

3. Übungsblatt – Theoretische Physik II: Quantenmechanik

Abgabe: Mi. 08. Mai 2019 vor der Vorlesung im Hörsaal EW 202

Bei der Bepunktung wird Wert gelegt auf **ausführliche Zwischenschritte und Kommentare** zur Lösungsstrategie. Die Abgabe erfolgt in Dreiergruppen. Bitte geben Sie Ihre Namen, Matrikelnummern und das Tutorium an! Elektronische, gedruckte oder kopierte Abgaben (Ausnahme Numerikaufgaben) sind nicht zugelassen.

Aufgabe 1 (20 Punkte): *Zeitdynamik der Wellenfunktion unter externen Feldern: Rabi-Oszillationen im Zwei-Zustands-System*

In dieser Aufgabe wird ein Zwei-Zustands-System mit Ankopplung an ein externes zeitlich veränderliches elektrisches Feld diskutiert. Dazu sei zunächst der Hamilton Operator

$$H = \underbrace{-\frac{\hbar^2 \Delta}{2m} + V(\mathbf{r})}_{H_0} - e\mathbf{r} \cdot \mathbf{E}(t) \quad (1)$$

gegeben. Dabei bezeichnet H_0 den Hamilton Operator des zeitunabhängigen Problems wobei $V(\mathbf{r})$ ein externes Potential für ein Elektron ist. Der dritte Term bezeichnet die Dipol-Kopplung des Elektrons an ein äußeres elektrisches Feld $\mathbf{E}(t) = \mathbf{E}_0(e^{i\omega_0 t} + e^{-i\omega_0 t})$. Ferner sei die Lösung des zeitunabhängigen Problems

$$H_0 \varphi_n(\mathbf{r}) = \hbar\omega_n \varphi_n(\mathbf{r}) \quad (2)$$

bekannt, wobei $\hbar\omega_n$ die Eigenwerte und $\varphi_n(\mathbf{r})$ die Eigenzustände bezeichnen. Die Eigenzustände bilden ein vollständiges Orthonormalsystem.

(a) Entwickeln Sie für die Schrödinger Gleichung des Gesamtsystems $i\hbar\partial_t\Psi(\mathbf{r}, t) = H\Psi(\mathbf{r}, t)$ die Wellenfunktion nach den Lösungen des zeitunabhängigen Problems $\Psi(\mathbf{r}, t) = \sum_n c_n(t)\varphi_n(\mathbf{r})$. Hier bezeichnen $c_n(t)$ die Entwicklungskoeffizienten. Zeigen Sie, dass die Entwicklungskoeffizienten c_n der Bewegungsgleichung

$$i\hbar\partial_t c_m(t) = \hbar\omega_m c_m(t) + \sum_{n \neq m} \mathbf{d}_{mn} \cdot \mathbf{E}(t) c_n(t) \quad (3)$$

mit dem Dipolelement $\mathbf{d}_{mn} = -e \int_{\mathbb{R}^3} d^3r \varphi_m^*(\mathbf{r}) \mathbf{r} \varphi_n(\mathbf{r})$ genügen. Argumentieren Sie am Beispiel des Kastenpotentials (Übungsblatt 2), warum \mathbf{d}_{mn} nur für $m \neq n$ ungleich null ist, wenn der Koordinatenursprung in der Mitte des Kastens liegt.

(b) Reduzieren Sie das Problem auf ein Zwei-Zustands-System und schreiben Sie die entsprechenden Bewegungsgleichungen für $c_1(t)$ und $c_2(t)$ auf. Überführen Sie das Gleichungssystem in den sogenannten rotierten Rahmen, indem sie die Ersetzung $c_n(t) = \tilde{c}_n(t)e^{-i\omega_n t}$ vornehmen, und so die relevante und die schnell oszillierende (sich zu Null mittelnde) Zeitdynamik in den Bewegungsgleichungen trennen. **Rückseite beachten!**

Unter der Annahme resonanter Anregung $\omega_0 = \omega_2 - \omega_1$ lässt sich das Gleichungssystem dann schreiben als

$$i\hbar\partial_t\tilde{c}_1(t) = \mathbf{d}_{12} \cdot \mathbf{E}_0(1 + e^{-2i(\omega_2-\omega_1)t})\tilde{c}_2(t), \quad (4)$$

$$i\hbar\partial_t\tilde{c}_2(t) = \mathbf{d}_{21} \cdot \mathbf{E}_0(e^{2i(\omega_2-\omega_1)t} + 1)\tilde{c}_1(t). \quad (5)$$

Im folgenden dürfen die schnell oszillierenden Exponentialfaktoren vernachlässigt werden, was als Rotating Wave Approximation bezeichnet wird.

(c) Lösen Sie das Gleichungssystem für $\tilde{c}_1(t)$ und $\tilde{c}_2(t)$ mit den Anfangsbedingungen $\tilde{c}_1(0) = 1$ und $\tilde{c}_2(0) = 0$. Berechnen Sie damit, wie sich $|c_1(t)|^2$ und $|c_2(t)|^2$ zeitlich entwickeln. Plotten (z.B. mit Mathematica oder gnuplot) und interpretieren Sie das Ergebnis physikalisch. Berechnen Sie explizit $\int d^3r |\Psi(\mathbf{r}, t)|^2$ und interpretieren Sie das Ergebnis?

(d) Berechnen und interpretieren Sie den Erwartungswert des Dipols

$$\mathbf{p} = e \int_{-\infty}^{\infty} dx \Psi^*(x, t) \left(x - \frac{L}{2}\right) \Psi(x, t) \quad (6)$$

für die beiden untersten Zustände des Teilchens im unendlich hohen Kasten (Übungsblatt 2) und plotten Sie das Ergebnis (wählen Sie $\omega_2 - \omega_1 = 100\frac{\Omega}{\hbar}$).