

Übung 1. [*Compton-Streuung*]

Betrachte die elastische Streuung eines Photons mit Energie und Impuls (cp_1, \vec{p}_1) an einem Elektron in Ruhe, dessen Energie und Impuls $(mc^2, \vec{0})$ beträgt. (cp_2, \vec{p}_2) bezeichnet Energie und Impuls des gestreuten Photons, und $(c\sqrt{m^2c^2 + \vec{p}^2}, \vec{p})$ Energie und Impuls des Elektrons nach der Kollision. Da elastische Streuung angenommen wird, sind Gesamtenergie und Gesamtimpuls erhalten. Zeige, dass unter dieser Voraussetzung

$$\frac{1}{\nu_2} - \frac{1}{\nu_1} = \frac{h}{mc^2}(1 - \cos \theta) \quad (1)$$

gilt, wobei ν_i die Frequenz des Photons vor bzw. nach der Streuung ist und $cp_i = h\nu_i$. θ ist der Streuwinkel, d.h. der Winkel zwischen \vec{p}_1 und \vec{p}_2 . Die Grösse $\frac{h}{mc}$ wird auch als Compton-Wellenlänge des Elektrons bezeichnet.

Lösung. Energie- und Impulserhaltung ergibt

$$p_1 + mc = p_2 + \sqrt{m^2c^2 + p^2}, \quad (L.1)$$

$$\vec{p}_1 = \vec{p}_2 + \vec{p}. \quad (L.2)$$

Quadrieren beider Gleichungen führt zu

$$p_1^2 + p_2^2 + 2(p_1 - p_2)mc - 2p_1p_2 = p^2, \quad (L.3)$$

$$p_1^2 + p_2^2 - 2p_1p_2 \cos \theta = p^2. \quad (L.4)$$

Subtraktion der beiden Gleichungen voneinander liefert

$$p_1p_2(1 - \cos \theta) - (p_1 - p_2)mc = 0. \quad (L.5)$$

Durch Einsetzen von $cp_i = h\nu_i$ erhält man das gewünschte Resultat

$$\frac{1}{\nu_2} - \frac{1}{\nu_1} = \frac{h}{mc^2}(1 - \cos \theta). \quad (L.6)$$

Übung 2. [*Galilei-Invarianz der Schrödinger Gleichung*]

Sei $\Psi(x, t)$ eine Lösung der zeitabhängigen Schrödinger-Gleichung eines freien Teilchens, d.h.

$$i\hbar\partial_t\Psi(x, t) = -\frac{\hbar^2}{2m}\partial_x^2\Psi(x, t). \quad (2)$$

Zeige, dass für jedes konstante u auch

$$\Psi_u(x, t) = \Psi(x - ut, t) \exp\left[\frac{im}{\hbar}\left(ux - \frac{1}{2}u^2t\right)\right] \quad (3)$$

eine Lösung der zeitabhängigen Schrödinger-Gleichung eines freien Teilchens ist.

Lösung. Durch die Transformation $x \rightarrow x(t) = x - ut$ folgt für die partielle Ableitung

$$\frac{\partial F(x, t)}{\partial t} \rightarrow \frac{\partial F(x(t), t)}{\partial t} + \frac{\partial F(x(t), t)}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial t}. \quad (\text{L.7})$$

Daher erhält man

$$\begin{aligned} i\hbar\partial_t\Psi_u(x, t) &= \left\{ \frac{mu^2}{2}\Psi(x - ut, t) + i\hbar\partial_t[\Psi(x - ut, t)] \right\} \exp(\dots) \\ &= \left\{ \frac{mu^2}{2}\Psi(x - ut, t) + i\hbar[\partial_t\Psi](x - ut, t) - i\hbar u[\partial_x\Psi](x - ut, t) \right\} \exp(\dots) \end{aligned} \quad (\text{L.8})$$

und

$$-\frac{\hbar^2}{2m}\partial_x^2\Psi_u(x, t) = \left\{ \frac{mu^2}{2}\Psi(x - ut, t) - i\hbar u[\partial_x\Psi](x - ut, t) - \frac{\hbar^2}{2m}[\partial_x^2\Psi](x - ut, t) \right\} \exp(\dots). \quad (\text{L.9})$$

Zieht man die zweite von der ersten Gleichung ab, so ergibt sich

$$i\hbar\partial_t\Psi_u(x, t) + \frac{\hbar^2}{2m}\partial_x^2\Psi_u(x, t) = \exp(\dots) \left[i\hbar\partial_t\Psi + \frac{\hbar^2}{2m}\partial_x^2\Psi \right](x - ut, t) = 0, \quad (\text{L.10})$$

wobei wir im letzten Schritt benutzt haben, dass $\Psi(x, t)$ die Schrödinger-Gleichung löst.

Übung 3. [Poisson-Klammern in der klassischen Mechanik]

Seien F und G zwei beliebige Funktionen der kanonischen Variablen q_k, p_k und f die Anzahl der Freiheitsgrade des betrachteten Systems. Man definiert die Poisson-Klammer durch

$$[F, G] \equiv \sum_{k=1}^f \left(\frac{\partial F}{\partial q_k} \frac{\partial G}{\partial p_k} - \frac{\partial F}{\partial p_k} \frac{\partial G}{\partial q_k} \right). \quad (4)$$

a) Zeige, dass die Beziehungen

$$[F, F] = 0, \quad [F, G] = -[G, F], \quad [F, G_1 + G_2] = [F, G_1] + [F, G_2], \quad (5)$$

$$\frac{\partial F}{\partial q_i} = [F, p_i], \quad \frac{\partial F}{\partial p_i} = -[F, q_i] \quad (6)$$

gelten.

b) Zeige, dass für die kanonischen Variablen q_k, p_k

$$[q_i, q_j] = [p_i, p_j] = 0, \quad [q_i, p_j] = \delta_{ij} \quad (7)$$

gilt.

c) Sei $H = H(q_1, \dots, q_f, p_1, \dots, p_f, t)$ die Hamilton-Funktion eines Systems. Zeige, dass man die kanonischen Gleichungen

$$\dot{q}_i = \frac{\partial H}{\partial p_i}, \quad \dot{p}_i = -\frac{\partial H}{\partial q_i} \quad (i = 1, \dots, f) \quad (8)$$

auch als

$$\dot{q}_i = [q_i, H], \quad \dot{p}_i = [p_i, H] \quad (9)$$

schreiben kann.

d) Zeige, dass für die totale Zeitableitung einer Funktion $F(q_1, \dots, q_f, p_1, \dots, p_f, t)$

$$\frac{dF}{dt} = \frac{\partial F}{\partial t} + [F, H] \quad (10)$$

gilt.

Lösung.

- a) Die ersten beiden Gleichungen folgen direkt aus der Definition der *Poisson*-Klammern, die dritte aus der Linearität des Differentials. Weiterhin gilt (analog für $[F, q_i]$)

$$[F, p_i] = \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial q_k} \frac{\partial p_i}{\partial p_k} - \frac{\partial F}{\partial p_k} \frac{\partial p_i}{\partial q_k} \quad (\text{L.11})$$

und mit

$$\frac{\partial p_i}{\partial p_k} = \delta_{ik}, \quad \frac{\partial p_i}{\partial q_k} = 0 \quad (\text{L.12})$$

folgt

$$\frac{\partial F}{\partial q_i} = [F, p_i]. \quad (\text{L.13})$$

- b) Allgemein gilt

$$\frac{\partial p_i}{\partial p_k} = \frac{\partial q_i}{\partial q_k} = \delta_{ik}, \quad \frac{\partial p_i}{\partial q_k} = \frac{\partial q_i}{\partial p_k} = 0, \quad \delta_{ik}\delta_{jk} = \delta_{ij}. \quad (\text{L.14})$$

Daher findet man

$$[q_i, q_j] = \sum_{k=1}^f \frac{\partial q_i}{\partial q_k} \frac{\partial q_j}{\partial p_k} - \frac{\partial q_i}{\partial p_k} \frac{\partial q_j}{\partial q_k} = 0, \quad (\text{L.15})$$

$$[p_i, p_j] = \sum_{k=1}^f \frac{\partial p_i}{\partial q_k} \frac{\partial p_j}{\partial p_k} - \frac{\partial p_i}{\partial p_k} \frac{\partial p_j}{\partial q_k} = 0, \quad (\text{L.16})$$

$$[q_i, p_j] = \sum_{k=1}^f \frac{\partial q_i}{\partial q_k} \frac{\partial p_j}{\partial p_k} - \frac{\partial q_i}{\partial p_k} \frac{\partial p_j}{\partial q_k} = \delta_{ij}. \quad (\text{L.17})$$

- c)

$$[q_i, H] = \sum_{k=1}^f \frac{\partial q_i}{\partial q_k} \frac{\partial H}{\partial p_k} - \frac{\partial q_i}{\partial p_k} \frac{\partial H}{\partial q_k} = \frac{\partial H}{\partial p_i} = \dot{q}_i. \quad (\text{L.18})$$

Analog für \dot{p}_i .

- d)

$$\begin{aligned} \frac{dF}{dt} &= \frac{\partial F}{\partial t} + \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial q_k} \frac{\partial q_k}{\partial t} + \frac{\partial F}{\partial p_k} \frac{\partial p_k}{\partial t} = \frac{\partial F}{\partial t} + \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial q_k} [q_k, H] + \frac{\partial F}{\partial p_k} [p_k, H] \\ &= \frac{\partial F}{\partial t} + \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial q_k} \sum_{m=1}^f \left\{ \frac{\partial q_k}{\partial q_m} \frac{\partial H}{\partial p_m} - \frac{\partial q_k}{\partial p_m} \frac{\partial H}{\partial q_m} \right\} + \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial p_k} \sum_{m=1}^f \left\{ \frac{\partial p_k}{\partial q_m} \frac{\partial H}{\partial p_m} - \frac{\partial p_k}{\partial p_m} \frac{\partial H}{\partial q_m} \right\} \\ &= \frac{\partial F}{\partial t} + \sum_{k=1}^f \frac{\partial F}{\partial q_k} \frac{\partial H}{\partial p_k} - \frac{\partial F}{\partial p_k} \frac{\partial H}{\partial q_k} \\ &= \frac{\partial F}{\partial t} + [F, H]. \end{aligned} \quad (\text{L.19})$$