

Quantenmechanik I. Übung 10.

HS 13

Abgabe: Di 3. Dezember 2013

1. Bornsche Näherung

Berechne den differentiellen Wirkungsquerschnitt in erster Bornscher Näherung (5.13) für das Yukawa-Potential

$$V(r) = -\frac{\lambda}{r}e^{-\mu r}$$

mit $\mu \geq 0$ ($\mu = 0$ entspricht dem Coulomb-Potential). Vergleiche das Resultat für die Streuung zweier Teilchen der Ladungen e_1, e_2 mit dem Rutherford-Querschnitt aus der Allgemeinen Mechanik.

Hinweis: Zeige und verwende

$$\int \frac{e^{-\mu|\vec{x}|}}{|\vec{x}|} e^{-i\vec{q}\cdot\vec{x}} d^3x = \frac{4\pi}{\vec{q}^2 + \mu^2}. \quad (1)$$

2. Teilchen in der Ebene mit transversalem magnetischem Feld, Teil 2

Betrachte den Hamiltonoperator aus Aufgabe 9.1,

$$H = \frac{1}{2m}(\vec{p} - \frac{e}{c}\vec{A}(\vec{x}))^2$$

auf $L^2(\mathbb{R}^2)$, der ein Teilchen in einem konstanten Magnetfeld $\vec{B} = \text{rot } \vec{A}$ beschreibt, aber ohne eine Eichung festzulegen.

i) Nach (Ü9.2) bewegt sich das Teilchen klassisch auf einem Kreis. Drücke den Mittelpunkt (Führungszentrum) \vec{r} durch den Ort \vec{x} und den kinematischen Impuls $\vec{\pi} = \vec{p} - (e/c)\vec{A}$ aus.

ii) Erhebe die Komponenten von $\vec{r} = (r_1, r_2)$ und $\vec{\pi} = (\pi_1, \pi_2)$ zu Operatoren und berechne die Kommutatoren $[\pi_i, \pi_j], [r_i, r_j], [\pi_i, r_j], (i = 1, 2)$.

iii) Zeige, dass \vec{r} erhalten ist: $[H, r_i] = 0, (i = 1, 2)$. Bestimme das Spektrum von H , und zwar ohne weitere Rechnungen, sondern weil er die Kommutationsrelationen mit einem anderen, bekannten Hamiltonoperator teilt.

3. Stabilität des Wasserstoffatoms

Die Energien des Wasserstoffatoms

$$H = \frac{\vec{p}^2}{2m} - \frac{e^2}{|\vec{x}|}$$

sind klassisch nicht nach unten beschränkt, quantenmechanisch jedoch schon. Als heuristischer Grund dieser Stabilität wird oft die Heisenbergsche Unschärferelation vorgebracht: Ein Elektron im Abstand r vom Kern hat Impuls von der Ordnung $\Delta p \sim \hbar/r$, also Energie $\sim \hbar^2/(2mr^2) - e^2/r$, was als Funktion von $r > 0$ ein Minimum besitzt.

i) Die Überlegung taugt so nicht: Aus $\langle p_i^2 \rangle_\psi \geq \langle p_i \rangle_\psi^2 = \langle (\Delta p_i)^2 \rangle_\psi$ und desgleichen für x_i folgt zwar

$$\langle \vec{p}^2 \rangle_\psi \langle \vec{x}^2 \rangle_\psi \geq \sum_{i=1}^3 \langle p_i^2 \rangle_\psi \langle x_i^2 \rangle_\psi \geq \frac{3\hbar^2}{4}$$

und damit

$$\langle H \rangle_\psi \geq \frac{3\hbar^2}{8m} \frac{1}{\langle \vec{x}^2 \rangle_\psi} - e^2 \left\langle \frac{1}{|\vec{x}|} \right\rangle_\psi ;$$

aber (zeige!) es gibt Zustände $|\psi\rangle$, die die rechte Seite beliebig gross und negativ machen.

Hinweis: Wähle $\psi(\vec{x})$ als Superposition zweier Wellenfunktionen: eine weg vom Kern, die andere sehr nahe.

ii) Eine in dieser Hinsicht bessere Unschärferelation ist die Hardy-Ungleichung

$$-\Delta \geq \frac{1}{4|\vec{x}|^2} \tag{2}$$

(im Sinne quadratischer Formen, d.h. quantenmechanischer Erwartungswerte). Zeige damit: $H \geq -C$ für ein $C > 0$.

Hinweis: $\vec{p}^2 = -\hbar^2 \Delta$.

iii) Beweise (2).

Hinweis: Verwende Eigenschaft (a) aus Aufgabe 8.2(iii) für ein passendes Vektorfeld $\vec{q} = \vec{\nabla}Q$. Lege dieses zunächst nur bis auf ein Vielfaches fest.