

## Vorbemerkung

Dies ist ein abgegebener Übungszettel aus dem Modul physik421.

Dieser Übungszettel wurde nicht korrigiert. Es handelt sich lediglich um meine Abgabe und keine Musterlösung.

Alle Übungszettel zu diesem Modul können auf [http://martin-ueding.de/de/university/bsc\\_physics/physik421/](http://martin-ueding.de/de/university/bsc_physics/physik421/) gefunden werden.

Sofern im Dokument nichts anderes angegeben ist: Dieses Werk von Martin Ueding ist lizenziert unter einer [Creative Commons Namensnennung - Weitergabe unter gleichen Bedingungen 4.0 International Lizenz](#).

[disclaimer]

# physik421 – Übung 5

Gruppe 4 – Franz Niecknig

Martin Ueding \*

2014-07-07

Lizenz: CC-BY-SA 3.0 

Aufgabe	H 6	H 7	$\Sigma$
Punkte	/ 10	/ 10	/ 20

## H 6. Unschärferelation beim Harmonischen Oszillator

### H 6a. Erwartungswerte

$$\begin{aligned}\langle n | \hat{x} | n \rangle &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \langle n | \hat{a} + \hat{a}^\dagger | n \rangle \\ &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left( \langle n | \hat{a} | n \rangle + \langle n | \hat{a}^\dagger | n \rangle \right) \\ &= \sqrt{\frac{\hbar}{2m\omega}} \left( \sqrt{n} \langle n | n-1 \rangle + \sqrt{n+1} \langle n | n+1 \rangle \right) \\ &= 0\end{aligned}$$

Analog:  $\langle n | \hat{p} | n \rangle = 0$ .

$$\begin{aligned}\langle n | \hat{x}^2 | n \rangle &= \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | (\hat{a} + \hat{a}^\dagger)^2 | n \rangle \\ &= \frac{\hbar}{2m\omega} \langle n | \hat{a}^2 + \hat{a}\hat{a}^\dagger + \hat{a}^\dagger\hat{a} + \hat{a}^{\dagger 2} | n \rangle \\ &= \frac{\hbar}{2m\omega} (2n + 1)\end{aligned}$$

---

\*mu@uni-bonn.de

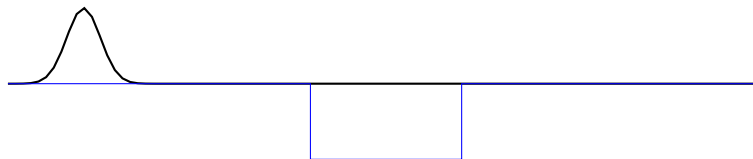
$$\begin{aligned}
 \langle n | \hat{p}^2 | n \rangle &= -\frac{\hbar m \omega}{2} \langle n | (\hat{a} - \hat{a}^\dagger)^2 | n \rangle \\
 &= -\frac{\hbar m \omega}{2} \langle n | \hat{a}^2 - \hat{a} \hat{a}^\dagger - \hat{a}^\dagger \hat{a} + \hat{a}^{\dagger 2} | n \rangle \\
 &= \hbar m \omega \left( n + \frac{1}{2} \right)
 \end{aligned}$$

### H 6b. Unschärferelation

$$\begin{aligned}
 (\Delta x)^2 (\Delta p)^2 &= (\langle x^2 \rangle - \langle x \rangle^2) (\langle p^2 \rangle - \langle p \rangle^2) \\
 &= \hbar^2 \left( n + \frac{1}{2} \right)^2 \\
 (\Delta x) (\Delta p) &= \hbar \left( n + \frac{1}{2} \right)
 \end{aligned}$$

## H 7. Wellenpakete

### H 7a. Zeichnung



Wegen  $\sigma \ll |x_0 + L/2|$  ist  $x = -L/2$  bei mindestens  $10\sigma$ , Integral vernachlässigbar.

**H 7b. Entwicklungskoeffizienten**

$$\begin{aligned}
\langle \Psi(\cdot) | \Psi(\cdot, 0) \rangle &= \left\langle \alpha_+ \exp(ikx) + \alpha_- \exp(-ikx) \left| \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \right\rangle \right. \\
&= \left\langle \alpha_+ \exp(ikx) \left| \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \right\rangle \right. \\
&\quad + \left\langle \alpha_- \exp(-ikx) \left| \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \right\rangle \right. \\
&= \left\langle \alpha_+ \left| \exp(-ikx) \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \right\rangle \right. \\
&\quad + \left\langle \alpha_- \left| \exp(ikx) \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \right\rangle \right. \\
&= \alpha_+^\dagger \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp(-ikx) \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \\
&\quad + \alpha_-^\dagger \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp(ikx) \frac{1}{\sqrt{\pi\sigma^2}} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) \exp(ik_0x) \\
&= \alpha_+^\dagger \mathcal{F}[\Psi](k) + \alpha_-^\dagger \mathcal{F}^{-1}[\Psi](k) \\
&= \alpha_+^\dagger \mathcal{F}[\Psi](k) + \alpha_-^\dagger \mathcal{F}[\Psi](-k) \\
&= \alpha_+^\dagger \tilde{\Psi}(k) + \alpha_-^\dagger \tilde{\Psi}(-k)
\end{aligned}$$

**H 7c. Fouriertransformation**

$$\begin{aligned}
\tilde{\Psi}(k) &= \frac{1}{\sqrt{\sigma^2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx e^{-ikx} \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2}\right) e^{ik_0x} \\
&= \frac{1}{\sqrt{\sigma^2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2} + ik_0x - ikx\right) \\
&= \frac{1}{\sqrt{\sigma^2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp\left(-\frac{(x-x_0)^2}{2\sigma^2} + i(k_0 - k)x\right)
\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{1}{\sqrt{\sigma^2 \pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp\left(-\frac{x^2}{2\sigma^2} + \frac{xx_0}{\sigma^2} - \frac{x_0^2}{2\sigma^2} + i(k_0 - k)x\right) \\
 &= \frac{1}{\sqrt{\sigma^2 \pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dx \exp\left(-\left(\frac{x}{\sqrt{2\sigma^2}} - \frac{\sqrt{2\sigma^2}}{2}\left(\frac{x_0}{2\sigma^2} + i(k_0 - k)\right)\right)^2 - \frac{x_0^2}{2\sigma^2} + \frac{2\sigma^2}{4}\left(\frac{x_0}{\sigma^2} + i(k_0 - k)\right)^2\right) \\
 \xi &:= \frac{x}{\sqrt{2\sigma^2}} - \frac{\sqrt{2\sigma^2}}{2}\left(\frac{x_0}{2\sigma^2} + i(k_0 - k)\right) \\
 &= \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{\pi}} \exp\left(-\frac{x_0^2}{2\sigma^2} + \frac{2\sigma^2}{4}\left(\frac{x_0}{\sigma^2} + i(k_0 - k)\right)^2\right) \int_{-\infty}^{\infty} d\xi e^{-\xi^2} \\
 &= \sqrt{2} \exp\left(-\frac{1}{2}(k - k_0)(2ix_0 + \sigma^2(k - k_0))\right)
 \end{aligned}$$

**H 7d. Wert von  $\alpha_+$**

$$\begin{aligned}
 \Psi(x, 0) &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} dk \alpha_+^* \tilde{\Psi}(k, 0) (\alpha_+ e^{ikx} + \alpha_- e^{-ikx}) \\
 &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} dk |\alpha_+|^2 \tilde{\Psi}(k, 0) e^{ikx} + \frac{1}{2\pi} \int_0^{\infty} dk \alpha_+^* \alpha_- \tilde{\Psi}(k, 0) e^{-ikx} \\
 &= |\alpha_+|^2 \psi(x, 0) + \underbrace{\frac{1}{2\pi} \alpha_+^* \alpha_- \psi(-x, 0)}_{=0}
 \end{aligned}$$

$$|\alpha_+| = 1.$$

**H 7e. Gruppengeschwindigkeit**

$$v_G = \frac{\partial \omega}{\partial k}(k_0) = \frac{\hbar}{m} k_0$$

Große  $t$ : Transmittierte Welle nach rechts, reflektierte nach links.