

3.2. Einschub: Die Delta-Funktion

... hat die Eigenschaft

$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta(x) dx = f(0) \quad \forall \text{ hinreichend "glatten" Funktionen } f(x)$$

und ist eine "Distribution"

3.2.1. Elementare Definition

Definiere

$$g_n(x) = \begin{cases} 0 & \text{für } |x| > \frac{1}{n} \\ \frac{n}{2} & \text{für } |x| \leq \frac{1}{n} \end{cases} \quad n \in \mathbb{N}$$

also

$$\int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) dx = 1 \quad \forall n \in \mathbb{N}; \quad \lim_{n \rightarrow \infty} g_n(x) = \begin{cases} 0 & ; x \neq 0 \\ \infty & ; x = 0 \end{cases}$$
$$\int_{-\infty}^{+\infty} f(x) g_n(x) dx = \frac{n}{2} \int_{-1/n}^{1/n} f(x) dx = \frac{n}{2} f(x_n) \int_{-1/n}^{1/n} dx = f(x_n)$$

$\downarrow$
Mittelwertsatz

$$\text{mit } -\frac{1}{n} \leq x_n \leq \frac{1}{n}$$

$$\text{also } \lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) g_n(x) dx = \lim_{n \rightarrow \infty} f(x_n) = f(0) \quad \text{falls } f \text{ stetig}$$

$$\text{Man schreibt } \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta(x) dx := \lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) g_n(x) dx = f(0)$$

$$\text{oder abkürzend } \delta(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} g_n(x)$$

Andere Darstellungen:

$$\delta(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{n}{\pi} \frac{1}{1+n^2 x^2}$$

$$= \lim_{n \rightarrow \infty} \sqrt{\frac{n}{\pi}} e^{-n x^2}$$

$$= \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\sin nx}{\pi x}$$

Diese Funktionen sind auf 1 normiert, $\int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) dx = 1$

z.B. $\sqrt{\frac{n}{\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-nx^2} dx = \frac{1}{\sqrt{n}} \int_{-\infty}^{+\infty} e^{-x'^2} dx' = 1$
 $\downarrow$
 $x' = \sqrt{n} x$

$$\left| \int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) f(x) dx - f(0) \right| = \left| \int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) (f(x) - f(0)) dx \right|$$

Normierung

$$\leq \int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) |f(x) - f(0)| dx \leq \max_{x \in \mathbb{R}} |f'(x)| \int_{-\infty}^{+\infty} g_n(x) |x - 0| dx$$

$\swarrow$ $x \in \mathbb{R}$

Mittelwertsatz der
Differentialrechnung

$$= \max_{x \in \mathbb{R}} |f'(x)| \cdot 2 \int_0^{\infty} g_n(x) x dx = \max_{x \in \mathbb{R}} |f'(x)| \cdot 2 \sqrt{\frac{n}{\pi}} \int_0^{\infty} x e^{-nx^2} dx$$

$$= \frac{1}{2n} \int_0^{\infty} e^{-x'} dx'$$

$$= \frac{1}{\sqrt{4n\pi}} \max_{x \in \mathbb{R}} |f'(x)| \rightarrow 0 \quad \text{für } n \rightarrow \infty \text{ und sich hinreichend "wohl verhaltenden" } f(x)$$

3.2.2. Eigenschaften der Delta-Funktion

$$(1) \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta(x - x_0) dx = f(x_0)$$

für $f(x) = 1$ insbesondere $\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x - x_0) dx = 1$

$$(2) \int_a^b f(x) |x - x_0| dx = \begin{cases} f(x_0) & \text{für } a < x_0 < b \\ \frac{1}{2} f(x_0) & \text{für } a = x_0 \text{ oder } b = x_0 \\ 0 & \text{für } x_0 < a < b \text{ oder } a < b < x_0 \end{cases}$$

$$(3) \quad \delta(-x) = \delta(x)$$

$$(4) \quad \delta(ax) = \frac{1}{|a|} \delta(x) \quad \text{für } a \neq 0$$

$$(5) \quad \delta(h(x)) = \frac{1}{|h'(x_0)|} \delta(x-x_0) \quad \text{mit } h(x_0)=0, h'(x_0) \neq 0$$

x_0 einzige Nullstelle von $h(x)$

$$(6) \quad \delta(h(x)) = \sum_{i=1}^N \frac{1}{|h'(x_i)|} \delta(x-x_i) \quad \text{wenn } x_i \text{ alle Nullstellen von } h(x) \text{ sind}$$

$$(6) \quad \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta'(x-x_0) dx = -f'(x_0)$$

$$(7) \quad H'(x) = \delta(x)$$

Stufenfunktion oder Heaviside'sche Sprungfunktion

$$H(x) = \begin{cases} 0 & \text{für } x < 0 \\ 1/2 & \text{für } x = 0 \\ 1 & \text{für } x > 0 \end{cases}$$

Beweis:

$$(2) \quad \text{Definiere } \tilde{f}(x) = \begin{cases} f(x) & \text{für } a \leq x \leq b \\ 0 & \text{sonst} \end{cases} \quad \text{und wende (1) an}$$

Für $a=x_0$ oder $b=x_0$ verdopple Integral und verwende (1)

$$\Rightarrow \text{Integral über Teilintervall} = \frac{1}{2} f(x_0)$$

(5) x_0 sei einzige Lösung von $h(x)=0 \Rightarrow \exists a < x_0 < b$ sodass $y=h(x)$ bijektiv ist für $a < x < b \Rightarrow \exists$ Umkehrfunktion $x(y)$ mit $x_0 = x(0)$. Angenommen $h'(x_0) > 0$

$$\begin{aligned}
 \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta(h(x)) dx &= \int_a^b f(x) \delta(h(x)) dx = \int_{h(a)}^{h(b)} f(x(y)) \delta(y) \frac{dy}{h'(x(y))} = \\
 &\quad \downarrow \quad \quad \quad \downarrow \quad \quad \quad \downarrow \\
 &\quad \quad \quad (2) \quad \quad \quad dy = h'(x(y)) dx \\
 &\quad \quad \quad y = h(x) \\
 &= \frac{f(x(0))}{h'(x(0))} = \frac{f(x_0)}{h'(x_0)} \Rightarrow \delta(h(x)) = \frac{\delta(x-x_0)}{|h'(x_0)|}
 \end{aligned}$$

Falls $h'(x_0) < 0$ sind Vorzeichen und Integrationsgrenzen vertauscht

(5') falls $h(x)$ mehrere Nullstellen hat, kann man disjunkte Intervalle definieren:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(h(x)) dx = \sum_i \int_{a_i}^{b_i} \delta(h(x)) dx = \sum_i \int_{a_i}^{b_i} \frac{1}{|h'(x_i)|} f(x_i) dx$$

(5)

(4) folgt aus (5) mit $h(x) = ax$

(3) folgt aus (4) mit $a = -1$

$$(6) \quad \delta(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} g_n(x) \quad \delta'(x) = \lim_{n \rightarrow \infty} g_n'(x)$$

$$\begin{aligned}
 \Rightarrow \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) \delta'(x) dx &= \lim_{n \rightarrow \infty} \int_{-\infty}^{+\infty} f(x) g_n'(x) dx = \\
 &= \lim_{n \rightarrow \infty} \left[g_n(x) f(x) \Big|_{-\infty}^{+\infty} - \int_{-\infty}^{+\infty} f'(x) g_n(x) dx \right] = \\
 &= - \int_{-\infty}^{+\infty} f'(x) \delta(x) dx = -f'(0)
 \end{aligned}$$

(7) Für $a < 0 < b$ gilt:

$$\begin{aligned}
 \int_a^b H'(x) f(x) dx &= H(x) f(x) \Big|_a^b - \int_a^b H(x) f'(x) dx = \\
 &= H(b) f(b) - H(a) f(a) - \int_0^b f'(x) dx = f(b) - f(x) \Big|_0^b = f(b)
 \end{aligned}$$

3.2.3. Dreidimensionale Delta-Funktion

Für $\vec{r} = (x_1, x_2, x_3)$ ist

$$\delta(\vec{r} - \vec{r}_0) = \delta(x_1 - x_{10}) \delta(x_2 - x_{20}) \delta(x_3 - x_{30})$$

mit

$$\int_{\mathbb{R}^3} \delta(\vec{r} - \vec{r}_0) f(\vec{r}) dV = f(\vec{r}_0) \quad dV = dx_1 dx_2 dx_3$$

in krummlinigen Koordinaten y_1, y_2, y_3 mit $b_i = \left| \frac{\partial \vec{r}}{\partial y_i} \right|$ gilt

$$f(\vec{r}_0) = \int f(\vec{r}) \delta(\vec{r} - \vec{r}_0) dV =$$

$$= \iiint f(\vec{r}(y_1, y_2, y_3)) \delta(\vec{r} - \vec{r}_0) b_1 b_2 b_3 dy_1 dy_2 dy_3$$

$$= \iiint f(\vec{r}(y_1, y_2, y_3)) \delta(y_1 - y_{10}) \delta(y_2 - y_{20}) \delta(y_3 - y_{30}) dy_1 dy_2 dy_3$$

$$\Rightarrow \delta(\vec{r} - \vec{r}_0) = \frac{\delta(y_1 - y_{10}) \delta(y_2 - y_{20}) \delta(y_3 - y_{30})}{b_1 b_2 b_3}$$

Beispiel: In sphärischen Koordinaten ist

$$\delta(\vec{r} - \vec{r}_0) = \frac{\delta(r - r_0) \delta(\vartheta - \vartheta_0) \delta(\varphi - \varphi_0)}{r_0^2 \sin \vartheta_0}$$

und in Zylinderkoordinaten

$$\delta(\vec{r} - \vec{r}_0) = \frac{\delta(\rho - \rho_0) \delta(\varphi - \varphi_0) \delta(z - z_0)}{\rho_0}$$

Anwendungen:

1.) n Punktladungen q_i bei $\vec{r}_i$: $\rho_e(\vec{r}) = \sum_{i=1}^n q_i \delta(\vec{r} - \vec{r}_i)$

2.) homogen geladene Kugeloberfläche mit Radius R und Ladung Q :

$$\rho_e(\vec{r}) = \frac{Q}{4\pi R^2} \delta(r - R)$$

3.) homogene Ladungsverteilung im Inneren einer Kugel

$$\rho(\vec{r}) = \frac{3Q}{4\pi R^3} H(R-r)$$

4.) homogen geladene Zylinder

$$\rho(\vec{r}) = \frac{Q}{2d\pi R^2} H(R-\rho) (H(z+d) - H(z-d))$$

5.) $\rho(\vec{r}) = -p \delta(x) \delta(y) \delta'(z)$

$$\Rightarrow Q = \int \rho(\vec{r}) d^3\vec{r} = -p \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) \delta(y) \delta'(z) dx dy dz$$

$$= -p \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) dx}_{=1} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(y) dy}_{=1} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta'(z) dz}_{=0} = 0$$

Dipolmoment $\vec{p} = \int \vec{r} \rho(\vec{r}) d^3\vec{r}$

$$\Rightarrow p_x = -p \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} x \delta(x) dx}_{=0} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta(y) dy}_{=1} \underbrace{\int_{-\infty}^{+\infty} \delta'(z) dz}_{=0} = 0$$

also auch $p_y = 0$

$$p_z = -p \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x) dx \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(y) dy \int_{-\infty}^{+\infty} z \delta'(z) dz = -p \int_{-\infty}^{+\infty} z \delta'(z) dz$$

$$= p$$

$$\Rightarrow \vec{p} = (0, 0, p) = p \vec{e}_z$$

entspricht Punktladungen $\pm q$ bei $z = \pm d, x=y=0$

$$\Rightarrow \rho(\vec{r}) = q \delta(x) \delta(y) (\delta(z-d) - \delta(z+d)) = -2qd \delta(x) \delta(y) \frac{\delta(z+d) - \delta(z-d)}{2d}$$

$\rightarrow -p \delta(x) \delta(y) \delta'(z)$ mit $p = 2qd = \text{const.}$
(siehe Grenzprozess in früherer Übungsaufgabe)

3.2.4. Distributionen

beliebig oft differenzierbar

Raum $\mathcal{G}$ der Testfunktionen: Alle Funktionen $g(x)$, $-\infty < x < \infty$ die "schnell abfallen", d.h.

$$\lim_{|x| \rightarrow \infty} x^m g^{(k)}(x) = 0 \quad \forall m, k \in \mathbb{N}$$

Beispiel: $g(x) = e^{-\lambda x^2}$

$g_n(x)$ bildet "Nullfolge" wenn alle $|x|^m g_n^{(k)}(x)$ im $-\infty < x < \infty$ gleichmäßig gegen Null konvergiert

$$\lim_{n \rightarrow \infty} g_n(x) = g_0(x)$$

Wenn $g_n(x) - g_0(x)$ Nullfolge bildet

$\mathcal{G}$ ist linear Raum

Eine Abbildung $T: g \in \mathcal{G} \rightarrow \mathbb{C}$; $z = T(g)$ heißt "Funktional" von g

Eine "temperierte Distribution" ist ein lineares, stetiges Funktional auf $\mathcal{G}$:

$$T(\alpha_1 g_1 + \alpha_2 g_2) = \alpha_1 T(g_1) + \alpha_2 T(g_2) \quad \forall \alpha_1, \alpha_2 \in \mathbb{C} \\ \forall g_1, g_2 \in \mathcal{G}$$

$$\lim_{n \rightarrow \infty} T(g_n) = T\left(\lim_{n \rightarrow \infty} g_n\right) = T(g_0)$$

$$\text{für } \lim_{n \rightarrow \infty} g_n = g_0$$

Die k -te Ableitung $T^{(k)}$ einer Distribution T ist definiert durch

$$T^{(k)}(g) = (-1)^k T(g^{(k)})$$

und ist ebenfalls eine Distribution

Sei $S_{x_0}(g) := \int_{x_0}^{\infty} (x-x_0) g(x) dx \quad \forall g \in \mathcal{G}$

$$\Rightarrow S'_{x_0}(g) = -S_{x_0}(g') = - \int_{x_0}^{+\infty} (x-x_0) g'(x) dx$$

$$= - \underbrace{[(x-x_0) g(x)]_{x_0}^{+\infty}}_{\substack{\downarrow \\ \text{partielle Integration} \\ = 0}} + \int_{x_0}^{+\infty} g(x) dx =$$

$$= \int_{-\infty}^{+\infty} H(x-x_0) g(x) dx =: H_{x_0}(g)$$

Heaviside'sche Sprungfunktion

$$H'_{x_0}(g) = -H_{x_0}(g') = - \int_{x_0}^{+\infty} g'(x) dx =$$

$$= - [g(x)]_{x_0}^{+\infty} = g(x_0) = \delta_{x_0}(g) \left[= \int_{-\infty}^{+\infty} \delta(x-x_0) g(x) dx \right]$$

$$\Rightarrow \delta_{x_0} = H'_{x_0}$$