

Wdhlg.:

Tensorprodukttraum zweier  $\mathbb{K}$ -VRe:

$$V \otimes W := \text{Span} \left\{ v_i \otimes w_j \right\}_{\substack{i=1, \dots, n \\ j=1, \dots, m}}$$

Basis                      Basis  
 $v_1, \dots, v_n$              $w_1, \dots, w_m$

$\rightarrow v_1 \otimes w_1, \dots, v_1 \otimes w_m, v_2 \otimes w_1, \dots, v_2 \otimes w_m, \dots, \dots, v_n \otimes w_m$   
Basis von  $V \otimes W$

2)  $\dim V \otimes W = \dim V \cdot \dim W$

Tensorprodukt:  $\otimes : V \times W \rightarrow V \otimes W$

def. durch

$$v_i, w_j \mapsto v_i \otimes w_j$$

und Linearität im beiden Faktoren ("Bilinearität"):

$$\begin{aligned} a \otimes (b_1 + b_2) &= a \otimes b_1 + a \otimes b_2 \\ (a_1 + a_2) \otimes b &= a_1 \otimes b + a_2 \otimes b \\ (\lambda a) \otimes b &= \lambda(a \otimes b) = a \otimes (\lambda b) \end{aligned}$$

# Basisunabhängigkeit des Tensorprodukts:

$V, W$

I

$$B = (v_1, \dots, v_m)$$

$$C = (w_1, \dots, w_m)$$

$$a \otimes b = (\sum_i a_i \cdot v_i) \otimes (\sum_j b_j \cdot w_j) =$$

$a = \sum_i a_i \cdot v_i$

$b = \sum_j b_j \cdot w_j$

=  $\sum_{i,j} a_i \cdot b_j \cdot v_i \otimes w_j$

! = ?

II

$$B' = (v'_1, \dots, v'_m)$$

$$C' = (w'_1, \dots, w'_m)$$

$$a \otimes b = \sum_{k,l} a'_k b'_l v'_k \otimes w'_l$$

$a = \sum_k a'_k \cdot v'_k$

$b = \sum_l b'_l \cdot w'_l$

$$v'_k = \sum_i \alpha_{ki} \cdot v_i \quad \textcircled{1}$$

$$w'_l = \sum_j \beta_{lj} \cdot w_j \quad \textcircled{2}$$

$$= \sum_{i,j} \left( \underbrace{\sum_k \alpha_{ki} a'_k}_{\alpha_i !} \right) \left( \underbrace{\sum_l \beta_{lj} b'_l}_{e_j !} \right) v_i \otimes w_j$$

$$a = \sum_k a'_k v'_k \quad \textcircled{1} \quad = \sum_k a'_k \sum_i \alpha_{ki} v_i = \sum_i \underbrace{\left( \sum_k a'_k \alpha_{ki} \right)}_{\alpha_i !} v_i$$

$$b = \sum_l b'_l w'_l = \sum_j \underbrace{\left( \sum_l b'_l \beta_{lj} \right)}_{e_j !} w_j$$



$\mu \in V \otimes W$  i.e. ist  $\mu$  nicht

als Tensorprodukt von geeigneten  $v \in V$   
und  $w \in W$  darstellbar!

$\mu \neq v \otimes w$  für alle  $v \in V$ ,  
 $w \in W$ .

$\Gamma_{BS\#}$ :  $V = W = \text{Span} \{ b_1, b_2 \}$

$$V \otimes W \rightarrow \mu = b_1 \otimes b_1 \xrightarrow{\text{F}} b_2 \otimes b_2 \neq v \otimes w \quad \begin{matrix} v \in V \\ w \in W \end{matrix}$$

Def.: (QH)

$\exists v \in V, w \in W$

$$\bullet \mu \in V \otimes W \text{ separabel} : \Leftrightarrow \mu = v \otimes w$$

$$\bullet \mu \in V \otimes W \text{ verschwächt} : \Leftrightarrow \mu \text{ nicht separabel}$$

↑

Schrödinger 1935

Tensorprodukt zweier Operatoren:

$$A: V \rightarrow V, \quad B: W \rightarrow W \quad \text{linear}$$

$$\rightarrow A \otimes B : V \otimes W \rightarrow V \otimes W$$

$$\text{def. durch } (A \otimes B)(a \otimes b) := (Aa) \otimes (Bb)$$

+ Linearität!

$$\rightarrow \mu = \sum_{ij} \mu_{ij} n_i \otimes m_j :$$

$$(A \otimes B)\mu = \sum_{ij} \mu_{ij} A \otimes B(n_i \otimes m_j) = \sum_{ij} \mu_{ij} (An_i) \otimes (Bm_j)$$



↓

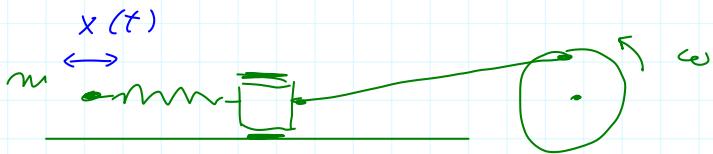
## Fouriervergleiche, Fouriertransformation

Motivation:

harm. Oszillator: + ext. Kraft ("harmonisch")

$$\ddot{x} + \gamma \dot{x} + \omega_0^2 x = 0$$

$$f(t) = f_0 \cos(\omega t)$$

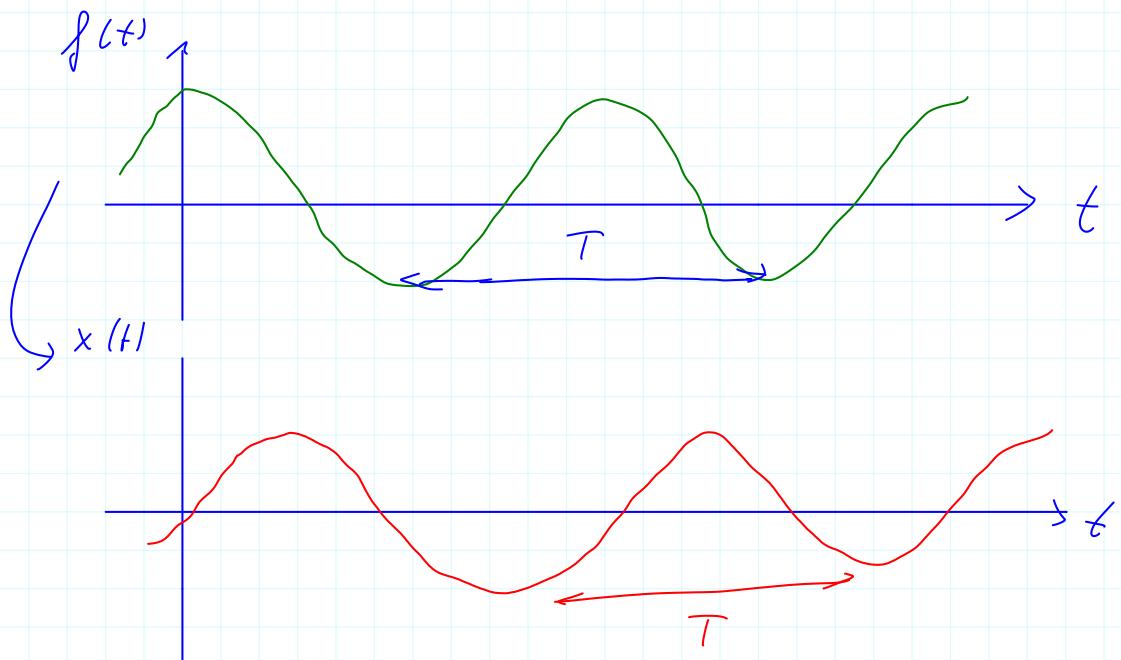
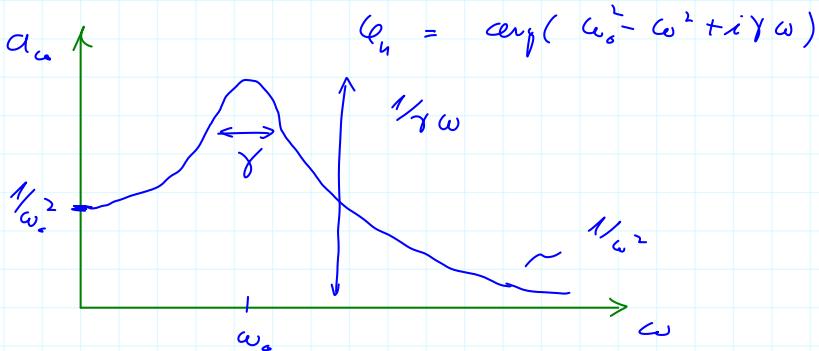


$$\Rightarrow \ddot{x} + \gamma \dot{x} + \omega_0^2 x = f_0 e^{i\omega t} \quad (\text{Re } \dots \rightarrow x \text{ real})$$

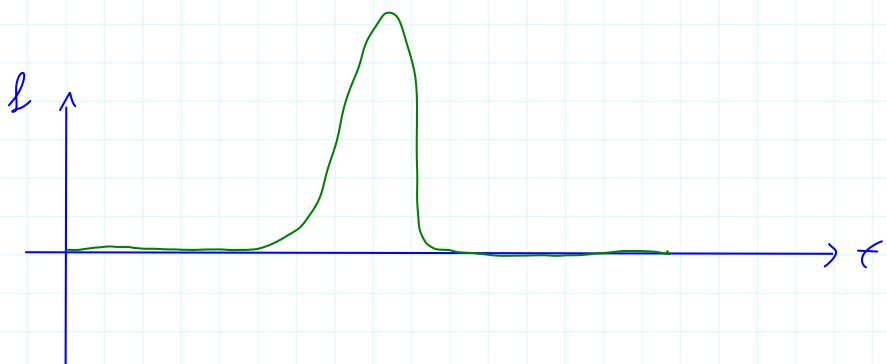
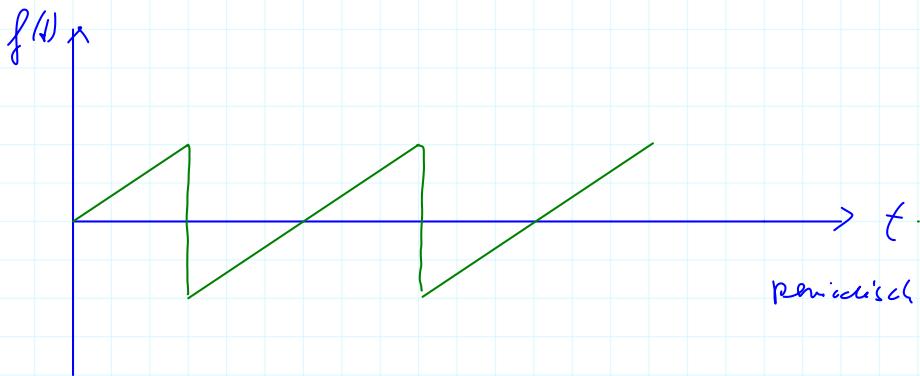
→ erzwungene Schwingung  $x(t)$

$$x(t) = a_\omega \cos(\omega t - \varphi_\omega)$$

$$a_\omega = \left| \frac{f_0}{\omega_0^2 - \omega^2 + i\gamma\omega} \right|$$



Neues Problem: Oszillator antwortet  $x(t)$  auf allg.  
(periodische) Kraft  $f(t)$  ?



meist:  $f(t)$  sei eine  $T$ -periodische Funktion

Lösungsstrategie: Rückführung auf  $f_a e^{i\omega_a t}$ ,  
+ Fourierverhendestellung von  $f(t)$  !

$f(t)$   $T$ -periodisch, d.h.  $f(t) = f(t+T) \quad \forall t \in \mathbb{R}$ ,

→ Fourier (1768 - 1830):

Stelle  $T$ -period. Funktion dar durch Überlagerung von  $\omega = 2\pi/T$

- Grundschwingung:  $\cos(\omega t), \sin(\omega t)$



- 1. harmonische:  $\cos(2\omega t), \sin(2\omega t)$



- 2. harmonische:  $\cos(3\omega t), \sin(3\omega t)$

...

- $m$ . harmonische:  $\cos(m\omega t), \sin(m\omega t)$

$$\text{d.h. } f(t) = \sum_{n=0}^{\infty} f_n^c \cos(\omega_n t) + f_n^s \sin(\omega_n t)$$

$T$ -periodisch

$$\omega_n = \frac{2\pi}{T} \cdot n$$

$n \in \mathbb{N}$

$$f(t) = f(t+T) \quad \forall t$$

einführen mit:  $\cos(\omega_n t) = \frac{e^{i\omega_n t} + e^{-i\omega_n t}}{2}$   
 $\sin(\omega_n t) = \frac{e^{i\omega_n t} - e^{-i\omega_n t}}{2i}$

$$\rightarrow f(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f_n e^{i\omega_n t}$$



$$\omega_n = \frac{2\pi}{T} n \quad n \in \mathbb{Z}$$

- Fourierreihe der  $T$ -per. Fkt.  $f(t)$
- $f_n$ :  $n$ -te Fourierkoeffizient.

$\Gamma$

enzw. Schw. und  $f(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f_n e^{i\omega_n t}$

$f_n$



$$x(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f_n a_n \cos(\omega_n t - \varphi)$$

Bestimmung der Fouriehr. einer T-per. Fkt  $f(t)$ ?

hilfreich: Menge der T-per. Fkt  $\mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  bilden komplexen VR

noch hilfreiche: kenn. Skalarprodukt:  $f, g : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$

$$\boxed{\langle f, g \rangle := \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{+T/2} f^*(t) g(t) dt} \quad \text{T-per.}$$

(vgl. Aufg. 9),  $T = 2\pi$ )

→ unitären VR

→ orthogonales System an Funktionen:

$$\left\{ e_n : t \mapsto e^{\underline{i\omega_n t}} \right\}_{n \in \mathbb{Z}} \quad \omega_n = \frac{2\pi}{T} n$$

es gilt:  $\langle e_n, e_m \rangle = \delta_{nm}$  (vgl. Aufgabe 9)

$t \rightarrow T \tau$

$$\text{F.R.: } f(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f_n \underline{e^{\underline{i\omega_n t}}} \quad (\forall t \in \mathbb{R})$$

$\hookrightarrow e_n(t)$

$$\Leftrightarrow f = \sum_{n \in \mathbb{Z}} f_n e_n$$

F.R.  $\hat{=}$  Komponentendarst bzgl.  $\{e_n\}_{n \in \mathbb{Z}}$ !

$$\rightarrow f_n = \langle e_n, f \rangle !$$

a.l.

$$f_u = \langle e_u, f \rangle = \frac{1}{T} \int_{-T/2}^{T/2} f(t) e^{-i\omega_u t} dt$$

$$e_u: t \rightarrow e^{i\omega_u t}$$

$$\omega_u = \frac{2\pi}{T} u$$