



3. Übungsblatt

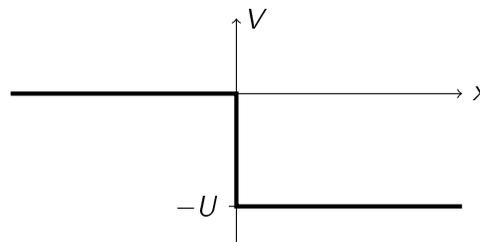
Abgabe: Di, 17.11.2020 bis 09:45 Uhr per Email

Übungsblätter gibt es unter <https://www.tu-braunschweig.de/theophys/lehrveranstaltungen/wintersemester-2020/21/quantenmechanik>.

Aufgaben mit **▲** müssen von Studierenden im Lehramt nicht bearbeitet werden.

13. Reflexion an einer Potentialstufe (5 Punkte)

Wir betrachten die folgende eindimensionale Potentialstufe



d.h.

$$V(x) = \begin{cases} -U & , x > 0 \\ 0 & , x < 0 \end{cases} \quad (1)$$

Lösen Sie die stationäre Schrödingergleichung für $-U < E < 0$ mit folgendem Ansatz

$$\Psi(x) = \begin{cases} Ae^{ikx} + Be^{-ikx} & , x > 0 \\ Ce^{qx} & , x < 0 \end{cases} \quad (2)$$

mit Koeffizienten q und k , sowie Amplituden A , B und C .

- (a) Bestimmen Sie die Koeffizienten q und k .
- (b) Geben Sie den Reflexionskoeffizienten

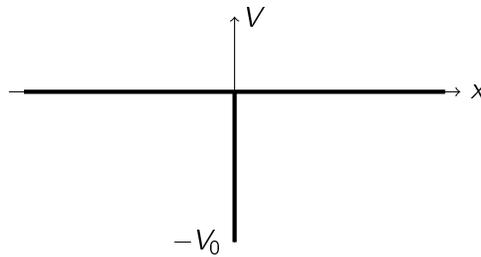
$$R(E) = \frac{A}{B} \quad (3)$$

an, indem Sie die Anschlussbedingungen an der Potentialstufe ausnutzen.

- (c) Skizzieren Sie das Betragsquadrat des Reflexionskoeffizienten $|R(E)|^2$ abhängig von E/U .

Bitte wenden! →

14. δ -Potential (7 Punkte)



Wir betrachten die stationäre Schrödingergleichung

$$\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x) \right) \psi(x) = E \psi(x) \quad (4)$$

für ein attraktives δ -Potential ($V_0 > 0$)

$$V(x) = -V_0 \delta(x). \quad (5)$$

In diesem Fall ist die Wellenfunktion $\psi(x)$ zwar stetig bei $x = 0$, die Ableitung $\frac{\partial \psi}{\partial x}$ springt dort aber aufgrund des δ -förmigen Potentials.

(a) Berechnen Sie die Höhe des Sprungs in der Ableitung der Wellenfunktion

$$\lim_{\epsilon \rightarrow 0} \left(\frac{\partial \psi}{\partial x}(\epsilon) - \frac{\partial \psi}{\partial x}(-\epsilon) \right),$$

indem Sie die Schrödinger-Gleichung (4) in einem kleinen Bereich um $x = 0$ integrieren.

(b) Betrachten Sie den Fall $E < 0$ und diskutieren Sie, wieviele gebundene Lösungen Sie erhalten.

Berechnen Sie die Energie des Grundzustandes und skizzieren Sie die normierte Grundzustandswellenfunktion.

Bitte wenden! →

▲ 15. Kronig-Penney-Modell (10 Punkte)

Ein einfaches Modell für Energiebänder in Festkörpern ist das *Kronig-Penney*-Modell. Es handelt sich hierbei um ein eindimensionales Modell mit folgendem Potential:

$$V(x) = V_0 \sum_{n \in \mathbb{Z}} \delta(x - na). \quad (6)$$

(Man stelle sich darunter eine eindimensionale periodische Anordnung von Atomen im Abstand a vor, die durch unendlich hohe aber unendlich dünne Barrieren der Stärke $V_0 > 0$ voneinander getrennt sind).

- (a) Geben Sie allgemeine Lösungen Ψ_n mit Energie $E > 0$ für die Schrödingergleichung in den Bereichen

$$X_n = \{x \mid na < x < (n+1)a\}. \quad (7)$$

an.

- (b) Bestimmen Sie die Anschlussbedingungen für die Lösungen bei $x = na$, $n \in \mathbb{Z}$.
(c) Aufgrund der Periodizität des Potentials $V(x+a) = V(x)$ kann die Lösung als *Bloch-Welle* angesetzt werden, d.h.

$$\psi(x) = e^{iKx} u_K(x) \quad (8)$$

mit periodischem u_K : $u_K(x+a) = u_K(x)$ und dem sogenannten Kristallimpuls K .

- i. Benutzen Sie den Ansatz der Bloch-Welle, um eine Beziehung zwischen die Koeffizienten der Ψ_n ($n \neq 0$) aus (a) durch die Koeffizienten der Wellenfunktion Ψ_0 auszudrücken.
- ii. Nutzen Sie dann ihre Anschlussbedingungen aus (b), um eine Bestimmungsgleichung für die Energie E in Abhängigkeit vom Kristallimpuls K zu erhalten.

Hinweis: Durch die Periodizität der Bloch-Welle genügt es, die Anschlussbedingungen an einem δ -Potential zu berechnen (z.B für $x = a$). Die Bedingungen werden dann automatisch für alle $x = na$ erfüllt.

Hinweis: Wenn Sie die Anschlussbedingungen als Gleichungssystem der Form $\underline{M}(A_0 \ B_0)^T = (0 \ 0)^T$ mit einer Koeffizientenmatrix \underline{M} aufstellen, besitzt dieses genau dann nicht-triviale Lösungen, wenn $\det \underline{M} = 0$.

- (d) Zeigen Sie mit ihrem Ergebnis aus (c), dass für $V_0 > 0$ nicht alle Energien $E > 0$ eine Lösung besitzen.

Zeigen Sie, dass die oberen Kanten der Energiebänder durch

$$E_{n'} = \frac{\hbar^2 \pi^2}{2ma^2} n'^2 \quad (9)$$

gegeben sind.

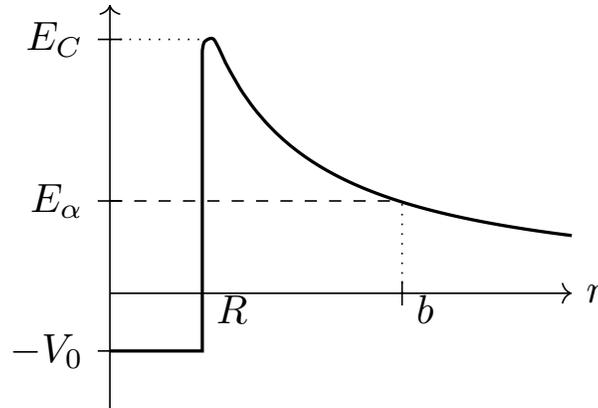
Skizzieren Sie die untersten 3 Energieniveaus als Funktion von Ka für $amV_0/\hbar^2 = 5$.

Bitte wenden! →

16. α -Zerfall (8 Punkte)

Eine bekannte Anwendung der quantenmechanischen Beschreibung des Tunneffekts ist der α -Zerfall. Dabei sendet ein Atomkern ein α -Teilchen aus und zerfällt so in einen anderen Atomkern.

Dies sei hier modelliert als eindimensionales Problem eines α -Teilchens in folgendem Potential:



$$V(r) = \begin{cases} -V_0 & r < R \\ \frac{Z\alpha e^2}{r} & r > R \end{cases} \quad (10)$$

Das α -Teilchen mit Energie $E_\alpha < E_C$ ist im Kernpotential, genähert als Potentialtopf, gebunden, kann dieses aber mithilfe des Tunneffekts verlassen. Dabei muss es die an den Kern mit Radius R anschließende Barriere überwinden, die als Coulomb-artig angenommen werden soll.

Zum Zeitpunkt $t = 0$ liegen n_0 zum α -Zerfall fähige Atome derselben Sorte vor. Innerhalb des Kerns bewegt sich ein α -Teilchen mit der Geschwindigkeit v .

- (a) Leiten Sie das Zerfallsgesetz $n = n_0 e^{-\lambda t}$ her und bestimmen Sie die Zerfallskonstante λ .

Hinweis: Die Transmissionswahrscheinlichkeit $|S|^2$ ist die Wahrscheinlichkeit, dass ein α -Teilchen von links kommend bei $r = b$ erscheint.

- (b) Nutzen Sie die aus der Vorlesung bekannte Näherung $|S(E)|^2 = e^{-2W/\hbar}$, um die Transmissionswahrscheinlichkeit zu berechnen. Nehmen Sie dazu an, die Barriere ende bei $b = \frac{Z\alpha e^2}{E_\alpha}$.

Hinweis: $\int dr \sqrt{\frac{1}{r} - \frac{1}{b}} = r \sqrt{\frac{1}{r} - \frac{1}{b}} - \sqrt{b} \arctan \left(\sqrt{b} \sqrt{\frac{1}{r} - \frac{1}{b}} \right)$.

- (c) Betrachten Sie den Fall $R \ll b \Leftrightarrow E_\alpha \ll E_C$. Geben Sie den Logarithmus der Halbwertszeit $T_{1/2}$ als Funktion von E_α an.
 (d) Bringen Sie Ihr Ergebnis in die Form

$$\ln(T_{1/2}) = AZE_\alpha^{-1/2} - BZ^{2/3} - C. \quad (11)$$

mit Konstanten A , B und C . Nutzen Sie dazu den Zusammenhang $R = 8.4 \cdot 10^{-13} Z^{1/3}$ cm. Bestimmen Sie die Halbwertszeiten von Uran-238 und Radium-222.