

Prof. Sabine Klapp

Dr. Alexander Carmele, Dr. Malte Selig, Arne Zantop

**12. Übungsblatt – Quantenmechanik II****Abgabe: Do. 30.01.2020 bis 12:00 Uhr, Briefkasten ER-Gebäude**

Bei den schriftlichen Ausarbeitungen werden ausführliche Kommentare zum Vorgehen erwartet. Dafür gibt es auch Punkte! Die Abgabe soll in Dreiergruppen erfolgen.

**Aufgabe 22 (7 Punkte):** *Zweite Ordnung Born und Yukawa-Potential*

Wir betrachten die Streuung einer einfallenden ebenen Welle  $\phi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r})$  an einem Potential  $V(\mathbf{r})$ . Die Lösung der stationären Schrödinger-Gleichung kann formal als

$$\psi_{\mathbf{k}}^{\pm}(\mathbf{r}) = \phi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) + \int d\mathbf{r}' \langle \mathbf{r} | \hat{G}_0^{\pm}(E) | \mathbf{r}' \rangle V(\mathbf{r}') \psi_{\mathbf{k}}^{\pm}(\mathbf{r}')$$

geschrieben werden, mit der Green'schen Funktion in 3D:  $\langle \mathbf{r} | \hat{G}_0^{\pm}(E) | \mathbf{r}' \rangle = -\frac{m}{2\pi\hbar^2} \frac{e^{\pm ik|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}}{|\mathbf{r}-\mathbf{r}'|}$ .

- (a) Lösen Sie diese Integralgleichung formal bis einschließlich zweiter Ordnung im Potential unter Verwendung der Born'schen Näherung. Gehen Sie davon aus, dass  $r \gg r'$  ist und bringen Sie Ihr Ergebnis in die Form  $\psi_{\mathbf{k}}^+(\mathbf{r}) = \phi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}) + f^+(k \mathbf{e}_r, \mathbf{k}) \frac{e^{ikr}}{r}$  mit

$$\begin{aligned} f^+(k \mathbf{e}_r, \mathbf{k}) = & -\frac{m}{2\pi\hbar^2} \int d\mathbf{r}' e^{i\mathbf{q}\cdot\mathbf{r}'} V(\mathbf{r}') \\ & - \frac{m}{2\pi\hbar^2} \int d\mathbf{r}' e^{-ikr'\cdot\mathbf{e}_r} \cdot V(\mathbf{r}') \cdot \int d\mathbf{r}'' \langle \mathbf{r}' | \hat{G}_0^{\pm}(E) | \mathbf{r}'' \rangle V(\mathbf{r}'') \cdot \phi_{\mathbf{k}}(\mathbf{r}'') \\ & + \mathcal{O}(V^3), \end{aligned}$$

mit  $\mathbf{q} = \mathbf{k} - k\mathbf{e}_r$ .

- (b) Berechnen Sie für das Yukawa-Potential  $V(\mathbf{r}) = \frac{\alpha}{r} \cdot e^{-r/R_0}$  die erste Ordnung von  $f^+(k \mathbf{e}_r, \mathbf{k})$ . Zeigen Sie, dass sich daraus für  $R_0 \rightarrow \infty$  die Rutherford'sche Streuformel  $\frac{d\sigma}{d\Omega} = \frac{m^2 \alpha^2}{4k^4 \hbar^4} \frac{1}{\sin^4(\theta/2)}$  ergibt. *Hinweis:* Definieren Sie dazu  $\mathbf{q} = \mathbf{k} - k\mathbf{e}_r$  und erläutern Sie mithilfe einer Skizze die Gültigkeit von  $q = 2k \sin(\theta/2)$ , wobei  $\theta$  der Winkel zwischen  $\mathbf{k}$  und  $\mathbf{r}$  ist.

**Aufgabe 23 (3 Punkte):** *Streuung am Delta-Potential*

Berechnen Sie mit Hilfe der Lippmann-Schwinger-Gleichung in einer Raumdimension die Streuung einer ebenen Welle an dem singulären Potential  $V(x) = g\delta(x)$ .

**Bitte Rückseite beachten! →**

**Aufgabe 24 (10 Punkte):** *Hamiltonfunktion des elektromagnetischen Feldes*

In der vorliegenden Aufgabe soll die Hamiltonfunktion des elektromagnetischen Feldes berechnet werden. Gehen Sie dabei folgendermaßen vor:

1. Beginnen Sie mit der Lagrangedichte für den Vakuumfall (keine Ströme, keine Ladungen) in der 4er-Schreibweise  $\mathcal{L} = -\frac{1}{4\mu} F^{\alpha\beta} F_{\alpha\beta}$ . Der Feldtensor des elektromagnetischen Feldes ist wie folgt definiert:

$$F_{\alpha\beta} = \begin{pmatrix} 0 & \frac{E_x}{c_0} & \frac{E_y}{c_0} & \frac{E_z}{c_0} \\ -\frac{E_x}{c_0} & 0 & -B_z & B_y \\ -\frac{E_y}{c_0} & B_z & 0 & -B_x \\ -\frac{E_z}{c_0} & -B_y & B_x & 0 \end{pmatrix}.$$

Zeigen Sie, dass die Lagrangedichte explizit folgende Form annimmt:  $\mathcal{L} = \frac{\epsilon_0}{2} (\mathbf{E}^2 - c_0^2 \mathbf{B}^2)$ . Verwenden Sie hierfür die Minkowski-Metrik:  $\eta^{\mu\nu} = \text{Diag}(1, -1, -1, -1)$ .

2. Um die Euler-Lagrange-Gleichung anzuwenden, drücken Sie die Lagrangedichte mit Hilfe des Vektorpotentials aus:  $F_{\mu\nu} = \partial_\mu A_\nu - \partial_\nu A_\mu$ , wobei  $A_\mu = (\phi/c_0, -A_x, -A_y, -A_z)$  und  $\partial_\mu = (\partial_t/c_0, \partial_x, \partial_y, \partial_z)$ . Verwenden Sie die Euler-Lagrange-Gleichung:

$$\partial_\alpha \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial (\partial_\alpha A_\beta)} - \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial A_\beta} = 0,$$

um die inhomogenen Maxwellgleichungen zu bestätigen:  $\nabla \cdot \mathbf{E} = 0$  und  $\nabla \times \mathbf{B} = c_0^{-2} \partial_t \mathbf{E}$ .

3. Leiten Sie nun explizit die Hamiltonfunktion des elektromagnetischen Feldes mittels der Legendretransformation her:

$$H = \int d^3r (\Pi^\mu (\partial_0 A_\mu) - \mathcal{L}) = \int d^3r \frac{\epsilon_0}{2} (\mathbf{E}^2 + c_0^2 \mathbf{B}^2), \quad \Pi^\mu = \frac{\partial \mathcal{L}}{\partial (\partial_0 A_\mu)}.$$