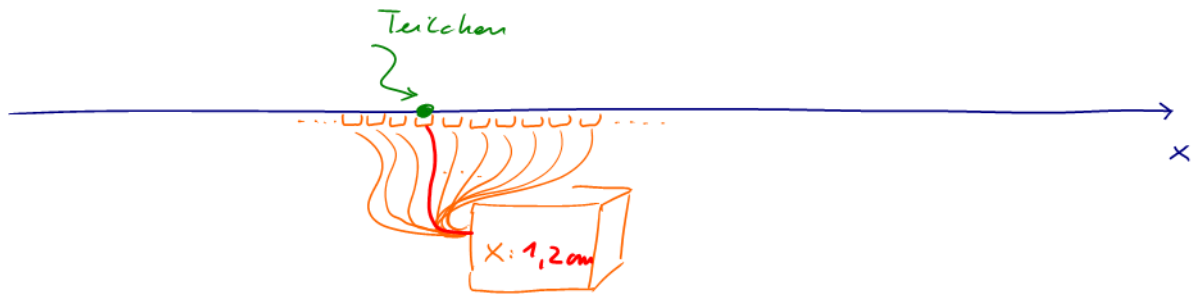


Quantenmechanik eines Partikels

(in einer Dimension, später mehr)



idealisierte Vorstellung:

Ortskoordinate X des Teilchens ist
physikalische Größe mit
kontinuierlichen Messwerten
 $x \in \mathbb{R}$

herm. Operator X mit
kontinuierlichen Eigenwerten
 $x \in \mathbb{R}$

→ orthonormale Eigenzustände

$$B = \{ |\varphi_x\rangle \}_{x \in \mathbb{R}}$$

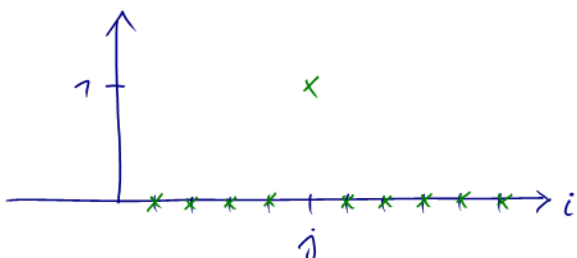
Kontinuum an Eigenwerten x und Eigenzuständen $|\varphi_x\rangle$
erfordert geeignete Notation (baldmöglichst: geeignete Mathematik),
die wir uns in Analogie zur bisherigen erschließen:

alt: diskrete Basis
 $|\varphi_1\rangle, |\varphi_2\rangle, \dots, |\varphi_n\rangle$

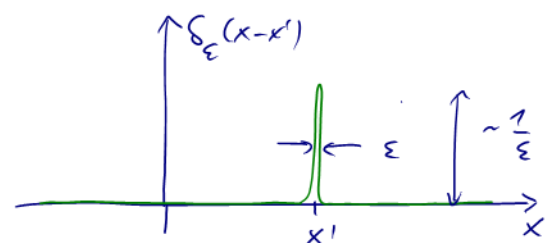
neu: kontinuierliche Basis
 $\{ |\varphi_x\rangle \}_{x \in \mathbb{R}}$

Orthonormalität

$$\langle \varphi_i | \varphi_j \rangle = \delta_{ij}$$



$$\langle \varphi_x | \varphi_{x'} \rangle = \delta(x - x')$$



„Deltafunktion“ (Dirac) :

(i) $\delta(x) \stackrel{!}{=} 0$ für $x \neq 0$

(ii) $\int_{-a}^{+a} \delta(x) dx \stackrel{!}{=} 1$ ($a > 0$)

Vollständigkeit

$$\sum_{i=1}^n |e_i\rangle\langle e_i| = \mathbb{1}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} dx |e_x\rangle\langle e_x| = \mathbb{1}$$

→

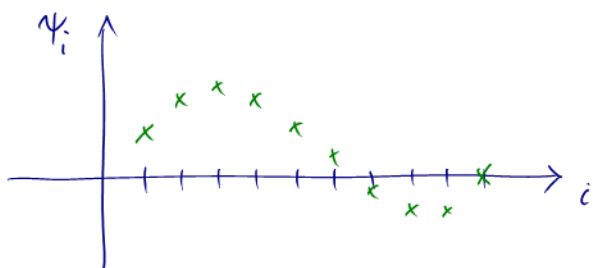
Basisdarstellung

$$|\psi\rangle = \mathbb{1}|\psi\rangle = \sum_{i=1}^n |e_i\rangle\langle e_i|\psi\rangle$$

Komponente von $|\psi\rangle$ bzgl. $|e_i\rangle$:

$$\psi_i := \langle e_i|\psi\rangle$$

d.h. $|\psi\rangle = \sum_i \psi_i |e_i\rangle$

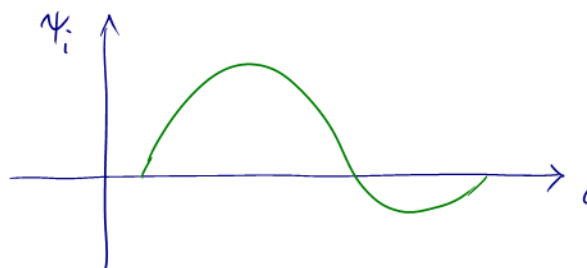


$$|\psi\rangle = \mathbb{1}|\psi\rangle = \int dx |e_x\rangle\langle e_x|\psi\rangle$$

Wellenfunktion von $|\psi\rangle$ bei x :

$$\psi(x) := \langle e_x|\psi\rangle$$

d.h. $|\psi\rangle = \int dx \psi(x) |e_x\rangle$



Skalarprodukt

$$\langle \psi|\chi\rangle = \langle \psi|\mathbb{1}|\chi\rangle$$

$$= \sum_i \langle \psi|e_i\rangle\langle e_i|\chi\rangle$$

$$= \sum_i \underline{\psi_i^*} \chi_i$$

$$\langle \psi|\chi\rangle = \langle \psi|\mathbb{1}|\chi\rangle$$

$$= \int dx \langle \psi|e_x\rangle\langle e_x|\chi\rangle$$

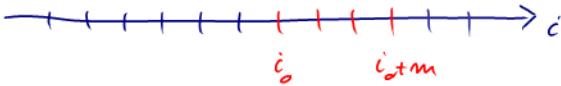
$$= \int dx \underline{\psi(x)^*} \chi(x)$$

Norm

$$\|\psi\|^2 = \langle \psi | \psi \rangle = \sum_i |\psi_i|^2$$

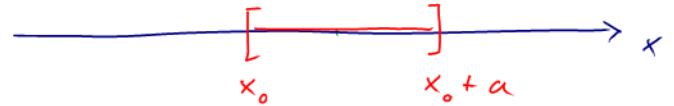
$$\|\psi\|^2 = \langle \psi | \psi \rangle = \int dx |\psi(x)|^2$$

Bornsche Regel



Wkt, dass System im
Zust. $|\varphi_{i_0}\rangle$ oder $|\varphi_{i_0+m}\rangle$ oder
... $|\varphi_{i_0+m}\rangle$:

$$P = \sum_{i=i_0}^{i_0+m} |\langle \varphi_i | \psi \rangle|^2 = \sum_{i=i_0}^{i_0+m} |\psi_i|^2$$



Wkt, dass Teilchen an Ort
 $x \in [x_0, x_0+a]$:

$$P = \int_{x_0}^{x_0+a} dx |\langle \varphi_x | \psi \rangle|^2 = \int_{x_0}^{x_0+a} dx |\psi(x)|^2$$

$$\rightarrow |\psi(x)|^2 = \underline{\text{Aufenthalts wahrschein-}} \\ \underline{\text{lichkeitsdichte}}$$

(Born)

Beispiele :

1) $|\psi\rangle = |\varphi_{x_0}\rangle$ besitzt Wellenfunktion $\psi(x) \equiv \langle \varphi_x | \varphi_{x_0} \rangle = \delta(x-x_0)$

2) $\chi(x) = \frac{1}{(2\pi\sigma^2)^{1/4}} e^{-x^2/4\sigma^2} e^{ikx}$ ist Wellenfkt. des normierten

Zustands $|\chi\rangle$: $\|\chi\|^2 = \int |\chi(x)|^2 dx = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma^2}} \int dx e^{-x^2/2\sigma^2} = 1$

3) $\langle \chi | \psi \rangle \stackrel{1)2)}{=} \int dx \chi(x)^* \delta(x-x_0) = \chi^*(x_0)$

Quantenmechanischer Impuls

Impuls P des Teilchens ist physikalische Größe;

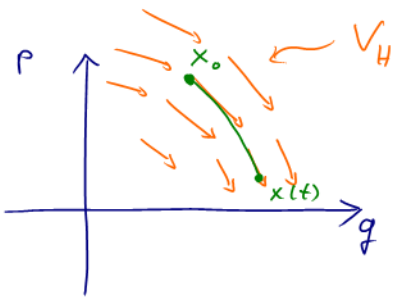
Wie lautet der entsprechende hermitesche Operator?

zur Beantwortung dieser Frage bemühen wir wieder

Hamiltonsche Mechanik:

a) Hamilton-Fkt $H(q, p)$ ist Erzeuger der Zeitentwicklung:

(\equiv "Translation in der Zeit")



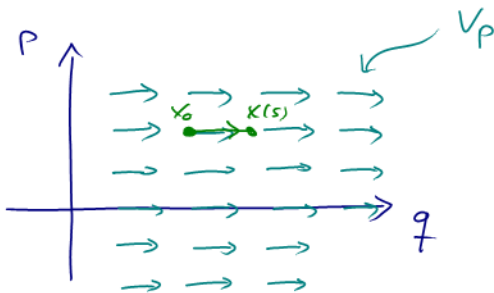
Hamilton. VF

$$V_H = \left(\frac{\partial H}{\partial p}, -\frac{\partial H}{\partial q} \right)$$

$$\rightarrow \text{Dynamik: } \frac{dx(t)}{dt} \stackrel{!}{=} V_H(x(t))$$

$$\Rightarrow x_0 \xrightarrow{t} x(t)$$

b) Impuls p ist Erzeuger der Translation:



$$V_p = \left(\frac{\partial p}{\partial p}, -\frac{\partial p}{\partial q} \right) = (1, 0)$$

$$\rightarrow \text{"Dynamik": } \frac{dx(s)}{ds} \stackrel{!}{=} V_p(x(s)) = (1, 0)$$

$$\Leftrightarrow \frac{dq}{ds} = 1, \frac{dp}{ds} = 0 \quad \Rightarrow \quad x_0 \equiv (q_0, p_0) \xrightarrow{s} \underline{(q_0 + s, p_0)}$$

analog definieren wir in der Quantenmechanik:

a) Hamilton-Operator H ist Erzeuger des Zeitentwicklungsoperators:

$$U(t) = e^{-iHt/\hbar}$$

d.h. genau:

$$H \stackrel{!}{=} i\hbar \left. \frac{d}{dt} U(t) \right|_{t=0}$$

b) Impuls-Operator P ist Erzeuger des

Translationsoperators $T(a)$, def. durch

$$T(a)|\varphi_x\rangle \stackrel{!}{=} |\varphi_{x+a}\rangle,$$

d.h. genau

$$P := i\hbar \left. \frac{d}{da} T(a) \right|_{a=0}$$

→ Wirkung auf Wellenfunktion:

$$\psi(x) \xrightarrow{P} -i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \psi(x)$$

┌ denn:

$$|\psi\rangle = \int dx \psi(x) |\varphi_x\rangle$$

$$\rightarrow \underline{P|\psi\rangle} = i\hbar \left. \frac{d}{da} T(a)|\psi\rangle \right|_{a=0} = i\hbar \left. \frac{d}{da} \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi(x) T(a)|\varphi_x\rangle \right|_{a=0}$$

$$= i\hbar \left. \frac{d}{da} \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi(x) |\varphi_{x+a}\rangle \right|_{a=0} = i\hbar \left. \frac{d}{da} \int_{-\infty}^{\infty} dx \psi(x-a) |\varphi_x\rangle \right|_{a=0}$$

$$= i\hbar \int_{-\infty}^{\infty} dx \underbrace{\left. \frac{d}{da} \psi(x-a) \right|_{a=0}}_{\stackrel{!}{=} -\frac{\partial \psi}{\partial x}} |\varphi_x\rangle = \int_{-\infty}^{\infty} dx \boxed{\left(-i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial x} \right)} |\varphi_x\rangle$$