 0$  zusammenfallen.

- (a) Zeigen Sie, dass aufgrund der raum-zeitlichen Isotropie und Homogenität und wegen der Äquivalenz der Inertialsysteme (1. Postulat der Relativität) die allgemeinsten Transformationen zwischen den Raum-Zeit-Koordinaten  $(x, y, z, t)$  und  $(x', y', z', t')$  durch die lineare Transformation

$$x' = f(v^2)x - vf(v^2)t; \quad t' = g(v^2)t - vh(v^2)x; \quad y' = y; \quad z' = z \quad (1)$$

mit der Umkehrung

$$x = f(v^2)x' + vf(v^2)t'; \quad t = g(v^2)t' + vh(v^2)x'; \quad y = y'; \quad z = z' \quad (2)$$

gegeben ist, wobei  $f$ ,  $g$  und  $h$  Funktionen von  $v^2$  sind. Die  $x'$ - und  $x$ -Gleichungen sind in ihrer Struktur durch die Definition der Relativbewegung der beiden Inertialsysteme bestimmt, und in den Vorzeichen der Umkehrung spiegelt sich der Rollentausch der beiden Systeme wider.

- (b) Zeigen Sie, dass die ursprüngliche Transformation und ihre Umkehrung nur dann miteinander verträglich sind, wenn

$$f = g \text{ und } f^2 - v^2 fh = 1 \quad (3)$$

- (c) Ein Körper bewege sich in  $K'$  mit der Geschwindigkeit  $u'$  parallel zur  $x'$ -Achse. Zeigen Sie, dass  $K$  die zur  $x$ -Achse parallele Geschwindigkeit  $u$  gegeben ist durch

$$u = \frac{u' + v}{1 + vu'(h/f)} \quad (4)$$

Unter Verwendung des Postulats der universellen Geschwindigkeit  $c$  zeigen Sie ferner, dass  $h = f/c^2$  gelten muss und dass die Lorentz-Transformation das Ergebnis ist.

#### A 11.2: Lichtblitze

Betrachten Sie ein Koordinatensystem  $\bar{S}$ , das zum Zeitpunkt  $t = 0$  deckungsgleich mit dem Inertialsystem  $S$  ist und sich diesem gegenüber mit der Geschwindigkeit  $v$  in positiver  $z$ -Richtung bewegt. Im System  $\bar{S}$  wird zum Zeitpunkt  $\bar{t}_{S1}$  an der Stelle  $(\bar{x}_0, 0, 0)$  ein Lichtblitz ausgesandt. Vom selben Ort wird zum Zeitpunkt  $\bar{t}_{S2}$  erneut ein Lichtblitz ausgesandt.

- (a) Berechnen Sie die Koordinaten  $(x_{S1}, y_{S1}, z_{S1})$  und die Zeit  $t_{S1}$  des Aussendens des ersten Lichtblitzes im System  $S$ .
- (b) Was ist der Zeitpunkt  $t_{E1}$ , an welchem ein im Ursprung von  $S$  ruhender Beobachter den ersten Lichtblitz empfängt?
- (c) Zu welcher Zeit  $t_{E2}$  nimmt derselbe Beobachter den zweiten Lichtblitz wahr?
- (d) Wie sieht die Differenz  $\delta t = t_{E2} - t_{E1}$  als Funktion der Größen  $\bar{t}_{S1}$ ,  $\bar{x}_0$ ,  $v$  und  $\delta \bar{t}_S = \bar{t}_{S2} - \bar{t}_{S1}$  aus? Berechnen Sie das Verhältnis  $\delta t_E / \delta \bar{t}_S$  für den Grenzfall sehr kurz hintereinander ausgesandeter Lichtblitze ( $\delta \bar{t}_S \rightarrow 0$ ).
- (e) Bestimmen Sie die zeitliche Änderung des Abstandes zwischen Sender und Beobachter im Koordinatenursprung in  $S$  zum Zeitpunkt  $t_{S1}$ . Ersetzen Sie mit dem erhaltenen Ergebnis die Zeit  $\bar{t}_{S1}$  im berechneten Grenzwert der vorherigen Teilaufgabe.

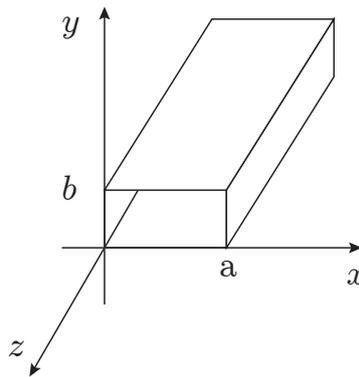


Abbildung 1: Skizze rechteckiger Wellenleiter

## Hausaufgaben (Abgabe: Vorlesung am 07.01.2020)

### H 11.1: Rechteckiger Wellenleiter

Wir betrachten eine monochromatische Welle, die sich in einen rechteckigen Wellenleiter, mit der Höhe  $a$ , der Breite  $b$  und  $a \geq b$  (siehe Abbildung 1), in  $z$ -Richtung ausbreitet. Nehmen Sie an, dass der Wellenleiter ein perfekter Leiter ist, sodass das elektrische Feld auf den Wänden des Leiters verschwindet.

- (a) Verwenden Sie die Wellengleichung

$$\vec{E}(x, y, z, t) = \vec{E}_0(x, y) \exp(i(kz - \omega t)) \quad (5)$$

$$\vec{B}(x, y, z, t) = \vec{B}_0(x, y) \exp(i(kz - \omega t)) \quad (6)$$

und die Maxwell-Gleichungen, um die entkoppelten Gleichungen für  $E_{0z}$  und  $B_{0z}$  zu erhalten:

$$\left[ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + (\omega/c)^2 - k^2 \right] E_{0z} = 0, \quad (7)$$

$$\left[ \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + (\omega/c)^2 - k^2 \right] B_{0z} = 0. \quad (8)$$

- (b) Wir betrachten im Folgenden den Fall  $B_z = 0$ , die auftretenden Wellen heißen „transversale magnetische“ Welle (**TM**). Bestimmen Sie mit Hilfe des Separationsansatz

$$E_z(x, y) = X(x)Y(y) \quad (9)$$

das transversale elektrische Feld. Die Lösung heißt **TM**<sub>*mn*</sub> Mode.

*Tipp:* Leiten Sie sich die Randbedingungen darüber her, dass  $\vec{E}^{\parallel} = 0$  auf dem Rand des Leiters gilt.

- (c) Geben Sie die Wellenzahl  $k$  an und schreiben Sie diese als

$$k = \frac{1}{c} \sqrt{\omega^2 - \omega_{mn}^2}, \quad (10)$$

wobei  $\omega_{mn}$  als *Cutoff Frequenz* bezeichnet wird. Verwenden Sie diese und bestimmen Sie damit die Phasen-

$$v_{\text{ph}} = \frac{\omega}{k}, \quad (11)$$

und die Gruppengeschwindigkeit

$$v_{\text{gr}} = \frac{1}{dk/d\omega}. \quad (12)$$

## H 11.2: Strahlung einer langsamen Punktladung

Betrachten Sie eine Punktladung am Ort  $\vec{r}_0(t)$  mit Geschwindigkeit  $\vec{v}(t)$  (sei  $|\vec{v}| \ll c$ ).

- (a) Zeigen Sie für die Ladungs- und Stromdichtenverteilungen, dass

$$\rho(\vec{r}, t) = q \delta^{(3)}(\vec{r} - \vec{r}_0(t)) \quad (13)$$

und

$$\vec{j}(\vec{r}, t) = \rho(\vec{r}, t) \dot{\vec{r}}_0 \quad (14)$$

gelten.

- (b) Zeigen Sie, dass die elektromagnetischen Potentiale in Lorenz-Eichung wie folgt lauten:

$$\begin{aligned} \Phi(\vec{r}, t) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|} \frac{1}{1 - \frac{\vec{r} - \vec{r}_0(t')}{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|} \cdot \frac{\vec{v}(t')}{c}} \Bigg|_{t'=t - \frac{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|}{c}}, \\ \vec{A}(\vec{r}, t) &= \Phi(\vec{r}, t) \frac{1}{c} \frac{\vec{v}(t')}{c} \Bigg|_{t'=t - \frac{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|}{c}}. \end{aligned}$$

Finden Sie dazu in der Delta-Distribution eine geeignete Substitution.

Durch die implizite Retardierung  $t' = t - \frac{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|}{c}$  sind diese Potentiale kompliziert, da die Retardierung nur eine Bestimmungsgleichung für  $t'$  ist, d.h. nicht nach  $t'$  aufgelöst ist. Jedoch:

- (c) Weit weg von der Ladung ( $r \gg |\vec{r}_0|$ ) vereinfacht sich diese Retardierung zur expliziten Form  $t' = t - \frac{r}{c}$ . Zeigen Sie, dass mit der zusätzlichen Annahme  $v \ll c$  die führenden Terme der beiden Potentiale lauten:

$$\begin{aligned} \Phi(\vec{r}, t) &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{1}{r} + \frac{1}{r^2} \vec{\beta}_{\text{ret}} \cdot \vec{r} + \mathcal{O}(\vec{\beta}_{\text{ret}}^2) \right\}, \\ \vec{A}(\vec{r}, t) &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c} \frac{1}{r} \vec{\beta}_{\text{ret}} + \mathcal{O}(\vec{\beta}_{\text{ret}}^2). \end{aligned}$$

wobei  $\vec{\beta}_{\text{ret}} = \frac{\vec{v}(t-r/c)}{c}$ .

- (d) Zeigen Sie, dass die Felder lauten

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c} \frac{1}{r} \hat{e}_r \times (\hat{e}_r \times \dot{\vec{\beta}}_{\text{ret}}) + \mathcal{O}\left(\frac{1}{r^2}\right), \quad (15)$$

$$\vec{B}(\vec{r}, t) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c^2} \frac{1}{r} \dot{\vec{\beta}}_{\text{ret}} \times \hat{e}_r + \mathcal{O}\left(\frac{1}{r^2}\right) = \hat{e}_r \times \frac{1}{c} \vec{E}. \quad (16)$$

Die Ladung strahlt also nur, wenn sie beschleunigt wird.

- (e) Wie ist die Strahlung polarisiert?

## H 11.3: Die Lorentzgruppe

Betrachten Sie den *Minkowski-Raum*  $\mathbb{R}^{1,3}$  mit der *Minkowski-Metrik*  $g = \text{diag}(1, -1, -1, -1)$  und dem Skalarprodukt

$$\langle x, y \rangle \doteq \sum_{\mu, \nu=0}^3 g_{\mu\nu} x^\mu y^\nu = x^0 y^0 - x^1 y^1 - x^2 y^2 - x^3 y^3 = c^2 t t' - \vec{x} \cdot \vec{y} \quad (17)$$

für *Vierervektoren*

$$x = \begin{pmatrix} x^0 \\ \vec{x} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} ct \\ \vec{x} \end{pmatrix}. \quad (18)$$

Ab jetzt verwenden wir die *Einstein'sche Summenkonvention* und summieren implizit über doppelt vorkommende Indizes (ohne Summenzeichen). Ein Vierervektor wird folgendermaßen klassifiziert

$$\langle x, x \rangle \begin{cases} < 0, & \text{raumartig} \\ = 0, & \text{lichtartig} \\ > 0, & \text{zeitartig} . \end{cases}$$

- (a) Motivieren Sie die Definition von raum-, licht- und zeitartig.  
 (b) Warum betrachtet man als Symmetrietransformation von Raum und Zeit nur lineare Abbildungen  $x \mapsto \Lambda x$  (in Komponenten  $x^\mu \mapsto \Lambda^\mu_{\nu} x^\nu$ )?  
 (c) Zeigen Sie, dass die Forderung nach Konstanz der Lichtgeschwindigkeit auf

$$\langle x, x \rangle = 0 \implies \langle \Lambda x, \Lambda x \rangle = 0$$

als Bedingung an  $\Lambda$  führt und zeigen Sie, dass diese Bedingung durch

$$\langle \Lambda x, \Lambda y \rangle = a(\Lambda) \langle x, y \rangle$$

mit einem Faktor  $a(\Lambda)$ , der von  $\Lambda$  abhängen kann, erfüllt wird.

- (d) Warum darf man  $a(\Lambda) = 1$  setzen?

Man kann zeigen, dass die Bedingungen in c) äquivalent sind. Daher nennt man eine lineare Abbildung  $\Lambda : \mathbb{R}^{1,3} \rightarrow \mathbb{R}^{1,3}$  *Lorentztransformation*, falls

$$\langle x, y \rangle = \langle \Lambda x, \Lambda y \rangle \quad \forall x, y \in \mathbb{R}^{1,3} . \quad (19)$$

- (e) Folgern Sie die *Isometriebedingung*

$$\Lambda^T g \Lambda = g \quad (20)$$

und vergleichen Sie mit der für orthogonale Matrizen.

- (f) Wie kann man räumliche Drehungen als Lorentztransformation interpretieren?  
 (g) Zeigen Sie, dass die diskreten Transformationen Zeitumkehr  $T = \text{diag}(-1, 1, 1, 1)$  und Parität  $P = \text{diag}(1, -1, -1, -1)$  Lorentztransformationen sind.  
 (h) Folgern Sie aus der definierenden Eigenschaft in Gleichung (19), dass  $|\Lambda^0_0| \geq 1$  und  $\det \Lambda = \pm 1$ .  
 (i) Was bedeutet  $\Lambda^0_0 < 0$ ?  
 (j) Zeigen Sie, dass die Lorentztransformation eine Gruppe bilden, und zwar die sog. *Lorentzgruppe*  $\mathcal{L} = O(1, 3)$ , welche in vier Zweige zerfällt:

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_+^\uparrow : & \quad \Lambda^0_0 \geq 1 \quad , \quad \det \Lambda = +1 \\ \mathcal{L}_-^\uparrow : & \quad \Lambda^0_0 \geq 1 \quad , \quad \det \Lambda = -1 \\ \mathcal{L}_-^\downarrow : & \quad \Lambda^0_0 \leq -1 \quad , \quad \det \Lambda = -1 \\ \mathcal{L}_+^\downarrow : & \quad \Lambda^0_0 \leq -1 \quad , \quad \det \Lambda = +1 \end{aligned}$$

Wenn  $\Lambda^0_0 \geq 1$  so heißt  $\Lambda$  *orthochron*, ist  $\Lambda^0_0 \leq -1$  so *antichron*. Falls  $\det \Lambda = +1$ , so nennt man  $\Lambda$  *eigentlich*, entsprechend für  $\det \Lambda = -1$  *uneigentlich*. Die Gruppe der eigentlichen Lorentztransformationen  $\mathcal{L}_+ \doteq \mathcal{L}_+^\uparrow \cup \mathcal{L}_+^\downarrow$  ist  $SO(1, 3)$ .

- (k) Wie erhält man aus der eigentlich orthochronen Gruppe die anderen Zweige?

Frohe Weihnachten und einen guten Rutsch!