

Satz: (Goursat'scher Integralsatz)

Sei $A \subseteq \mathbb{R}^n$ kompakt mit glattem Rand und äußerem Normalenfeld $\nu: \partial A \rightarrow S^{n-1}$, $U \supseteq A$ offen und $F \in C^1(U, \mathbb{R}^n)$. Dann ist

$$\boxed{\int_A \operatorname{div} F(x) dx = \int_{\partial A} \langle F(x), \nu(x) \rangle dS(x)} \quad (*)$$

Beweis: Sei $\{U_i\}_{i=0}^{\infty}$ eine offene Überdeckung von A , so dass

$$U_i \subseteq A \setminus \partial A \Rightarrow i \neq 0$$

und $\{f_i \in C^\infty(\mathbb{R}^n, [0,1])\}_{i=0}^{\infty}$ eine $\{U_i\}$

untergeordnete Zerlegung der Eins auf A .

$$F_i(x) := f_i(x) F(x) \quad \text{also} \quad \sum_{i=0}^{\infty} F_i(x) = F(x) \quad \forall x \in A$$

Wir zeigen $(*)$ für jedes F_i :

(i) $i=0$: Dann hat jede Komponente $F_{0,k}$ $k=1, \dots, n$

kompakten Träger in U_0 . Damit ist

$$\int_A \partial_k F_{0,k}(x) dx = 0 \quad \text{also} \quad \int_A \operatorname{div} F_0(x) dx = 0$$

$$\text{Ebenso gilt} \quad \int_{\partial A} \langle F_0(x), \nu(x) \rangle dS(x) = 0, \quad \text{da} \quad F_0|_{\partial A} = 0$$

(ii) $i \neq 0$: Nach dem Lemma gilt für jede Komponente $F_{i,k}$

$$\int_A \partial_k F_{i,k}(x) dx = \int_{\partial A} F_{i,k}(x) \nu_k(x) dS(x)$$

$$\begin{aligned} \text{Damit ist} \quad \int_A \operatorname{div} F(x) dx &= \sum_{i=0}^{\infty} \sum_{k=1}^n \int_A \partial_k F_{i,k}(x) dx = \sum_{i,k} \int_{\partial A} F_{i,k}(x) \nu_k(x) dS(x) \\ &= \sum_{i=0}^{\infty} \int_{\partial A} \langle F_i(x), \nu(x) \rangle dS(x) = \int_{\partial A} \langle F(x), \nu(x) \rangle dS(x) \end{aligned}$$

□

Verallgemeinerungen: Der Satz gilt auch, wenn ∂A nicht überall glatt ist, z.B.:

- Wenn ∂A lokal als Graph einer Lipschitz-stetigen (u. damit fast überall diff. baren) Funktion f geschrieben werden kann, d.h.:

$$A \cap U = \{ (x', x_n) \in U \mid f(x') \leq x_n \}$$

- Wenn die „singulären Randpunkte“ in denen ∂A in keiner offenen Umgebung Graph einer C^1 -Fkt. ist, eine $(n-1)$ -dim. Nullmenge ist (\rightarrow Königsberger)

Notation: v.a. in der Physik wird oft eine Kurzschreibweise verwendet, z.B.:

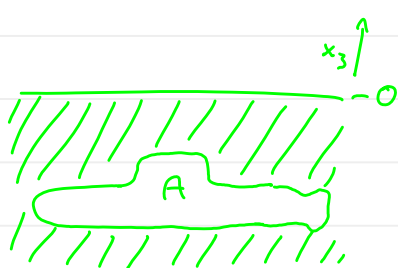
$$\int_A \vec{\nabla} \cdot \vec{F} \, dx = \int_{\partial A} \vec{F} \cdot d\vec{S}(x)$$

Interpretation: ◦ $\int_{\partial A} \langle F(x), n(x) \rangle dS(x)$ ist der „Fluß“ von F durch ∂A
(wenn F z.B. das Geschw.feld einer Flüssigkeit ist.)

- $\operatorname{div} F(x) =$ „Quellstärke“ von F bei x

Anwendungsbsp. (Archimed'scher Auftrieb):

Beschreibt $A \subseteq \mathbb{R}^3$ einen in eine Flüssigkeit mit Dichte ρ eingetauchten Körper, auf den bei $x \in \partial A$ der Druck $\rho x_3 v(x)$ ausgeübt wird, dann ist die gesamte Auftriebskraft: $\leftarrow x_3 < 0!$



$$F = \int_{\partial A} \rho x_3 v(x) dS(x) \quad \text{mit Komponenten}$$

$$F_j = \int_{\partial A} \rho x_3 v_j(x) dS(x) = \rho \int_A \frac{\partial x_3}{\partial x_j} dx = \begin{cases} \rho \operatorname{vol}(A), & j=3 \\ 0 & \end{cases}$$

↑
Samp mit $F_k = \rho x_3 \delta_{kj}$

↑
= Gewicht der verdrängten Flüssigkeit.

Bemerkung: Für $n=1$ ist $\text{Sampt} = \text{HDI}$, denn mit $A = [a, b] \in \mathbb{R}$ haben wir

$$\int_a^b F'(x) dx = \int_A \text{div} F(x) dx = \underbrace{F(b) - F(a)}_{\text{„Oberflächenint.“ mit } \partial A = \{a, b\}}$$

„Sampt“

Korollar: (mehr-dimensionale partielle Integration)

Sei $A \in \mathbb{R}^n$ kompakt mit glattem Rand & äußeren Normalenfeld ν .

Dann gilt für alle $f, h \in C^1(U, \mathbb{R})$ mit $U \supseteq A$ offen & alle $j = 1, \dots, n$:

$$\int_A h(x) \partial_j f(x) dx = \int_{\partial A} h(x) f(x) \nu_j(x) dS(x) - \int_A f(x) \partial_j h(x) dx$$

Beweis: wir definieren $F \in C^1(U, \mathbb{R}^n)$, $F(x) := h(x) f(x) e_j$ wobei $e_j \in \mathbb{R}^n$ der j -te Einheitsvektor ist, Dann gilt

$$\int_A \text{div} F(x) dx = \int_A \left(h(x) \partial_j f(x) + f(x) \partial_j h(x) \right) dx$$

Sampt \longrightarrow

$$\int_{\partial A} \langle F(x), \nu(x) \rangle dS(x) = \int_{\partial A} h(x) f(x) \nu_j(x) dS(x)$$

□

Korollar: (Erste Green'sche Formel)

Sei $A \in \mathbb{R}^n$ kompakt mit glattem Rand, $U \supseteq A$ offen und $g \in C^2(U, \mathbb{R})$, $f \in C^1(U, \mathbb{R})$. Dann gilt:

$$\int_{\partial A} f(x) \langle \nabla g(x), \nu(x) \rangle dS(x) = \int_A \langle \nabla f(x), \nabla g(x) \rangle + f(x) \Delta g(x) dx$$

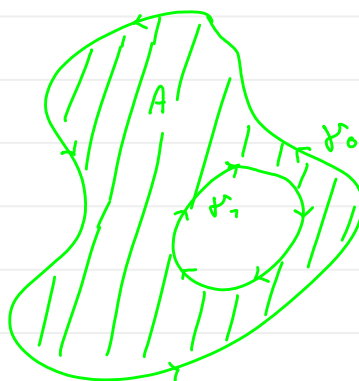
$$\left(\text{also } \int_{\partial A} f \vec{\nu} \cdot \vec{\nabla} g \cdot d\vec{s} = \int_A \vec{\nabla} f \cdot \vec{\nabla} g + f \Delta g dx \right)$$

Beweis: setze $h(x) = \partial_j g(x)$ in der Gleichung zur mehr-dim. part. Integration und summiere über j .

□

Stokes'scher Integralsatz

Wir betrachten zunächst ein beschränktes Gebiet $A \subseteq \mathbb{R}^2$ dessen Rand durch die disjunkte Vereinigung von geschl. Kurven



$\partial A = \bigcup_{i=0}^n \gamma_i([a_i, b_i])$ gegeben ist, wobei

$\gamma_i \in C^1([a_i, b_i] \subseteq \mathbb{R}, \mathbb{R}^2)$, so dass

alle γ_i bzgl. A in math. positiver Richtung durchlaufen werden.

Satz: (Satz von Green / Stokes für $n=2$):

Sei $U \supseteq A$ offen und $f \in C^1(U, \mathbb{R}^2)$ ein Vektorfeld mit $\text{rot } f := \partial_1 f_2 - \partial_2 f_1 =: \nabla \times f$. Dann gilt unter obigen Annahmen:

$$\int_A \nabla \times f(y) \, dy = \sum_{i=0}^n \oint_{\gamma_i} f(r) \cdot dr$$

Beweis: Definiere $F \in C^1(U, \mathbb{R}^2)$ als $F(x) := (f_2(x), -f_1(x))$. Dann ist

$$\begin{aligned} \int_A \text{rot } f(x) \, dx &= \int_A \text{div } F(x) \, dx \stackrel{\text{Satz}}{=} \int_{\partial A} \langle F(x), \nu(x) \rangle \, dS(x) \\ &= \sum_{i=0}^n \int_{a_i}^{b_i} \langle F(\gamma_i(t)), \nu(\gamma_i(t)) \rangle \sqrt{1 + \|\dot{\gamma}_i(t)\|^2} \, dt \\ \nu(\gamma_i(t)) &= \frac{(\dot{\gamma}_{i,2}(t), -\dot{\gamma}_{i,1}(t))}{(1 + \|\dot{\gamma}_i(t)\|^2)^{1/2}} \\ \nu(\gamma_i(t)) \perp \dot{\gamma}_i(t) & \\ &= \sum_{i=0}^n \int_{a_i}^{b_i} \langle f(\gamma_i(t)), \dot{\gamma}_i(t) \rangle \, dt \\ &= \sum_{i=0}^n \oint_{\gamma_i} f(r) \cdot dr \end{aligned}$$

□

= „Zirkulation von f entlang γ “