

# n-dimensionale Fouriertransformation $\hat{=}$ n-mal 1D F.T.

$$f: \mathbb{R}^n \longrightarrow \mathbb{R} \text{ (auch } \mathbb{C}, \text{ allg. VR } V)$$
$$\vec{x} = (x_1, \dots, x_n) \longmapsto f(\vec{x}) = f(x_1, \dots, x_n)$$

1. F.-T. von  $f$  bzgl.  $x_1$ :

$$f(x_1, x_2, \dots, x_n) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d h_1}{2\pi} \hat{f}_1(h_1, x_2, \dots) e^{i h_1 x_1} \quad (1a)$$

$$\text{mit } \hat{f}_1(h_1, x_2, \dots) = \int_{-\infty}^{\infty} dx_1 f(x_1, x_2, \dots) e^{-i h_1 x_1} \quad (1b)$$

2. F.-T. von  $\hat{f}_1(h_1, x_2, \dots)$  bzgl.  $x_2$ :

$$\hat{f}_1(h_1, x_2, \dots) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{d h_2}{2\pi} \hat{f}_2(h_1, h_2, x_3, \dots) e^{i h_2 x_2} \quad (2a)$$

$$\text{mit } \hat{f}_2(h_1, h_2, x_3, \dots) = \int_{-\infty}^{\infty} dx_2 \hat{f}_1(h_1, x_2, x_3, \dots) e^{-i h_2 x_2} \quad (2b)$$

(2a) in (1a) und (1b) in (2b) führt auf

$$f(x_1, x_2, \dots) = \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dh_1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dh_2}{2\pi} \hat{f}_2(h_1, h_2, \dots) e^{i(h_1 x_1 + h_2 x_2)}$$

$$\text{mit } \hat{f}_2(h_1, h_2, x_3, \dots) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx_1 \int_{-\infty}^{+\infty} dx_2 f(x_1, x_2, \dots) e^{-i(h_1 x_1 + h_2 x_2)}$$

in dieser Weise fahren wir bis zur  $n$ -ten F.T fort  
und erhalten:

$$f(x_1, \dots, x_n) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{dh_1}{2\pi} \dots \int_{-\infty}^{\infty} \frac{dh_n}{2\pi} \hat{f}(h_1, \dots, h_n) e^{i(h_1 x_1 + \dots + h_n x_n)}$$

$$\text{mit } \hat{f}(h_1, \dots, h_n) = \int_{-\infty}^{+\infty} dx_1 \dots \int_{-\infty}^{+\infty} dx_n f(x_1, \dots, x_n) e^{-i(h_1 x_1 + \dots + h_n x_n)}$$

mit  $n$ -dim. Wellenvektor  $\vec{h} = (h_1, \dots, h_n) \in \mathbb{R}^n$   
und Standardskalarprodukt  $\langle \vec{a}, \vec{b} \rangle \equiv \vec{a} \cdot \vec{b} = a_1 b_1 + \dots + a_n b_n$   
also

$$f(\vec{x}) = \int_{\mathbb{R}^n} \frac{d^n \vec{h}}{(2\pi)^n} \hat{f}(\vec{h}) e^{i\langle \vec{h}, \vec{x} \rangle}$$

$$\text{mit } \hat{f}(\vec{h}) = \int_{\mathbb{R}^n} d^n \vec{x} f(\vec{x}) e^{-i\langle \vec{h}, \vec{x} \rangle}$$

  
 $n$ -dim. Fourier (rück) transformation

## Eigenschaften:

$$1) \quad \widehat{f+g} = \widehat{f} + \widehat{g}, \quad \widehat{\lambda f} = \lambda \widehat{f} \quad (\text{Linearität})$$

$$2) \quad \text{sei } f_{\vec{a}}(\vec{x}) := f(\vec{x} - \vec{a}); \quad \text{dann}$$

$$\widehat{f_{\vec{a}}}(\vec{k}) = e^{-i\langle \vec{k}, \vec{a} \rangle} \widehat{f}(\vec{k})$$

$$3) \quad \frac{\partial \widehat{f}(\vec{k})}{\partial x_l} = i k_l \widehat{f}(\vec{k}) \quad ;$$

$$\frac{\partial^m \widehat{f}(\vec{k})}{\partial x_{e_1} \cdots \partial x_{e_m}} = (i)^m k_{e_1} \cdots k_{e_m} \widehat{f}(\vec{k})$$

$$4) \quad \widehat{f * g} = \widehat{f} \widehat{g} \quad (\text{Faltungssatz})$$

$$\hookrightarrow f * g(\vec{x}) := \int_{\mathbb{R}^n} d\vec{y} f(\vec{y}) g(\vec{x} - \vec{y})$$

insbesondere für  $n=3$ ;  $\vec{x} \equiv \vec{r}$ :

$$\vec{\nabla} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} \\ \frac{\partial}{\partial x_2} \\ \frac{\partial}{\partial x_3} \end{pmatrix} \xrightarrow{\text{F.T.}} \begin{pmatrix} i\hbar_1 \\ i\hbar_2 \\ i\hbar_3 \end{pmatrix} \equiv i\vec{\hbar}$$

$$\rightarrow \widehat{\text{grad}} f(\vec{r}) \equiv \widehat{\vec{\nabla}} f(\vec{r}) = i\vec{\hbar} \hat{f}(\hat{r})$$

$$\widehat{\text{div}} \vec{A}(\vec{r}) \equiv \widehat{\vec{\nabla}} \cdot \vec{A}(\vec{r}) = i\vec{\hbar} \cdot \hat{\vec{A}}(\hat{r})$$

$$\widehat{\text{rot}} \vec{A}(\vec{r}) \equiv \widehat{\vec{\nabla}} \times \vec{A}(\vec{r}) = i\vec{\hbar} \times \hat{\vec{A}}(\hat{r})$$

$$\widehat{\Delta} f(\vec{r}) \equiv \widehat{(\vec{\nabla})^2} f(\vec{r}) = -|\vec{\hbar}|^2 \hat{f}(\hat{r})$$

Anwendungsbeispiel: Wärmeleitung in 3D:  $T(\vec{r}, t)$  gesucht

3D-Wärmeleitungsgleichung

$$\frac{\partial T}{\partial t} = a \Delta T$$

gegeben  $T(\vec{r}, 0)$ ; bestimme  $T(\vec{r}, t)$  für  $t > 0$ !

F. T. der Wärmeleitungsgl. bzgl.  $\vec{r}$  führt auf lin. DGL in  $t$ :

$$\frac{\partial \hat{T}}{\partial t}(\vec{k}, t) = -a \underline{|\vec{k}|^2} \hat{T}(\vec{k}, t)$$

$$\rightarrow \hat{T}(\vec{k}, t) = \hat{T}_0(\vec{k}) e^{-a \underline{|\vec{k}|^2} t}$$

$$\rightarrow T(\vec{r}, t) = \int_{\mathbb{R}^3} \frac{d^3 \vec{k}}{(2\pi)^3} \hat{T}_0(\vec{k}) e^{-a |\vec{k}|^2 t + i \langle \vec{k}, \vec{r} \rangle}$$

wobei  $\hat{T}_0(\vec{k}) = \int d^3 \vec{r} T(\vec{r}, 0) e^{-i \langle \vec{k}, \vec{r} \rangle}$

$$2.8 \quad T(\vec{r}, 0) = \vartheta \delta(\vec{r}) \quad \rightarrow \quad \hat{T}_0(\vec{k}) = \vartheta$$

$$\begin{aligned} \rightarrow \quad \underline{T(\vec{r}, t)} &= \vartheta \int \frac{d^3 \vec{k}}{(2\pi)^3} \underbrace{e^{-a|\vec{k}|^2 t + i\langle \vec{k}, \vec{r} \rangle}}_{=} \\ &= \vartheta \prod_{j=1}^3 \int \frac{dk_j}{2\pi} e^{-ak_j^2 t + ik_j x_j} = \frac{\vartheta}{\sqrt{4\pi at}}^3 e^{-|\vec{r}|^2/4at} \\ &\quad \parallel \\ &\quad \frac{1}{\sqrt{4\pi at}} e^{-x_i^2/4at} \end{aligned}$$

3D - Wärmeleitungskern

$$T(\vec{r}, t) = \frac{1}{\sqrt{4\pi at}}^3 e^{-|\vec{r}|^2/4at}$$

$$\left[ \rightarrow T(\vec{r}, 0) \xrightarrow{t} T(\vec{r}, t) = \int d\vec{r}' T(\vec{r}', 0) \Gamma(\vec{r} - \vec{r}', t) \right].$$