

Dann erzeugen die Vektoren

$$\mathbf{X}_r = \frac{\partial \varphi}{\partial r} = (\cos \theta, \sin \theta) \quad \text{und} \quad \mathbf{X}_\theta = \frac{\partial \varphi}{\partial \theta} = (-r \sin \theta, r \cos \theta)$$

den Tangentialraum von \tilde{G} , und die Vektoren $\mathbf{E}_r = \mathbf{X}_r$ und $\mathbf{E}_\theta = \frac{1}{r}\mathbf{X}_\theta$ bilden ein ON-System. Es ist

$$G_{\varphi^{-1}}(r, \theta) = \begin{pmatrix} \mathbf{X}_r \bullet \mathbf{X}_r & \mathbf{X}_r \bullet \mathbf{X}_\theta \\ \mathbf{X}_\theta \bullet \mathbf{X}_r & \mathbf{X}_\theta \bullet \mathbf{X}_\theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & r^2 \end{pmatrix},$$

also $\sqrt{g} = \sqrt{\det G_{\varphi^{-1}}} = r$. In ebenen Polarkoordinaten ist daher

$$\nabla f = \frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{X}_r + \frac{1}{r^2} \frac{\partial f}{\partial \theta} \mathbf{X}_\theta = \frac{\partial f}{\partial r} \mathbf{E}_r + \frac{1}{r} \frac{\partial f}{\partial \theta} \mathbf{E}_\theta.$$

Ist $\xi = \xi^r \mathbf{E}_r + \xi^\theta \mathbf{E}_\theta = \xi^r \mathbf{X}_r + \frac{1}{r} \xi^\theta \mathbf{X}_\theta$, so ist

$$\operatorname{div} \xi = \frac{1}{r} \left[\frac{\partial}{\partial r} (r \cdot \xi^r) + \frac{\partial}{\partial \theta} (\xi^\theta) \right]$$

Ingenieure nennen das „Rechnen in krummlinigen Koordinaten“.

4.3 Klassische Integralformeln

Wir können jetzt auch die klassischen Sätze von Gauß und Stokes formulieren.

4.3.1. Der Integralsatz von Gauß-Ostrogradski

Es sei X eine Riemannsche Mannigfaltigkeit und $G \subset\subset X$ ein Gebiet mit glattem Rand, ξ ein stetig differenzierbares Vektorfeld auf einer Umgebung von \overline{G} und N das äußere Einheitsnormalenfeld auf ∂G . Dann ist

$$\int_G (\operatorname{div} \xi) dV = \int_{\partial G} \langle \xi, N \rangle do.$$

Dabei ist $dV = \Omega_X$ das Volumenelement von X und do das Volumenelement auf ∂G . Das Skalarprodukt $\langle \xi, N \rangle$ ist das Riemannsche Skalarprodukt $\gamma(\xi, N)$.

BEWEIS: Da $\|\xi\|$ auf ∂G stetig und damit beschränkt ist, ist $\langle \xi, N \rangle$ bezüglich do auf ∂G integrierbar.

$$\text{Es ist } \int_G (\operatorname{div} \xi) \Omega_X = \int_G d(\Lambda_\xi) = \int_{\partial G} \Lambda_\xi.$$

Ist $x \in \partial G$ und $\{u_1, \dots, u_{n-1}\}$ eine positiv orientierte ON-Basis von $T_x(\partial G)$, so ist

$$\xi_x = \langle \xi_x, N_x \rangle N_x + \sum_{i=1}^{n-1} \langle \xi_x, u_i \rangle u_i. \quad (*)$$

$$\begin{aligned} \text{Also ist } (\Lambda_\xi)_x(u_1, \dots, u_{n-1}) &= \\ &= \sqrt{g} \sum_{k=1}^n \xi^k (-1)^{k+1} dx^1 \wedge \dots \wedge \widehat{dx^k} \wedge \dots \wedge dx^n(u_1, \dots, u_{n-1}) \\ &= \sqrt{g} dx^1 \wedge \dots \wedge dx^n(\xi, u_1, \dots, u_{n-1}) \text{ (Laplace)} \\ &= \Omega_X(\xi, u_1, \dots, u_{n-1}) = \langle \xi_x, N_x \rangle \end{aligned}$$

Die letzte Gleichung folgt aus $(*)$ und der Tatsache, dass $\Omega_X(N_x, u_1, \dots, u_{n-1}) = 1$ ist. Andererseits ist auch $\langle \xi_x, N_x \rangle \cdot do(u_1, \dots, u_{n-1}) = \langle \xi_x, N_x \rangle$. Daraus folgt:

$$\Lambda_\xi|_{\partial G} = \langle \xi, N \rangle \cdot do. \quad \blacksquare$$

Bemerkung: Die Größe $\int_{\partial G} \langle \xi, N \rangle do$ nennt man den **Fluss von ξ durch ∂G** .

Definition

Sei X eine Riemannsche Mannigfaltigkeit, $G \subset \mathbb{R}^2$ ein (beschränktes) Gebiet mit glattem Rand und $\varphi : \overline{G} \rightarrow X$ eine differenzierbare injektive Abbildung. Außerdem sei $\operatorname{rg} D\varphi(\mathbf{u}) = 2$ für alle $\mathbf{u} \in \overline{G}$. Dann heißt $S := \varphi(\overline{G})$ ein **glattes Flächenstück mit Rand** in X und $bS := \varphi(\partial G)$ der Rand von S .

S ist eine kompakte 2-dimensionale (Unter-)Mannigfaltigkeit mit Rand (von X). Der Rand $C = \partial S$ ist eine glatte Kurve in X , parametrisiert durch $\alpha := \varphi \circ \beta : I \rightarrow X$, wenn $\beta : I \rightarrow \mathbb{R}^2$ eine Parametrisierung von ∂G ist. Nach Voraussetzung kann man β (und damit auch α) als glatt voraussetzen. Dann wird durch $\psi := \alpha^{-1}$ eine Karte für C gegeben.

Sei γ die Riemannsche Metrik auf X . Ist $t \in I$, so setzt man

$$\dot{\alpha}(t) := \alpha_{*,t} \left(\frac{\partial}{\partial t} \right) = \sum_{i=1}^n \alpha'_i(t) \frac{\partial}{\partial x_i}, \quad (\text{mit lokalen Koordinaten } x_1, \dots, x_n \text{ in } \alpha(t)),$$

und dann heißt

$$T_\alpha(t) := \frac{\dot{\alpha}(t)}{|\dot{\alpha}(t)|_\gamma}$$

der **Tangenteneinheitsvektor** an C in $\alpha(t)$. Er hängt nicht von der Parametrisierung α ab, nur von der Orientierung der Kurve C .

Die Riemannsche Metrik von X induziert eine Metrik auf der Kurve C . Zusammen mit der natürlichen Orientierung von C wird so ein Volumenelement auf C bestimmt, das **Linielement** ds . Bezüglich der Karte $\psi = \alpha^{-1}$ ist ds gegeben durch $(ds)_\psi = \sqrt{G_\psi} dt$. Da die Karte ψ den Tangentialvektor $\dot{\alpha}(t) = \alpha_*(\partial/\partial t)$ als Basis des Tangentialraumes an C in $\alpha(t)$ induziert, ist $G_\psi(t) = \gamma(\dot{\alpha}(t), \dot{\alpha}(t)) = |\dot{\alpha}(t)|_\gamma^2$. Es folgt:

$$(ds)_\psi = |\dot{\alpha}|_\gamma dt.$$

Sei nun ξ ein Vektorfeld auf X . In lokalen Koordinaten ist

$$t(\xi) = \sum_{k=1}^n \left(\sum_i g_{ik} \xi^i \right) dx_k = \sum_{k=1}^n \xi_k dx_k,$$

also

$$\begin{aligned} \alpha^*(t(\xi)) &= \sum_{k=1}^n \left(\sum_i (g_{ik} \circ \alpha) \cdot (\xi^i \circ \alpha) \right) \alpha'_k dt \\ &= \left(\sum_{i,k} (\xi^i \circ \alpha) \cdot (g_{ik} \circ \alpha) \cdot \alpha'_k \right) dt \\ &= \langle \xi \circ \alpha, \dot{\alpha} \rangle_\gamma dt = \langle \xi \circ \alpha, T_\alpha \rangle_\gamma (ds)_\psi = \alpha^* (\langle \xi|_C, T_\alpha \rangle_\gamma ds). \end{aligned}$$

Bemerkung: Eine 1-Form kann mühelos auf eine 1-dimensionale Untermannigfaltigkeit eingeschränkt werden. Bei einem Vektorfeld ist das zunächst nicht möglich, da es i.a. ja nicht tangential zu der Untermannigfaltigkeit verläuft. Das Skalarprodukt $\langle \xi, T_\alpha \rangle$ liefert den **tangentialen Anteil** von ξ .

Ist X eine 3-dimensionale Riemannsche Mannigfaltigkeit, so gibt es zu jedem Vektorfeld ξ auf X genau ein Vektorfeld **rot** ξ auf X mit

$$\Lambda_{\mathbf{rot} \xi} = d(t(\xi)).$$

Die **Rotation** eines Vektorfeldes kann nur im Falle $n = 3$ definiert werden, denn nur dann ist die 2-Form $d(t(\xi))$ zugleich eine $(n - 1)$ -Form. Außerdem hängt die Zuordnung zwischen ξ und $\mathbf{rot} \xi$ von der Metrik und der Orientierung ab, ist also nicht spiegelsymmetrisch.

4.3.2. Stokesscher Integralsatz

Es sei S ein glattes Flächenstück mit Rand in einer 3-dimensionalen Riemannschen Mannigfaltigkeit, ξ ein differenzierbares Vektorfeld in einer Umgebung von S . Dann ist

$$\int_S \langle \mathbf{rot} \xi, N \rangle do = \int_{bS} \langle \xi, T \rangle ds.$$

Dabei ist N ein Einheitsnormalenfeld auf S , das die transversale Orientierung von S festlegt, und T das Tangenteneinheitsvektorfeld auf bS , das den Rand in der richtigen Weise orientiert.

BEWEIS: Die Integrierbarkeit ist bei diesem Satz kein Problem. Wie oben beschrieben sei S durch $\varphi : G \rightarrow X$ und bS durch den Weg $\alpha = \varphi \circ \beta$ parametrisiert. Dann gilt:

$$\begin{aligned} \int_S \langle \mathbf{rot} \xi, N \rangle do &= \int_S \Lambda_{\mathbf{rot} \xi} = \int_G \varphi^*(\Lambda_{\mathbf{rot} \xi}) \\ &= \int_G \varphi^*(dt(\xi)) = \int_G d(\varphi^*t(\xi)) \\ &= \int_{\partial G} \varphi^*t(\xi) = \int_{bS} t(\xi) \\ &= \int_I \alpha^*(t(\xi)) = \int_{bS} \langle \xi, T \rangle ds. \end{aligned}$$

■

Wie in der 1-dimensionalen Theorie gilt auch im \mathbb{R}^n der **Mittelwertsatz der Integralrechnung**, etwa in folgender Form: Ist $M \subset \mathbb{R}^n$ kompakt und $f : M \rightarrow \mathbb{R}$ stetig, so gibt es ein $\mathbf{z} \in M$ mit

$$\int_M f(\mathbf{x}) dx^1 \dots dx^n = v_n(M) \cdot f(\mathbf{z}).$$

Wir verwenden diese Tatsache, um eine Interpretation von Divergenz und Rotation zu liefern.

Ist $Q_\varepsilon = Q_\varepsilon(\mathbf{x})$ ein kleiner Quader um \mathbf{x} , so stellt $\int_{\partial Q_\varepsilon} \langle \xi, N \rangle do$ den **Fluss** des Vektorfeldes ξ durch die Oberfläche von Q_ε dar. Ist die Gesamtbilanz positiv, so enthält Q_ε eine **Quelle**, ist die Bilanz negativ, so enthält Q_ε eine **Senke**. Nun gilt:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{v_n(Q_\varepsilon(\mathbf{x}_0))} \int_{\partial Q_\varepsilon} \langle \xi, N \rangle d\sigma = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{v_n(Q_\varepsilon)} \int_{Q_\varepsilon} (\operatorname{div} \xi) dV = \operatorname{div} \xi(\mathbf{x}_0).$$

Deshalb nennt man $\operatorname{div} \xi$ auch die **Quelldichte** von ξ .

Jetzt sei $N \in \mathbb{R}^3$ ein fester Vektor der Länge 1 in \mathbf{x}_0 . Mit S_ε bezeichnen wir kleine Kreisscheiben durch \mathbf{x}_0 senkrecht zu N (mit N als „Achse“). Dann gilt:

$$\lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{v_2(S_\varepsilon)} \int_{bS_\varepsilon} \langle \xi, T \rangle ds = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{1}{v_2(S_\varepsilon)} \int_{S_\varepsilon} \langle \operatorname{rot} \xi, N \rangle d\sigma = \langle \operatorname{rot} \xi(\mathbf{x}_0), N \rangle.$$

Man nennt $\langle \operatorname{rot} \xi(\mathbf{x}_0), N \rangle$ die **Wirbelldichte** von ξ um die durch N bestimmte Achse. Das Integral $\int_{bS} \langle \xi, T \rangle ds$ nennt man die **Zirkulation** von ξ entlang bS .

4.3.3. Satz von Green

Sei $G \subset \subset \mathbb{R}^2$ ein Gebiet mit glattem Rand, $U = U(\overline{G}) \subset \mathbb{R}^2$ eine offene Umgebung, f, g zwei (beliebig oft) differenzierbare Funktionen auf U . Dann ist

$$\int_{\partial G} (f dx + g dy) = \int_G \left(\frac{\partial g}{\partial x} - \frac{\partial f}{\partial y} \right) dx dy.$$

Der BEWEIS ist eine triviale Anwendung des Stokes'schen Satzes, denn es ist

$$d(f dx + g dy) = \left(\frac{\partial g}{\partial x} - \frac{\partial f}{\partial y} \right) dx \wedge dy.$$