

(iii) Eine lin. Abb. $\varphi_i: V_i \rightarrow W$, $V_i \subseteq V$ endl. dim.,

$V = \mathbb{K}\text{span}\langle V_i \rangle^V$, $\varphi_i|_{V_i \cap V_j} = \varphi_j|_{V_i \cap V_j}$, nicht nicht

auf ganz V fortsetzen lässt.

[Auf $\text{span}(V_i) = \mathbb{K}\text{-Erzeugnis}$ gibt es diese Fortsetzung, aber nicht notw. auf $V = \mathbb{K}\text{span}\langle V_i \rangle^V$]

Beispiele: $V = W = L^2(\mathbb{N})$, $e^i \in L^2(\mathbb{N})$ mit $e_j^i = \delta_{ij}$,
(ü-Bl. : e^i bilden HRB), $\mathbb{N} = \{1, 2, 3, \dots\}$

(i) $\varphi: L^2(\mathbb{N}) \rightarrow L^2(\mathbb{N})$
 $e^i \mapsto e^{i+1}$ (linear. fortgesetzt)

φ ist linear, injektiv, aber nicht surjektiv, weil $e^1 \notin \varphi(L^2(\mathbb{N}))$

(ii) $\varphi: L^2(\mathbb{N}) \rightarrow L^2(\mathbb{N})$

$e^{2i} \mapsto e^i$
 $e^{2i+1} \mapsto e^i$ } (linear fortgesetzt) ist nicht injektiv, aber lin., surj.

(iii) $V_i = \mathbb{C} \cdot e^i$, $L^2(\mathbb{N}) = \mathbb{K}\text{span}\langle e^i \rangle$,

$\varphi_i: V_i \rightarrow L^2(\mathbb{N})$, $\varphi_i(e^i) = i \cdot e^i$.

Die lineare Fortsetzung der φ_i auf $L^2(\mathbb{N})$ ist

$\sum_{n=1}^{\infty} a_n e^n \mapsto \sum_{n=1}^{\infty} a_n \cdot n \cdot e^n$,

aber $\sum_{n=1}^{\infty} a_n e^n$ muss nicht zu $L^2(\mathbb{N})$ gehören, z.B.:

$a_n = \frac{1}{n} \Rightarrow \left\| \sum \frac{1}{n} e^n \right\| = \sqrt{\sum \frac{1}{n^2}} < \infty$, also $\sum \frac{1}{n} e^n \in L^2(\mathbb{N})$,

aber $\left\| \sum \frac{1}{n} \cdot n \cdot e^n \right\| = \left\| \sum e^n \right\| = \sqrt{\sum 1} = \infty$, also

$\varphi\left(\sum \frac{1}{n} e^n\right) \notin L^2(\mathbb{N})$.

\Rightarrow Forts. zu lin. Abb. $\varphi: L^2(\mathbb{N}) \rightarrow L^2(\mathbb{N})$ nicht möglich!

Also: Eine Abb., die auf einer HRB geg. ist, lässt sich nicht ^③
immer zu einer lin. Abb. auf dem HR fortsetzen!

Fourier-Entwicklung

Betrachtet man die stetigen Fktn mit Periode $\frac{1}{*} 1$, $f(t+1) = f(t)$ für alle $t \in \mathbb{R}$,
auf \mathbb{R} ,

So entsprechen diese Fktn auf dem Einheitskreis $S^1 = \{z \in \mathbb{C} \mid |z| = 1\}$

vernügte $z = e^{2\pi i \frac{t}{*}}$, also $f(t) = g(e^{2\pi i \frac{t}{*}})$ (*)

Da die Fktn $e^{2\pi i n \cdot \frac{t}{*}}$, $n \in \mathbb{Z}$, eine HRB von $L^2(S^1)$
bilden, liefert (*) für die Entwicklung nach der HRB eine
Reihenentwicklung für f , die sog. Fourierentwicklung:

$$f(t) = \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n e^{2\pi i n \frac{t}{*}}$$

$$a_n = \int_0^{*} f(t) e^{-2\pi i n \frac{t}{*}} dt \quad \text{und}$$

$$\sum_{n \in \mathbb{Z}} |a_n|^2 = \int_0^{*} |f(t)|^2 dt = \|f\|_{L^2([0, *])}^2$$

Die Fourierreihe konv. punktsw. für $f \in C^2(S^1, \mathbb{C})$

1. Bsp.: $\cos(\omega t)$ hat Periode 1, wissen:

$$\cos(\omega t) = \frac{e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}}{2}$$

\Rightarrow Fourierkoeff. a_n von $\cos(\omega t)$ sind:

$$a_1 = \frac{1}{2} = a_{-1}, \quad a_n = 0 \text{ sonst.}$$

Auch nachrechnen:

$$a_n = \int_0^1 \frac{1}{2}(e^{i\omega t} + e^{-i\omega t}) e^{-i2\pi n t} dt$$
$$= \int_{n_1} \cdot \frac{1}{2} \cdot \int_0^1 dt + \int_{n_{-1}} \cdot \frac{1}{2} \cdot \int_0^1 dt = \frac{1}{2} (\delta_{n,1} + \delta_{n,-1})$$

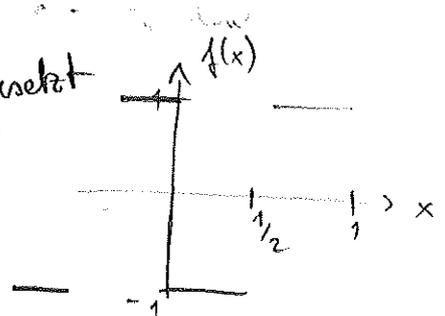
Ebenso: $\sin(\omega t) = \frac{e^{i\omega t} - e^{-i\omega t}}{2i}$,

also Fourierkoeff.: $a_1 = \frac{1}{2i} = -\frac{i}{2}, \quad a_{-1} = \frac{-1}{2i} = \frac{i}{2}$

$a_n = 0$ sonst.

2. Bsp.: $f(x) = \begin{cases} -1, & x \in (0, \frac{1}{2}) \\ 1, & x \in (\frac{1}{2}, 1) \end{cases}$

period. fortgesetzt



$$a_0 = \int_0^1 f(t) dt = 0$$

$$n \neq 0: a_n = -\int_0^{1/2} e^{-i2\pi n t} dt + \int_{1/2}^1 e^{-i2\pi n t} dt = \frac{e^{-i2\pi n t}}{-i2\pi n} \Big|_0^{1/2} - \frac{e^{-i2\pi n t}}{-i2\pi n} \Big|_{1/2}^1$$

$$= \frac{1}{i2\pi n} [e^{-i\pi n} - 1 - 1 + e^{-i\pi n}] = \frac{-2 + 2e^{-i\pi n}}{i2\pi n}$$

$$= \begin{cases} 0, & n \text{ gerade} \\ \frac{-4}{i2\pi n}, & n \text{ ungerade} \end{cases}$$

für $n > 0$:

Fourierreihe:

$$a_n e^{i n x} + a_{-n} e^{-i n x} = \frac{e^{i n x} - e^{-i n x}}{2i} \cdot \left(\frac{-4}{\pi n}\right) \quad (5)$$

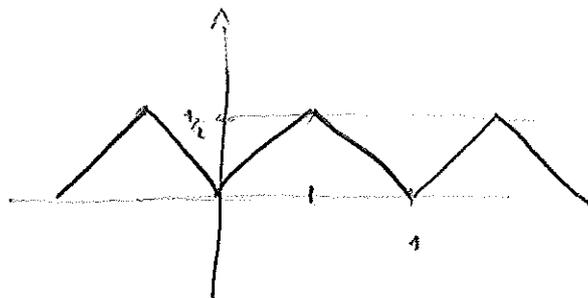
$$= \frac{-4}{\pi n} \cdot \sin(n x)$$

$$\Rightarrow \text{Fourierreihe} = \frac{-4}{\pi} \cdot \sum_{m=0}^{\infty} \frac{\sin((2m+1)x)}{2m+1}$$

3. Bsp.:

$$f(x) = \begin{cases} t & , t \in [0, \frac{1}{2}] \\ 1-t & , t \in [\frac{1}{2}, 1] \end{cases}$$

periodisch fortgesetzt,



$$a_0 = \int_0^1 f(t) dt = \frac{1}{2} t^2 \Big|_0^{1/2} + \left(t - \frac{1}{2} t^2\right) \Big|_{1/2}^1$$

$$= \frac{1}{8} - 0 + 1 - \frac{1}{2} - \frac{1}{2} + \frac{1}{8} = \frac{1}{4}$$

$n \neq 0$:

$$a_n = \int_0^{1/2} \frac{t e^{-i n t}}{u} dt + \int_{1/2}^1 \frac{(1-t) e^{-i n t}}{u} dt$$

$$\text{part. Int.} = \frac{t e^{-i n t}}{-i n} \Big|_0^{1/2} - \frac{1}{-i n} \int_0^{1/2} e^{-i n t} dt + \frac{(1-t) e^{-i n t}}{-i n} \Big|_{1/2}^1$$

$$+ \frac{1}{-i n} \int_{1/2}^1 e^{-i n t} dt$$

$$= \frac{e^{-i n \cdot 1/2}}{-4\pi n} - \frac{e^{-i n \cdot 0}}{-4\pi n} - \frac{1}{(-i n)^2} \cdot e^{-i n t} \Big|_0^{1/2} + \frac{1}{(-i n)^2} e^{-i n t} \Big|_{1/2}^1$$

$$= \frac{1}{-4\pi^2 n^2} \left[-e^{-i n \cdot 1/2} + 1 + 1 - e^{-i n \cdot 1/2} \right] = \frac{2 - 2e^{-i n \cdot 1/2}}{-4\pi^2 n^2} = \begin{cases} 0, & n \text{ gerade} \\ \frac{2}{-2\pi^2 n^2}, & n \text{ ungerade} \end{cases}$$

Fourierreihe: $n > 0$: ungerade

$$a_n e^{i n x} + a_{-n} e^{-i n x} = \frac{-2}{\pi^2 n^2} \frac{e^{i(2n)x} + e^{-i(2n)x}}{2}$$

$$= \frac{-2}{\pi^2 n^2} \cdot \cos(2n x)$$

$$\Rightarrow \text{Fourierreihe} = \frac{1}{4} - \frac{2}{\pi^2} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{\cos((2n+1)x)}{(2n+1)^2}$$

Allgemein: $\exp = \cos + i \sin$

$$\Rightarrow \sum_{n \in \mathbb{Z}} a_n e^{i n t} = \sum_{n \in \mathbb{N}} b_n \cos(n t) + \sum_{n \in \mathbb{Z}} c_n \sin(n t),$$

$$\omega \quad b_n = a_n + a_{-n}$$

$$c_n = i(a_n - a_{-n})$$

Fourierentw. eines konst. Fkt: $f(t) = c$ für alle $t \in \mathbb{R}$

$$\Rightarrow a_0 = c, \quad a_n = 0 \text{ sonst.}$$