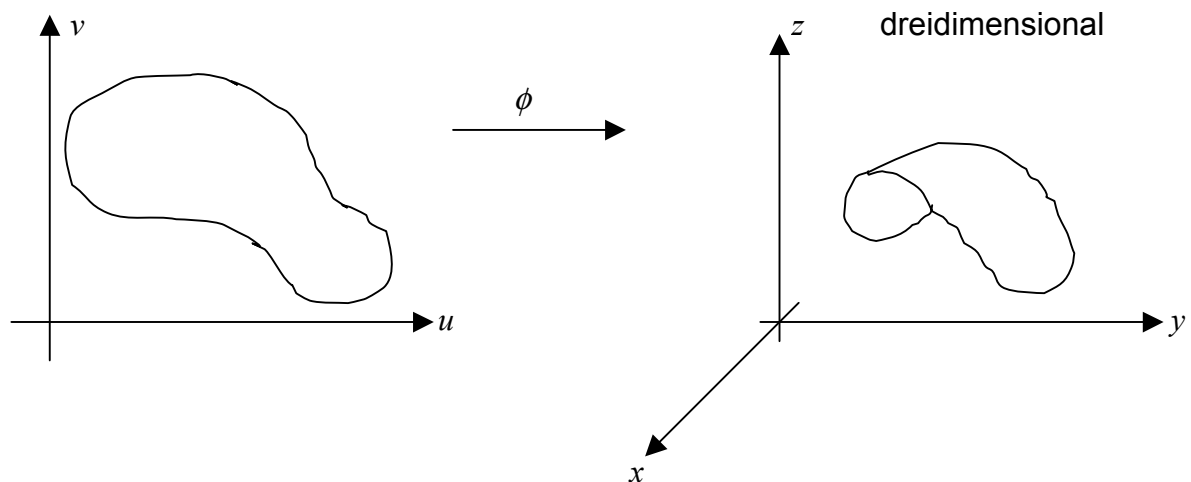


IV Flächen und Flächenintegrale

Unter Flächen stellen wir uns dünne Platten vor, die auch verbogen sein dürfen



Definition: Es sei $D \subset \mathbb{R}^2$ offen und messbar (d.h. wohl def. Flächeninhalt). Unter einem Flächenstück versteht man den Wertebereich einer stetig diffb. Abb. $\phi: \bar{D} \rightarrow \mathbb{R}^3$. Dabei wird vorausgesetzt, dass $\text{rang}(\nabla \phi(u, v)) = 2$ ($(u, v) \in D$). Die Abbildung ϕ , wie auch ihre Funktionsgleichung $\underline{x} = \underline{\phi}(u, v)$ nennt man eine Parameterdarstellung des Flächenstücks oder auch Flächendarstellung.
 u, v heißen die Parameter des Flächenstücks und \bar{D} der zugehörige Parameterbereich.

Die Parameterdarstellung $\underline{x} = \underline{\phi}(u, v)$ erhält mit den Komponentendarstellung

$$\underline{x} = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}, \underline{\phi}(u, v) = \begin{pmatrix} \bar{x}(u, v) \\ \bar{y}(u, v) \\ \bar{z}(u, v) \end{pmatrix}$$

die explizite Form

$$\begin{matrix} \bar{x}(u, v) \\ \bar{y}(u, v) \\ \bar{z}(u, v) \end{matrix} \quad \text{sowie: } \underline{\phi}(u, v) = \begin{pmatrix} \bar{x}_u & \bar{x}_v \\ \bar{y}_u & \bar{y}_v \\ \bar{z}_u & \bar{z}_v \end{pmatrix}$$

$$\underbrace{\underline{\phi}}_{1. \text{ Abl.}} = \begin{pmatrix} \bar{x}_u \\ \bar{y}_u \\ \bar{z}_u \end{pmatrix}, \underbrace{\underline{\phi}}_{1. \text{ Abl.}} = \begin{pmatrix} \bar{x}_v \\ \bar{y}_v \\ \bar{z}_v \end{pmatrix}$$

Nach Def. hat $\nabla \underline{\phi}(u, v)$ in D den Rang 2, d.h. $\underline{\phi}_u$ und $\underline{\phi}_v$ sind $\forall (u, v) \in D$ linear abhängig.

Somit gilt

$$\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v \neq 0 \text{ in } D$$

Die von $\underline{\phi}_u$ und $\underline{\phi}_v$ aufgespannte Ebene durch den Flächenpunkt $\underline{\phi}(u, v)$ ist die Tangentenebene mit der Parameterdarstellung

$$\underline{x} = \underline{\phi}(u, v) + \lambda \underline{\phi}_u(u, v) + \mu \underline{\phi}_v(u, v) \quad (\lambda, \mu \in \mathbb{R})$$

und

$$\underline{x} = \lambda \underline{\phi}_u(u, v) + \mu \underline{\phi}_v(u, v)$$

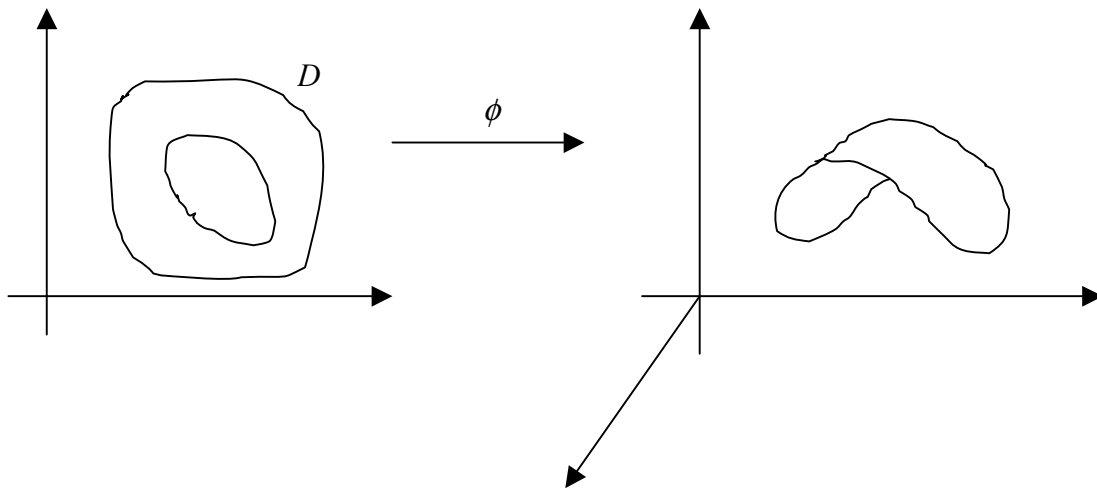
nennt man Tangentialebene.

Der auf der Tangenten- und Tangentialebene von $\underline{\phi}(u, v)$ senkrecht stehende Einheitsvektor

$$n = \frac{\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v}{|\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v|}$$

heißt Flächennormale.

Für ein reguläres Kurvenstück $\Gamma(t) = (u(t), v(t)) \quad t \in [a, b]$ im Parameterbereich D ist das Bild $\gamma(t) = \underline{\phi}(\Gamma(t))$ eine reguläre Flächenkurve, deren Tangentenvektor $\dot{\gamma}(t) = \underline{\phi}_u \dot{u} + \underline{\phi}_v \dot{v}$ In der Tangentenebene liegt.



Die Bogenlänge $s(t) = \int_a^t |\dot{\gamma}(t)| dt$ ergibt sich

$$|\dot{\gamma}|^2 = \left(\underline{\phi}_u \dot{u} + \underline{\phi}_v \dot{v} \right)^T \left(\underline{\phi}_u \dot{u} + \underline{\phi}_v \dot{v} \right) = \underbrace{\left(\underline{\phi}_u + \underline{\phi}_v \right)}_{=E} \dot{u} + 2 \underbrace{\left(\underline{\phi}_u + \underline{\phi}_v \right)}_{=F} \dot{u} \dot{v} + \underbrace{\left(\underline{\phi}_u + \underline{\phi}_v \right)}_{=G} \dot{v} \dot{v}$$

Beispiel: $\underline{\phi}(u, v) = \begin{pmatrix} u \\ v \\ g(u, v) \end{pmatrix}, \nabla \phi = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \\ g_u(u, v) & g_v(u, v) \end{pmatrix}$

$$\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v = \begin{pmatrix} -g_u \\ -g_v \\ 1 \end{pmatrix}, n = \frac{1}{\sqrt{1+g_u^2+g_v^2}} \begin{pmatrix} -g_u \\ -g_v \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$E = 1 + g_u^2, f = g_u \cdot g_v, G = 1 + g_v^2$$

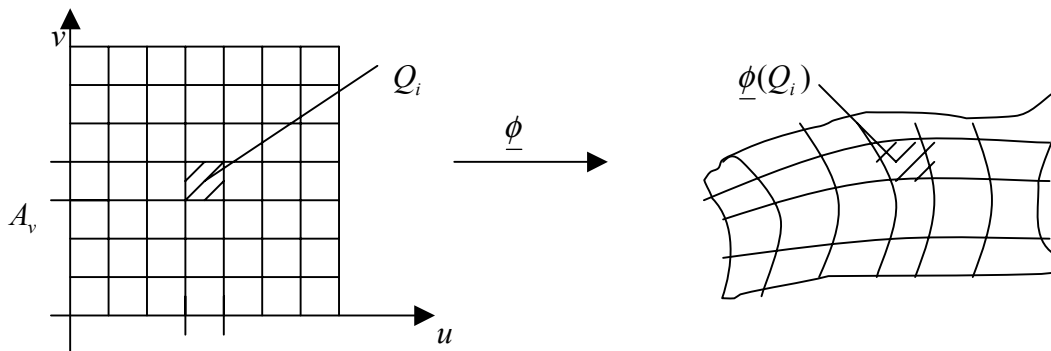
Flächenintegrale

Ein Flächenstück F bezeichnen wir als doppelpunktfrei, wenn es mit einer Parameterdarstellung $\phi : \bar{D} \rightarrow \mathbb{R}^3$ beschrieben werden kann, die eineindeutig ist auf ganz D .

Flächeninhalt

Motivation: Es sei $F : \phi : \bar{D} \rightarrow \mathbb{R}^3$ ein doppelpunktfreies Flächenstück.

Der Einfachheit nehmen wir an, dass D ein achsenparalleles Rechteck sei



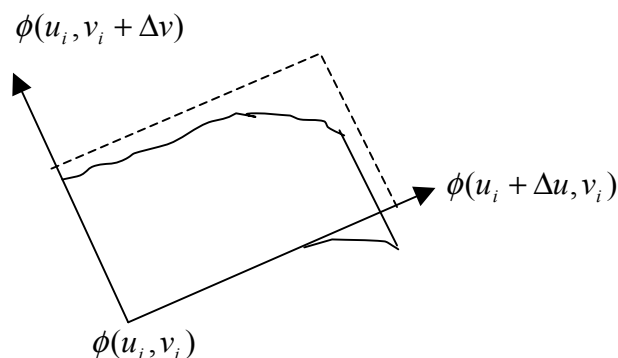
\bar{D} sei in Teilrechtecke Q_1, \dots, Q_m zerlegt. Wenn Rechteckzerlegung fein genug ist, haben $\phi(Q_i)$ Parallelogrammgestalt. Ist Q_i ein Teilrechteck in \bar{D} mit den Seitenlängen Δu und Δv und $\underline{u}_i = (u_i, v_i)$ sei der linke untere Eckpunkt von Q_i , so hat $\phi(Q_i)$ beinahe die Gestalt des Parallelogramms, welches von

$$\phi(u_i + \Delta u, v_i) - \phi(u_i, v_i)$$

und

$$\phi(u_i, v_i + \Delta v) - \phi(u_i, v_i)$$

aufgespannt wird.



Die Vektoren sind ungefähr $\underline{\phi}_u(u_i, v_i)\Delta u$ bzw. $\underline{\phi}_v(u_i, v_i)\Delta v$. Für den angenäherten Flächeninhalt $|\Delta \delta_i|$ von $\phi(Q_i)$ gilt

$$|\Delta \delta_i| = \left| \underline{\phi}_u(u_i, v_i) \times \underline{\phi}_v(u_i, v_i) \right| \Delta u \Delta v$$

Als Näherung für den Flächeninhalt von F erhalten wir

$$\sum_{i=0}^m \left| \underline{\phi}_u(u_i, v_i) \times \underline{\phi}_v(u_i, v_i) \right| \Delta u \Delta v \quad \otimes$$

Wir sind also motiviert in $\otimes (\Delta u)^2 + (\Delta v)^2$ gegen Null streben zu lassen und so zum Integral über zu gehen.

Definition: Als Flächeninhalt eines doppelpunktfreien Flächenstücks $F : \phi : D \rightarrow \mathbb{R}^2$ definieren wir die Zahl

$$A(F) = \int_F 1 d\delta = \int_D \left| \underline{\phi}_u(u, v) \times \underline{\phi}_v(u, v) \right| d(u, v)$$

Der Ausdruck $d\delta = \left| \underline{\phi}_u(u, v) \times \underline{\phi}_v(u, v) \right| d(u, v)$ wird gelegentlich als Flächenelement bezeichnet.

Bsp.: Kugeloberfläche

$$K : \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \cos \delta \\ r \sin \varphi \cos \delta \\ r \cos \varphi \end{pmatrix} \quad \varphi \in [0, 2\pi] \quad \delta \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2} \right]$$

$$\begin{aligned} A(K) &= \int_0^{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \left| \underline{\phi}_\varphi(\varphi, \delta) \times \underline{\phi}_\delta(\varphi, \delta) \right| d\delta d\varphi \\ &= \iint \left| \begin{pmatrix} -r \sin \varphi \cos \delta \\ r \cos \varphi \cos \delta \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} -r \cos \varphi \sin \delta \\ -r \sin \varphi \sin \delta \\ r \cos \delta \end{pmatrix} \right| d\delta d\varphi \\ &= \iint \left| \begin{pmatrix} -r^2 \cos \varphi \cos^2 \delta \\ r \sin \varphi \cos^2 \delta \\ r^2 \sin \delta \cos \delta \end{pmatrix} \right| d\delta d\varphi = r^2 \iint (\cos^4 \delta + \sin^2 \delta \cos^2 \delta)^{\frac{1}{2}} d\delta d\varphi \\ &= r^2 \int_0^{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos \delta d\delta d\varphi = 4\pi r^2 \end{aligned}$$

Oberflächenintegral einer skalaren Funktion

Definition: Es sei $F : \underline{\phi} : \bar{D} \rightarrow R^3$ ein Flächenstück und $f : S \rightarrow R$ mit $F \subset S \subset R^3$ eine stetige Funktion. Dann bezeichnet man

$$\int_F f(x) d\delta := \int_D f(\phi(u, v)) \left| \underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v \right|_{(u, v)} d(u, v)$$

als Oberflächenintegral von f über F .

Motivation: \bar{D} sei der Einfachheit wegen als Rechteck vorausgesetzt. Wie bei Flächenberechnungen sei es in Rechtecke Q_1, \dots, Q_m zerlegt. Damit ist F in „Maschen“ $f(Q_i)$ aufgeteilt.

Der Flächeninhalt einer Masche ist ungefähr

$$\Delta\delta_i := \left| \underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v \right|_{(u, v)} \Delta u \Delta v$$

$(u_i, v_i) \in Q_i$, Δu , Δv Kantenlängen von Q_i

Folglich liefert die Summation über $i = 1, \dots, n$ von

$$f(\phi(u_i, v_i)) \cdot \Delta\delta_i$$

und anschließender Übergang zum Integral das Oberflächenintegral in

$$\text{der Form } \int_F f(x) d\delta$$

Bsp.: Auf der Einheitskugel mit der Oberfläche

$$k : \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \cos \delta \\ r \sin \varphi \cos \delta \\ r \sin \varphi \end{pmatrix} \quad \varphi \in [0, 2\pi], \delta \in \left[-\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2} \right]$$

sei eine Ladungsdichte $f(x, y, z) = z^2$ gegeben.

Wie groß ist die Gesamtladung?

- Parametrisierung von k ? (gegeben durch Aufgabenstellung)
- Bestimmen von „ $\underline{\phi}_u, \underline{\phi}_v$ “ und $\left| \underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v \right|$

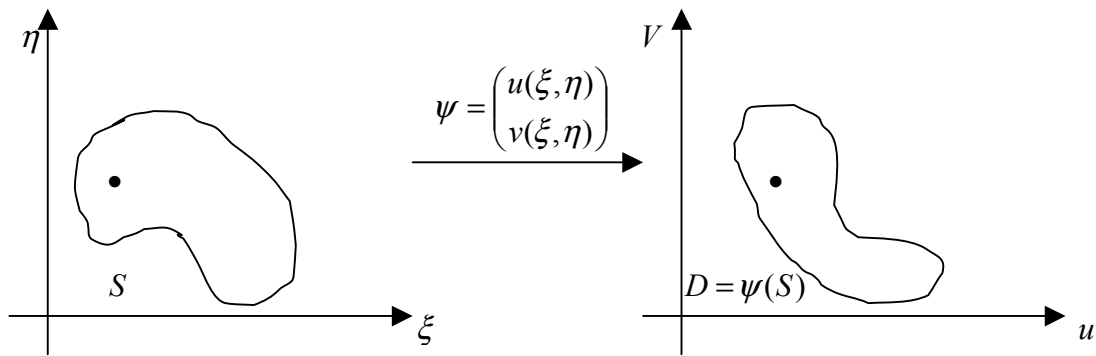
$$\underline{\phi}(\varphi, \delta) = \begin{pmatrix} r \cos \varphi \cos \delta \\ r \sin \varphi \cos \delta \\ r \sin \varphi \end{pmatrix}$$

$$\left| \underline{\phi}_\varphi \times \underline{\phi}_\delta \right| = r^2 |\cos \delta| \quad (\text{s. letztes Bsp. „Berechnung der Kugeloberfläche“})$$

- Parameterintegral berechnen

$$\begin{aligned} \int_K f(x) d\delta &= \int_0^{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} f(\phi(\varphi, \delta)) \cdot \left| \underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v \right| d\delta d\varphi = r^2 \int_0^{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} r^2 \sin^2 \delta |\cos \delta| d\delta d\varphi \\ &= r^4 2\pi \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} r^2 \sin^2 \delta \cos \delta d\delta = 2r^4 \pi \cdot \left[\frac{\sin^3 \delta}{3} \right]_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = 2^4 \pi \cdot \frac{2}{3} \end{aligned}$$

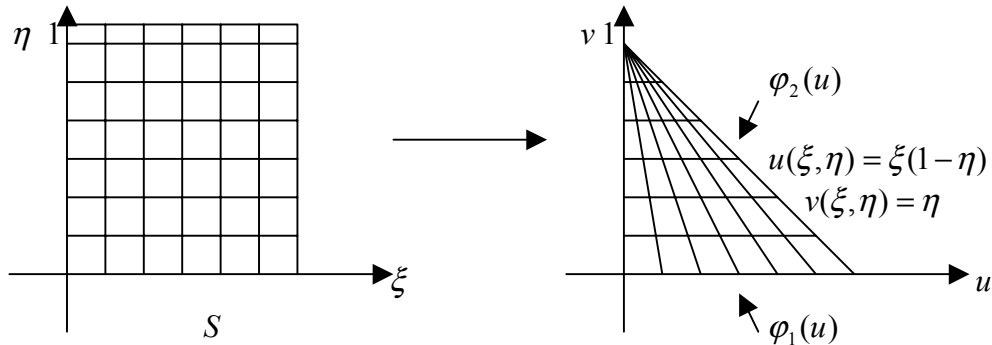
Transformationsformel für Gebietsintegral



Es gilt für stetige Skalarfelder f die Transformationsformel

$$\int_D f(u, v) d(u, v) = \int_S f(u(\xi, \eta), v(\xi, \eta)) \det \begin{pmatrix} \frac{\partial u(\xi, \eta)}{\partial \xi} & \frac{\partial u(\xi, \eta)}{\partial \eta} \\ \frac{\partial v(\xi, \eta)}{\partial \xi} & \frac{\partial v(\xi, \eta)}{\partial \eta} \end{pmatrix} d(\xi, \eta)$$

Bsp.:



Sei $f(u, v) = u^2$

$$\int_D f(u, v) d(u, v) = \int_0^1 \int_0^{1-u} u^2 dv du = \int_0^1 (1-u)u^2 du = \left[\frac{u^3}{3} - \frac{u^4}{4} \right]_0^1 = \frac{1}{3} - \frac{1}{4} = \frac{1}{12}$$

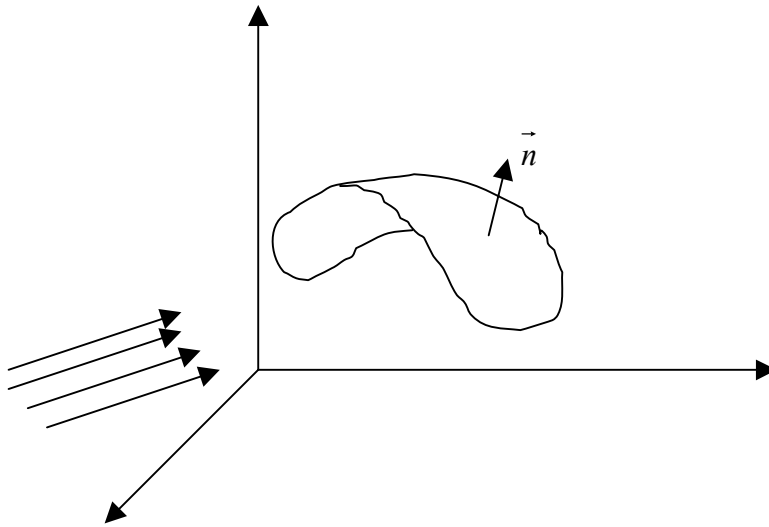
$$\int_D f(u, v) d(u, v) = \int_S f(u(\xi, \eta), v(\xi, \eta)) \begin{vmatrix} 1-\eta & -\xi \\ 0 & 1 \end{vmatrix} d(\xi, \eta) =$$

$$= \int_S \xi^2 (1-\eta)^2 (1-\eta) d(\xi, \eta) = \int_0^1 \int_0^1 \xi^2 (1-\eta^3) d\xi d\eta =$$

$$= \int_0^1 \xi^2 d\xi \cdot \int_0^1 (1-\eta^3) d\eta = \frac{1}{3} \left[-\frac{(1-\eta)^4}{4} \right]_0^1 = \frac{1}{3} \left(0 - \frac{1}{4} \right) = \frac{1}{12}$$

Definition: Ist $F : \bar{D} \rightarrow R^3$ ein Flächenstück und $\underline{v} : S \rightarrow R^3$ mit $F \subset S \subset R^3$ ein Vektorfeld. So nennt man $\int_F \underline{v} d\delta := \int_D \underline{v}(\underline{\phi}(u, v)) \cdot (\underline{\phi}_u(u, v) \times \underline{\phi}_v(u, v)) d(u, v)$ das Oberflächenintegral des Vektorfeldes \underline{v} über das Flächenstück F . Dies wird in Anlehnung an die physikalische Bedeutung bzw. Motivation auch als Fuss von \underline{v} durch F bezeichnet.

Motivation: \underline{v} Geschwindigkeitsfeld einer stationären Strömung
 $\underline{v} \cdot (\underline{\phi}_u(u, v) \times \underline{\phi}_v(u, v)) d(u, v) = \det(\underline{v}, \underline{\phi}_u, \underline{\phi}_v) d(u, v)$ ist das Volumen, welches pro Zeiteinheit durch $d\delta$ strömt.



Somit ist $\int_F \underline{v} d\delta$ die Flüssigkeitsmenge, welche pro Zeiteinheit durch F zu der durch \underline{n} ausgezeichneten Seite strömt.

Mit dem Normalenvektor

$$\underline{n} = \frac{\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v}{|\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v|}$$

und $d\delta = |\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v| d(u, v)$ folgt $d\underline{\delta} = \overbrace{(\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v)}^{\text{kein Betrag} \Rightarrow \text{hat Richtung}} d(u, v) = \underline{n} d\delta$

Damit schreibt sich das Integral auch in der Form

$$\int_F \underline{v} d\delta = \int_F \underline{v}(x) \underline{n} d\delta$$

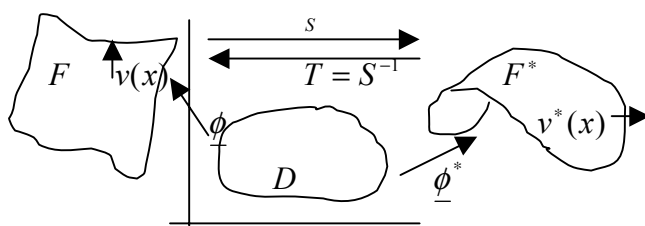
Wie oben erwähnt, gilt $\underline{v} \cdot (\underline{\phi}_u \times \underline{\phi}_v) = \det(\underline{v}, \underline{\phi}_u, \underline{\phi}_v)$ und somit auch

$$\int_F \underline{v} d\delta = \int_D \det(\underline{v}(\underline{\phi}(u, v)), \underline{\phi}_u(u, v), \underline{\phi}_v(u, v)) d(u, v)$$

Ist F eine Fläche aus Flächenstücken F_1, \dots, F_n zusammengesetzt ist. So definiert man als Flächenintegral einer skalaren- als auch vektorwertigen Funktion über F durch die Summe

$$\int_F \dots = \sum_{i=1}^n \int_{F_i} \dots$$

Transformationsformel für Oberflächenintegrale eines Vektorfeldes



Wie verhalten sich Oberflächenintegrale unter Abb. S ?

Satz: Es sei $F : \underline{x} = \underline{\phi}(u) \ (u \in \bar{D})$ ein Flächenstück und $\underline{v} : F \rightarrow \mathbb{R}^3$ ein Vektorfeld auf F .

Durch einen Diffeomorphismus $\underline{S} : F \rightarrow F^* \ (y = S(x))$ mit $\det(\nabla S) \neq 0$ wird F in einem

Flächenstück $F^* : \underline{y} = \phi^*(u) := S(\phi(u)) \ (u \in \overline{D})$ transformiert

\underline{y} geht über in $\underline{v}^* : F^* \rightarrow \mathbb{R}^3$ definiert durch

$$\underline{v}^*(\underline{y}) = \frac{\nabla S(x)}{\det(\nabla S(x))} v(x) \quad \text{mit } S^{-1}(y)$$

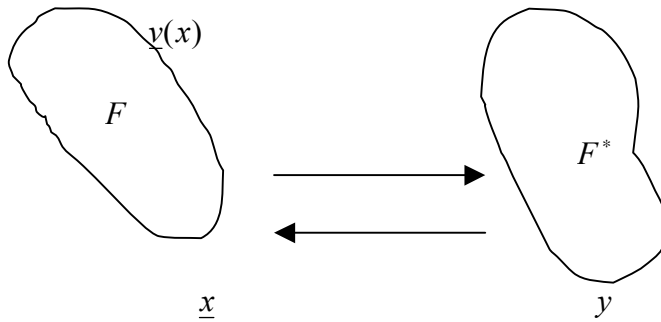
Mit der Umkehrabb. $\underline{T} = S^{-1} F^* \rightarrow F(\underline{x} = T(\underline{y}))$ kann man das $v^*(y)$ auch so schreiben

$$\underline{v}^* = (\det \nabla T)(\nabla T)^{-1} v \circ T$$

Damit gilt die Transformationsformel

$$\int_F v(x) d\underline{\delta} = \int_{F^*} v^*(y) d\underline{\delta}^* \quad \text{mit } d\underline{\delta}^* = (\phi_u^* \times \phi_v^*) d(u, v)$$

Transformationsformel für Oberflächenintegrale von Vektorfeldern



$$\int_F \underline{v}(x) d\underline{\delta} = \int_{F^*} \underline{v}^*(y) d\underline{\delta}^*$$

$$\underline{v}^* = \det(JT) \cdot (JT)^{-1} v \circ T$$

Bsp.: Gesucht ist $\int_E \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} d\underline{\delta}$, wobei E die Oberfläche gegeben durch $x^2 + y^2 + \frac{z^2}{4} = 1$

Man sieht, daß E die Oberfläche eines Ellipsoids ist, welches sich durch die

Abb. $T(x, y, z) = \begin{pmatrix} x \\ y \\ 2z \end{pmatrix}$ aus der Einheitskugel ergibt.

$$v(x, y, z) = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}, JT = \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 2 \end{pmatrix}, \det(JT) = 2$$

$$v^*(y) = 2 \cdot \begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{2} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x \\ y \\ 2z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 2 & 0 & 0 \\ 0 & 2 & 0 \\ 0 & 0 & 1 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ 2z \end{pmatrix} = 2 \cdot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix}$$

Parametrisierung durch Kugelkoordinaten

$$\underline{\varphi}^*(\varphi, \delta) = \begin{pmatrix} \cos \varphi \cos \delta \\ \sin \varphi \cos \delta \\ \sin \delta \end{pmatrix} \quad (\text{andere Version als sonst})$$

$$\underline{\varphi}_\varphi^* = \begin{pmatrix} -\sin \varphi \cos \delta \\ \cos \varphi \cos \delta \\ 0 \end{pmatrix} \quad \underline{\varphi}_\delta^* = \begin{pmatrix} -\cos \varphi \sin \delta \\ -\sin \varphi \sin \delta \\ \cos \delta \end{pmatrix}$$

$$\underline{\varphi}_\varphi^* \times \underline{\varphi}_\delta^* = \begin{pmatrix} \cos \varphi \cos^2 \delta \\ \sin \varphi \cos^2 \delta \\ \cos \sin \delta \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} \int_E \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} d\underline{\delta} &= 2 \cdot \int_K \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} d\underline{\delta}^* = 2 \int_0^{2\pi} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \begin{pmatrix} \cos \varphi \cos \delta \\ \sin \varphi \cos \delta \\ \sin \delta \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \cos \varphi \cos^2 \delta \\ \sin \varphi \cos^2 \delta \\ \cos \sin \delta \end{pmatrix} d\delta d\varphi = \\ &= 2 \iint \underbrace{\cos^2 \varphi \cos^3 \delta + \sin^2 \varphi \cos^3 \delta + \sin^2 \delta \cos \varphi}_{\cos^2 \delta + \sin^2 \delta \cdot \cos \varphi = \cos} d\delta d\varphi = \\ &= 2\pi \int_0^{2\pi} \cos \delta d\delta \end{aligned}$$

Der Stockesche Integralsatz

Satz von Green: $\int_{\partial F} \underline{v}(x) d\underline{x} = \int_F \text{rot} \underline{v}(x) d\underline{\delta}$

Zirkulation: $v: M \rightarrow R^3$ sei ein stet. diffbares Geschwindigkeitsfeld einer strömenden Flüssigkeit in der offenen Menge $M \subseteq R^3$

In M betrachten wir eine geschlossene orientierte Jordankurve γ , die wir als stkweise glatt voraussetzen.

Das Kurvenintegral $\int_\gamma \underline{v}(x) d\underline{x}$ nennt man Zirkulation von \underline{v} rings der Kurve γ .

Die wird durch approximierende Riemann-Summen $\sum \underline{v}(x_i) \nabla x_i$ motiviert.

Jeder Summand $\underline{v}(x_i) \cdot \nabla x_i$ ist eine Geschwindigkeitskomponente in Durchlaufrichtung der Kurve.

Die Summierung gibt ein Maß dafür an, wie stark die Kurve umströmt wird, d.h. wie stark die Flüssigkeit längs der Kurve „zirkuliert“.

Wirbelstärke: In obiger Strömung mit

Geschwindigkeitsfeld $v: M \rightarrow R^3$ betrachten wir ein stkw. glattes und einfach zusammenhängendes Flächenstück F und berechnen die Zirkulation entlang der Randkurve ∂F .

$$\int_{\partial F} \underline{v}(x) d\underline{x}$$

Die mittlere Wirbelstärke erhalten wir, wenn wir durch den Flächeninhalt $A(F)$ teilen.

$$\frac{1}{A(F)} \cdot \int_{\partial F} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{x}$$

Um nun den Flächeninhalt in einem Punkt $\underline{x}_0 \in F$ zu erhalten, liegt es nahe, F und \underline{x}_0 zusammenzuziehen. Dabei nehmen wir F als eben an. (Flächennormale bleibt unverändert)

Definition: (Wirbelstärke) Es sei $\underline{v}: M \rightarrow \mathbb{R}^3$ ($M \subseteq \mathbb{R}^3$ offen) stetig diffbar. und \underline{x}_0 ein Punkt aus M .

Der Grenzwert $w_n(\underline{x}_0) = \lim_{|F| \rightarrow 0} \frac{1}{A(F)} \int_{\partial F} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{x}$ heißt Wirbelstärke von v in x_0 .

$|F|$ symbolisiert den Durchmesser von F und $A(F)$ seien Flächeninhalt.

Existenz des Grenzwertes ergibt sich aus Greenschensatz. O.B.d.A. sei F parallel zur $x-y$ -Ebene, parametrisiert durch x und y selbst, wobei die Randkurve ∂F das Flächenstück positiv umläuft. Mit

$$\partial F : \gamma(t) = \begin{pmatrix} \gamma_1(t) \\ \gamma_2(t) \\ \gamma_3(t) \end{pmatrix}, a \leq t \leq b, \underline{v} = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix}$$

erhält man

$$\begin{aligned} \int_{\partial F} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{x} &= \int_a^b \underline{v}(\gamma(t)) \cdot \dot{\gamma}(t) dt = \int_a^b v_1(\gamma(t)) \cdot \dot{\gamma}_1(t) + v_2(\gamma(t)) \cdot \dot{\gamma}_2(t) dt = \\ &= \int_{\partial F} v_1 dx + v_2 dy = \int_F \left(\frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} \right) d(x, y) = A(F) \cdot \left(\frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} \right) \cdot (x^*) \end{aligned}$$

mit geeignetem $x^* \in F$

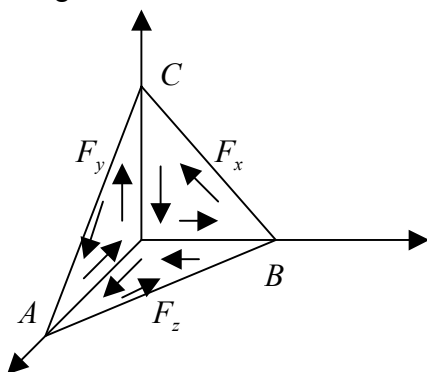
Nach dem Mittelwertsatz der Integralrechnung existiert ein solches $x^* \in F$.

Dividieren durch $A(F)$ und Kontraktion von F auf einen Punkt x_0 liefert die Wirbelstärke

$$w_n(\underline{x}_0) = (v_{2,x} - v_{1,y})(\underline{x}_0) \text{ mit } \underline{n} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

Berechnung der Wirbelstärke:

Nun betrachten wir den allgemeinen Fall, daß das ebene Flächenstück schräg im Raum liegt.



F wird als kleines Dreieck $[A, B, C]$ gewählt, das mit dem Pkt. D ein Tetraeder mit den Seiten F, F_x, F_y, F_z bildet, wobei die Seiten F_x, F_y, F_z rechtwinklig zur $x-, y-$ bzw. $z-$ Achse liegt.

(Da die Existenz des Grenzwertes gesichert ist, ist die Form von F beliebig wählbar.)
 Mit den skizzierten Umlaufungen der Flächenstücke des Tetraeders folgt für die entsprechenden Kurvenintegrale

$$\int_{\partial F} \underline{v} d\underline{x} = \int_{\partial F_x} \underline{v} d\underline{x} + \int_{\partial F_y} \underline{v} d\underline{x} + \int_{\partial F_z} \underline{v} d\underline{x}$$

da sich die Integralteile über die Kanten $[AD]$, $[BD]$, $[CD]$ wegheben. F_z liegt parallel zur x -, y -Ebene, also folgt aus obigen Untersuchungen

$$\int_{\partial F_z} \underline{v} d\underline{x} = A(F_z) \cdot r_3 \quad \text{mit } r_3 = (v_{2,x} - v_{1,y})$$

und analog

$$\int_{\partial F_y} \underline{v} d\underline{x} = A(F_y) \cdot r_2 \quad \text{mit } r_2 = (v_{1,z} - v_{3,x})$$

$$\int_{\partial F_x} \underline{v} d\underline{x} = A(F_x) \cdot r_1 \quad \text{mit } r_1 = (v_{3,z} - v_{2,x})$$

Addition liefert:

$$\frac{1}{A(F)} \int_{\partial F} \underline{v} d\underline{x} = \frac{A(F_x)}{A(F)} \cdot r_1 + \frac{A(F_y)}{A(F)} \cdot r_2 + \frac{A(F_z)}{A(F)} \cdot r_3$$

Es gilt aber
$$\begin{cases} A(F_x) = A(F) \cos \alpha \\ A(F_y) = A(F) \cos \beta \\ A(F_z) = A(F) \cos \gamma \end{cases} \quad \underline{n} = \begin{pmatrix} \cos \alpha \\ \cos \beta \\ \cos \gamma \end{pmatrix}$$

wobei α, β, γ die Winkel zwischen den Flächennormalen \underline{n} und den positiven Koordinatenachsen.

Zieht man F auf einen Pkt. x_0 zusammen, wobei \underline{n} konstant bleibt, so erhält man

$$\lim_{\substack{|F| \rightarrow 0 \\ x_0 \leftarrow F}} \frac{1}{A(F)} \int_{\partial F} \underline{v} d\underline{x} = \underline{n} \cdot \begin{pmatrix} r_1 \\ r_2 \\ r_3 \end{pmatrix}$$

Den Vektor (r_1, r_2, r_3) bezeichnet man als Rotation von \underline{v} , d.h.

$$\text{rot } \underline{v} = \begin{pmatrix} v_{3,y} - v_{2,z} \\ v_{1,z} - v_{3,x} \\ v_{2,x} - v_{1,y} \end{pmatrix}$$

Man beachte:
$$\text{rot } \underline{v} = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix}$$

Satz: Für ein stetig diffb. Vektorfeld $\underline{v}: M \rightarrow R^3$ ist die Wirbelstärke in $\underline{x}_0 \in M$ gleich

$$w_n(\underline{x}_0) = \lim_{\substack{|F| \rightarrow 0 \\ x_0 \in F}} \frac{1}{A(F)} \int_{\partial F} \underline{v} d\underline{x} = \underline{n} \cdot \text{rot } \underline{v}(\underline{x}_0)$$

Man bezeichnet $\text{rot } \underline{v}$ als Wirbelfeld zu \underline{v} .

Bemerkung: Obige Formel auf Strömungen eines Geschwindigkeitsfeldes \underline{v} angewandt macht folgendes klar:
 $rotv(x_0)$ gibt die Richtung der Rotationsachse für lokale Wirbel um x_0 an.

Für die Rotationsbildung $rotv$ gelten die folgenden Rechenregeln, dabei seien $\underline{v}, \underline{w}$ stetig diffbar und $\lambda \in R$. (φ zweimal stetig diffbar)

$$rot(\underline{v} + \underline{w}) = rotv + rotw$$

$$rot(\lambda \underline{v}) = \lambda rotv$$

$$rot(\underline{x}) = rot \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix} = \underline{0}$$

$$rot(grad\varphi) = \begin{pmatrix} \partial/\partial x \\ \partial/\partial y \\ \partial/\partial z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \varphi_x \\ \varphi_y \\ \varphi_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \varphi_{zy} - \varphi_{yz} \\ \varphi_{xz} - \varphi_{zx} \\ \varphi_{yz} - \varphi_{xy} \end{pmatrix} = \underline{0}$$

Idee des Stokesschen Integralsatz

In einer Strömung mit Geschwindigkeitsfeld $v: M \rightarrow R^3$ ($M \subset R^3$ offen) denken wir uns ein einfaches Flächenstück $F \subset M$. Es soll die Zirkulation um das Flächenstück aus den Wirbelstärken auf F berechnet werden. Dazu zerlegen wir F in endlich viele „Maschen“ F_i

$$\int_{\partial F} \underline{v} d\underline{x} = \sum_i \int_{\partial F_i} \underline{v} d\underline{x}$$

Sind die „Maschen“ klein genug, so ist nach obigen Betrachtung jeder Summand der rechten Seite ungefähr

$$\underline{n}_i \cdot rotv(x_i) \cdot A(F_i)$$

mit einem $x_i \in F_i$ und dem Normalenvektor \underline{n}_i in x_i . Somit folgt

$$\int_{\partial F} \underline{v}(x) \cdot d\underline{x} \approx \sum_i \underline{n}_i \cdot rotv(x_i) \cdot A(F_i)$$

Grenzübergang $|F_i| \rightarrow 0$ motiviert schließlich den Stokesschen Integralsatz:

Satz: (Stokesscher Integralsatz)

Es sei $\underline{v}: M \rightarrow R^3$ ($M \subset R^3$ offen) ein stetig diffbares Vektorfeld und F ein stückweise glatt berandetes Flächenstück in M . Dann gilt

$$\int_{\partial F} \underline{v}(x) d\underline{x} = \int_F rotv(x) \cdot d\underline{\delta}$$

In Worten Die Zirkulation entlang einer Kurve die ein Flächenstück umschließt ist gleich dem Integral über alle Wirbelstärken auf dem Flächenstück.

Folgerung Es sei $v: M \rightarrow R^3$ stetig diffbar. ($M \subset R^3$ offen) und B sei ein glatt berandeter Bereich in M . Dann gilt:

$$\int_{\partial B} \text{rot} v(x) \cdot d\underline{\delta} = 0$$

Bew.: Aus ∂B schneide man ein kleines Flächenstück F heraus. Nach „Stocks“ gilt

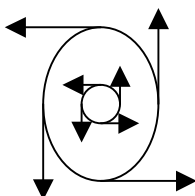
$$\int_{\partial B/F} \text{rot} v(x) \cdot d\underline{\delta} = \int_{\partial F} \underline{v}(x) \cdot d\underline{\chi}$$

Zieht man nun F auf einen Punkt $x_0 \in B$ zusammen, so folgt die Behauptung.

Bem.: Der Wirbelfluss durch eine geschlossene Fläche ist Null.

Bsp.: Konstantes Wirbelfeld

Das Vektorfeld $v(x) = \frac{1}{2} \underline{w} \times \underline{x}$ ($\underline{w}, \underline{x} \in R^3, \underline{w} \neq 0$)



Kann in der Ebene E senkrecht zu \underline{w} wie nebenstehend skizziert werden.

Es folgt

$$\text{rot} v = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \times \left(\frac{1}{2} \underline{w} \times \underline{x} \right) = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix} \times \frac{1}{2} \begin{pmatrix} w_2 - w_3 y \\ w_3 x - w_1 z \\ w_1 y - w_2 x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} w_1 \\ w_2 \\ w_3 \end{pmatrix} = \underline{w}$$

Für jedes einfache Flächenstück F in der Ebene E gilt nach dem Stokesschen Integralsatz

$$\int_{\partial F} \underline{v} \cdot d\underline{x} = \int_F \underbrace{\underline{w}}_{\text{rot} v} \cdot d\underline{\delta} = \underline{w} \cdot \int_F d\underline{\delta} = |\underline{w}| \cdot A(F)$$

Stokescher Satz in der Ebene

Man definiert die Zirkulation in $2D$ (analog zu $3D$). γ sei eine geschlossene Jordankurve mit $\underline{x} = \underline{\gamma}(t)$ ($a \leq t \leq b$)

$$Z = \int_{\gamma} \underline{v}(\underline{x}) \cdot d\underline{x} = \int_{\gamma} v_1 dx + v_2 dy := \int_a^b \underline{v}(\underline{\gamma}(t)) \cdot \dot{\underline{\gamma}}(t) dt$$

Um läuft γ dabei ein einfach zusammenhängendes Gebiet $D \subset R^2$ im positiven Sinne, so folgt aus dem Stokesschen Integralsatz im R^3 (durch Nullsetzen der dritten Koordinaten) der Stokessche Satz in der Ebene

$$\int_{\gamma} v_1 dx + v_2 dy := \int_D \frac{\partial v_2}{\partial x} - \frac{\partial v_1}{\partial y} d(x, y)$$

Bem.: In der Ebene fallen die Sätze von Stokes, Gauß und Green zusammen, d.h. sie sind identisch.

Integral- und Differentialformel in R^n (bzw. R^3)

Nabla-Operator

$$\nabla := \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x_1} \\ \vdots \\ \frac{\partial}{\partial x_n} \end{pmatrix}$$

Schon kennengelernt hatten wir (φ Skalarfeld, \underline{v} Vektorfeld)

$$\text{grad} \varphi = \nabla \varphi \quad (\text{in } R^n)$$

$$\text{div} \underline{v} = \nabla \underline{v} \quad (\text{in } R^n)$$

$$\text{rot} \underline{v} = \nabla \times \underline{v} \quad (\text{in } R^n)$$

Ist φ zweimal stetig diffbar, so erhält man

$$(\nabla \cdot \nabla) \varphi = \text{div}(\text{grad} \varphi) = \left(\frac{\partial^2}{\partial x_1^2} + \frac{\partial^2}{\partial x_2^2} + \dots + \frac{\partial^2}{\partial x_n^2} \right) \varphi =: \nabla^2 \varphi \quad (\text{kurz } \nabla^2 = \Delta)$$

Der Laplace-Operator Δ kann auch auf Vektorfelder $\underline{v} = (v_1, v_2, \dots, v_n)^T$ angewandt werden

$$\Delta \underline{v} = (\Delta v_1, \Delta v_2, \dots, \Delta v_n)^T$$

Doppelte Anwendungen von $\text{grad}, \text{rot}, \text{div}$: Dabei seien $\underline{u}, \underline{v}: M \rightarrow R^3$ Vektorfelder und φ, ψ Skalarfelder der offenen Menge $M \subset R^3$.

- i) $\text{div}(\text{rot} \underline{u}) = 0$ (Wirbelfeld ist quellenfrei)
- ii) $\text{rot}(\text{grad} \varphi) = 0$ (Gradientenfeld ist wirbelfrei)
- iii) $\text{div}(\text{grad} \delta) = \Delta \delta$
- iv) $\text{rot} \text{rot} \underline{v} = \text{grad} \text{div} \underline{v} - \underbrace{\text{div} \text{grad} \underline{v}}_{\Delta \underline{v}}$

Für Produkte gilt:

- i) $\text{grad}(\varphi \psi) = \varphi \text{grad} \psi + \psi \text{grad} \varphi$
- ii) $\text{div}(\varphi \underline{v}) = \varphi \text{div} \underline{v} + \underline{v} \text{grad} \varphi$
- iii) $\text{rot}(\varphi \underline{v}) = \varphi \text{rot} \underline{v} + \text{grad} \varphi \times \underline{v}$
- iv) $\text{grad}(\underline{u} \cdot \underline{v}) = \underline{u} \times \text{rot} \underline{v} + \underline{v} \times \text{rot} \underline{u} + (\underline{u} \cdot \nabla) \underline{v} + (\underline{v} \cdot \nabla) \underline{u}$
- v) $\text{div}(\underline{u} \times \underline{v}) = \underline{v} \text{rot} \underline{u} - \underline{u} \text{rot} \underline{v}$
- vi) $\text{rot}(\underline{u} \times \underline{v}) = \underline{u} \text{div} \underline{v} - \underline{v} \text{div} \underline{u} - (\underline{v} \cdot \nabla) \underline{u} - (\underline{u} \cdot \nabla) \underline{v}$

Beweis von iv)

$$(\text{grad}(u, v))_1 = (\text{grad}(u_1 v_1 + u_2 v_2 + u_3 v_3))_1 = u_{1,x} v_1 + u_1 v_{1,x} + u_{2,x} v_2 + u_2 v_{2,x} + u_{3,x} v_3 + u_3 v_{3,x}$$

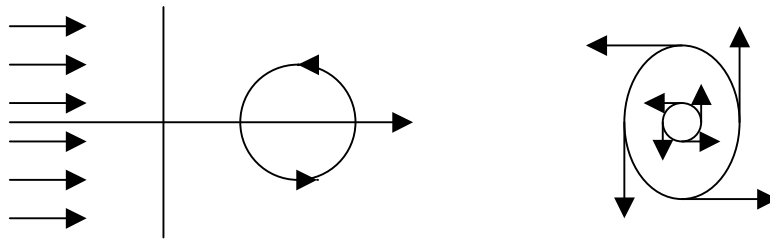
$$\text{rot} \underline{u} = \begin{pmatrix} u_{3,y} - u_{2,z} \\ u_{1,z} - u_{3,x} \\ u_{2,z} - u_{1,y} \end{pmatrix}, \quad \underline{v} \times \text{rot} \underline{u} = \begin{pmatrix} v_2(u_{2,x} - u_{1,y}) - v_3(u_{1,z} - u_{3,x}) \\ v_3(u_{3,y} - u_{2,z}) - v_1(u_{2,x} - u_{1,y}) \\ v_1(u_{1,z} - u_{3,x}) - v_2(u_{3,y} - u_{2,z}) \end{pmatrix}$$

$$(\underline{u} \times \text{rot} \underline{v} + \underline{v} \times \text{rot} \underline{u})_1 = v_2 u_{2,x} - v_2 u_{1,y} - v_3 u_{1,z} + v_3 u_{3,x} + u_2 v_{2,x} - u_2 v_{1,y} - u_3 v_{1,z} + u_3 v_{3,x}$$

$$(\underline{u} \cdot \nabla) = u_1 \frac{\partial}{\partial x} + u_2 \frac{\partial}{\partial y} + u_3 \frac{\partial}{\partial z} \quad ((\underline{u} \cdot \nabla) \underline{v})_1 = u_1 v_{1,x} + u_2 v_{1,y} + u_3 v_{1,z}$$

Zirkulation

$$\int_{\gamma} \underline{v}(\underline{x}) \cdot d\underline{x}$$



Gaußscher und Stokesscher Integralsatz in div-, grad-, rot-Form

Wie bisher bezeichne: $\underline{v} : M \rightarrow \mathbb{R}^3$ ein Vektorfeld und

$\varphi : M \rightarrow \mathbb{R}$ ein Skalarfeld auf einer offenen Menge $M \subset \mathbb{R}^3$

Der Bereich $B \subset M$ wie die Fläche $F \subset M$ seien stkw. glatt berandet.

Satz: Gaußscher Integralsatz in *div*-, *grad*- und *rot*-Form

$$i) \quad \int_{\partial B} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{\delta} = \int_B \text{div}(\underline{v}(\underline{x})) dF \left(= \int_{\partial B} \underline{v}(\underline{x}) \underline{n}(\underline{x}) d\delta \right)$$

$$ii) \quad \int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) d\underline{\delta} = \int_B \text{grad} \varphi(\underline{x}) dF \left(= \int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) \underline{n}(\underline{x}) d\delta \right)$$

$$iii) \quad \int_{\partial B} d\underline{\delta} \times \underline{v}(\underline{x}) = \int_B \text{rot} \underline{v}(\underline{x}) dF \left(= \int_{\partial B} \underline{n}(\underline{x}) \times \underline{v}(\underline{x}) d\delta \right)$$

Bew.: von ii) Setze $\underline{v}(\underline{x}) = \varphi(\underline{x}) \cdot \underline{a}$ ($\underline{a} \in \mathbb{R}^3$ beliebig)

Einsetzen in i) liefert

$$\int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) \underline{a} d\underline{\delta} = \int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) \underline{a} \underline{n}(\underline{x}) d\delta = \underline{a} \int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) \underline{n}(\underline{x}) d\delta = \underline{a} \int_{\partial B} \varphi(\underline{x}) d\underline{\delta}$$

$$\begin{aligned}
& \stackrel{i)}{=} \int_{\partial B} \underbrace{\operatorname{div}(\varphi(\underline{x})\underline{a})}_{=0} dF = \underline{a} \cdot \int_B \nabla \varphi(\underline{x}) dF \\
& = \varphi(\underline{x}) \cdot \underbrace{\operatorname{div}(\underline{a})}_{=0} + \nabla \varphi(\underline{x}) \cdot \underline{a} = \underline{a} \cdot \nabla \varphi(\underline{x})
\end{aligned}$$

Bew.: von iii) Setze $\underline{v}(\underline{x}) = \underline{a} \times \underline{w}(\underline{x})$ mit ($\underline{a} \in \mathbb{R}^3$ beliebig)

Aus i) folgt

$$\operatorname{div}(\underline{a} \times \underline{w}) = -\underline{a} \cdot \operatorname{rot} \underline{w} \Rightarrow \int_{\partial B} (\underline{a} \times \underline{w}(\underline{x})) \cdot d\underline{\delta} = - \int_B \underline{a} \cdot \operatorname{rot} \underline{w} dF$$

Es gibt $(\underline{u} \times \underline{v}) \cdot \underline{w} = \underline{u} \cdot (\underline{v} \times \underline{w})$

Also folgt

$$\int_{\partial B} (\underline{a} \times \underline{w}(\underline{x})) \cdot d\underline{\delta} = \int_{\partial B} \underline{w}(\underline{x}) \times \underline{n}(\underline{x}) \cdot d\underline{\delta} = -\underline{a} \cdot \int_B \operatorname{rot} \underline{w} dF$$

Merke: Volumenintegrale über div -, grad ..., rot ... lassen sich in Oberflächenintegrale umwandeln.

Satz: Stokesscher Integralsatz in div , ∇ – und rot – Form

$$\begin{aligned}
i) \quad & \int_{\partial F} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{x} = \int_F \operatorname{rot} \underline{v}(\underline{x}) d\underline{\delta} \\
ii) \quad & \int_{\partial F} \varphi(\underline{x}) d\underline{x} = \int_F d\underline{\delta} \times \operatorname{grad} \varphi(\underline{x}) \\
iii) \quad & \int_{\partial F} d\underline{x} \times \underline{v}(\underline{x}) = \int_F (d\underline{\delta} \times \nabla) \times \underline{v}(\underline{x})
\end{aligned}$$

Man beachte $d\underline{\delta} = \underline{n}(\underline{x}) d\delta$ und $d\underline{x} = \underline{T}(\underline{x}) ds$, dabei sei \underline{n} Flächennormale und \underline{T} Tangenteneinheitsvektor an ∂F

Bew.: von ii) Setze $\underline{v}(\underline{x}) = \varphi(\underline{x})\underline{a}$ ($\underline{a} \in \mathbb{R}^3$ beliebig)

$$\begin{aligned}
\underline{a} \cdot \int_{\partial F} \varphi(\underline{x}) d\underline{x} &= \int_{\partial F} \varphi(\underline{x}) \cdot \underline{a} d\underline{x} = \int_F \underbrace{\operatorname{rot}(\varphi(\underline{x})\underline{a})}_{\varphi \operatorname{rot} \underline{a} + \nabla \varphi \times \underline{a}} d\underline{\delta} = \int_F (\nabla \varphi \times \underline{a}) d\underline{\delta} = \\
&\Rightarrow \int_{\partial F} \varphi(\underline{x}) d\underline{x} = \int_F d\underline{\delta} \times (\nabla \varphi(\underline{x}))
\end{aligned}$$

Partielle Integration

Aus der eindimensionalen Analysis ist die Formel

$$\int_a^b u'(x)v(x) dx = u(x)v(x) \Big|_a^b - \int_a^b u(x)v'(x) dx$$

der partiellen Integration bekannt. In 3D gibt es mehrere Gegenstücke dazu. Sie ergeben sich aus dem Gaußschen-Integralsatz, in dem man die Diff-Operatoren div , grad , rot auf Produkte von Feldern anwendet.

i) Aus $\operatorname{grad}(\varphi(x) \cdot \psi(x)) = \varphi(x)\operatorname{grad}\psi(x) + \psi(x)\operatorname{grad}\varphi(x)$ folgt

$$\int_{\partial B} \varphi(x) \psi(x) d\underline{\delta} = \int_B \varphi(x) \operatorname{grad} \psi(x) + \psi(x) \operatorname{grad} \varphi(x) dF$$

$$\text{z.B. } \varphi(x) = 1 \Rightarrow \int_{\partial B} \psi(x) n(x) d\underline{\delta} = \int_B \operatorname{grad} \psi(x) dF$$

ii) Aus $\operatorname{div}(\varphi(x) \cdot \underline{v}(x)) = \varphi(x) \operatorname{div} \underline{v}(x) + \operatorname{grad} \varphi(x) \cdot \underline{v}(x)$ folgt

$$\int_{\partial B} \varphi(x) \cdot \underline{v}(x) d\underline{\delta} = \int_B \varphi(x) \operatorname{div} \underline{v}(x) + \operatorname{grad} \varphi(x) \cdot \underline{v}(x) dF$$

iii) Aus $\operatorname{div}(\underline{v} \times \underline{w}) = \underline{w} \cdot \operatorname{rot} \underline{v} - \underline{v} \cdot \operatorname{rot} \underline{w}$ folgt

$$\int_{\partial B} (\underline{v} \times \underline{w}) d\underline{\delta} = \int_B \underline{w} \cdot \operatorname{rot} \underline{v} - \underline{v} \cdot \operatorname{rot} \underline{w} dF$$

iv) Aus $\operatorname{rot}(\varphi(x) \underline{v}(x)) = \varphi(x) \cdot \operatorname{rot} \underline{v}(x) + \operatorname{grad} \varphi(x) \times \underline{v}(x)$ folgt

$$\int_{\partial B} d\underline{\delta} \times (\varphi(x) \underline{v}(x)) = \int_B \varphi(x) \cdot \operatorname{rot} \underline{v}(x) + (\operatorname{grad} \varphi(x)) \times \underline{v}(x) dF$$