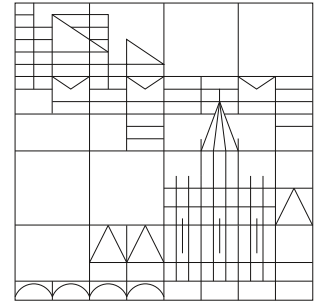


UNIVERSITÄT KONSTANZ
 Fachbereich Physik
 Prof. Georg Maret (Experimentalphysik)
 Raum P 1009, Tel. (07531)88-4151
 E-mail: Georg.Maret@uni-konstanz.de
 Prof. Dr. Matthias Fuchs (Theoretische Physik)
 Raum P 907, Tel. (07531)88-4678
 E-mail: matthias.fuchs@uni-konstanz.de



**Theorieübungen zur Physik III: Integrierter Kurs
 Wintersemester 2010/2011**

Übungsblatt 12, Ausgabe 26.01.2011, abzugeben am 02.02.2011
 Besprechung in den Übungen vom 04.02.2011

26. Relativistische Teilchen-Kollision; (11 Punkte)

Wir betrachten die elastische Kollision von zwei Teilchen der Ruhemasse m . Nehmen Sie dabei an, dass das zweite Teilchen im Laborsystem ruht. Wir bezeichnen die Viererimpulse der Teilchen vor dem Stoß mit $p_1^\mu = (E_1/c, \mathbf{p}_1)$ und $p_2^\mu = (E_2/c, \mathbf{p}_2)$. Als Raumkomponenten bezeichnen wir \mathbf{p}_1 und \mathbf{p}_2 .

- (a) i. Geben Sie zunächst allgemein eine geeignete Transformation Λ^ν_μ an, um den Vierervektor $p^\mu = (E/c, \mathbf{p})$ in einem Bezugssystem mit Geschwindigkeit $\mathbf{v} = v\hat{\mathbf{z}}$ darzustellen. Wie sieht $p'^\mu = \Lambda^\mu_\nu p^\nu$ aus? (1 Punkt)
- ii. Im Laborsystem soll sich (vor dem Stoß) das einfallende Teilchen in z -Richtung bewegen, während das zweite Teilchen ruht. Wie sehen die entsprechenden Viererimpulse p_1^μ und p_2^μ aus?
 Im Schwerpunktsystem soll die Raumkomponente des Gesamtimpulses $p'^\mu = p_1'^\mu + p_2'^\mu$ gerade null sein. Welche Bedingung lässt sich daraus für den Parameter $\beta = \frac{v}{c}$ der Transformation ins Schwerpunktsystem ableiten? (*Hinweis: Wählen Sie die Richtung von \mathbf{v} so, dass sich $\beta > 0$ ergibt.*) Welcher Zusammenhang zwischen der Gesamtenergie $E = E_1 + E_2$ und p_1 folgt damit? Mit welchem Faktor hängen die Energien E und E' in Laborsystem und Schwerpunktsystem zusammen? (1 Punkt)
- (b) Die Kollision im Schwerpunktsystem ist in der Abbildung schematisch dargestellt.

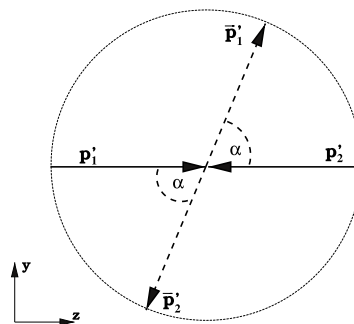


Abbildung: Teilchen mit den Raumkomponenten \mathbf{p}'_1 und \mathbf{p}'_2 kollidieren im Schwerpunktsystem. Das Ergebnis des Stoßes ist durch $\bar{\mathbf{p}}'_1$ und $\bar{\mathbf{p}}'_2$ dargestellt.

- i. Welches Bild ergibt sich im Laborsystem? Dort bezeichnen wir den Winkel zwischen dem Raumvektor $\bar{\mathbf{p}}_1$ des ersten Teilchens (nach der Kollision) und der z -Achse mit ϑ . Ist ϑ größer oder kleiner als der entsprechende Winkel α im Laborsystem? Warum? (1 Punkt)

- ii. Finden Sie nun die Transformation aus dem Schwerpunktsystem zurück ins Laborsystem. Nutzen Sie diese, um den Ausdruck

$$\tan \vartheta = \frac{|\bar{\mathbf{p}}_1'| \sin \alpha}{\gamma |\bar{\mathbf{p}}_1'| \cos \alpha + \beta \gamma \bar{E}_1'/c}$$

herzuleiten.

(1 Punkt)

- iii. Verwenden Sie die in Teil (a) gefundenen Eigenschaften der Transformation ins Schwerpunktsystem, um die folgenden Transformationsgleichungen aufzustellen. Welche Bedeutung hat M ?

$$|\mathbf{p}_1'| = \frac{m |\mathbf{p}_1|}{M}, \quad E_1' = \frac{m}{M} E$$

Hinweis: Sie benötigen dazu unter anderem den Zusammenhang zwischen E und E_1 , und zwischen E_1 und p_1 .

- iv. Beweisen Sie nun mit Hilfe des Energie- und Impulssatzes den angegebenen Ausdruck des Winkels ϑ als Funktion von α .

$$\vartheta(\alpha) = \arctan \left(\frac{\sin \alpha}{\gamma(\cos \alpha + 1)} \right)$$

Hinweis: Begründen und verwenden Sie, dass im Schwerpunktsystem $|\mathbf{p}_1'| = |\bar{\mathbf{p}}_1'|$ und $E_1' = \bar{E}_1'$ gilt.

(2 Punkte)

- (c) Betrachten Sie den klassischen ($v \ll c$) und ultrarelativistischen ($v \approx c$) Grenzfall. Skizzieren und interpretieren Sie die Abhängigkeit des Winkels ϑ von α .
- (d) In einer inelastischen Kollision zweier Protonen ($m_p = 938,3 \text{ MeV}/c^2$) soll obendrein noch ein π^0 -Meson ($m_{\pi^0} = 135,0 \text{ MeV}/c^2$) entstehen (neben den beiden Protonen). Auf welche Geschwindigkeit muß das erste Proton im Laborsystem mindestens beschleunigt werden?

(1 Punkt)

(2 Punkte)

Hinweis: Betrachten Sie die Gesamtviererimpulse in Labor- und Schwerpunktsystem und nutzen Sie die Invarianz des Skalarprodukts unter Lorentztransformation ($p_\mu p^\mu = p'_\mu p'^\mu$)

27. Thomas-Präzession; (9 Punkte)

Führt man zwei spezielle Lorentztransformationen hintereinander aus, deren Geschwindigkeitsvektoren nicht in dieselbe Richtung zeigen, dann erhält man nicht wieder eine einfache *spezielle* Lorentztransformation. Die resultierende Transformation besteht aus einer speziellen Lorentztransformation gefolgt von einer Raumdrehung. Im folgenden soll dies am vereinfachten Fall, dass die erste Transformation in x -Richtung, die zweite danach senkrecht dazu in y -Richtung erfolgt, analysiert werden.

- (a) i. Führen Sie die beiden speziellen Lorentztransformationen hintereinander durch, um die Matrix T_ν^μ der resultierenden Transformation zu erhalten. Dabei sei die Geschwindigkeit des Inertialsystems IS' relativ zu IS $u\hat{\mathbf{x}}$, die von IS' relativ zu IS' sei $v\hat{\mathbf{y}}$.

(1 Punkt)

Hinweis: Die z -Komponente wird durch die beiden Lorentztransformationen nicht verändert, so dass man in der ganzen Aufgabe mit 3×3 -Matrizen rechnen kann.

- ii. Wir nehmen nun an, dass $T = R(\alpha)L(\mathbf{w})$ gilt, wobei R eine Drehmatrix zum Winkel α (um die z -Achse) und L eine spezielle Lorentztransformation zur Relativgeschwindigkeit \mathbf{w} ist.

Überlegen Sie sich welche Komponenten von $L(\mathbf{w})$ von der Drehung $R(\alpha)$ unverändert gelassen werden. Bestimmen Sie dadurch $\gamma(w)$ und zeigen Sie, dass sich für den Betrag w der resultierenden Relativgeschwindigkeit folgendes ergibt:

$$w = c \sqrt{1 - \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right)} \quad (1 \text{ Punkt})$$

- iii. Eine Beobachtung nebenbei: Ist Ihr Ergebnis symmetrisch in u und v ? Hätten Sie das selbe Ergebnis erhalten, wenn Sie zuerst in y - und danach in x -Richtung transformiert hätten? Fällt Ihnen eine weitere Koordinatentransformation ein, bei der die Reihenfolge eine ähnliche Rolle spielt? (1 Punkt)
- (b) Eine spezielle Lorentztransformation $L(\mathbf{w})$ in die Richtung $\mathbf{w} = w_x \hat{\mathbf{x}} + w_y \hat{\mathbf{y}}$ (wobei $w^2 = w_x^2 + w_y^2$) erhält man aus der bekannten Transformation entlang der x -Richtung, indem man zuerst das Koordinatensystem so dreht, dass \mathbf{w} parallel zu $\hat{\mathbf{x}}$ liegt, dann entlang x transformiert, und danach die Drehung des Koordinatensystems rückgängig macht. (1 Punkt)
- Bestimmen Sie zunächst die Drehmatrix R , die zu der gewünschten Drehung von \mathbf{w} führt. *Hinweis:* Dabei muss gelten $w \hat{\mathbf{x}} = R\mathbf{w}$.
 - Zeigen Sie nun durch Hintereinanderausführung von Drehung, Lorentztransformation und Rückdrehung, dass (z -Komponente ist wieder weggelassen)

$$L(\mathbf{w}) = \begin{pmatrix} \gamma(w) & -\gamma(w) \frac{w_x}{c} & -\gamma(w) \frac{w_y}{c} \\ -\gamma(w) \frac{w_x}{c} & 1 + (\gamma(w) - 1) \frac{w_x^2}{w^2} & (\gamma(w) - 1) \frac{w_x w_y}{w^2} \\ -\gamma(w) \frac{w_y}{c} & (\gamma(w) - 1) \frac{w_x w_y}{w^2} & 1 + (\gamma(w) - 1) \frac{w_y^2}{w^2} \end{pmatrix}.$$

(1 Punkt)

- iii. In Teilaufgabe (a)(ii) haben Sie überlegt, welche Komponenten von $L(\mathbf{w})$ sich durch die Drehung nicht ändern. Bestimmen Sie nun mit Hilfe des Ergebnisses von (a)(i) die x - und y -Komponente von \mathbf{w} . Verifizieren Sie hiermit nochmals den Betrag w . (*Hinweis:* Das Ergebnis lautet $w_x = u$ und $w_y = v/\gamma(u)$). (1 Punkt)
- (c) Durch einen Vergleich der beiden Ergebnisse, kann der Winkel α der nachgeschalteten räumlichen Rotation bestimmt werden. Dies ist im allgemeinen Fall trotz der speziellen Geometrie immer noch algebraisch etwas aufwändig.

Deswegen soll folgende Vereinfachung betrachtet werden: Die zweite Relativgeschwindigkeit v sei klein gegenüber u . Wegen $v \ll u < c$ werden im Folgenden also nur Terme in linearer Ordnung in $\frac{v}{u}$ und $\frac{v}{c}$ benötigt.

- Zeigen Sie zunächst, dass in dieser Näherung $\gamma(v) \approx 1$, $\gamma(w) \approx \gamma(u) \equiv \gamma$ und $w \approx u$ gilt und bestimmen Sie die Rotationsmatrix $R(\alpha)$ in erster Ordnung in α . (1 Punkt)
- Vergleichen Sie nun T aus Teil (a) mit $R(\alpha)L(\mathbf{w})$ und zeigen Sie, dass diese (in erster Ordnung in $\frac{v}{u}$ und $\frac{v}{c}$) für $\alpha = \frac{\gamma-1}{\gamma} \frac{v}{u}$ übereinstimmen. (2 Punkte)

Diese Drehung um den Winkel α bezeichnet man als *Thomas-Präzession*. Sie gibt an, wie sich das momentane Ruhesystem eines Massenpunktes während seiner Bewegung verdreht. Das Ergebnis spielte eine wichtige Rolle zum Verständnis der relativistischen Korrekturen im Energiespektrum des Wasserstoffatoms.