Zentrum für Astronomie der Universität Heidelberg & Institut für Theoretische Physik

Björn Malte Schäfer

Anja Butter

(3)

Theoretische Physik III: Elektrodynamik

Wintersemester 2020/2021

9. Übungsblatt

Ausgabe 08.12.2020 - Besprechung 25.01-28.01.2021

1. Lösung:

(a)

$$E = m\gamma c^2 = \frac{m}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}c^2 \tag{1}$$

Für $v \ll c$ gilt

$$E = \frac{m}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} c^2 \tag{2}$$

$$= \frac{m}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}} c^2 |_{v=0} + m \frac{v}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{3/2}} |_{v=0} \cdot v + \frac{1}{2} m \left(\frac{1}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{3/2}} + \frac{3\frac{v^2}{c^2}}{(1 - \frac{v^2}{c^2})^{5/2}} \right) |_{v=0} \cdot v^2$$

$$=mc^2 + \frac{1}{2}m \cdot v^2 \tag{4}$$

(b)

$$\frac{E_{3/4}}{E_0} = \gamma \tag{5}$$

$$=\frac{1}{\sqrt{1-\left(\frac{3}{4}\right)^2}}\tag{6}$$

$$=\frac{4}{\sqrt{7}}\tag{7}$$

$$=1.5$$

$$\frac{E_{9/10}}{E_0} = \gamma {9}$$

$$=\frac{1}{\sqrt{1-\left(\frac{9}{10}\right)^2}}\tag{10}$$

$$=\frac{10}{\sqrt{19}}\tag{11}$$

$$=2.3\tag{12}$$

2. Lösung:

Die Geschwindigkeitskomponenten des Lichts, wie sie Beobachter 1 bzw. 2 messen sind :

$$u_x = -c\cos\theta, \quad u_y = -c\sin\theta \tag{13}$$

bzw.

$$u'_x = -c\cos\theta', \quad u'_y = -c\sin\theta'. \tag{14}$$

Setzt man dies in die angegebene Geschwindigkeits-Transformation ein, erhält man

$$-c\cos\theta = \frac{-c\cos\theta' + v}{1 + \frac{-c\cos\theta'v}{c^2}} \to \cos\theta = \frac{\cos\theta' - v/c}{1 - (v/c)\cos\theta'}$$
(15)

und

$$-c\sin\theta = \frac{-c\sin\theta'}{\gamma(1 + \frac{-c\cos\theta'v}{c^2})} \to \sin\theta = \frac{\sin\theta'}{\gamma(1 - (v/c)\cos\theta')}$$
(16)

Benutzt man nun die angegebene Identität: $\tan\left(\frac{\theta}{2}\right) = \frac{\sin\theta}{1+\cos\theta}$, erhält man

$$\tan\left(\frac{\theta}{2}\right) = \frac{\frac{\sin\theta'}{\gamma(1-(v/c)\cos\theta')}}{1+\frac{\cos\theta'-v/c}{1-(v/c)\cos\theta'}} = \frac{1}{\gamma} \frac{\sin\theta'}{1-(v/c)\cos\theta'+\cos\theta'-(v/c)}$$
$$= \frac{1}{\gamma} \frac{1}{1-(v/c)} \frac{\sin\theta'}{1+\cos\theta'} = \sqrt{\frac{c+v}{c-v}} \tan\left(\frac{\theta'}{2}\right)$$
(17)

wobei
$$\gamma = \frac{1}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$
.

Daher sieht der Beobachter, der sich schneller auf die Quelle zubewegt (also der in S'), einen kleineren Winkel. Man beachte: Die Geschwindigkeit der Quelle spielt bei dieser relativen Beziehung keine Rolle, wohl aber bei den Absolutwinkeln.

3. Lösung:

(a)

$$UU^{\dagger} = \exp(i\alpha_k A_k) \exp(i\alpha_j A_j)^{\dagger} \tag{18}$$

$$= \exp(i\alpha_k A_k) \exp(-i\alpha_j^* A_j^{\dagger}) \tag{19}$$

$$= \exp(i\alpha_k A_k) \exp(-i\alpha_j A_j^{\dagger}) \leftarrow \alpha_j \in \mathbb{R}$$
 (20)

$$= \exp(i\alpha_k(A_k - A_i^{\dagger})) \leftarrow A \text{ hermitesch}$$
 (21)

$$= 1 \tag{22}$$

(b) U unit $\ddot{a}r \rightarrow U^{\dagger} = U^{-1}$

$$U^{\dagger} \exp(iA)U = U^{\dagger} \sum_{n} \frac{(iA)^{n}}{n!} U \tag{23}$$

$$=\sum_{n}\frac{i^{n}}{n!}U^{\dagger}A^{n}U\tag{24}$$

$$= \sum_{n} \frac{i^n}{n!} U^{\dagger} (AUU^{\dagger})^n U \tag{25}$$

$$=\sum_{n}\frac{i^{n}}{n!}(U^{\dagger}AU)^{n} \tag{26}$$

$$=\exp(iU^{\dagger}AU)\tag{27}$$

(c)

$$\det A = \overline{\det A^{\dagger}} \tag{28}$$

$$= \overline{\det(-A)} \tag{29}$$

$$= (-1)^n \overline{\det A} \tag{30}$$

$$= (-1)^n \det A \leftarrow A \in \mathbb{R} \tag{31}$$

(32)

 $\rightarrow \det A \neq 0$ kann nur eine Lösung sein falls n gerade ist. Falls A nicht reel ist, ergeben sich weiter Lösungen, wenn die Determinante imaginär ist.

(d) Wir können ablesen, dass

$$a = \alpha + \gamma \tag{33}$$

$$b = \beta + \delta \tag{34}$$

$$c = \beta - \delta \tag{35}$$

$$d = \alpha - \gamma \tag{36}$$

Anders ausgedrückt ist

$$\begin{pmatrix} a \\ b \\ c \\ d \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 1 \\ 0 & 1 & 0 & -1 \\ 1 & 0 & -1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \\ \gamma \\ \delta \end{pmatrix}$$
 (37)

Die Determinante der Abbildung ist -4. Somit ist die Abbildung invertierbar und jede Matrix A kann eindeutig durch die Koeffizienten $(\alpha, \beta, \gamma, \delta)$ bestimmt werden.

(e) Zunächst stellen wir fest, dass

$$\sigma_0 = 1 = \sigma_0^2 = \sigma_1^2 = \sigma_2^2 = -\sigma_3^2 \tag{38}$$

und
$$\sigma_0 \sigma_i = \sigma_i \sigma_0 = \sigma_i$$
 für $i \in [0, 1, 2, 3]$ (39)

Desweiteren ist

$$\sigma_1 \sigma_2 = -\sigma_2 \sigma_1 = -\sigma_3 \tag{40}$$

$$\sigma_1 \sigma_3 = -\sigma_3 \sigma_1 = -\sigma_2 \tag{41}$$

$$\sigma_2 \sigma_3 = -\sigma_3 \sigma_2 = \sigma_1 \tag{42}$$

Somit verschwindet die Spur (Trace) $\text{Tr}(\sigma_i \sigma_j)$ für $i \neq j$ und es ergibt sich:

$$Tr(A\sigma_m) = Tr(\sum_n \alpha_n \sigma_n \sigma_m)$$
(43)

$$= \sum_{n} \alpha_n \operatorname{Tr}(\sigma_n \sigma_m) \tag{44}$$

$$= \alpha_m \text{Tr}(\sigma_m^2) \tag{45}$$

Damit erhalten wir

$$\alpha_m = \frac{\text{Tr}(A\sigma_m)}{\text{Tr}(\sigma_m^2)} = \begin{cases} \frac{1}{2}\text{Tr}(A\sigma_m) & \text{für } n = 0, 1, 2\\ -\frac{1}{2}\text{Tr}(A\sigma_m) & \text{für } n = 3 \end{cases}$$
(46)