

## Theoretische Physik D - Quantenmechanik SS 2005

### Übungsblatt 3 - Lösung

Dieses Dokument ist mit L<sup>A</sup>T<sub>E</sub>X erstellt worden. Es besitzt keinen Anspruch auf Vollständigkeit oder Richtigkeit und darf daher auch nicht als Referenzquelle verwendet werden.

© by Viktor Mauch

## Aufgabe 1

### (i) Anschlussbedingungen für $\Psi(x)$ und $d\Psi/dx$

$$\begin{aligned}V(x) &= -V_0\delta(x) \quad \text{mit: } V_0 > 0 \\E\Psi(x) &= -\frac{\hbar^2}{2m}\Psi''(x) - V_0\delta(x)\Psi(x) \\ \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dx E\Psi(x) &= -\frac{\hbar^2}{2m} \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dx \Psi''(x) - V_0 \int_{-\epsilon}^{\epsilon} dx \delta(x)\Psi(x)\end{aligned}$$

für  $\epsilon \rightarrow 0$  folgt:

$$0 = -\frac{\hbar^2}{2m}(\Psi'(\epsilon) - \Psi'(-\epsilon)) - V_0\Psi(0)$$

Daraus ergeben sich folgende Anschlussbedingungen (für  $\epsilon \rightarrow 0$ ):

$$\Psi(\epsilon) = \Psi(-\epsilon) \tag{1}$$

$$\Psi'(\epsilon) - \Psi'(-\epsilon) = -\frac{2mV_0}{\hbar^2}\Psi(0) \tag{2}$$

### (ii) Reflexions- und Transmissionskoeffizient

$$\Psi(x) = \begin{cases} e^{ikx} + Be^{-ikx} & x < 0 \\ Ce^{ikx} & x > 0 \end{cases}$$

aus (1) folgt:  $C = 1 + B$

$$\text{aus (2) folgt:} \quad ik(C - (1 - B)) = -\frac{2mV_0}{\hbar^2} \underbrace{(1 + B)}_{=C=\Psi(0)}$$

Berechnung von B:

$$\text{mit } B = C - 1: \quad 2ikB = -\frac{2mV_0}{\hbar^2}(1 + B)$$

$$B \left( ik + \frac{mV_0}{\hbar^2} \right) = -\frac{mV_0}{\hbar^2}$$

$$B = \frac{-\frac{mV_0}{\hbar^2}}{ik + \frac{mV_0}{\hbar^2}} = \frac{1}{1 - i\frac{k\hbar^2}{mV_0}}$$

Berechnung von C:

$$\text{mit } C = B + 1: \quad ik(2C - 2) = -\frac{2mV_0}{\hbar^2}C$$

$$C \left( 2ik + \frac{2mV_0}{\hbar^2} \right) = 2ik$$

$$C = \frac{ik}{ik + \frac{mV_0}{\hbar^2}} = \frac{1}{1 - i\frac{mV_0}{\hbar^2 k}}$$

$$\Rightarrow \quad R = |B|^2 = \frac{1}{1 + \frac{k^2\hbar^4}{m^2V_0^2}} \quad T = |C|^2 = \frac{1}{1 + \frac{m^2V_0^2}{\hbar^2k^2}}$$

$$R + T = \frac{\left(1 + \frac{m^2V_0^2}{\hbar^2k^2}\right) + \left(1 + \frac{k^2\hbar^4}{m^2V_0^2}\right)}{\left(1 + \frac{k^2\hbar^4}{m^2V_0^2}\right) \cdot \left(1 + \frac{m^2V_0^2}{\hbar^2k^2}\right)} = \frac{2 + \frac{m^2V_0^2}{\hbar^4k^2} + \frac{k^2\hbar^4}{m^2V_0^2}}{1 + \frac{m^2V_0^2}{\hbar^4k^2} + \frac{k^2\hbar^4}{m^2V_0^2} + 1} = \underline{\underline{1}}$$

## Aufgabe 2

$$V(x) = -V_0\delta(x) \quad \text{mit: } V_0 > 0$$

$$\Psi(x) = \begin{cases} Ae^{\kappa x} & x < 0 \\ Be^{-\kappa x} & x > 0 \end{cases}$$

Es gelten die selben Anschlussbedingungen wie in Aufgabe 1:

$$\text{aus (1) folgt:} \quad A = B$$

$$\text{aus (2) folgt:} \quad -\kappa B - \kappa A = -\frac{2mV_0}{\hbar^2}A$$

$$\Rightarrow \quad \kappa = \frac{mV_0}{\hbar^2}$$

Normierung von  $\Psi(x)$ :

$$\begin{aligned} 1 &= \int_{-\infty}^{+\infty} dx |\Psi(x)|^2 \\ 1 &= \int_{-\infty}^0 dx |Ae^{\kappa x}|^2 + \int_0^{\infty} dx |Ae^{-\kappa x}|^2 \\ 1 &= \left[ A^2 \frac{1}{2\kappa} e^{2\kappa x} \right]_{-\infty}^0 + \left[ A^2 \frac{1}{-2\kappa} e^{2\kappa x} \right]_0^{\infty} \\ 1 &= A^2 \frac{1}{2\kappa} - A^2 \frac{1}{-2\kappa} \\ \Rightarrow \quad A &= \sqrt{\kappa} = \frac{\sqrt{mV_0}}{\hbar} \end{aligned}$$

Da wir hier nur eine Bedingung für den Betrag von  $A$  erhalten, besitzt die allgemeine Lösung noch eine Freiheit, die komplexe Phase  $e^{i\Phi}$ . Daraus folgt für die Lösung der Wellenfunktion:

$$\Psi(x) = \frac{\sqrt{mV_0}}{\hbar} \begin{cases} e^{\frac{mV_0}{\hbar^2} x} e^{i\Phi} & x < 0 \\ e^{-\frac{mV_0}{\hbar^2} x} e^{i\Phi} & x > 0 \end{cases}$$

### Aufgabe 3

$$V(x) = \begin{cases} -V_0 \delta(x+d) & x < 0 \\ +\infty & x \geq 0 \end{cases} \quad V_0 > 0$$

$$\Psi(x) = \begin{cases} Ae^{\rho x} & x \leq -d \\ B_1 e^{-\rho x} + B_2 e^{\rho x} & x \geq -d \\ 0 & x \geq 0 \end{cases}$$

Es gelten folgende Anschlussbedingungen:

$$\Psi_{II}(0) = 0 \quad (3)$$

$$\Psi_I(-d) = \Psi_{II}(-d) \quad (4)$$

$$\Psi'_{II}(-d) - \Psi'_I(-d) = -\frac{2mV_0}{\hbar^2} \Psi_{I,II}(-d) \quad (5)$$

Die Bedingung (5) folgt aus der Integration in den Grenzen  $(-d - \epsilon)$  bis  $(-d + \epsilon)$  analog zur Aufgabe 1(i).

$$\begin{aligned} \text{aus (3) folgt:} & \quad B_1 = B_2 (= B) \\ \text{aus (4) folgt:} & \quad Ae^{-\rho d} = B(e^{\rho d} - e^{-\rho d}) \\ \text{aus (5) folgt:} & \quad B(-\rho e^{\rho d} - \rho e^{-\rho d}) - \rho Ae^{-\rho d} = -\frac{2mV_0}{\hbar^2} Ae^{-\rho d} \end{aligned}$$

Division der letzten Gleichung durch  $-Ae^{-\rho d}$  bzw.  $-B(e^{\rho d} - e^{-\rho d})$  führt schließlich zu:

$$\begin{aligned} \Rightarrow \quad \rho \left( 1 + \frac{e^{\rho d} + e^{-\rho d}}{e^{\rho d} - e^{-\rho d}} \right) &= \frac{2mV_0}{\hbar^2} \\ \rho(1 + \coth \rho d) &= \frac{2mV_0}{\hbar^2} \\ \coth \rho d &= \frac{2mV_0}{\hbar^2 \rho} - 1 \end{aligned}$$

Der  $\coth \rho d$  nähert sich für  $d \rightarrow \infty$  1 an. Für eine Lösung der Gleichung muss daher  $mV_0/\hbar^2 \rho > 1$  erfüllt sein. Für den Abstand  $d$  gilt:

$$d = \frac{1}{\rho} \operatorname{arccoth} \left( \frac{2mV_0}{\hbar^2 \rho} - 1 \right)$$