Prof. Dr. Harald Engel Dipl. Phys. Mathias Hayn Wassilij Kopylov, M.Sc. Jan Totz, M.Sc.

## 11. Übungsblatt - Quantenmechanik II

## Abgabe: Di. 5. 2. 2013 bis 18:00 Uhr im Briefkasten am Ausgang des ER-Gebäudes

Bei den schriftlichen Ausarbeitungen werden ausführliche Kommentare zum Vorgehen erwartet. Dafür gibt es auch Punkte! Die Abgabe soll in 3er-Gruppen erfolgen. Bitte geben Sie Ihre Namen, Matrikelnummern und das Tutorium an!

## Aufgabe 24 (7 Punkte): Beyond Born

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

$$\psi(\vec{r}) = \phi_{\vec{k}}(\vec{r}) + \frac{2m}{\hbar^2} \int d^3r' G^+(\vec{r} - \vec{r'}) U(\vec{r'}) \Psi(\vec{r'})$$
 (1)

geschrieben werden, mit der Green'schen Funktion in 3d:  $G^+(\vec{r}-\vec{r}')=-\frac{1}{4\pi}\frac{\exp(ik|\vec{r}-\vec{r}'|)}{|\vec{r}-\vec{r}'|}$ .

1. Lösen Sie diese Integralgleichung formal bis einschließlich zweiter Ordnung unter Verwendung der Born'schen Näherung. Gehen Sie auch davon aus, dass  $r\gg r'$  ist. Bringen Sie Ihr Ergebnis in die Form  $\psi(\vec{r})=\phi_{\vec{k}}(\vec{r})+\frac{\exp(ikr)}{r}\cdot f(\vec{r})$  mit

$$f(\vec{r}) = -\frac{m}{2\pi\hbar^2} \int d^3r' U(r') e^{i\vec{q}\cdot\vec{r}'} -\frac{m^2}{\pi\hbar^4} \int d^3r' e^{-ik\vec{r}'\cdot\vec{e}_r} \cdot U(r') \cdot \int d^3r'' G^+(r',r'') U(r'') \cdot \phi_{\vec{k}}(\vec{r}'') + O(U^3), \quad (2)$$

wobei  $\vec{q} = \vec{k} - k\vec{e_r}$ .

2. Berechnen Sie für das Yukawa-Potential  $U=\frac{\alpha}{r}\cdot e^{-r/R_0}$  die erste Ordnung von  $f(\vec{r})$ . Zeigen Sie, dass sich daraus für  $R_0\to\infty$  die Rutherfordsche 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  $\vec{q}=\vec{k}-k\vec{e}_r$  und erläutern Sie mithilfe einer Skizze die Gültigkeit von  $q=2k\sin(\theta/2)$ .

**Aufgabe 25 (7 Punkte):** *Green'sche Funktionen im Tight-Binding-Modell*Betrachten Sie in dieser Aufgabe das Tight-Binding-Modell. Der Hamilton-Operator ist durch

$$\hat{H} = -J \sum_{j=1}^{N} (\hat{c}_{j}^{\dagger} \hat{c}_{j+1} + \text{h.c.}) - \mu \sum_{j=1}^{N} \hat{c}_{j}^{\dagger} \hat{c}_{j}$$
(3)

gegeben. Summiert wird hier über eine endliche aber große Anzahl N von Gitterplätzen, wobei der (N+1)-te Gitterplatz wieder mit dem ersten Gitterplatz identifiziert wird. Es gilt  $J, \mu > 0$  und  $\hat{c}_i$   $(\hat{c}_i^\dagger)$  vernichtet (erzeugt) ein Fermion am i-ten Gitterplatz. Der Abstand zweier Gitterplätze sei mit a bezeichnet.

(a) Zeigen Sie, dass der Hamilton-Operator im Impulsraum diagonal ist, d.h.,

$$\hat{H} = \sum_{k} \varepsilon_k \, \hat{d}_k^{\dagger} \, \hat{d}_k \tag{4}$$

und dass  $\varepsilon_k=\alpha_1\cos(ka)+\alpha_2$ ; geben Sie die Konstanten  $\alpha_1$  und  $\alpha_2$  an. Summiert wird hier über die diskreten Impulse  $k=\frac{2\pi}{Na}(-\frac{N}{2}+n)$   $(n=1,2,\ldots,N)$ . Dabei sind die Operatoren  $\hat{d}_k$  wie üblich definiert über  $\hat{d}_k=\sum_{j=1}^N \langle k|j\rangle\,\hat{c}_j$ , mit den Ein-Teilchen-Wellenfunktionen (ebene Wellen)  $\varphi_{p_k}(x_j)=\langle j|k\rangle=N^{-1/2}\mathrm{e}^{ikja}$ .

- 11. Übung TPV WS12/13
  - (b) Bestimmen Sie nun die Ein-Teilchen-Green'sche-Funktion

$$G^{+}(i,j;z) = \lim_{\epsilon \to 0^{+}} \langle 0|\hat{c}_{i}\,\hat{R}_{\epsilon}^{+}(z)\,\hat{c}_{j}^{\dagger}|0\rangle\,,\,\,\hat{R}_{\epsilon}^{+}(z) = \frac{1}{z - \hat{H} + i\epsilon}$$
 (5)

mit dem Vakuum  $|0\rangle$  mit  $\hat{c}_j |0\rangle = 0, \ \forall j.$  Sie können sich dabei auf den Parameterbereich  $\gamma^2 < 1$ , mit  $\gamma := \frac{z+\mu}{2J}$  beschränken.

Bonusaufgabe 26 (10 Zusatzpunkte): Streuung am kugelsymmetrischen Potential Untersuchen Sie in dieser Aufgabe die Streuung an dem kugelsymmetrischen Potential

$$V(r) = \begin{cases} -V_0 : r \le a \\ 0 : r > a, \end{cases}$$
 (6)

mit  $V_0 > 0$  und a > 0.

Die sphärischen Bessel-Funktionen der ersten (zweiten) Art,  $j_{\ell}(kr)$  ( $y_{\ell}(kr)$ ), bilden die reguläre (irreguläre) Lösung der freien radialen Schrödinger-Gleichung,

$$\left[ \frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}r^2} + \frac{2}{r} \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}r} - \frac{\ell(\ell+1)}{r^2} + k^2 \right] R_{\ell}(r) = 0.$$
 (7)

Hier ist  $k=\sqrt{2mE/\hbar^2}$  und die Definition und Eigenschaften der sphärischen Bessel-Funktionen können Sie Kapitel 10 des Buchs Abramowitz-Stegun: "Handbook of Mathematical Functions" entnehmen (dieses ist unter http://people.math.sfu.ca/~cbm/aands/toc.htm frei verfügbar).

(a) Nehmen Sie

$$R_{\ell}(r) = \begin{cases} A_{\ell} j_{\ell}(qr) & : r \leq a \\ B_{\ell} [j_{\ell}(kr) \cos \delta_{\ell} - y_{\ell}(kr) \sin \delta_{\ell}] & : r > a \end{cases}$$
 (8)

als Ansatz für den radialen Anteil der Wellenfunktion. Dabei ist  $\delta_\ell=\delta_\ell(k)$  die Streuphase. Begründen Sie kurz diesen Ansatz, bestimmen Sie q und erklären Sie die Bedeutung von  $\delta_\ell$ , indem Sie das Verhalten für große r untersuchen.

(b) Zeigen Sie, dass für die Streuphase

$$\tan \delta_{\ell} = \frac{ka \, j_{\ell}(qa) \, j_{\ell}'(ka) - qa \, j_{\ell}'(qa) \, j_{\ell}(ka)}{ka \, j_{\ell}(qa) \, y_{\ell}'(ka) - qa \, j_{\ell}'(qa) \, y_{\ell}(ka)} \tag{9}$$

gilt. Hier ist  $j'_{\ell}(x) = \mathrm{d}j_{\ell}(x)/\mathrm{d}x$  und entsprechendes für  $y_{\ell}$ .

(c) Untersuchen und erklären Sie das Verhalten von  $\delta_{\ell}$  für  $E \to \infty$ .

Die Streuphase hängt mit der Streuamplitude  $f(k,\theta)$  mittels  $f(k,\theta) = \sum_{\ell=0}^{\infty} (2\ell+1) \frac{\mathrm{e}^{i\delta_{\ell}} \sin \delta_{\ell}}{k} P_{\ell}(\cos \theta)$  zusammen. Hierbei sind  $P_{\ell}(x)$  die Legendre-Polynome.

(d) Beweisen Sie, dass für den Streuquerschnitt  $\sigma = \int d\Omega |f(k,\theta)|^2$  gilt:

$$\sigma = \sum_{\ell=0}^{\infty} \sigma_{\ell} = \frac{4\pi}{k^2} \sum_{\ell=0}^{\infty} (2\ell + 1) \sin^2 \delta_{\ell}. \tag{10}$$

- (e) Zeigen Sie, dass bei niedriger Energie,  $E \to 0$ , der Streuquerschnitt im Allgemeinen durch den Beitrag  $\sigma_0$  dominiert wird, dass jedoch für bestimmte Werte von  $V_0a^2$  dieser Beitrag verschwindet.
- (f) Zeichnen Sie  $\sigma_{\ell}$  ( $\ell=0,1,2$ ) als Funktion von ka für verschiedene Potentialtiefen  $V_0$ . Stellen Sie dabei insbesondere das Verhalten aus Aufgabenteil (e) dar.