

4.4.6 Die klassische Variante des Satzes von Stokes im \mathbb{R}^3

Wir folgen hier, wie im letzten Abschnitt, Heuser, Lehrbuch der Analysis, Band 2.

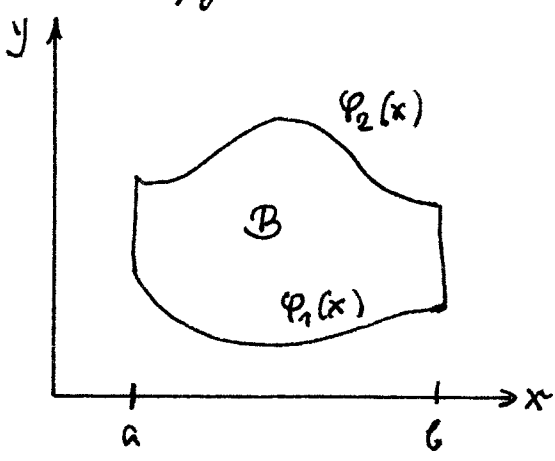
Def. 4.25 Eine Menge $B \subset \mathbb{R}^2$ der Form

$$B = \{ (x, y) : a \leq x \leq b, \varphi_1(x) \leq y \leq \varphi_2(x) \}$$

mit stetigen Funktionen $\varphi_i : [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$ von beschränkter Variation heißt BV-Normalbereich bezüglich der x -Achse.

Bemerkung: Lipschitz-stetige oder stetig diffbare Funktionen sind von beschränkter Variation. Wer den Begriff von Part. beschr. Variation nicht kennt, gehe also von $\varphi_i \in C^1[a, b]$ aus.

Analog definiert man BV-Bereiche bezüglich der y -Achse.



Def 4.26 (Rotation) Es sei $f = (P, Q, R)^T$ ein differenzierbares Vektorfeld. Den Ausdruck

$$\text{rot } f = \begin{pmatrix} \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \\ \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \\ \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \end{pmatrix}$$

englischsprachiger Raum: $\text{curl } f$

nennt man die Rotation von f .

Das bringt uns nicht viel weiter, denn noch immer ist das schwierig einzuprägen

Def 4.27 (Nabla-Operator) Den formal vektoriell geschriebenen Differentialoperator

$$\nabla := \begin{pmatrix} D_x \\ D_y \\ D_z \end{pmatrix}$$

nennt man Nabla-Operator.

Mit ∇ ist es viel einfacher, die Rotation zu bestimmen, denn es gilt

$$\text{rot } f = \nabla \times f$$

Wie ist das zu verstehen? ∇ wird formal wie ein "richtiger" Vektor des \mathbb{R}^3 verwendet. Dann

$$\begin{aligned} \nabla \times f &= \begin{vmatrix} i & j & k \\ D_x & D_y & D_z \\ P & Q & R \end{vmatrix} = i(D_y R - D_z Q) - j(D_x R - D_z P) \\ &\quad + k(D_x Q - D_y P) \\ &= \begin{pmatrix} R_y - Q_z \\ P_z - R_x \\ Q_x - P_y \end{pmatrix} = \text{rot } f. \end{aligned}$$

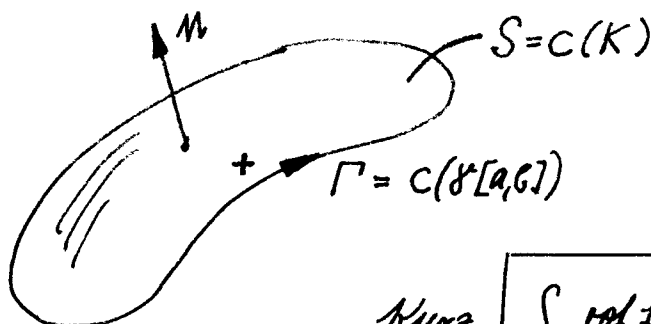
Satz 4.28 (Stokes'scher Integralsatz) Es sei $K \subset \mathbb{R}^2$ ein

BV-Normalbereich bezüglich beider Achsen und $C: K \rightarrow \mathbb{R}^2$ eine Fläche, die zweimal stetig differenzierbar ist.^{*} Der Rand ∂K sei durch eine stückweise stetig differenzierbare Kurve $\gamma: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}^2$ parametrisiert und positiv orientiert.

Das Vektorfeld f sei stetig differenzierbar auf einer die Spur $C(K)$ umfassenden offenen Menge. Dann gilt

$$\int_C \text{rot } f \cdot n \, d\sigma = \int_{C \circ \gamma} f \cdot dx,$$

wenn n verträglich mit $C \circ \gamma$ orientiert ist.



Kurz
$$\int_S \text{rot } f \cdot n \, d\sigma = \int_{\Gamma} f \cdot dx$$

^{*}) Im Sinne von Def. 4.1

Beweis: Wir verzichten auf eine Angabe des Beweises, der bei Keuser ausgeführt ist. Die Aussage folgt im Prinzip aus Abschnitt 4.4.3 (Satz 4.16 + Ausführungen zur Berechnung der Integrale). Nur die genaue Darstellung der Ränder ist hier etwas anders. \square

Bemerkung: Wählt man $n = \frac{C_u \times C_v}{|C_u \times C_v|}$, dann ist die Verträglichkeit von n mit der Randorientierung gesichert.

Bsp. 4.29 Fortsetzung von Bsp. 4.18

Zu berechnen war

$$\int_S \operatorname{rot} F \cdot n \, d\sigma.$$

$S =$ Obere Hälfte der Einheitskugel

$$F = \begin{pmatrix} 1 \\ xz \\ xy \end{pmatrix}$$

a) Über den Satz von Stokes:

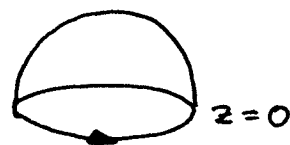
$$\int_S \operatorname{rot} F \cdot n \, d\sigma = \int_{\gamma} F \cdot dr \quad r = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

wobei γ den positiv orientierten Einheitskreis parametrisiert.

$$\gamma: x = \cos \varphi, y = \sin \varphi, z = 0, \quad 0 \leq \varphi \leq 2\pi$$

$$dr = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} d\varphi$$

$$F(\gamma) = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \cos \varphi \sin \varphi \end{pmatrix}$$



$$\Rightarrow \int_{\gamma} F \cdot dr = \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \cos \varphi \sin \varphi \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin \varphi \\ \cos \varphi \\ 0 \end{pmatrix} d\varphi = -\int_0^{2\pi} \sin \varphi \cos \varphi d\varphi = 0.$$

b) Ohne den Satz von Stokes:

Wir erhalten

$$\operatorname{rot} F = \begin{pmatrix} 0 \\ -y \\ z \end{pmatrix}$$

$$n = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \cdot \frac{1}{|\begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}|} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} \quad \text{wegen } R=1$$

$$d\sigma = R^2 \sin \vartheta \, d\vartheta \, d\varphi = \sin \vartheta \, d\vartheta \, d\varphi$$

siehe
Üb.

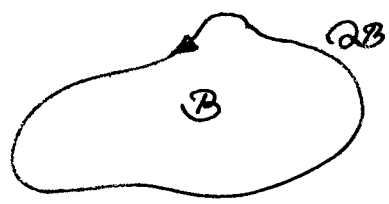
$z = \cos \vartheta$
 $y = \sin \vartheta \sin \varphi$

$$\begin{aligned} \Rightarrow \int_S \text{rot } F \cdot n \, d\vec{\sigma} &= \int_S \begin{pmatrix} 0 \\ -y \\ z \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} d\vec{\sigma} = \int_S z^2 - y^2 \, d\vec{\sigma} \\ &= \int_{\vartheta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} (\cos^2 \vartheta - \sin^2 \vartheta \sin^2 \varphi) \sin \vartheta \, d\varphi \, d\vartheta \\ &= \int_{\vartheta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \sin \vartheta \, d\varphi \, d\vartheta - \int_{\vartheta=0}^{\pi} \int_{\varphi=0}^{2\pi} \sin^3 \vartheta \sin^2 \varphi \, d\varphi \, d\vartheta \\ &= \underbrace{\int_0^{\pi} \sin \vartheta \, d\vartheta}_{=0} \int_0^{2\pi} d\varphi - \underbrace{\int_0^{\pi} \sin^3 \vartheta \, d\vartheta}_{=0} \int_0^{2\pi} \sin^2 \varphi \, d\varphi = 0. \end{aligned}$$

(Sinus ist ungerade)

4.4.7 Der Gaußsche Integralsatz der Ebene

Wir betrachten nun einen ebenen Bereich B mit Rand ∂B



und die Differentialform

$$\omega = P dx + Q dy$$

mit $P, Q : B \rightarrow \mathbb{R}$.

Eine formale Rechnung ergibt

$$\begin{aligned} d\omega &= dP \wedge dx + dQ \wedge dy \\ &= \left(\frac{\partial P}{\partial x} dx + \frac{\partial P}{\partial y} dy \right) \wedge dx + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} dx + \frac{\partial Q}{\partial y} dy \right) \wedge dy \\ &= -\frac{\partial P}{\partial y} dx \wedge dy + \frac{\partial Q}{\partial x} dx \wedge dy \\ &= \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) dx \wedge dy \end{aligned}$$

Wenn also B und ∂B "vernünftig" gewählt sind und $\frac{\partial P}{\partial y}, \frac{\partial Q}{\partial x}$ stetig, dann sollte gelten:

$$\int_B \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) d(x,y) = \int_{\partial B} P dx + Q dy$$

Gaußscher Integralsatz der Ebene
(auch Greenscher Satz)

Und das gilt in der Tat, wenn ∂B nicht "zu wild" ist.

166

Satz 4.30 (Gaußscher Integralsatz der Ebene)

$B \subset \mathbb{R}^2$ sei ein BV-Normalbereich bezüglich beider Achsen und die ∂B parametrisierende stückweise glatte Kurve sei positiv orientiert. $P, Q, \frac{\partial P}{\partial y}$ und $\frac{\partial Q}{\partial x}$ seien stetig auf einem B umspannenden offenen Meny. Dann gilt

$$\int_B \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) d(x,y) = \int_{\partial B} P dx + Q dy$$

Beweis: Sparen wir ein. Siehe Heuser, Analysis, Bd. 2. \square

Statt dessen lesen wir folgenden schönen Inhaltssatz her:

Satz 4.31 Unter den obigen Voraussetzungen an B gilt für den Flächeninhalt $|B|$

$$|B| = \frac{1}{2} \int_{\partial B} x dy - y dx$$

Beweis: Setze $Q = x, P = -y \Rightarrow$ Gauß

$$\int_B \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) d(x,y) = \int_B 2 d(x,y) \stackrel{\text{Gauß}}{=} \int_{\partial B} x dy - y dx$$

$\underbrace{\hspace{10em}}_{= 2|B|}$

Daraus folgt sofort die Formel. \square

Die beiden letzten Sätze bleiben unter viel schwächeren Voraussetzungen richtig. Es reicht, dass B beschränkt ist und von einer rektifizierbaren Jordankurve umschlossen wird.

4.4.8 Partielle Integration und Greensche Formeln

Die in diesem Abschnitt hergeleiteten Formeln gehören zum wichtigsten Handwerkszeug beim Umgang mit partiellen Differentialgleichungen. Wir stellen sie im Raum \mathbb{R}^3 dar. Sie bleiben aber für beliebige Raumdimensionen gültig, denn auch der Gaußsche Satz kann für beliebige Raumdimensionen aufgeschrieben werden. Aus diesem folgen alle unsere Formeln.

Im Weiteren sei $B \subset \mathbb{R}^3$ ein Bereich, in dem der Gaußsche Integralsatz richtig ist.

(i) Formel der partiellen Integration

$u, v : B \rightarrow \mathbb{R}$ sein stetig differenzierbar, n die äußere Normale an ∂B . Dann gilt für alle $i \in \{1, 2, 3\}$

$$\int_B u \frac{\partial v}{\partial x_i} dx = \int_{\partial B} u v n_i d\sigma - \int_B v \frac{\partial u}{\partial x_i} dx$$

n_i : i -te Komponente von n

Beweis: Setze $f = (0, \dots, 0, \underbrace{uv}_{i\text{-te Komp.}}, 0, \dots, 0)^T$

Dann gilt

$$\begin{aligned} \int_B \operatorname{div} f dx &= \int_B \frac{\partial}{\partial x_i} (uv) dx = \int_{\partial B} f \cdot n d\sigma \quad (\text{Gauß}) \\ &\Rightarrow \int_B \left(\frac{\partial u}{\partial x_i} v + u \frac{\partial v}{\partial x_i} \right) dx = \int_{\partial B} uv n_i d\sigma \end{aligned}$$

und deshalb die Formel. □

(ii) Erste Greensche Formel

Sei u einmal und v zweimal stetig diffbar in B , dann gilt

$$\int_B u \Delta v dx = \int_{\partial B} u \frac{\partial v}{\partial n} d\sigma - \int_B \nabla u \cdot \nabla v dx.$$

Beweis: Setze $f = u \nabla v$ und wende den Satz von Gauß an

Berechnung von $\text{div}(u \nabla v)$: Wir erhalten

$$\text{div}(u \nabla v) = \nabla u \cdot \nabla v + u \Delta v. \quad (*)$$

H.A.

Somit
$$\int_B \text{div}(u \nabla v) dx = \int_{\partial B} (u \nabla v) \cdot n d\sigma \quad (\text{Gauß})$$

$(*) \Rightarrow \int_B \nabla u \cdot \nabla v dx + \int_B u \Delta v dx = \int_{\partial B} u (\underbrace{\nabla v \cdot n}_{= \frac{\partial v}{\partial n}}) d\sigma \quad \square$

(iii) Zweite Greensche Formel

Sind u, v beide zweimal stetig differenzierbar in B , dann gilt

$$\int_B (u \Delta v - v \Delta u) dx = \int_{\partial B} (u \frac{\partial v}{\partial n} - v \frac{\partial u}{\partial n}) d\sigma$$

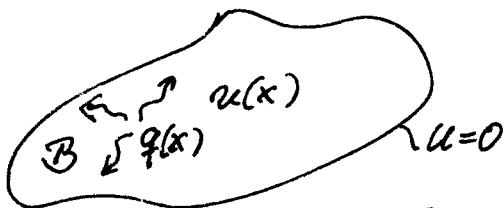
Beweis: Folgt unmittelbar aus der ersten Greenschen Formel, weil der Term $0 = \int_B \nabla u \cdot \nabla v dx - \int_B \nabla v \cdot \nabla u dx$ wegfällt. \square

Eine Anwendung: Schwache Formulierung der stationären Wärmeleitungsgleichung.

Betrachten die Gleichung (Randwertproblem)

Poisson-Gleichung
$$\begin{cases} -\Delta u = f & \text{in } \overset{\circ}{B} \\ u = 0 & \text{auf } \partial B \end{cases}$$

$f : B \rightarrow \mathbb{R}$
"Temperaturquellendichte"
 $u : B \rightarrow \mathbb{R}$
Temperatur in B
Randtemperatur 0



geschrieben:
$$-\left(\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2}\right) = f$$

Eine Lösung u dieser Gleichung sollte die angegebenen partiellen Ableitungen zweiter Ordnung besitzen. Durch einen wichtigen Trick merkt man, dass man nur die Ableitungen erster Ordnung braucht:

$$-\Delta u = q \quad 1 \cdot v, \int_B \quad (*)$$

Multipliziere mit $v \in C^1(B)$, danach Integration

$$-\int_B v \Delta u \, dx = \int_B q v \, dx \quad \forall v \in C^1(B)$$

$$-\int_{\partial B} v \frac{\partial u}{\partial n} \, d\sigma + \int_B \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_B q v \, dx \quad \forall v \in C^1(B).$$

Wir fordern nun noch $v = 0$ auf ∂B . Dann $(*) \Rightarrow$

$$\int_B \nabla u \cdot \nabla v \, dx = \int_B q v \, dx \quad \forall v \in C^1(B) \text{ mit } v|_{\partial B} = 0. \quad (**)$$

Schwache oder Variationsformulierung der Wärmeleitgleichung.

Erfüllt u außerdem die Randbedingung $u|_{\partial B} = 0$, dann folgt aus $(**)$ die Poisson-Gleichung mit Randbedingung.

Die Variationsformulierung $(**)$ ist grundlegend für die Theorie (schwache Lösungen) und die Numerik (Methode der finiten Elemente, FEM).