

## Quantenmechanik II **Advanced Topics in Quantum Mechanics**

H. Aldahhak, S. M. Wippermann and W. G. Schmidt (aldahhak@mail.upb.de)

Abgabe in Fach 4 auf N3, bis: 10:00 Uhr, den 08.01.2018

---

### Übungsblatt 10 **Exercise 10**

#### 1. Propagator eines freien Teilchens **Propagator of a free particle**

- a) Gehen Sie vom Evolutions-Operator  $\hat{U}(t_E, t_A)$  aus und zeigen Sie dass der Propagator  $K(x_E, t_E; x_A, t_A)$  eines freien Teilchens, welches durch den Hamilton-Operator  $\hat{H} = \hat{p}^2/(2m)$  gegeben wird, durch: **Start from the time-evolution operator  $\hat{U}(t_E, t_A)$  and show that the propagator of a free particle described by the Hamiltonian  $\hat{H} = \hat{p}^2/(2m)$  is given by**

$$K(x_E, t_E; x_A, t_A) = \sqrt{\frac{m}{i2\pi\hbar(t_E-t_A)}} \exp\left[\frac{im}{2\hbar(t_E-t_A)}(x_E - x_A)^2\right]$$

beschrieben ist. Hinweis: Verwenden Sie die Darstellung des Identitätsoperators durch die Eigenzustände des Impulsoperators  $\mathbb{I} = \int dp |p\rangle \langle p|$  und die Relation (5.50) im Manuskript. **Hint: Use the identity operator expressed with the aid of the eigenstates of the momentum operator  $\mathbb{I} = \int dp |p\rangle \langle p|$  and the relation 5.50 in the lecture notes.**

- b) Berechnen Sie  $\Psi(x, t)$ , falls  $\Psi(x, 0) = [\sigma\sqrt{(2\pi)}]^{-1/2} \exp[-x^2/(4\sigma^2)]$ . Überprüfen Sie, dass gilt:  $\lim_{t \rightarrow 0} \Psi(x, t) = \Psi(x, 0)$ . **Calculate  $\Psi(x, t)$ , if  $\Psi(x, 0) = [\sigma\sqrt{(2\pi)}]^{-1/2} \exp[-x^2/(4\sigma^2)]$ . Check that it holds:  $\lim_{t \rightarrow 0} \Psi(x, t) = \Psi(x, 0)$ .**

Hinweise für (a) und (b) **Hints for (a) and (b):**

$$\int dx \exp[-i(ax^2 + bx)] = \sqrt{\frac{\pi}{ia}} \exp[ib^2/(4a)]$$
$$\int dx \exp[-bx^2 + \alpha x] = \sqrt{\frac{\pi}{b}} \exp[\alpha^2/(4b)]$$

#### 2. Harmonischer Oszillator **Harmonic oscillator**

- a) Berechnen Sie den Propagator  $K$  für einen harmonischen Oszillator (Hamilton-operator). **Calculate the propagator  $K$  for a harmonic oscillator (Hamilton operator).** Gehen Sie vom Ansatz **Start with the ansatz**

$$K(x_E, t_E; x_A, t_A) = \int Dx Dp \exp \left\{ \frac{i}{\hbar} \int_{t_A}^{t_E} dt [\dot{x}p - H(x, p)] \right\} \quad (1)$$

aus und führen Sie die Integration über die Impulse  $\int Dp..$  aus **and perform the momentum integration  $\int Dp..$**  Identifizieren Sie die Lagrangefunktion  $L(x, \dot{x})$ . **Identify the Lagrangian  $L(x, \dot{x})$ .**

- b) Die Koordinate  $x$  wird nun zerlegt in [The coordinate  \$x\$  is now decomposed](#)

$$x(t) = x_c(t) + X(t), \quad (2)$$

wobei  $x_c(t)$  die klassische Bahnkurve eines Teilchens bezeichnet und  $X(t)$  quantenmechanische Fluktuationen darstellt. [where  \$x\_c\(t\)\$  is the classical trajectory and  \$X\(t\)\$  are quantum mechanical fluctuations.](#) Berechnen Sie zunächst die klassische Bahnkurve des Teilchens. Dazu müssen Sie eine Gleichung verwenden, die die Wirkung [Calculate the classical trajectory of the particle.](#) Therefore you have to use an equation, which minimizes the action

$$S[x] = \int_{t_A}^{t_E} dt L(x, \dot{x}) \quad (3)$$

minimiert. Wegen der Definition von  $x_c(t)$  und  $X(t)$  gelten zusätzlich die Randbedingungen: [Due to the definition of  \$x\_c\(t\)\$  and  \$X\(t\)\$  additionally the boundary conditions hold:](#)

$$x_c(t_A) = x_A \text{ und } x_c(t_E) = x_E \quad (4)$$

$$X(t_A) = 0 \text{ und } X(t_E) = 0 \quad (5)$$

Einige Hinweise: Führen Sie eine neue Zeitkoordinate ein  $\tilde{t} := t - t_A$  und werten Sie die Randbedingungen aus. Verwenden Sie einen geeigneten Ansatz. Sie können das Additionstheorem verwenden:  $\sin(x - y) = \sin(x) \cos(y) - \cos(x) \sin(y)$ .

[Some hints: Introduce a new time coordinate  \$\tilde{t} := t - t\_A\$  and evaluate the boundary conditions. Use a suitable ansatz. You can use the addition theorem:  \$\sin\(x - y\) = \sin\(x\) \cos\(y\) - \cos\(x\) \sin\(y\)\$ .](#)

- c) Zeigen Sie nun, dass  $S[x]$  geschrieben werden kann als: [Now show that  \$S\[x\]\$  can be written as:](#)

$$S[x] = \int_{t_A}^{t_E} dt \frac{m}{2} (\dot{x}_c^2 - \omega^2 x_c^2) + \int_{t_A}^{t_E} dt \frac{m}{2} (\dot{X}^2 - \omega^2 X^2) =: S_c[x] + S_F[x]. \quad (6)$$

Dazu müssen Sie geeignete Summanden in  $L(x, \dot{x})$  partiell integrieren und die Randbedingungen sowie die Differential-Gleichung aus (b) verwenden. [Therefore one has to perform an integration by parts in the Lagrangian  \$L\(x, \dot{x}\)\$  and to use the boundary conditions as well as the differential equation in \(b\).](#) Zusammenfassend lässt sich der Propagator  $K$  als Produkt aus einem "klassischen Anteil" und einer Phase (Fluktuationen) schreiben: [Finally one can write the propagator  \$K\$  as a composition of a "classical part" and a phase factor \(fluctuations\):](#)

$$K(x_E, t_E; x_A, t_A) = \exp \left\{ \frac{i}{\hbar} S_c[x] \right\} \phi(t_E - t_A), \quad (7)$$

wobei für  $S_c$  gilt: [where  \$S\_c\$  is given by:](#)

$$S_c = \frac{m\omega}{2 \sin[\omega(t_E - t_A)]} [(x_E^2 + x_A^2) \cos[\omega(t_E - t_A)] - 2x_E x_A] \quad (8)$$