

Letzte Vorlesung:

A Erhaltungsgröße

: $\Leftrightarrow \langle A \rangle_{\psi(t)}$ konstant für alle Lsg. en $\psi(t)$
der S. Cl.

$$\Leftrightarrow [H, A] = 0$$

genauer:

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle_{\psi(t)} = \left\langle \frac{i}{\hbar} [H, A] \right\rangle_{\psi(t)}$$

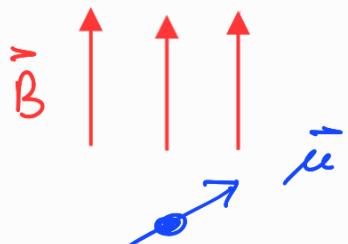
- $[H, H] = 0 \rightarrow H = \text{Energie ist immer konstant!}$

Γ

vgl. Hamil. Mech. • $\frac{d}{dt} A(x(t)) = \{ H, A \}$

- $\{ H, H \} = 0 \rightarrow H = E \text{ Erhaltungsgröße}$

Spin im Magnetfeld: Larmour Präzession



$$H = -\vec{B} \cdot \hat{\vec{\mu}}_2 = -B \mu_0 \tilde{\sigma}_3$$

$$\rightarrow \text{S.Gl.: } \dot{\psi}(t) = i \cos \tilde{\sigma}_3 \psi(t)$$

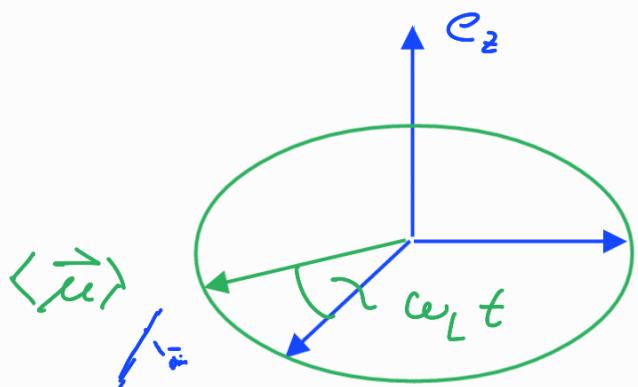
$$L = B \mu_0 / \tau_0$$

\rightarrow Lsg. zuerst f.W. $\psi(0)$ bei $t=0$:

$$\begin{aligned} \psi(t) &= e^{i \omega t \underline{\tilde{\sigma}_3}} \psi(0) \\ &= (\cos(\omega t) \mathbb{1} + i \tilde{\sigma}_3 \sin(\omega t)) \psi(0) \end{aligned}$$

für $\psi(0) = \varphi_{xt} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix}$:

$$\langle \vec{\mu} \rangle_{\psi(t)} = \mu_0 \begin{pmatrix} \cos \omega_L t \\ -\sin \omega_L t \\ 0 \end{pmatrix}$$



$$\omega_L = 2\omega = 2B\mu/\tau_0$$

Zeitentwicklungsoperator

S. Gl.: $\dot{\psi}(t) = -\frac{i}{\hbar} H \psi(t)$

→ Lsg. $\psi(t)$ zum A.W. $\psi(0)$ bei $t=0$

$$\psi(t) = \boxed{e^{-\frac{i}{\hbar} H t}} \psi(0)$$

↓

Zeitentwicklungsoperator:

$$U(t) = e^{-\frac{i}{\hbar} H t}$$

$$\underline{\underline{\psi(0)}} \xrightarrow{U(t)} \underline{\underline{\psi(t)}} = U(t) \underline{\underline{\psi(0)}}$$

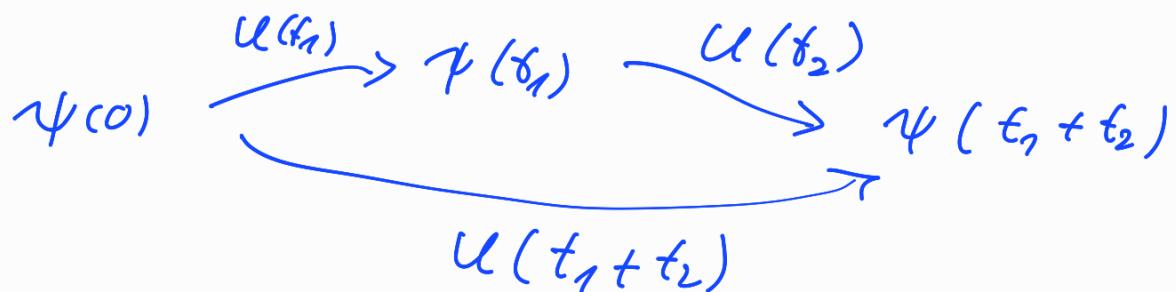
Eigenschaften:

- $U(t)$ ist Lsg. der DGL

$$\dot{U}(t) = -\frac{i}{\hbar} H U(t)$$

zum A.W. $U(0) = \underline{\underline{1}}_{\infty}$ bei $t=0$

$$\begin{aligned} \text{• } U(t_1)U(t_2) &= e^{-iHt_1}e^{-iHt_2} = \\ &= e^{-iH(t_1+t_2)} = \underline{\underline{U(t_1+t_2)}} \end{aligned}$$



$$U(t_1)U(t_2) = U(t_1 + t_2)$$

$$\begin{aligned} \text{• } U(t)U(-t) &= U(0) = \mathbb{1} \\ \downarrow \end{aligned}$$

$$\rightarrow U(t)^{-1} = U(-t)$$

$$\begin{aligned} \text{• } \underline{\underline{U(t)^+}} &= (e^{-iHt})^+ = e^{(-iHt)^+} \\ &= e^{+iHt} = e^{-iH(-t)} = U(-t) \\ &= \underline{\underline{U(t)^{-1}}} \end{aligned}$$

d.h. $U(t)$ unitär

$$\Gamma \quad U \text{ unitär} \Leftrightarrow UU^* = \mathbb{1}$$

$$\Leftrightarrow \langle \varphi, \psi \rangle = \langle U\varphi, U\psi \rangle$$

]

- Spektral darstellung (\hat{A} = Energiedarstellung)

$$H = \sum_{n=0}^N E_n |\psi_n\rangle\langle\psi_n|$$

↑ Energieriestzust.
 ↓ Eigenenergie / Energieniveaus

$$e^{-iHt/\hbar} = U(t) = \sum_{n=0}^N e^{-iE_n t/\hbar} |\psi_n\rangle\langle\psi_n|$$

$$= \sum_{n=0}^N e^{-i\omega_n t} |\psi_n\rangle\langle\psi_n|$$

$\omega_n := E_n / \hbar$

$$\rightarrow U(t) |\psi_e\rangle = e^{-i\omega_e t} |\psi_e\rangle$$

Phasenverschiebung $\downarrow \xrightarrow{t} e^{-i\omega_e t}$

eines Energieniveaustzustands $|\psi_e\rangle$ ist

unbeobachtbar!

$$\begin{aligned} \langle A \rangle_{|\psi_e\rangle} &\xrightarrow{t} \langle A \rangle_{e^{-i\omega_e t} |\psi_e\rangle} = \underbrace{\langle \psi_e |}_{\sim} \underbrace{A |}_{\sim} \underbrace{e^{-i\omega_e t} \psi_e \rangle}_{= \langle \psi_e | A |\psi_e \rangle = \langle A \rangle_{|\psi_e\rangle}} \end{aligned}$$

Die Erwartungswerte aller Observablen bzgl.
eines Energieniveaus sind immer
konstant !

$$\text{Energieeigenzustand} = \text{Stab. Zustand}$$

degenerische Zustände ?

→ durch Superposition von Energieniveaus !

einfacher Fall:

$$|\psi(0)\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|e_u\rangle + |e_m\rangle), \quad u \neq m, E_u \neq E_m$$

$$\begin{aligned} t \curvearrowright |\psi(t)\rangle &= \frac{1}{\sqrt{2}} \left(e^{-i\omega_u t} |e_u\rangle + e^{-i\omega_m t} |e_m\rangle \right) \\ |\psi(t)\rangle &= \underbrace{\frac{e^{-i\omega_u t}}{\sqrt{2}} (|e_u\rangle + e^{i\omega t} |e_m\rangle)}_{\text{mit } \Delta\omega = \omega_u - \omega_m = \frac{E_u - E_m}{t}} \end{aligned}$$

$$\hookrightarrow \langle A \rangle_{\psi(t)} = \langle \psi(t) | A | \psi(t) \rangle =$$

$$\rightarrow \langle A \rangle_{\psi(t)} = \frac{1}{2} \left(\varphi_u + e^{i\Delta\omega t} \underbrace{\varphi_m}_\text{sum} \right) + \left(\varphi_u + e^{i\Delta\omega t} \underbrace{\varphi_m}_\text{sum} \right)$$

$$= \frac{1}{2} \langle A \rangle_{\varphi_u} + \frac{1}{2} \langle A \rangle_{\varphi_m} + \underbrace{\langle \varphi_u | A | \varphi_m \rangle}_{\delta\varphi_m} e^{i\Delta\omega t} + \langle \varphi_m | A | \varphi_u \rangle e^{-i\Delta\omega t}$$

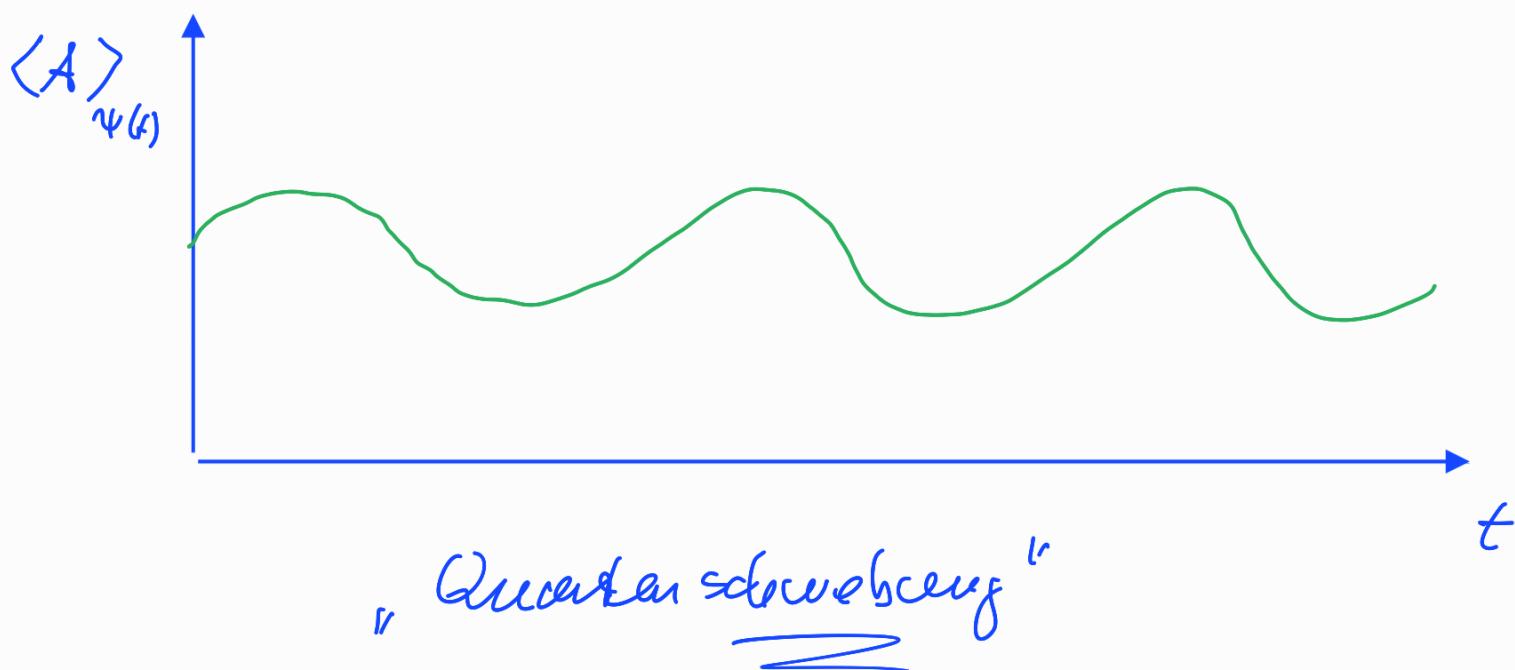
$$\rightarrow \boxed{\langle A \rangle_{\psi(t)} = \frac{\varphi_u + \varphi_m}{2} + 2 \delta_{\varphi_m} \cos(\Delta\omega t \pm \varphi)}$$

$$\Delta\omega = \left| \frac{E_u - E_m}{\hbar} \right|$$

Der Erwartungswert einer bel. Observablen

in der Sep. $|\varphi_u\rangle + |\varphi_m\rangle$ oszilliert mit

Frequenz $\omega = \left| \frac{E_u - E_m}{\hbar} \right|$!



Beispiel : • Larmor precession :

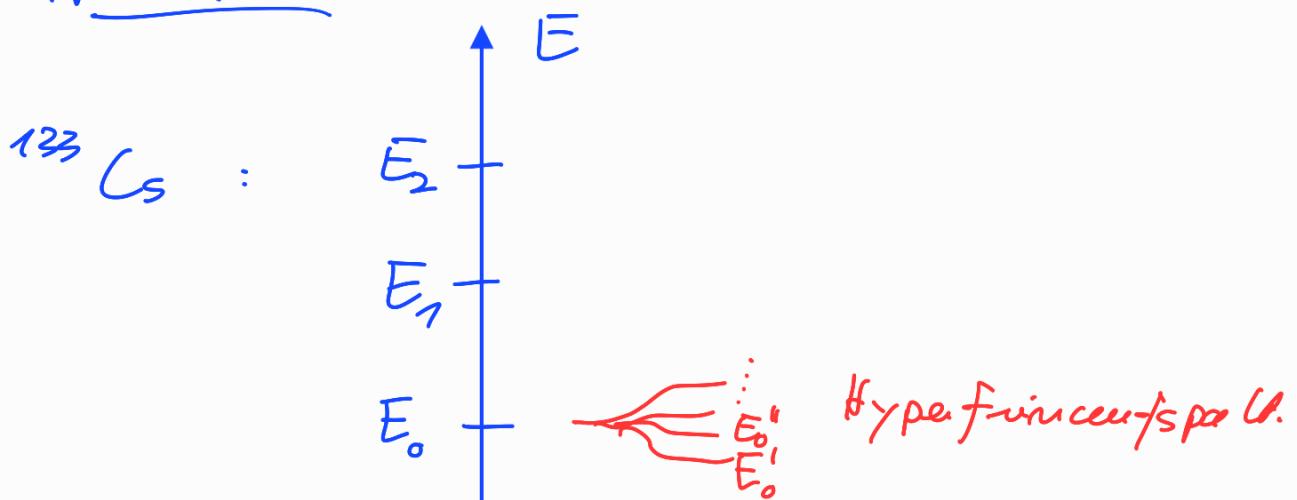
$$|\Psi_{2+}\rangle, E_+ = -B\mu_0$$

$$|\Psi_{2-}\rangle, E_- = +B\mu_0$$

$$\rightarrow \Delta\omega = \left| \frac{E_+ - E_-}{\hbar} \right| = \frac{2B\mu_0}{\hbar} = \omega_L !$$

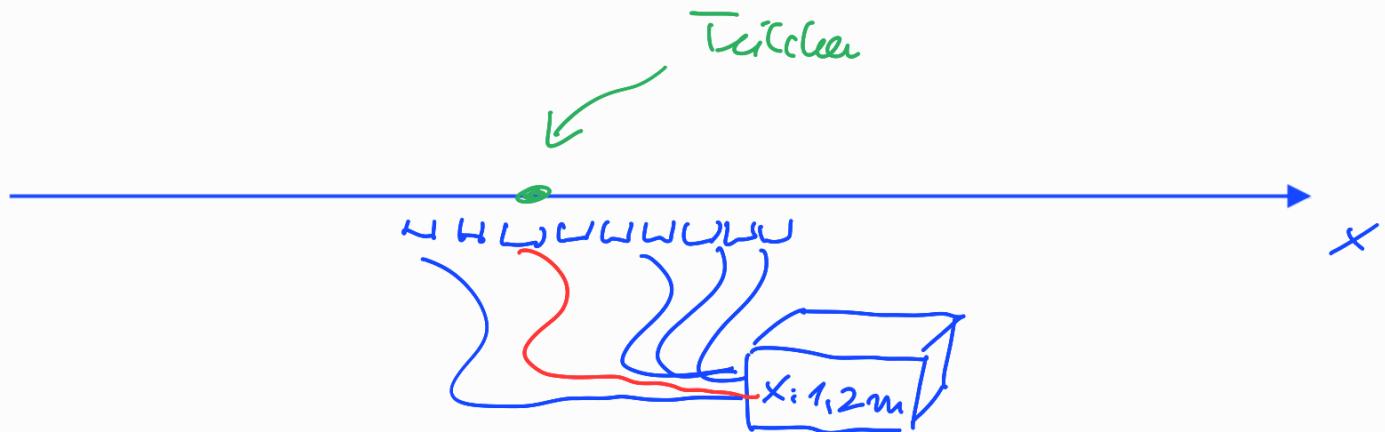
⋮

• Aufmacher :



$$\rightarrow \nu = \frac{\Delta\omega}{2\pi} = \frac{E_0'' - E_0'}{2\pi\hbar} = \text{... GHz} !$$

Quellen der Unschärfe des Heitoperators (in 1D)



Observable: $O \ni x \longleftrightarrow$ hermitischer Operator

möglicher Messwert:

\hat{x} :

kontinuierliche Spektren

an Eigenwerten $x \in \mathbb{R}$!

'Folgerung':

\hookrightarrow Eigenzustände:

$$\{|\psi_x\rangle\}_{x \in \mathbb{R}}$$

"dim $\mathcal{H} < \infty$ "

"dim $\mathcal{H} = \infty$ " !

bisher: endl. dim \mathcal{H}

\Rightarrow diskrete Eigenwerte

$\xrightarrow{\text{Lineare Algebra}}$

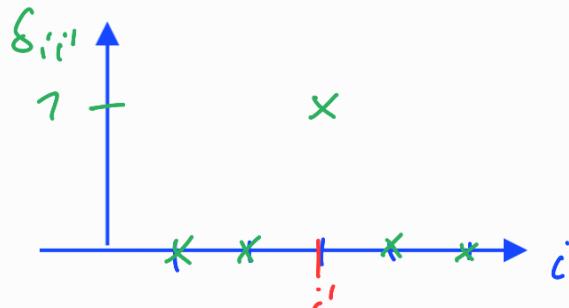
\longrightarrow

Funktionalanalysis

"kontinuierlich übergang"

diskret

- Wronskian-Deltafkt: $\delta_{ii'}$

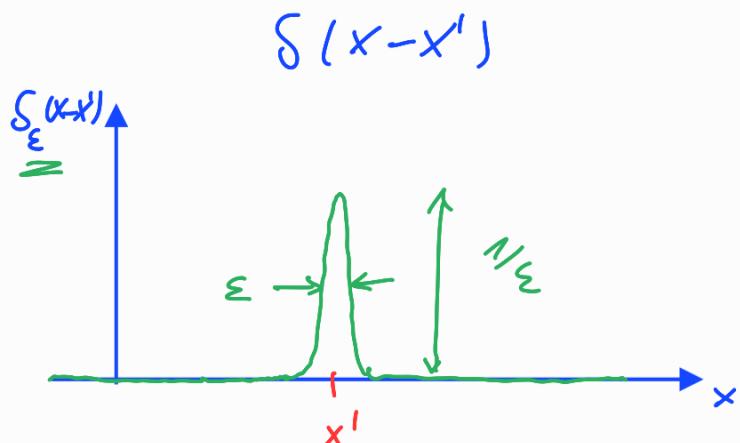


$$\sum_i \delta_{ii'} = 1$$

$$\delta_{ii'} = 0 : i \neq i'$$

kontinuierlich

- Deltafunktion (Dirac)



$$\int_{\mathbb{R}} dx \delta(x-x') = 1$$

$$\delta(x-x') = 0 : x' \neq x$$

- Ortl. Eigenbasis eines kenn. Op. A :

$$B = \{|\psi_1\rangle, \dots, |\psi_v\rangle\}$$

- Ortl. Eigensystem

$$\{|\varphi_x\rangle\}$$

clso. Ortsoperator \hat{x}

Orthonormalität

$$\langle \psi_i | \psi_j \rangle = \delta_{ij}$$

|

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

Vollständigkeit

$$1_A = \sum_i |\psi_i\rangle \langle \psi_i|$$

|

$$1_A = \int_{\mathbb{R}} dx |\varphi_x\rangle \langle \varphi_x|$$

Spektraldarstellung

$$A = \sum_i \alpha_i |\psi_i\rangle\langle\psi_i|$$

$$\hat{x} = \int_{\mathbb{R}} dx \times |\psi_x\rangle\langle\psi_x|$$

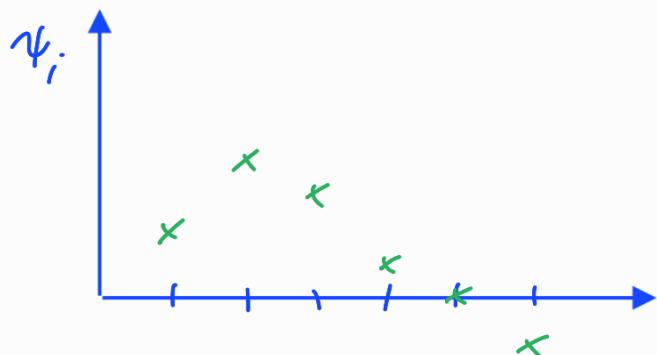
Komponentendarstellung

$$x \geq |\psi\rangle = \sum |\psi\rangle$$

$$= \sum_i |\psi_i\rangle \underbrace{\langle\psi_i|\psi\rangle}_{\psi_i}$$

$$\rightarrow |\psi\rangle = \sum_i \psi_i |\psi_i\rangle$$

Komponenten von $|\psi\rangle$



$$x \geq |\psi\rangle = \sum |\psi\rangle$$

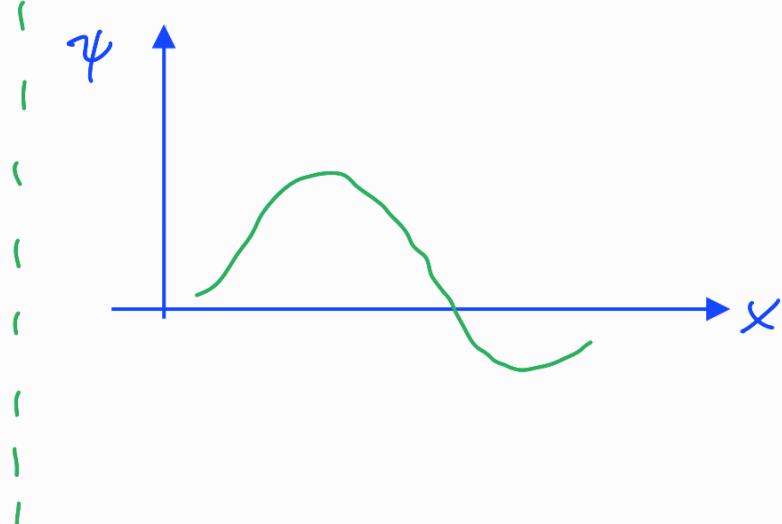
$$= \int_{\mathbb{R}} dx |\psi_x\rangle \underbrace{\langle\psi_x|\psi\rangle}_{\psi(x)}$$

$$\rightarrow |\psi\rangle = \int_{\mathbb{R}} dx \psi(x) |\psi_x\rangle$$

"Wellenfunktion" des

Zustands $|\psi\rangle$:

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



Skalarprodukt

$$\begin{aligned}\langle \psi | x \rangle &= \langle \psi | 1 | x \rangle & : \quad \langle \psi | x \rangle &= \langle \psi | 1 | x \rangle \\&= \langle \psi | \sum_i | \varphi_i \rangle \langle \varphi_i | x \rangle & : &= \langle \psi | \left[\int dx \langle \varphi_x \rangle \langle \varphi_x | \right] | x \rangle \\&= \sum_i \varphi_i^* x_i & : &= \int dx \underbrace{\langle \psi | \varphi_x \rangle}_{\psi^*(x)} \underbrace{\langle \varphi_x | x \rangle}_{x(x)} \\&\qquad\qquad\qquad \equiv & : & \boxed{\langle \psi | x \rangle = \int dx \psi^*(x) x(x)}\end{aligned}$$