

- b) Betrachten Sie nun den zeitabhängigen $\hat{H}(t)$. Geben Sie in 1. Ordnung zeitabhängiger Störungstheorie die Ausdrücke für die Amplituden $a^{(1)}(t)$ und die Wahrscheinlichkeiten $P^{(1)}(t)$ der möglichen Übergänge vom Grundzustand in einen (beliebigen) angeregten Zustand von \hat{H}_0 als Funktion von Überlappsintegralen in der Ortsraumdarstellung und Integralen in der Zeit an.
- c) Lösen Sie explizit die Zeitintegrale in $a^{(1)}(t)$ und $P^{(1)}(t)$ von **b)** im spezifischen Fall eines Übergangs vom Grundzustand in den 1. angeregten Zustand von \hat{H}_0 . [Für $P^{(1)}(t)$: vernachlässigen Sie die gemischten Beiträge des Betragsquadrats.]
- d) (*) Berechnen Sie nun die Überlappsintegrale in der Ortsraumdarstellung von **b)** für den spezifischen Übergang in **c)** und bestimmen die vollständigen Ausdrücke von $a^{(1)}(t)$ und $P^{(1)}(t)$. [Hinweis: $\sin(2x) = 2 \sin(x)\cos(x)$, $\int \sin^3(y) dy = \frac{\cos^3(y)}{3} - \cos(y)$].
- e) [unabhängig von vorherigen Punkten lösbar] Verwenden Sie die adiabatische Näherung und geben Sie die Energie $E(\bar{t})$ und den Zustand $\psi(x, \bar{t})$ (Phase braucht nicht berechnet werden) des Systems zum Zeitpunkt $\bar{t} = \frac{\pi}{\omega}$ an. Unter welcher (groben) Bedingung wäre die Anwendung der adiabatischen Näherung korrekt?

3. Partialwellenstreuung

5+4+4=13 Punkte

Betrachten Sie eine einlaufende ebene Welle der Energie $\hbar^2 k^2 / (2m)$, welche an dem Potential

$$V(r) = v_1 \delta(r - R_1) + v_2 \delta(r - R_2)$$

gestreut wird. Die Konstanten v_i ($i = 1, 2$) haben die Einheit Energie \times Länge, und die Radien R_i ($i = 1, 2$) sind Längen.

- a) Berechnen Sie die s- und p-Wellenbeiträge zur Streuamplitude $f(\theta) = \sum_l (2l + 1) P_l(\cos(\theta)) f_l$ in erster Born'scher Näherung.

Für kurzreichweitige Potentiale und niederenergetische Streuung kann die Streuamplitude durch Beiträge mit kleinem l genähert werden.

- b) Welche Beziehung muss im vorliegenden Fall zwischen v_1 und v_2 gelten, damit bei kleinen Energien $\hbar^2 k^2 / (2m)$ bereits der p-Wellenbeitrag verschwindet? Entwickeln Sie dazu $f_1 = f_p$ bis zur ersten nicht-verschwindenden Ordnung in k .
- c) Zeigen Sie, dass –wiederum im Grenzfall kleiner Energien– die s-Streuamplitude des Partialwellenformalismus aus **a)** identisch ist mit der ersten Born'schen Näherung einer gestreuten ebenen Welle im Standardformalismus. Entwickeln Sie dazu die Streuamplituden in nullter Ordnung im Wellenvektor k .

4. Dichtematrix für Spin-Austausch in x - y -Ebene

5+4+3=12 Punkte

Zwei Quantenpunkte (1 und 2) koppeln mit einem Spin-Austausch $J > 0$ in der x - y -Ebene

$$\hat{H} = J(\hat{S}_1^x \hat{S}_2^x + \hat{S}_1^y \hat{S}_2^y) = 2J(\hat{S}_1^+ \hat{S}_2^- + \hat{S}_1^- \hat{S}_2^+)$$

Wir beschreiben die isolierten Quantenpunkte hier durch einen Spin-1/2 der jeweiligen Elektronen; $S_i^x(S_i^y)$ ist die $x(y)$ -Komponente des Spins des i ten Quantenpunkts, S_i^+, S_i^- sind die entsprechenden Spin-Leiternoperatoren.

- a) Zeigen Sie, dass $\hat{H}|\uparrow\rangle_1 |\uparrow\rangle_2 = \hat{H}|\downarrow\rangle_1 |\downarrow\rangle_2 = 0$, wobei $|\sigma\rangle_i$ den Zustand mit Spin σ in z -Richtung von Quantenpunkt i beschreibt. Berechnen Sie die Eigenvektoren und -werte des Problems.
- b) Geben Sie für den Grundzustand die Dichtematrix des Gesamtsystems und die reduzierte Dichtematrix für den 1. Quantenpunkt an.
- c) Zeigen Sie, dass die Subadditivität der Entropie, $\mathcal{S}_{1+2} \leq \mathcal{S}_1 + \mathcal{S}_2$, erfüllt ist.

Viel Erfolg!