

## 2. Tutorium - Quantentheorie I - 19.10.2012 - Lösung

1. Beantworten Sie folgende Fragen aus der Atomphysik:

- a) Die 1. Ionisierungsenergie (=jene Energie, die notwendig ist, um das am schwächsten gebundene Elektron aus dem Atom zu entfernen) des Lithiumatoms im Grundzustand liegt bei  $E_{ion} = 5.391 \text{ eV}$ . Berechnen Sie die Frequenz und die Wellenlänge der elektromagnetischen Strahlung, die in diesem Fall für die Ionisierung mindestens benötigt wird. Um welche Art von Strahlung handelt es sich dabei?
- b) In der Nähe des Atomkerns kann die Energie eines Photons in ein Elektron-Positron-Paar konvertiert werden. Berechnen Sie die minimale Energie des Photons (in MeV), die für diesen Prozess vonnöten ist. Berechnen Sie wiederum die Frequenz und die Wellenlänge der entsprechenden elektromagnetischen Strahlung.
- c) Ein Argon-Ionen-Laser emittiert monochromatisches Licht mit einer Wellenlänge von  $\lambda = 514.5 \text{ nm}$ . Wie viele Photonen werden von dem Laser pro Sekunde emittiert, wenn dieser eine Leistung von  $10 \text{ mW}$  hat?

2. Betrachten Sie ein gebundenes Teilchen der Masse  $m$  im anziehenden Delta-Potential(eindimensionales Problem),

$$H\psi = \left[ -\frac{\hbar^2}{2m}\partial_x^2 - A\delta(x) \right] \psi(x) = E\psi(x), \quad A \in \mathbb{R}^+$$

- a) Leiten Sie die Übergangsbedingung für die Ableitung der Wellenfunktion an  $x = 0$  ab.
- b) Lösen Sie das Eigenwertproblem mittels eines geeigneten Ansatzes für die Eigenfunktionen  $\psi(x)$ .
- c) Skizzieren Sie die Wellenfunktion des Grundzustandes. Gibt es einen ersten angeregten Zustand? Warum (nicht)?
- d) Für welche Werte  $A$  gibt es einen gebundenen Zustand? Berechnen Sie die Grundzustandsenergie und die normierte Grundzustandswellenfunktion

3. Ein Teilchen der Masse  $m$  befinde sich zum Zeitpunkt  $t = 0$  in einer Falle der Länge und Breite  $d$  (2-dimensionales Problem,  $d, V_0 \in \mathbb{R}^+$ ),

$$\left[ -\frac{\hbar^2}{2m}(\partial_x^2 + \partial_y^2) + V(x) + V(y) \right] \psi(x, y) = E\psi(x, y), \quad V(\xi) \begin{cases} \infty & \xi < 0 \\ -V_0 & 0 < \xi < d \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

- Skizzieren Sie das Potential und machen Sie einen Ansatz für die zeitunabhängige Lösung des Problems. Nutzen Sie die Separation in  $x$  und  $y$  Koordinaten und stellen Sie die Übergangsbedingungen auf.
- Geben Sie die implizite Gleichung für die Eigenenergien des Hamiltonoperators an.
- Bestimmen Sie graphisch die Eigenenergien des Systems. Geben Sie Bedingungen für die Existenz gebundener Zustände an. Skizzieren Sie den Verlauf der Wellenfunktion für die drei niedrigsten Energieniveaus (keine Rechnung).
- Geben Sie den Entartungsgrad der niedrigsten zwei Energieniveaus an. (Der Grad der Entartung  $M$  eines Eigenwertes  $E_n$  ist gegeben durch die Anzahl von zueinander linear unabhängigen Eigenvektoren  $[\phi_n(x)]_i$ , die demselben Eigenwert  $E_n$  zugeordnet sind.)
- Wie verschieben sich die Energieeigenwerte als Funktion von  $V_0$ ? Interpretieren Sie Ihre Lösung physikalisch.

Zu Kreuzen: 1, 2, 3ab, 3cde

1. a)  $E_{\text{photon}} = h\nu$

$$p = \frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda} \quad h = 6.626 \cdot 10^{-34} \text{ Js} \quad c = 3 \cdot 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

$$E_{\text{ph}} = h\nu \rightarrow \nu = \frac{E_{\text{ph}}}{h} = \frac{8.6256 \cdot 10^{-19} \text{ J}}{6.626 \cdot 10^{-34} \text{ Js}} = 1.3017 \cdot 10^{15} \frac{1}{\text{s}}$$

$$1\text{eV} = 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$E_{\text{ion}} = 5.391\text{eV} = 5.391 \cdot 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ J} = 8.6256 \cdot 10^{-19} \text{ J}$$

$$\frac{h\nu}{c} = \frac{h}{\lambda} \rightarrow \lambda = \frac{c}{\nu} = \frac{3 \cdot 10^8 \text{ m/s}}{1.3 \cdot 10^{15} \text{ 1/s}} = 2.3 \cdot 10^{-7} \text{ m} \quad (\text{UV})$$

b)  $E_{\text{photon}} \xrightarrow{\text{in}}$  Elektron-Positronenpaar

Ruheenergie  $E_0 = m_0 \cdot c^2$

Elektron( $e^-$ ):  $m = 9.1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$

Positron( $e^+$ ):  $m = 9.1 \cdot 10^{-31} \text{ kg}$

$$E_{0,e^+,e^-} = m_0 \cdot c^2 = 9.1 \cdot 10^{-31} \cdot 3 \cdot (10^8)^2 = 8.19 \cdot 10^{-14} \text{ kg} \frac{\text{m}^2}{\text{s}^2} [\text{J}]$$

$$1\text{MeV} = 1 \cdot 10^6 \cdot 1.6 \cdot 10^{-19} \text{ J} = 1.6 \cdot 10^{-13} \text{ J}$$

$$E_{0,e^+,e^-} = 8.19 \cdot 10^{-14} \frac{\text{MeV}}{\text{J}} = 0.511875 \text{ MeV} \rightarrow e^+, e^- \} 2 \cdot 0.5118 \text{ MeV} = \\ = E_{\text{min}} = 1.02375 \text{ MeV}$$

$$E = h\nu \rightarrow \nu = \frac{E_{\text{min}}}{h} = 2.47 \cdot 10^{20} \frac{1}{\text{s}}$$

$$\lambda = \frac{c}{\nu} = 1.21 \cdot 10^{-12} \text{ m} \quad (\gamma\text{-Strahlung})$$

c)  $\lambda = 514.5 \text{ nm}$

$$\nu = \frac{c}{\lambda} = \frac{3 \cdot 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}}{514.5 \cdot 10^{-9} \text{ m}} = 5.8 \cdot 10^{14} \frac{1}{\text{s}}$$

$$E_{\text{photon}} = h\nu = 6.626 \cdot 10^{-34} \cdot 5.8 \cdot 10^{14} = 38.430 \cdot 10^{-20} \text{ J} = \text{Energie eines Photons}$$

$$P = \frac{\Delta W}{\Delta t} \rightarrow \Delta W = P \cdot \Delta t = 0.01 \text{ J}$$

$$\Delta W = n \cdot E_{\text{photon}} \rightarrow n = \frac{\Delta W}{E_{\text{photon}}} = \frac{0.01 \text{ J}}{38.43 \cdot 10^{-20} \text{ J}} =$$

$$= 2.6 \cdot 10^{16} \text{ Photonen pro Sekunde}$$

2. a) - d) **Übergangsbedingung:**

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) + V(x)\psi(x) = E\psi(x)$$

Um symmetrisches Intervall  $[-\varepsilon; \varepsilon]$  um  $x = 0$  integrieren:

$$\begin{aligned} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) + V(x)\psi(x) dx &= \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} E\psi(x) dx \\ \underbrace{\int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) dx}_{\frac{-\hbar^2}{2m} \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} \psi'' dx = -\frac{\hbar^2}{2m} \psi' \Big|_{-\varepsilon}^{\varepsilon}} + \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} V(x)\psi(x) dx &= \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} E\psi(x) dx \\ -\frac{\hbar^2}{2m} [\psi'(\varepsilon) - \psi'(-\varepsilon)] + \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} -A \delta(x)\psi(x) dx &= \int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} E\psi(x) dx \\ -\frac{\hbar^2}{2m} [\psi'(\varepsilon) - \psi'(-\varepsilon)] - A\psi(0) &= \underbrace{\int_{-\varepsilon}^{\varepsilon} E\psi(x) dx}_{=0 \text{ für } \varepsilon \rightarrow 0} \\ \xrightarrow{\varepsilon \rightarrow 0} -\frac{\hbar^2}{2m} [\psi'(0) - \psi'(-0)] - A\psi(0) &= 0 \\ \psi'(0) - \psi'(-0) + \lambda\psi(0) = 0 \quad \lambda = \frac{2mA}{\hbar^2} \end{aligned}$$

Ansatz:

$$\psi(x) = C_1 \cdot e^{\kappa x} + C_2 \cdot e^{-\kappa x}$$

$$H\psi = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} \psi(x) = E\psi(x)$$

$$\psi'(x) = \kappa \cdot e^{\kappa x} - \kappa \cdot e^{-\kappa x}$$

$$\psi''(x) = \kappa^2 \cdot e^{\kappa x} + \kappa^2 \cdot e^{-\kappa x} = \kappa^2 \psi(x)$$

$$\longrightarrow -\frac{\hbar^2}{2m} \kappa^2 \psi(x) = E\psi(x)$$

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \kappa^2 = E \quad \rightarrow \quad \kappa^2 = -\frac{2mE}{\hbar^2}$$

$\psi(x)$  muss stetig bei  $x = 0$  und normierbar sein

$$x > 0 : \psi_+(x) = C_2 \cdot e^{-\kappa x}$$

$$x < 0 : \psi_-(x) = C_1 \cdot e^{\kappa x}$$

Stetigkeit bei  $x = 0$ :

$$C_1 = C_2 \quad \rightarrow \quad \psi(x) = C_1 \cdot (e^{\kappa x} + e^{-\kappa x})$$

Übergangsbedingung bei  $x = 0$ :

$$\psi'_+(0) - \psi'_-(-0) + \lambda\psi(0) = 0$$

$$-\kappa C e^{-\kappa 0} - \kappa C e^{\kappa 0} + \lambda C e^0 = 0 \quad \rightarrow \quad \kappa = \frac{\lambda}{2}$$

$$\kappa = \sqrt{-\frac{2mE}{\hbar^2}} = \frac{mA}{\hbar^2}$$

$$\sqrt{-\frac{2mE}{\hbar^2}} = \frac{mA}{\hbar^2} \quad \rightarrow \quad E = -\frac{mA^2}{2\hbar^2}$$

$$\psi(x) = C \cdot e^{-\kappa|x|}$$

**Normierung:**

$$\int_{-\infty}^{\infty} |\psi(x)|^2 dx =$$

$$\int_{-\infty}^0 (C e^{\kappa x})^2 dx + \int_0^{\infty} (C e^{-\kappa x})^2 dx \quad \rightarrow \quad c = \frac{\sqrt{mA}}{\hbar^2}$$

3. a) **Übergangsbedingungen:**

$$\psi_{Ix}(0) = \psi_{IIx}(0) \qquad \psi_{Ix}(d) = \psi_{IIx}(d)$$

$$\psi_{Iy}(0) = \psi_{IIy}(0) \qquad \psi_{Iy}(d) = \psi_{IIy}(d)$$

Allgemein gilt: 
$$H_i = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx_i^2} + V_i(x)$$

$$H(x, y) = H_x + H_y \begin{cases} H_x(x) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dx^2} + V(x) \\ H_y(y) = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{d^2}{dy^2} + V(y) \end{cases}$$

Produktansatz :  $\psi(x, y) = \psi_x(x) \cdot \psi_y(y)$

$$H(x, y) \psi(x, y) = E \psi(x, y)$$

$$(H_x + H_y) \psi_x \cdot \psi_y = E \psi_x \cdot \psi_y$$

Wobei  $H_i$  nur auf  $\psi_i$  wirkt!

$$\psi_y H_x \psi_x + \psi_x H_y \psi_y = E \psi_x \psi_y \quad / : \psi_x \psi_y$$

$$\underbrace{\frac{H_x \psi_x}{\psi_x}}_{E_x} + \underbrace{\frac{H_y \psi_y}{\psi_y}}_{E_y} = E$$

$$H_x \psi_x = E_x \psi_x$$

Ansatz:

$$\psi_x(x) = A \sin(kx) + B \cos(kx)$$

$$\psi'_x(x) = A k \cos(kx) - B k \sin(kx)$$

$$\psi''_x(x) = -A k^2 \sin(kx) - B k^2 \cos(kx) = -k^2 \psi_x(x)$$

Für gebundene Zustände gilt:  $|E| - |V| < 0$

$$E = -|E| \qquad |V| > |E|$$

$$V = -|V| \qquad (-|E| + |V| > 0)$$

- b) Bereich  $x < 0$  :  $\psi_I(x < 0) = 0$   
 Bereich  $x > d$ :  $\psi_{III} = C \cdot e^{-\kappa'x}$   
 Im Bereich III ist  $V(x) = 0$ :

$$-\frac{\hbar^2}{2m} \psi_x''(x) = E_x \psi(x)$$

$$\psi_x''(x) = C (\kappa')^2 e^{-\kappa'x} = (\kappa')^2 \psi_x(x)$$

Einsetzen in die SGL ergibt:

$$\kappa' = \sqrt{\frac{2m|E_x|}{\hbar^2}}$$

Ansatz im Bereich II ( $0 < x < d$ ): Schwingende Lösungen:

$$\psi_{II}(x) = A e^{i\kappa x} + B e^{-i\kappa x}$$

$$\psi_{II}''(x) = -\kappa^2 \psi_{II}(x)$$

Einsetzen von  $\psi_{II}(x)$  und  $\psi_{II}''(x)$  in die SGL:

$$\kappa = \sqrt{\frac{(E_x - V(x)) \cdot 2m}{\hbar^2}}$$

Stetigkeit von  $\psi(x)$  bei  $x = 0$  zwischen  $\psi_I(x = 0)$  und  $\psi_{II}(x = 0)$   $\rightarrow$   
 $\psi_I(x = 0) = \psi_{II}(x = 0)$

$$A = -B$$

$$\psi_{II}(x) = A(e^{i\kappa x} - e^{-i\kappa x}) = \underbrace{2iA}_{=\tilde{A}} \sin(\kappa x) = \tilde{A} \sin(\kappa x)$$

Stetigkeit von  $\psi(x)$  bei  $x = d$  zwischen  $\psi_{II}$  und  $\psi_{III}$ :

$$\psi_{II}(x = d) = \psi_{III}(x = d)$$

$$C \cdot e^{-\kappa'd} = \tilde{A} \sin(\kappa d)$$

Bei Unstetigkeit im Potential (endlichen Sprüngen): Ableitungen müssen stetig sein

$$\psi'_{II}(x = d) = \psi'_{III}(x = d)$$

$$-\tilde{A} \kappa \cos(\kappa d) = -\kappa' C e^{-\kappa'd}$$

$$C \cdot e^{-\kappa'd} = \tilde{A} \cdot \sin(\kappa d) \quad / : \left( -C \kappa' e^{-\kappa'd} = \tilde{A} \cos(\kappa d) \right) \kappa$$

$$-\frac{C e^{-\kappa' d}}{C \kappa' e^{-\kappa' d}} = \frac{\tilde{A} \sin(\kappa d)}{\tilde{A} \cos(\kappa d)} \cdot \frac{1}{\kappa}$$

$$-\frac{1}{\kappa'} = \tan(\kappa d) \cdot \frac{1}{\kappa}$$

$$\kappa' = -\kappa \cot(\kappa d) \qquad \kappa' = f(\kappa)$$

$$\kappa^2 + (\kappa')^2 = \dots = \frac{2m|V|}{\hbar^2}$$

Bildet eine Kreisgleichung. Der Radius hängt von  $|V|$  ab!

- c)
- d)
- e)