

## Klassische Theoretische Physik II

Vorlesung: Prof. Dr. K. Melnikov – Übung: Dr. H. Frellesvig, Dr. R. Rietkerk

### Übungsblatt 7

Ausgabe: 01.06.18 – Abgabe: 08.06.18 before 09:30 – Besprechung: 12.06.18

#### Aufgabe 1: Streuung an einer Oberfläche

5 Punkte

In der Vorlesung haben wir den Wirkungsquerschnitt für die Streuung eines Teilchens an einer massiven Kugel berechnet. In dieser Aufgabe betrachten wir die elastische Streuung von, von  $z = +\infty$  mit Anfangsgeschwindigkeit parallel zur  $z$ -Achse kommenden, Teilchen an einem massiven Objekt, beschrieben durch die Punkte

$$\{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 \mid \sqrt{x^2 + y^2} \leq b \sin\left(\frac{z}{a}\right) \text{ and } 0 \leq z \leq \pi a\}. \quad (1)$$

Das heißt der Rand des Objektes ist eine Rotationsfläche um die  $z$ -Achse, welche durch

$$\rho(z) = b \sin\left(\frac{z}{a}\right) \text{ für } 0 \leq z \leq \pi a, \quad (2)$$

generiert wird. Die Parameter  $a$  und  $b$  sind positiv.

- (a) Skizzieren Sie die Rotationsfläche. Zeichnen Sie den Pfad eines Teilchens mit Stoßparameter  $0 < \rho < b$  und deuten Sie den Streuwinkel  $\chi$  an. Zeigen Sie mit Hilfe der Skizze, dass der halbe Streuwinkel mit der Steigung der Fläche zusammenhängt:

$$\tan\left(\frac{\chi}{2}\right) = \frac{d\rho(z)}{dz}. \quad (3)$$

- (b) Leiten Sie aus Gleichung (3) das Verhältnis zwischen dem Stoßparameter und dem Streuwinkel

$$\rho(\chi) = \sqrt{b^2 - a^2 \tan^2\left(\frac{\chi}{2}\right)} \quad (4)$$

her.

- (c) Berechnen Sie den differentiellen Wirkungsquerschnitt

$$\frac{d\sigma}{d\chi} = 2\pi\rho(\chi) \left| \frac{d\rho(\chi)}{d\chi} \right|. \quad (5)$$

- (d) Was sind die minimalen und maximalen Werte des Streuwinkels,  $\chi_{\min}$  und  $\chi_{\max}$ , welche den Stoßparametern  $\rho \rightarrow b$  und  $\rho \rightarrow 0$  entsprechen?

- (e) Berechnen Sie den totalen Wirkungsquerschnitt

$$\sigma = \int_{\chi_{\min}}^{\chi_{\max}} d\chi \frac{d\sigma}{d\chi}. \quad (6)$$

Können Sie das einfache Ergebnis für  $\sigma$  geometrisch begründen?

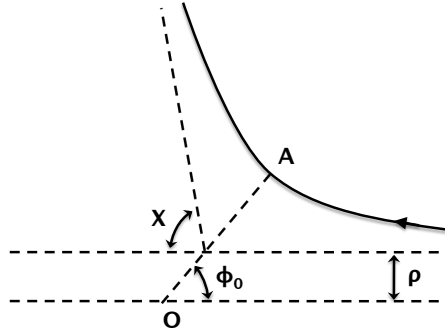


Abbildung 1: Definition des Stossparameters  $\rho$ , Streuwinkels  $\chi$  und Winkels  $\phi_0$  in Aufgabe 2.

## Aufgabe 2: Streuung am $1/r^2$ Potenzial

5 Punkte

In der Vorlesung wurde die Streuung an einem Coulomb-Potenzial  $U(r) = \pm\alpha/r$  besprochen und die berühmte Rutherfordformel

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{\alpha}{4E}\right)^2 \frac{1}{\sin^4(\chi/2)}, \quad (1)$$

hergeleitet, wobei  $d\Omega = 2\pi \sin(\chi)d\chi$  ist. In dieser Aufgabe berechnen wir den Wirkungsquerschnitt für die Streuung an einem stärker lokalisierten, abstoßenden Potenzial,

$$U(r) = \alpha/r^2 \quad \text{with } \alpha > 0. \quad (2)$$

Der Streuwinkel ist durch  $\chi = |\pi - 2\phi_0|$  gegeben, wobei

$$\phi_0 = \int_{r_{\min}}^{\infty} dr \frac{\rho/r^2}{\sqrt{1 - \rho^2/r^2 - U(r)/E}}. \quad (3)$$

Die untere Grenze  $r_{\min}$  ist gleich dem Abstand zwischen dem Ursprung und dem Wendepunkt  $A$ , siehe Abbildung 1.

- (a) Geben Sie die Definition für  $r_{\min}$  an. Zeigen Sie, dass in diesem Fall  $r_{\min} = \sqrt{\rho^2 + \alpha/E}$ .
- (b) Führen Sie das Integral in Gleichung (3) aus und zeigen Sie, dass ein Teilchen mit Energie  $E$  und Stossparameter  $\rho$  mit dem Winkel

$$\chi = \pi \left( 1 - \frac{1}{\sqrt{1 + \alpha/(E\rho^2)}} \right), \quad (4)$$

abgelenkt wird.

- (c) Invertieren Sie Gleichung (4) um  $\rho = \rho(\chi)$  zu bestimmen. Zeigen Sie, dass der differentielle Wirkungsquerschnitt, definiert in Gleichung (5) in der vorherigen Aufgabe, durch

$$\frac{d\sigma}{d\chi} = \frac{2\pi^3\alpha}{E} \frac{\pi - \chi}{\chi^2(2\pi - \chi)^2}, \quad (5)$$

gegeben ist.

- (d) Skizzieren Sie den differentiellen Wirkungsquerschnitt als Funktion von  $\chi$  zwischen  $\chi = 0$  und  $\chi = \pi$ . Was ist die Funktion für  $\chi \rightarrow 0$ ? Ist der totale Wirkungsquerschnitt endlich oder divergent?

### Aufgabe 3: Teilcheneinfang

10 Punkte

In dieser Aufgabe sind wir an einem Prozess interessiert, in dem ein Teilchen von weit weg herkommt und sich für  $t \rightarrow \infty$  zum Ursprung  $r = 0$  bewegt. Anders gesagt, das Teilchen wird durch das zentrale Potenzial eingefangen.

- (a) Die charakteristische Eigenschaft dieses Problems ist, dass es *keinen* Wendepunkt gibt. Zeigen Sie, dass dies impliziert, dass die Energie  $E$  größer als das effektive Potenzial  $U_{\text{eff}}(r) = U(r) + E\rho^2/r^2$  sein muss:

$$E - U_{\text{eff}}(r) > 0 \quad \text{für alle } r. \quad (1)$$

- (b) Damit Gleichung (1) gültig ist, muss  $U_{\text{eff}}(r)$ , insbesondere für  $r \rightarrow 0$ , endlich sein. Zeigen Sie, dass Teilcheneinfang nur möglich ist wenn  $U(r)$  wie  $-\beta/r^2$ , mit  $\beta > E\rho^2$ , nach  $-\infty$  geht oder wenn  $U(r)$  proportional zu  $-1/r^n$  mit  $n > 2$  ist.

Betrachten wir ein anziehendes Potenzial  $U(r) = -\beta/r^2$  mit  $\beta > 0$ .

- (c) Berechnen Sie das effektive Potenzial  $U_{\text{eff}}(r)$  und skizzieren Sie es für die zwei Fälle  $\beta > E\rho^2$  und  $\beta < E\rho^2$ .
- (d) Was sind die minimalen und maximalen Werte des Stossparameters, für die Teilcheneinfang stattfindet? Berechnen Sie den totalen Wirkungsquerschnitt für Teilcheneinfang,

$$\sigma = \int d\sigma = \int d\rho 2\pi\rho. \quad (2)$$

Betrachten wir jetzt das Potenzial  $U(r) = \alpha/r - \beta/r^2$  mit  $\alpha > 0$  und  $\beta > E\rho^2$ .

- (e) Skizzieren Sie das effektive Potenzial  $U_{\text{eff}}(r)$  in diesem Fall.
- (f) Berechnen Sie den maximalen Wert  $U_0$  des effektiven Potentials.
- (g) Damit ein Teilchen das Zentrum erreichen kann, muss die Energie echt größer als  $U_0$  sein. Zeigen Sie, dass dies eine obere Grenze an den Stossparameter impliziert:

$$\rho^2 < \frac{\beta}{E} - \frac{\alpha^2}{4E^2}. \quad (3)$$

- (h) Nutzen Sie den Fakt, dass der Stossparameter positiv ist, um herzuleiten, dass

$$E > \frac{\alpha^2}{4\beta}, \quad (4)$$

damit ein Teilchen das Zentrum erreichen kann.

(i) Zeigen Sie, dass der totale Wirkungsquerschnitt für Teilcheneinfang durch

$$\sigma = \begin{cases} \pi \left( \frac{\beta}{E} - \frac{\alpha^2}{4E^2} \right) & \text{falls } E > \frac{\alpha^2}{4\beta} , \\ 0 & \text{falls } E < \frac{\alpha^2}{4\beta} , \end{cases} \quad (5)$$

gegeben ist.