

11 Vektoranalysis¹

11.1 Der Gaußsche Integralsatz im $\mathbb{R}^2$

11.1.1 Definition: Normalbereich

Ein y -Normalbereich $B \subseteq \mathbb{R}^2$ ist eine Menge

$$B = \{(x, y) : a \leq x \leq b, \varphi(x) \leq y \leq \psi(x)\},$$

wobei φ und ψ stückweise C^1 sind, sowie $\varphi(x) < \psi(x)$ in (a, b) ist. ∂B wird als geschlossene Kurve

$$\gamma_1 + \gamma_2 - \gamma_3 - \gamma_4$$

aufgefaßt. Dabei ist

$$\gamma_1: \begin{pmatrix} t \\ \varphi(t) \end{pmatrix}, \quad a \leq t \leq b$$

$$\gamma_2: \begin{pmatrix} b \\ t \end{pmatrix}, \quad \varphi(b) \leq t \leq \psi(b)$$

$$\gamma_3: \begin{pmatrix} t \\ \psi(t) \end{pmatrix}, \quad a \leq t \leq b$$

$$\gamma_4: \begin{pmatrix} a \\ t \end{pmatrix}, \quad \varphi(a) \leq t \leq \psi(a)$$

11.1.2 Integralsatz von Gauß

Sei B ein xy -Normalbereich, $u, v: B \rightarrow \mathbb{R}$ seien stetig und u_x, v_y seien stetig und beschränkt in B^0 . Dann gilt:

$$\int_B (u_x + v_y) d(x, y) = \int_{\partial B} u dy - v dx$$

Beweis

$$\begin{aligned} \int_B v_y d(x, y) &= \int_a^b \left(\int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} v_y(x, y) dy \right) dx = \int_a^b v(x, \psi(x)) dx - \int_a^b v(x, \varphi(x)) dx \\ &= \int_a^b v(t, \psi(t)) dt - \int_a^b v(t, \varphi(t)) dt \\ &= - \int_{-\gamma_3} v(x, y) dx - \int_{\gamma_1} v(x, y) dx \end{aligned}$$

¹Version 191 vom 13. Februar 2006

Außerdem ist

$$\int_{\gamma_2} v(x, y) dx = \int_{\varphi(b)}^{\psi(b)} v(b, t) \cdot 0 dt = 0 = \int_{\gamma_4} v(x, y) dx = 0.$$

Zusammen gilt also:

$$\int_B v_y d(x, y) = \int_{\partial B} -v dx.$$

Genauso wird gezeigt, daß

$$\int_B u_x d(x, y) = \int_{\partial B} u dy$$

ist. ✓

11.1.3 Bemerkungen

(a) Der Satz von Gauß gilt für Normalbereiche $B = B_1 \cup B_2 \cup \dots \cup B_m$, mit xy -Normalbereichen B_j , wobei $B_j^0 \cap B_k^0 = \emptyset$ für $j \neq k$ ist.

(b) Sei $f = \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix}$ ein Vektorfeld. Dann heißt

$$\operatorname{div} f = u_x + v_y$$

Divergenz von f .

(c) ∂B sei parametrisiert nach der Bogenlänge:

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \Phi(s) \\ \Psi(s) \end{pmatrix}, \quad 0 \leq s \leq L(\partial B) = \text{Länge von } \partial B$$

Es ist dabei

$$(\Phi'(s))^2 + (\Psi'(s))^2 = 1$$

(außer für endlich viele s).

Der Tangentialvektor von ∂B an der Stelle s_0 ist

$$\begin{pmatrix} \Phi'(s_0) \\ \Psi'(s_0) \end{pmatrix}$$

An dieser Stelle gilt für den Normalenvektor ν :

$$\nu = \begin{pmatrix} \Psi'(s_0) \\ -\Phi'(s_0) \end{pmatrix}, \quad \|\nu\| = 1$$

Damit ist dann:

$$\begin{aligned} \int_{\partial B} u dy - v dx &= \int_0^{L(\partial B)} (u \cdot \Psi' - v \cdot \Phi') ds \\ &= \int_0^{L(\partial B)} f \cdot \nu ds \end{aligned}$$

(d) Divergenzsatz (Zusammenfassung von (b) und (c)):

$$\int_B \operatorname{div} f d(x, y) = \int_{\partial B} \nu \cdot f ds$$

11.1.4 Folgerung: Fläche eines Normalbereiches

Ein Normalbereich hat das Maß

$$m(B) = \int_{\partial B} x \, dy = - \int_{\partial B} y \, dx = \frac{1}{2} \int_{\partial B} x \, dy - y \, dx$$

Beweis: Wähle

$$f = \begin{pmatrix} x \\ 0 \end{pmatrix} \text{ oder } \begin{pmatrix} 0 \\ y \end{pmatrix} \text{ oder } \frac{1}{2} \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$$

Für alle diese Funktionen ist

$$\operatorname{div} f = 1.$$

Deshalb ist

$$m(B) = \int_B 1 \, d(x, y) = \int_{\partial B} x \, dy = \dots$$

11.1.5 Beispiel: Fläche einer Ellipse

Zu berechnen sei die Fläche einer Ellipse

$$B = \left\{ (x, y) : \frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} \leq 1 \right\}.$$

Für den Rand der Ellipse gilt:

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$$

Setze für $0 \leq t \leq 2\pi$

$$\begin{aligned} x &= a \cos t \\ y &= b \sin t. \end{aligned}$$

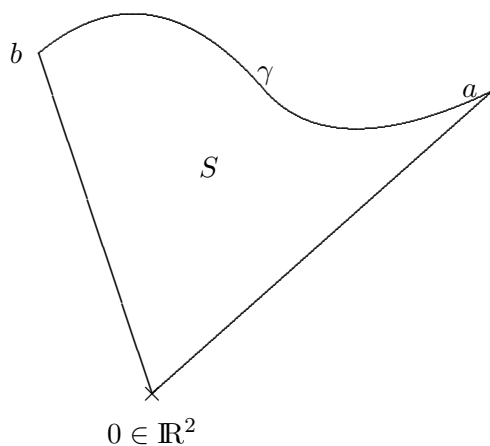
Es ist dann

$$\begin{aligned} m(B) &= \int_{\partial B} \frac{1}{2} (x \, dy - y \, dx) \\ &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} a \cos t \cdot b \cos t - b \sin t \cdot a(-\sin t) \, dt \\ &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} a \cdot b \, dt \\ &= \frac{1}{2} \cdot a \cdot b \cdot 2\pi = \pi \cdot a \cdot b \end{aligned}$$

11.1.6 Leibnizsche Sektorformel

Sei S ein Sektor, der von einem C^1 -Jordanbogen γ begrenzt wird (siehe Abbildung [11.1](#)) Es ist dann:

$$m(S) = \frac{1}{2} \int_{\gamma} x \, dy - y \, dx$$

Abbildung 11.1: Sektor im $\mathbb{R}^2$ zur Verdeutlichung der Leibnizschen Sektorformel

Beweis: falls S Normalbereich:

$$\partial S = \overline{0a} + \gamma + \overline{b0}$$

Für die Strecke $0a$ gilt

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_1 t \\ a_2 t \end{pmatrix}, \quad \text{mit } 0 \leq t \leq 1 \text{ und } a = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \end{pmatrix}.$$

Damit ist dann:

$$\begin{aligned} x \, dy - y \, dx &= a_1 t a_2 \, dt - a_2 t a_1 \, dt = 0 \, dt \\ \Rightarrow m(S) &= \int_{\partial B} \frac{1}{2} (x \, dy - y \, dx) = \int_{\gamma} \frac{1}{2} (x \, dy - y \, dx) \end{aligned}$$

11.1.7 Beispiel zu Gauß

Sei $D \subseteq \mathbb{R}^2$ ein Gebiet und seien $u, v \in C^1(D)$.

Zusätzlich sollen die Cauchy-Riemann-Gleichungen gelten:

$$u_x = v_y \quad \text{und} \quad u_y = -v_x$$

$$\Rightarrow u_x - v_y = 0$$

Sei nun $B \subseteq D$ Normalbereich.

Dann folgt mit Gauß für u und $-v$:

$$0 = \int_B (u_x - v_y) \, d(x, y) = \int_{\partial B} u \, dy + v \, dx$$

und für v und u :

$$0 = \int_B (v_x + u_y) \, d(x, y) = \int_{\partial B} v \, dy - u \, dx$$

Setze nun $z = x + iy$ und

$$f(z) := u(x, y) + i \cdot v(x, y).$$

f heißt differenzierbar in z , wenn für $h \in \mathbb{C}$

$$\lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(z+h) - f(z)}{h} =: f'(z)$$

existiert.

f heißt *holomorph*, wenn f im gesamten Definitionsbereich differenzierbar ist. f diffbar $\Rightarrow$ Cauchy-Riemann gilt (Aufgabe). Beschreibe den Rand von B mit

$$\partial B: \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \varphi(t) \\ \psi(t) \end{pmatrix}, \quad a \leq t \leq b.$$

Komplex ist dann:

$$z = \varphi(t) + i \cdot \psi(t)$$

$$\begin{aligned} \int_{\partial B} f(z) dz &:= \int_{\partial B} (u + iv)(\varphi' + i\psi') dt \\ &= \int_a^b (u\varphi' - v\psi') dt + i \int_a^b (u\psi' + v\varphi') dt \\ &= \int_{\partial B} u dx - v dy + i \int_{\partial B} u dy + v dx = 0 \end{aligned}$$

(Cauchy'scher Integralsatz)

11.1.8 Die Greenschen Formeln

Sei $D \subseteq \mathbb{R}^2$ ein Gebiet, $B \subseteq D$ ein Normalbereich und $u, v: D \rightarrow \mathbb{R}$. Dann gelten

1. ($u \in C^1(D)$, $v \in C^2(D)$)

$$\int_B (u \Delta v + (\text{grad } u) \cdot (\text{grad } v)) d(x, y) = \int_{\partial B} u \frac{\partial v}{\partial \nu} ds$$

2. ($u, v \in C^2(D)$)

$$\int_B (u \Delta v - v \Delta u) d(x, y) = \int_{\partial B} \left(u \frac{\partial v}{\partial \nu} - v \frac{\partial u}{\partial \nu} \right) ds$$

mit dem Laplace-Operator Δ :

$$\Delta u := u_{xx} + u_{yy}$$

und ν , der äußeren Normalen von ∂B .

Beweis

1. Setze

$$f = \begin{pmatrix} u \cdot v_x \\ u \cdot v_y \end{pmatrix}.$$

Dann ist

$$\begin{aligned} \text{div } f &= (uv_x)_x + (uv_y)_y = u_x v_x + uv_{xx} + u_y v_y + uv_{yy} \\ &= u \Delta v + (\text{grad } u) \cdot (\text{grad } v) \end{aligned}$$

Mit $\nu = \begin{pmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \end{pmatrix}$ gilt dann:

$$\begin{aligned} f \cdot \nu &= u(v_x \cdot \nu_1 + v_y \cdot \nu_2) \\ &= u \cdot (\text{grad } v) \cdot \nu \\ &= u \cdot \frac{\partial v}{\partial \nu} (\text{Richtungsableitung}) \end{aligned}$$

Gaußschen Satz anwenden: ✓

2. Folgt aus 1.: u und v vertauschen, dann beide Integrale voneinander abziehen.

11.1.9 Definition: harmonisch, Potentialfunktion

$u \in C^2(D)$ heißt *harmonisch* oder *Potentialfunktion*, wenn $\Delta u = 0$ in D .

11.1.10 Gaußsche Mittelwertformel

Sei u harmonisch in D , $(x_0, y_0) \in D$. Dann gilt

$$u(x_0, y_0) = \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} u(x_0 + r \cos \theta, y_0 + r \sin \theta) d\theta$$

für $0 < r < r_0(x_0, y_0)$.

Beweis: Sei OBdA $(x_0, y_0) \equiv (0, 0)$:

2. Greensche Formel für $v \equiv 1$:

$$\int_{\partial B} \frac{\partial u}{\partial \nu} ds = 0$$

Setze $B = K(0, r)$: Dann ist

$$\partial B: \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \theta \\ r \sin \theta \end{pmatrix}, \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

Für den Normalenvektor gilt:

$$\nu = \begin{pmatrix} \cos \theta \\ \sin \theta \end{pmatrix}$$

Mit $ds = r d\theta$ gilt dann:

$$\begin{aligned} 0 &= \int_0^{2\pi} (u_x \cdot \cos \theta + u_y \cdot \sin \theta) \quad | u_x(r \cos \theta, r \sin \theta) \\ &= \int_0^{2\pi} \frac{\partial}{\partial r} u(r \cos \theta, r \sin \theta) d\theta \\ &= \frac{d}{dr} \int_0^{2\pi} u(r \cos \theta, r \sin \theta) d\theta \\ &\Rightarrow \int_0^{2\pi} u(r \cos \theta, r \sin \theta) d\theta = \text{const} \quad \text{für } 0 < r < r_0 \end{aligned}$$

Für $r \rightarrow 0$ geht das Integral gegen $u(0, 0) \cdot 2\pi$.

11.1.11 Minimum- Maximum-Prinzip

Ist u stetig in $\overline{D}$ und harmonisch in D , so ist u konstant oder

$$\min_{\partial D} u < u(x, y) < \max_{\partial D} u \text{ für } (x, y) \in D.$$

Beweis: Für max. (Für min betrachte $-u$): Setze

$$M = \max_{\overline{D}} u$$

$$A = \{(x, y) \in D : u(x, y) = M\}$$

$$B = D - A = \{(x, y) \in D : u(x, y) < M\}$$

B ist offen, da u stetig ist.

Sei nun $(x_0, y_0) \in A$:

$$\begin{aligned} M &= u(x_0, y_0) \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_0^{2\pi} \underbrace{u(x_0 + r \cos \theta, y_0 + r \sin \theta)}_{\leq M} d\theta \text{ für } 0 < r < r_0 \\ &\leq M \end{aligned}$$

Da u stetig ist, gilt für $0 \leq \theta \leq 2\pi$, $0 \leq r < r_0$:

$$u(x_0 + r \cos \theta, y_0 + r \sin \theta) = M.$$

Das heißt, daß $K((x_0, y_0), r_0) \subseteq A$, A offen.

Da $A \cap B = \emptyset$ und D zusammenhängend, folgt:

$\Rightarrow$ 1. Alternative: $A = \emptyset$, $B = D$: $u < M$ in D .

$\Rightarrow$ 2. Alternative: $B = \emptyset$, $A = D$: $u = M$ in D .

11.2 Flächen im $\mathbb{R}^3$ **11.2.1 Definition: Vektorprodukt**

Für $a, b \in \mathbb{R}^3$,

$$a = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix}, \quad b = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ b_3 \end{pmatrix}$$

heißt

$$a \times b = \begin{pmatrix} a_2 b_3 - a_3 b_2 \\ a_3 b_1 - a_1 b_3 \\ a_1 b_2 - a_2 b_1 \end{pmatrix}$$

Vektorprodukt oder *Kreuzprodukt*.

Mit den Einheitsvektoren e^1 , e^2 und e^3 ist

$$a \times b = \begin{vmatrix} a_2 & b_2 \\ a_3 & b_3 \end{vmatrix} e^1 - \begin{vmatrix} a_1 & b_1 \\ a_3 & b_3 \end{vmatrix} e^2 + \begin{vmatrix} a_1 & b_1 \\ a_2 & b_2 \end{vmatrix} e^3.$$

Symbolisch geschrieben:

$$a \times b = \begin{vmatrix} e^1 & a_1 & b_1 \\ e^2 & a_2 & b_2 \\ e^3 & a_3 & b_3 \end{vmatrix}$$

11.2.2 Bemerkungen/Regeln

Seien $a, b, c \in \mathbb{R}^3$, $\lambda, \mu \in \mathbb{R}$.

(a) $a \times b = -b \times a$.

(b) $(\lambda a + \mu b) \times c = \lambda(a \times c) + \mu(b \times c)$.

(c) $a \times (b \times c) = (a \cdot c)b - (a \cdot b)c$.

(d)

$$(a \times b) \cdot c = \begin{vmatrix} a_1 & b_1 & c_1 \\ a_2 & b_2 & c_2 \\ a_3 & b_3 & c_3 \end{vmatrix} = \det(a, b, c).$$

(e) $a \times b = 0 \iff a, b$ sind linear abhängig.

(f) $a \times b$ ist orthogonal zu a und b , also auch zu

$$E = \{\lambda a + \mu b : \lambda, \mu \in \mathbb{R}\}.$$

(g) Seien a und b linear unabhängig und

$$P = \{\lambda a + \mu b : 0 \leq \lambda, \mu \leq 1\}$$

das von a und b aufgespannte Parallelotop. Dann ist

$$\det(a, b, a \times b) = \text{3-dimensionales Volumen von}$$

$$\{\lambda a + \mu b + \nu(a \times b) : 0 \leq \lambda, \mu, \nu \leq 1\}$$

$$= \text{Fläche von } P = \|a \times b\|^2.$$

Damit ist

$$\det(a, b, a \times b) = (a \times b) \cdot (a \times b) = \|a \times b\|^2$$

und

$$\text{Fläche von } P = \|a \times b\|$$

11.2.3 Def.: Parameterdarstellung eines Flächenstücks

Sei $D \subseteq \mathbb{R}^2$ ein beschränktes Gebiet, $\Phi: D \rightarrow \mathbb{R}^3$ heißt *Parameterdarstellung* des Flächenstücks $\Phi(D)$, wenn gilt:

1) Φ ist stetig differenzierbar, $\text{rg } \Phi' = 2$ überall,

2) Φ ist injektiv.

Die Ebene durch den Punkt $\Phi(u, v)$,

$$\left\{ \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \Phi(u, v) + \lambda \Phi_u(u, v) + \mu \Phi_v(u, v) : \lambda, \mu \in \mathbb{R} \right\}$$

heißt Tangentialebene im Punkt $\Phi(u, v)$.

$$\nu = \frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|}$$

ist der Normalenvektor an $\Phi(D)$. ν steht senkrecht auf der Tangentialebene.

11.2.4 Explizite Fläche

„ $z = \varphi(x, y)$ “: Sei $\varphi \in C^1(D)$, $\varphi: D \rightarrow \mathbb{R}$.

Setze

$$\Phi(u, v) = \begin{pmatrix} u \\ v \\ \varphi(u, v) \end{pmatrix}.$$

Es ist dann

$$\Phi' = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \\ \varphi_u & \varphi_v \end{pmatrix}, \quad \text{rg } \Phi' = 2,$$

$$\Phi_u \times \Phi_v = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ \varphi_u \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ \varphi_v \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\varphi_u \\ -\varphi_v \\ 1 \end{pmatrix}$$

und

$$\nu = \frac{1}{\sqrt{1 + \varphi_u^2 + \varphi_v^2}} \cdot \begin{pmatrix} -\varphi_u \\ -\varphi_v \\ 1 \end{pmatrix}.$$

11.2.5 Mantelfläche

γ sei ein ebener Jordanbogen mit

$$\begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \varphi(s) \\ \psi(s) \end{pmatrix}, \quad a \leq s \leq b.$$

$$s \mapsto \begin{pmatrix} \varphi(s) \\ \psi(s) \end{pmatrix}$$

ist injektiv, $\varphi, \psi \in C^1([a, b])$.

Seien $\alpha, \beta: (a, b) \rightarrow \mathbb{R}$, C^1 , $\alpha < \beta$.

Wähle

$$D = \{(s, t): a < s < b, \alpha(s) < t < \beta(s)\}$$

und die Parameterdarstellung

$$\Phi(s, t) = \begin{pmatrix} \varphi(s) \\ \psi(s) \\ t \end{pmatrix}$$

mit

$$\Phi_s \times \Phi_t = \begin{pmatrix} \varphi' \\ \psi' \\ 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \psi'(s) \\ -\varphi'(s) \\ 0 \end{pmatrix}.$$

11.2.6 Rotationsfläche

„ $r = r(x)$ “: Sei $r: (a, b) \rightarrow (0, \infty)$ stetig differenzierbar. Rotiere den Graphen von r um die x -Achse.

Wähle

$$D = \{(t, \theta): a < t < b, 0 < \theta < 2\pi\} \subseteq \mathbb{R}^2.$$

Dann ist

$$\Phi(t, \theta) = \begin{pmatrix} t \\ r(t) \cos \theta \\ r(t) \sin \theta \end{pmatrix}$$

die Parameterdarstellung einer Rotationsfläche mit

$$\Phi_t \times \Phi_\theta = \begin{pmatrix} 1 \\ r'(t) \cos \theta \\ r'(t) \sin \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ -r(t) \sin \theta \\ r(t) \cos \theta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r(t) \cdot r'(t) \\ -r(t) \cos \theta \\ -r(t) \sin \theta \end{pmatrix}.$$

11.2.7 Satz

Stellen $\Phi: D \rightarrow \mathbb{R}^3$ und $\Psi: G \rightarrow \mathbb{R}^3$ dasselbe Flächenstück $\mathcal{F} = \Phi(D) = \Psi(G)$ dar, dann gibt es einen Diffeomorphismus $h: D \rightarrow G$ (h injektiv, C^1 und h^{-1} ebenfalls injektiv und C^1) mit $\Phi = \Psi \circ h$.

Beweis: Definiere $h = \Psi^{-1} \circ \Phi$. Zeige: $h \in C^1$.
Es ist $\text{rg } \Psi' = 2$. Sei $(s_0, t_0) \in G$: Dann gilt z. B.

$$\det \begin{pmatrix} \frac{\partial \Psi_1}{\partial s} & \frac{\partial \Psi_2}{\partial s} \\ \frac{\partial \Psi_1}{\partial t} & \frac{\partial \Psi_2}{\partial t} \end{pmatrix} \neq 0 \text{ in } (s_0, t_0).$$

Setze

$$\bar{\Phi} = \begin{pmatrix} \Phi_1 \\ \Phi_2 \end{pmatrix}, \quad \bar{\Psi} = \begin{pmatrix} \Psi_1 \\ \Psi_2 \end{pmatrix}.$$

$\bar{\Psi}$ hat Umkehrfunktion in einer Umgebung von $\bar{\Psi}(s_0, t_0) = (u_0, v_0)$.

$\bar{\Psi}^{-1}$ ist C^1 (Satz über die Umkehrfunktion bei mehreren Veränderlichen).

$\bar{\Psi}^{-1} \circ \bar{\Phi}$ ist C^1 in einer Umgebung von (u_0, v_0) .

Es gilt: $h = \bar{\Psi}^{-1} \circ \bar{\Phi}$ in Umgebung von (u_0, v_0) .

Es ist $\bar{\Phi} = \bar{\Psi} \circ h$ nach Definition.

$$\left. \begin{array}{l} \Phi_1 = \Psi_1 \circ h \\ \Phi_2 = \Psi_2 \circ h \\ \Phi_3 = \Psi_3 \circ h \end{array} \right\} \bar{\Phi} = \bar{\Psi} \circ h, \quad h = \bar{\Psi}^{-1} \circ \bar{\Phi}$$

Dasselbe für $h^{-1} = \Phi^{-1} \circ \Psi$, also ist auch h^{-1} in C^1 .

11.2.8 Zusatz

Es gilt:

$$\Phi_u \times \Phi_v = (\Psi_s \times \Psi_t) \circ h \cdot \det h'.$$

Beweis: Es ist $\Phi = \Psi \circ h$.

Damit ist $\Phi' = \Psi' \circ h \cdot h'$. Setze

$$\Phi' = (\Phi_u, \Phi_v) =: (a, b)$$

$$\Psi' = (\Psi_s, \Psi_t) =: (c, d)$$

und

$$h' = \begin{pmatrix} c_{11} & c_{12} \\ c_{21} & c_{22} \end{pmatrix}.$$

Dabei sei

$$a = \begin{pmatrix} a_1 \\ a_2 \\ a_3 \end{pmatrix}, \dots$$

Damit ist

$$\begin{aligned} a &= c_{11}c + c_{21}d \\ b &= c_{12}c + c_{22}d \end{aligned}$$

Daraus folgt dann:

$$\begin{aligned} \Phi_u \times \Phi_v &= a \times b = c_{11}c_{22}(c \times d) + c_{21}c_{12}(d \times c) \\ &= (c_{11}c_{22} - c_{21}c_{12})(c \times d) = \begin{vmatrix} c_{11} & c_{12} \\ c_{21} & c_{22} \end{vmatrix} (c \times d) \end{aligned}$$

11.2.9 Definition: Flächenintegral, Oberfläche

Ist $\mathcal{F}$ ein Flächenstück und $f: \mathcal{F} \rightarrow \mathbb{R}$ stetig, so heißt

$$\int_{\mathcal{F}} f \, do := \int_D f(\Phi(u, v)) \|\Phi_u \times \Phi_v\| \, d(u, v)$$

Oberflächenintegral von f über $\mathcal{F}$, und

$$\int_{\mathcal{F}} do = \int_D \|\Phi_u \times \Phi_v\| \, d(u, v)$$

die Oberfläche von $\mathcal{F}$ (Flächeninhalt).

11.2.10 Satz

Die Definition von

$$\int_{\mathcal{F}} f \, do$$

ist unabhängig von der Parameterdarstellung Φ .

Beweis: Seien $\Phi: D \rightarrow \mathcal{F}$ und $\Psi: G \rightarrow \mathcal{F}$ zwei Darstellungen von $\mathcal{F}$. Es ist dann $\Phi = \Psi \circ h$ und

$$\Phi_u \times \Phi_v = (\Psi_s \times \Psi_t) \circ h \cdot \det h'.$$

Damit ist

$$\|\Phi_u \times \Phi_v\| = \|(\Psi_s \times \Psi_t) \circ h\| \cdot |\det h'|$$

und mit der Transformationsformel gilt:

$$\begin{aligned} &\int_D f(\Phi(u, v)) \|\Phi_u \times \Phi_v\| \, d(u, v) \\ &= \int_D f(\Psi(h(u, v))) \cdot \|(\Psi_s \times \Psi_t) \circ h(u, v)\| \cdot |\det h'(u, v)| \, d(u, v) \\ &= \int_G f(\Psi(s, t)) \|\Psi_s \times \Psi_t\| \, d(s, t) \end{aligned}$$

11.2.11 Beispiele

Explizite Fläche: Sei $z = \varphi(x, y)$, $\varphi \in C^1(D)$. Dann ist

$$\int_{\mathcal{F}} f \, do = \int_D f(x, y, \varphi(x, y)) \sqrt{1 + (\varphi_x(x, y))^2 + (\varphi_y(x, y))^2} \, d(x, y)$$

Konkret: Oberfläche der nördlichen Halbkugel: Setze

$$z = \sqrt{1 - x^2 - y^2}$$

für

$$(x, y) \in D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x^2 + y^2 < 1\}.$$

Damit gilt dann:

$$\begin{aligned} \text{Oberfläche} &= \int_D \sqrt{1 + \frac{x^2 + y^2}{1 - x^2 - y^2}} \, d(x, y) = \int_D \frac{1}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}} \, d(x, y) \\ &= \left| \begin{array}{l} \text{Polarkoordinaten:} \\ x = r \cos t \\ y = r \sin t \end{array} \right| = \int_0^1 \int_0^{2\pi} \frac{1}{\sqrt{1 - r^2}} r \, d\theta \, dr \\ &= 2\pi \int_0^1 \frac{r}{\sqrt{1 - r^2}} \, dr = 2\pi \left(-\sqrt{1 - r^2} \right) \Big|_0^1 = 2\pi \end{aligned}$$

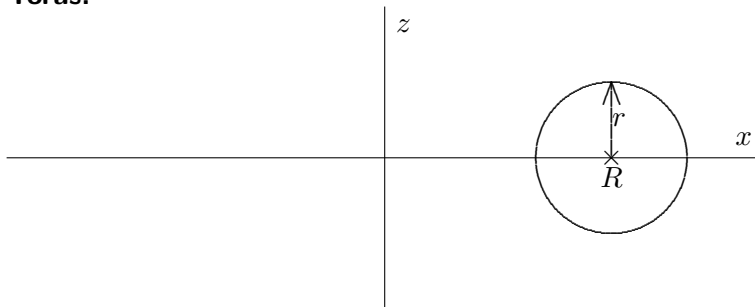
Rotationsfläche: $r = r(x)$:

$$\int_{\mathcal{F}} f \, do = \int_a^b \int_0^{2\pi} f(t, r(t) \cos \theta, r(t) \sin \theta) r(t) \cdot \sqrt{1 + (r'(t))^2} \, d\theta \, dt$$

Mantelfläche:

$$\int_{\mathcal{F}} f \, do = \int_a^b \int_{\alpha(s)}^{\beta(s)} f(\varphi(s), \psi(s), t) \sqrt{q + (\varphi'(s))^2 + (\psi'(s))^2} \, dt \, ds$$

z. B. Torus:



Darstellung der Kreislinie: $(x - R)^2 + z^2 = r^2$, $y = 0$.

Polarkoordinaten der Kreislinie:

$$x = R + r \cos \theta$$

$$y = 0$$

$$z = r \sin \theta$$

Darstellung des Torus:

$$\Phi(\theta, \varphi) = \begin{pmatrix} x \\ y \\ z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} (R + r \cos \theta) \cdot \cos \varphi \\ (R + r \cos \theta) \cdot \sin \varphi \\ r \sin \theta \end{pmatrix}$$

mit $0 < \varphi < 2\pi$ und $0 < \theta < 2\pi$. Dann ist

$$\begin{aligned} \Phi_\theta \times \Phi_\varphi &= \begin{pmatrix} -r \sin \theta \cdot \cos \varphi \\ -r \sin \theta \cdot \sin \varphi \\ r \cos \theta \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} (R + r \cos \theta)(-\sin \varphi) \\ (R + r \cos \theta)(\cos \varphi) \\ 0 \end{pmatrix} \\ &= \begin{pmatrix} -r(R + r \cos \theta) \cos \theta \cdot \cos \varphi \\ r(R + r \cos \theta) \cos \theta \cdot \sin \varphi \\ r(R + r \cos \theta) \sin \theta \cdot (-1) \end{pmatrix} \end{aligned}$$

$$\|\Phi_\theta \times \Phi_\varphi\| = r(R + r \cos \theta) \cdot 1$$

Für die Oberfläche gilt dann:

$$\begin{aligned} \text{Oberfläche} &= \int_0^{2\pi} \int_0^{2\pi} r(R + r \cos \theta) d\theta d\varphi \\ &= 2\pi \left(2\pi \cdot r \cdot R + r \int_0^{2\pi} \cos \theta d\theta \right) = (2\pi R)(2\pi r) \end{aligned}$$

11.2.12 Bemerkungen

(a)

$$\int_{\mathcal{F}} f do$$

heißt auch *nichtorientiertes Flächenintegral*.

(b) Sei $\mathcal{F}$ ein Flächenstück, $\Phi: D \rightarrow \mathcal{F}$, $\nu = \frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|}$.
 $g: \mathcal{F} \rightarrow \mathbb{R}^3$ sei Vektorfeld mit $g = (g_1, g_2, g_3)^T$.

$$\int_F g \cdot \nu do$$

ist wohldefiniert und ist das *orientierte Flächenintegral*.

Sei jetzt $\Psi: G \rightarrow \mathcal{F}$ eine zweite Darstellung der Fläche mit $\Phi = \Psi \circ h$, $h: D \rightarrow G$ ist Diffeomorphismus und es gilt

$$\begin{aligned} \Phi_u \times \Phi_v &= (\Psi_s \times \Psi_t) \circ g \cdot \det h' \\ \frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|} &= \frac{\Psi_s \times \Psi_t}{\|\Psi_s \times \Psi_t\|} \cdot \underbrace{\frac{\det h'}{|\det h'|}}_{\equiv +1 \text{ oder } -1 \text{ überall}} \end{aligned}$$

Das heißt, daß das Vorzeichen von ν von Φ abhängt.

(c) Sind $\mathcal{F}_1, \dots, \mathcal{F}_m$ Flächenstücke mit $\mathcal{F}_j \cap \mathcal{F}_k = \emptyset$ für $j \neq k$, so setzt man

$$\int_{\mathcal{F}_1 \cup \dots \cup \mathcal{F}_m} f do := \sum_{j=1}^m \int_{\mathcal{F}_j} f do.$$

11.3 Integralsätze (Gauß, Stokes) im $\mathbb{R}^3$

11.3.1 Definition/Motivation

Ein z -Normalbereich $B \subseteq \mathbb{R}^3$ ist eine Menge der Form

$$B = \{(x, y, z) : \varphi(x, y) < z < \psi(x, y), (x, y) \in D\}$$

mit einem Gebiet $D \subseteq \mathbb{R}^2$, das von einer stückweise C^1 -Kurve berandet ist und mit stetig differenzierbaren $\phi, \psi : D \rightarrow \mathbb{R}$, $\varphi(x, y) < \psi(x, y)$ in D und φ, ψ stetig in $\overline{D}$.

Der Rand ∂B wird aufgefaßt als Vereinigung von drei Flächenstücken: dem Mantel, dem Boden und dem Deckel.

Der Mantel M ist

$$M = \{(x, y, z) : (x, y) \in \partial D, \varphi(x, y) < z < \psi(x, y)\}.$$

Die Normale ν am Mantel ist

$$\nu = \begin{pmatrix} * \\ * \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Der Boden F_u ist

$$F_u = \{(x, y, \varphi(x, y)) : (x, y) \in D\}.$$

Die Normale ν am Boden ist

$$\nu = \frac{1}{\sqrt{1 + \varphi_x^2 + \varphi_y^2}} \begin{pmatrix} \varphi_x(x, y) \\ \varphi_y(x, y) \\ -1 \end{pmatrix}.$$

Der Deckel F_o ist

$$F_o = \{(x, y, \psi(x, y)) : (x, y) \in D\}.$$

Die Normale ν am Deckel ist

$$\nu = \frac{1}{\sqrt{1 + \psi_x^2 + \psi_y^2}} \begin{pmatrix} -\psi_x(x, y) \\ -\psi_y(x, y) \\ 1 \end{pmatrix}.$$

Sei nun $w : \overline{B} \rightarrow \mathbb{R}$ stetig, w_z stetig in B und beschränkt. Dann ist

$$\begin{aligned} \int_B w_z(x, y, z) d(x, y, z) &= \int_D \left(\int_{\varphi(x, y)}^{\psi(x, y)} w_z dz \right) d(x, y) \\ &= \int_D w(x, y, \psi(x, y)) d(x, y) - \int_D w(x, y, \varphi(x, y)) d(x, y) \\ &= \int_D w(x, y, \psi(x, y)) \cdot \nu_3 \cdot \sqrt{1 + \psi_x^2 + \psi_y^2} d(x, y) \\ &\quad - \int_D w(x, y, \varphi(x, y)) \cdot \nu_3 \cdot \sqrt{1 + \varphi_x^2 + \varphi_y^2} d(x, y) \\ &= \int_{F_o} w \cdot \nu_3 do + \int_{F_u} w \cdot \nu_3 do + \underbrace{\int_M w \cdot \nu_3 do}_{=0, \text{ da } \nu_3=0} \end{aligned}$$

$$= \int_{\partial B} w \cdot \nu_3 \, do \quad (\text{Nach Definition})$$

11.3.2 Integralsatz von Gauß im $\mathbb{R}^3$

$$\int_B \operatorname{div} f \, d(x, y, z) = \int_{\partial B} f \cdot \nu \, do$$

Dabei gilt:

$B \subseteq \mathbb{R}^3$ ist ein xyz -Normalbereich,

$f = \begin{pmatrix} u \\ v \\ w \end{pmatrix}$ ist ein C^1 -Vektorfeld in B , stetig auf $\overline{B}$,

u_x, v_y, w_z seien beschränkt,

∂B wird als Vereinigung von Flächen aufgefaßt, ν = Normale zur Fläche ∂B und

$$\operatorname{div} f = u_x + v_y + w_z$$

Beweis: ✓, siehe oben, fasse für alle drei Richtungen zusammen.

11.3.3 Bemerkung

- 1) Die Greenschen Formeln (siehe 11.1.8 auf der Seite 319) gelten auch hier (mit $\Delta u = u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}$).
- 2) Der Gaußsche Satz gilt für *Normalbereiche*, d. h. endliche disjunkte Vereinigung von xyz -Normalbereichen.

11.3.4 Bezeichnungen der Vektoranalysis

Der *Nablaoperator*:

$$\nabla := \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right)$$

Es ist

$$\nabla u = (u_x, u_y, u_z) = \operatorname{grad} u$$

Der *Laplaceoperator*:

$$\Delta := \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right)$$

Formal gilt:

$$\Delta = \nabla \cdot \nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial}{\partial z} \right)^2 (= \nabla^2)$$

Die *Divergenz* von f :

$$\operatorname{div} f = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z} = \nabla \cdot f$$

Die *Rotation* von f :

$$\operatorname{rot} f = \left(\frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z}, \frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x}, \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right)$$

Es ist

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

11.3.5 Regeln

Sei u eine skalare Funktion, f ein Vektorfeld, definiert in $D \subseteq \mathbb{R}^3$. Dann ist

1. $\operatorname{rot}(uf) = u \operatorname{rot} f + (\nabla u) \times f$ für $u, f \in C^1$.
2. $\operatorname{rot} \operatorname{grad} u = 0$ für $u \in C^2$.
3. $\operatorname{div} \operatorname{rot} f = 0$ für $f \in C^2$.

11.3.6 Satz: Lemma von Poincaré

Im Lemma von Poincaré (9.5.6 auf Seite 249) wurde gezeigt:

Im Sterngebiet $D \subseteq \mathbb{R}^3$ besitzt ein C^1 -Vektorfeld genau dann eine Stammfunktion, wenn $\operatorname{rot} f = 0$ ist.

11.3.7 Integralsatz von Stokes im $\mathbb{R}^3$

Es ist

$$\int_{\mathcal{F}} (\operatorname{rot} f) \cdot \nu \, d\sigma = \int_{\partial \mathcal{F}} P \, dx + Q \, dy + R \, dz.$$

Dabei ist:

1. $D \subseteq \mathbb{R}^3$ Gebiet, $\Phi: D \rightarrow \mathbb{R}^3$, zweimal stetig differenzierbar, injektiv, $\operatorname{rg} \Phi' = 2$
2. $B \subseteq D$, B Normalbereich
3. $\mathcal{F} = \Phi(B)$ Fläche
4. $\partial \mathcal{F} := \Phi(\partial B)$ Kurve im $\mathbb{R}^3$
5. $f = \begin{pmatrix} P \\ Q \\ R \end{pmatrix}$ ist C^1 -Vektorfeld in einer offenen Menge $U \supset \mathcal{F} \cup \partial \mathcal{F}$.

Beweis: Sei ∂B parametrisiert nach der Bogenlänge:

$$\begin{aligned} u &= \varphi(s) \\ v &= \psi(s) \end{aligned} \quad 0 \leq s \leq \text{Länge von } \partial B = L$$

Φ habe die Koordinaten X, Y und Z :

$$p(u, v) := P(\Phi(u, v)) = P(X(u, v), Y(u, v), Z(u, v))$$

Damit gilt für $\partial \mathcal{F}$:

$$\begin{aligned} x &= X(\varphi(s), \psi(s)) \\ y &= Y(\varphi(s), \psi(s)) \\ z &= Z(\varphi(s), \psi(s)) \end{aligned}$$

Daraus folgt dann:

$$\begin{aligned} \int_{\partial \mathcal{F}} P \, dx &= \int_0^L p(\varphi(s), \psi(s)) \cdot \left(\frac{d}{ds} X(\varphi(s), \psi(s)) \right) ds \\ &= \int_0^L p(X_u \cdot \varphi' + X_v \cdot \psi') \, ds = \int_{\partial B} p X_u \, du + p X_v \, dv \\ &\stackrel{\odot}{=} \int_B ((p X_v)_u - (p X_u)_v) \, d(u, v) \end{aligned}$$

(mit $\odot$: Gauß im $\mathbb{R}^2$).

Nach dem Satz von H. A. Schwarz gilt:

$$(p X_v)_u - (p X_u)_v = p_u X_v - p_v X_u$$

Für den Gradienten von p gilt:

$$\begin{aligned} p_u &= P_x X_u + P_y Y_u + P_z Z_u \\ p_v &= P_x X_v + P_y Y_v + P_z Z_v \end{aligned}$$

Damit gilt dann:

$$\begin{aligned} (p X_v)_u - (p X_u)_v &= p_u X_v - p_v X_u \\ &= P_y Y_u X_v - P_y Y_v X_u + P_z Z_u X_v - P_z Z_v X_u \\ &= P_y \begin{pmatrix} Y_u & X_u \\ Y_v & X_v \end{pmatrix} + P_z \begin{pmatrix} Z_u & X_u \\ Z_v & X_v \end{pmatrix} \end{aligned}$$

Zusammen gilt dann für das Integral:

$$\begin{aligned} \int_{\partial \mathcal{F}} P \, dx &= \int_B ((p X_v)_u - (p X_u)_v) \, d(u, v) \\ &= \int_B P_y \begin{pmatrix} Y_u & X_u \\ Y_v & X_v \end{pmatrix} + P_z \begin{pmatrix} Z_u & X_u \\ Z_v & X_v \end{pmatrix} \, d(u, v) \\ &\stackrel{?}{=} \int_{\mathcal{F}} (-P_y \nu_3 + P_z \nu_2) \, do \end{aligned}$$

Gilt das „?“?

Sei

$$\nu = \begin{pmatrix} \nu_1 \\ \nu_2 \\ \nu_3 \end{pmatrix} = \frac{\Phi_u \times \Phi_v}{\|\Phi_u \times \Phi_v\|}.$$

Damit ist dann

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{F}} (-P_y \cdot \nu_3 + P_z \cdot \nu_2) \, do &= \int_B (-P_y \cdot \nu_3 + P_z \cdot \nu_2) \cdot \|\Phi_u \times \Phi_v\| \, d(u, v) \\ &= \int_B (-P_y \cdot (\Phi_u \times \Phi_v)_3 + P_z \cdot (\Phi_u \times \Phi_v)_2) \, d(u, v) \end{aligned}$$

Für $\Phi_u \times \Phi_v$ gilt:

$$\begin{aligned}\Phi_u \times \Phi_v &= \begin{vmatrix} e^1 & X_u & X_v \\ e^2 & Y_u & Y_v \\ e^3 & Z_u & Z_v \end{vmatrix} \\ &= \begin{vmatrix} Y_u & Y_v \\ Z_u & Z_v \end{vmatrix} e^1 - \underbrace{\begin{vmatrix} X_u & X_v \\ Z_u & Z_v \end{vmatrix}}_{\nu_2} e^2 + \underbrace{\begin{vmatrix} X_u & X_v \\ Y_u & Y_v \end{vmatrix}}_{\nu_3} e^3,\end{aligned}$$

d. h.: Das „?“ gilt, wenn

$$\|\Phi_u \times \Phi_v\| \cdot (-\nu_3) = \begin{vmatrix} Y_u & X_u \\ Y_v & X_v \end{vmatrix}$$

und

$$\|\Phi_u \times \Phi_v\| \cdot \nu_2 = \begin{vmatrix} Z_u & X_u \\ Z_v & X_v \end{vmatrix}$$

Dies ist erfüllt. ✓

Zusammen gilt dann:

$$\begin{aligned}\int_{\partial\mathcal{F}} P \, dx &= \int_{\mathcal{F}} (-P_y \nu_3 + P_z \nu_2) \, do \\ \int_{\partial\mathcal{F}} Q \, dy &= \int_{\mathcal{F}} (-Q_z \nu_1 + Q_x \nu_3) \, do \\ \int_{\partial\mathcal{F}} R \, dz &= \int_{\mathcal{F}} (-R_x \nu_2 + R_y \nu_1) \, do.\end{aligned}$$

Addition liefert:

$$\begin{aligned}\int_{\partial\mathcal{F}} P \, dx + Q \, dy + R \, dz &= \int_{\mathcal{F}} \nu_1 (R_y - Q_z) + \nu_2 (P_z - R_x) + \nu_3 (Q_x - P_y) \, do \\ &= \int_{\mathcal{F}} \nu \cdot \operatorname{rot} f \, do\end{aligned}$$

11.4 Differentialformen

In diesem Abschnitt gilt immer: $U \subseteq \mathbb{R}^n$ offen. Alle Funktionen $U \rightarrow \mathbb{R}$ sind wenigstens stetig, bzw. aus C^n .

11.4.1 Definition: multilinear, alternierend, p -Form

Eine stetige Funktion $\omega: U \times \underbrace{\mathbb{R}^n \times \cdots \times \mathbb{R}^n}_{p\text{-mal}}$ heißt p -Form ($0 \leq p \leq n$), wenn sie *multilinear* und

alternierend ist.

Sei $\omega(x, h^1, h^2, \dots, h^p)$ mit $h^1, \dots, h^p \in \mathbb{R}^n$, $x \in U$.

Dann heißt multilinear:

$$\omega(x, \dots, \alpha h^i + \beta k^i, \dots, h^p) = \alpha \cdot \omega(x, \dots, h^i, \dots) + \beta \cdot \omega(x, \dots, k^i, \dots)$$

und alternierend:

$$\omega(\dots h^i \dots h^j \dots) = -\omega(\dots h^j \dots h^i \dots) \text{ für } i \neq j$$

11.4.2 Beispiele

(a) $p = 0$: Dann ist $\omega: U \rightarrow \mathbb{R}$ stetige Funktion.

(b) $p = 1$:

$$\omega(x, h) = \omega\left(x, \sum_{\nu=1}^n h_{\nu} \cdot e^{\nu}\right) = \sum_{\nu=1}^n \omega(x, e^{\nu}) h_{\nu}$$

(Linearform)

(c) $p = 2$:

$$\omega(x, h, k) = \sum_{\nu=1}^n \omega(x, e^{\nu}, k) h_{\nu} = \sum_{\mu, \nu=1}^n \omega(x, e^{\nu}, e^{\mu}) h_{\nu} h_{\mu}$$

(quadratische Form)

$(\omega(x, e^{\nu}, e^{\mu}))_{\mu, \nu=1}^n$ ist schiefsymmetrisch:

$$\omega(x, e^{\nu}, e^{\mu}) = -\omega(x, e^{\mu}, e^{\nu})$$

(d) $p = n$:

$$\omega(x, h^1, \dots, h^n) = a(x) \begin{vmatrix} h_1^1 & h_1^2 & \dots & h_1^n \\ \vdots & \vdots & & \vdots \\ h_n^1 & h_n^2 & \dots & h_n^n \end{vmatrix}$$

11.4.3 Grundformen

Für $i_1, \dots, i_p \in \{1, \dots, n\}$ heißt

$$\omega(h^1, \dots, h^p) := \begin{vmatrix} h_{i_1}^1 & \dots & h_{i_1}^p \\ h_{i_2}^1 & & h_{i_2}^p \\ \vdots & & \vdots \\ h_{i_p}^1 & \dots & h_{i_p}^p \end{vmatrix}$$

Grundform. Sie wird bezeichnet mit

$$dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}(h^1, \dots, h^p) = \omega(h^1, \dots, h^p)$$

11.4.4 Beispiel

(b) $p = 1$:

$$\omega(x, h) = \sum_{\nu=1}^n \underbrace{\omega(x, e^{\nu})}_{a_{\nu}(x)} dx_{\nu}(h)$$

(c) $p = 2$:

$$\omega(x, h, k) = \sum_{\mu, \nu=1}^n \underbrace{\omega(x, e^{\nu}, e^{\mu})}_{a_{\nu\mu}(x)} dx_{\nu} \wedge dx_{\mu}$$

(d) $p = n$:

$$\omega = a(x) dx_1 \wedge dx_2 \wedge \dots \wedge dx_n$$

11.4.5 Darstellungssatz

Jede p -Form lässt sich darstellen als

$$(*) \quad \omega = \sum_{i_1, \dots, i_p} a_{i_1 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge dx_{i_2} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} = \sum_{i_1 < i_2 < \dots < i_p} b_{i_1 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}$$

Beweis: in 11.4.7

11.4.6 Beispiele im $\mathbb{R}^3$

Im $\mathbb{R}^3 \Rightarrow n = 3$.

$p = 1$:

$$a_1 dx_1 + a_2 dx_2 + a_3 dx_3$$

$p = 2$:

$$\begin{aligned} & \underbrace{a_{11} dx_1 \wedge dx_1}_{=0} + a_{12} dx_1 \wedge dx_2 + a_{13} dx_1 \wedge dx_3 \\ & + a_{21} dx_2 \wedge dx_1 + \underbrace{a_{22} dx_2 \wedge dx_2}_{=0} + a_{23} dx_2 \wedge dx_3 \\ & + a_{31} dx_3 \wedge dx_1 + a_{32} dx_3 \wedge dx_2 + \underbrace{a_{33} dx_3 \wedge dx_3}_{=0} = 0 \\ & = (a_{12} - a_{21}) dx_1 \wedge dx_2 + (a_{13} - a_{31}) dx_1 \wedge dx_3 + (a_{23} - a_{32}) dx_2 \wedge dx_3 \end{aligned}$$

$p = 3$:

$$a dx_1 \wedge dx_2 \wedge dx_3$$

11.4.7 Beweis des Darstellungssatzes (11.4.5)

$$\begin{aligned} \omega(x, h^1, \dots, h^p) &= \omega \left(x, \sum_{i_1=1}^n h_{i_1}^1 e^{i_1}, \dots, \sum_{i_p=1}^n h_{i_p}^p e^{i_p} \right) = \sum_{i_1=1}^n \omega \left(x, e^{i_1}, \dots, \sum_{i_p=1}^n h_{i_p}^p e^{i_p} \right) h_{i_1}^1 \\ &= \sum_{i_1, \dots, i_p=1}^n \omega(x, e^{i_1}, e^{i_2}, \dots, e^{i_p}) h_{i_1}^1 \dots h_{i_p}^p \\ &= \sum_{i_1, \dots, i_p=1}^n a_{i_1 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} (e^{i_1}, \dots, e^{i_p}) h_{i_1}^1 \dots h_{i_p}^p \\ &= \sum_{i_1, \dots, i_p=1}^n a_{i_1 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} (h^1, \dots, h^p) \end{aligned}$$

ordnen:

$$= \sum_{i_1 < i_2 < \dots < i_p} b_{i_1 \dots i_p} dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}$$

11.4.8 Definition: Ableitung von p -Formen

Eine p -Form $(*)$ heißt k -mal stetig differenzierbar, wenn alle $a_{i_1 \dots i_p} \in C^k(U)$ sind. Für $p = 0$, $\omega = a(x)$ heißt

$$d\omega := \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu} dx_\nu$$

äußere Ableitung von ω ,
und für $p \geq 1$,

$$\omega = a(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}$$

ist

$$d\omega = \sum_{i_1, \dots, i_p} (da_{i_1 \dots i_p}) \wedge dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} = \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu}(x) dx_\nu \wedge dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}.$$

$d\omega$ ist eine $(p+1)$ -Form.

11.4.9 Multiplikation von Formen

$$dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} \wedge (dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_q}) := dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p} \wedge dx_{j_1} \wedge \dots \wedge dx_{j_q}$$

Damit ist auch für p -Form ω und q -Form σ $(d\omega) \wedge (d\sigma)$ erklärt.

11.4.10 Regeln zur Differenzierung von Formen

(1) Seien ω_1 und ω_2 p -Formen:

$$d(\omega_1 + \omega_2) = d\omega_1 + d\omega_2$$

(2) Sei a eine 0-Form und ω eine p -Form:

$$d(a\omega) = (da) \wedge \omega + a(d\omega)$$

(3) Sei ω_1 eine p -Form und ω_2 eine q -Form:

$$d(\omega_1 \wedge \omega_2) = (d\omega_1) \wedge \omega_2 + (-1)^p \omega_1 \wedge d(\omega_2)$$

Beweis: Aufgabe

11.4.11 Beispiele

(a) $p = 0$:

$$\begin{aligned} \omega(x) &= a(x) \\ da(h) &= \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu} dx_\nu(h) = \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu} h_\nu = (\text{grad } a) \cdot h \end{aligned}$$

(b) $a(x) = x_\nu$:

$$da = dx_\nu$$

(c)

$$\begin{aligned}\omega &= a_1 dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n \\ &\quad - a_2 dx_1 \wedge dx_3 \wedge \cdots \wedge dx_n + \cdots \\ &\quad + (-1)^{n+1} a_n dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_{n-1}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}d\omega &= \sum_{\nu=1}^n \left(\frac{\partial a_1}{\partial x_\nu} dx_\nu \right) dx_2 \wedge \cdots \wedge dx_n - \cdots + \cdots \\ &= \frac{\partial a_1}{\partial x_1} dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_n + \frac{\partial a_2}{\partial x_2} dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_n + \cdots \\ &= \left(\frac{\partial a_1}{\partial x_1} + \cdots + \frac{\partial a_n}{\partial x_n} \right) dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_n = (\operatorname{div} a) \cdot dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_n\end{aligned}$$

$$\text{mit } a = \begin{pmatrix} a_1 \\ \vdots \\ a_n \end{pmatrix}.$$

(d) $n = 3$:

$$\begin{aligned}\omega &= a_1 dx_1 + a_2 dx_2 + a_3 dx_3 \\ d\omega &= \underbrace{\frac{\partial a_1}{\partial x_1} dx_1 \wedge dx_1}_{=0} + \frac{\partial a_1}{\partial x_2} dx_2 \wedge dx_1 + \frac{\partial a_1}{\partial x_3} dx_3 \wedge dx_1 \\ &\quad + \frac{\partial a_2}{\partial x_1} dx_1 \wedge dx_2 + \underbrace{\frac{\partial a_2}{\partial x_2} dx_2 \wedge dx_2}_{=0} + \frac{\partial a_2}{\partial x_3} dx_3 \wedge dx_2 \\ &\quad + \frac{\partial a_3}{\partial x_1} dx_1 \wedge dx_3 + \frac{\partial a_3}{\partial x_2} dx_2 \wedge dx_3 + \underbrace{\frac{\partial a_3}{\partial x_3} dx_3 \wedge dx_3}_{=0} \\ &= \left(\frac{\partial a_3}{\partial x_2} - \frac{\partial a_2}{\partial x_3} \right) dx_2 \wedge dx_3 \\ &\quad + \left(\frac{\partial a_1}{\partial x_3} - \frac{\partial a_3}{\partial x_1} \right) dx_3 \wedge dx_1 \\ &\quad + \left(\frac{\partial a_2}{\partial x_1} - \frac{\partial a_1}{\partial x_2} \right) dx_1 \wedge dx_2 \\ &\stackrel{\text{formal}}{=} (\operatorname{rot} a) \cdot (dx_2 \wedge dx_3, dx_3 \wedge dx_1, dx_1 \wedge dx_2)\end{aligned}$$

11.4.12 SatzFür jede C^2 -Form ω gilt:

$$d(d\omega) = 0$$

Beweis: In zwei Abschnitten:1.) für $p = 0$,2.) für $p \geq 1$.

zu 1.) Sei $p = 0$, $\omega = a(x)$:

$$\begin{aligned} d(da) &= d\left(\sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu} dx_\nu\right) = \sum_{\mu=1}^n \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial}{\partial x_\mu} \left(\frac{\partial a}{\partial x_\nu}\right) dx_\mu \wedge dx_\nu \\ &= \sum_{1 \leq \mu \leq \nu \leq n} \underbrace{\left(\frac{\partial^2 a}{\partial x_\mu \partial x_\nu} - \frac{\partial^2 a}{\partial x_\nu \partial x_\mu}\right)}_{=0 \text{ (H. A. Schwarz)}} dx_\mu \wedge dx_\nu \\ &= 0 \end{aligned}$$

zu 2.)

$$\omega = a(x) dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p = a\sigma$$

$$d\omega \stackrel{(2)}{=} (da) \wedge \sigma + a \underbrace{(d\sigma)}_{=0}$$

$$d(d\omega) \stackrel{(3)}{=} d(da) \wedge \sigma + (-1)^1 da \wedge \underbrace{(d\sigma)}_{=0} = d(da) = 0,$$

denn es gilt

$$d\sigma = d(x_1 \wedge \cdots \wedge dx_p) = (d_1) \wedge dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p = 0$$

11.4.13 Bemerkungen

(a) $d(da) = 0 \iff$ Satz von Schwarz.

(b) Sei u eine C^1 -Funktion, $n = 3$:

$$\omega = \frac{\partial u}{\partial x_1} dx_1 + \frac{\partial u}{\partial x_2} dx_2 + \frac{\partial u}{\partial x_3} dx_3 = du$$

$$d\omega = d(du) = 0 \iff \operatorname{rot}(\operatorname{grad} u) = 0$$

(c)

$$\begin{aligned} \omega &= a_1 dx_1 + a_2 dx_2 + a_3 dx_3 \\ d\omega &= (\operatorname{rot} a) \cdot (dx_2 \wedge dx_3, dx_3 \wedge dx_1, dx_1 \wedge dx_2) \\ 0 &= d(d\omega) = (\operatorname{div}(\operatorname{rot} a)) dx_1 \wedge dx_2 \wedge dx_3 \\ &\Rightarrow \operatorname{div} \operatorname{rot} a = 0 \end{aligned}$$

11.4.14 Definition: Stammform, geschlossen

(a) Eine p -Form ω heißt *exakt*, wenn es eine $(p-1)$ -Form α gibt mit $d\alpha = \omega$. α heißt dann *Stammform*.

(b) Eine stetig differenzierbare p -Form ω heißt *geschlossen*, wenn $d\omega = 0$ ist.

11.4.15 Beispiele/Bemerkungen

- (1) Ist
- ω
- exakt und
- C^1
- , so ist
- ω
- geschlossen.

Beweis:

$$\omega = d\alpha \implies d\omega = d(d\alpha) = 0$$

- (2) Sei
- ω
- geschlossene 1-Form,
- U
- ein Sterngebiet und
- $\omega \in C^1$
- . Dann ist
- ω
- exakt.

Beweis: Sei

$$\omega = a_1 dx_1 + a_2 dx_2 + \cdots + a_n dx_n$$

mit $a_1, \dots, a_n \in C^1(U)$. ω geschlossen:

$$\implies d\omega = 0 = \sum_{1 \leq \mu < \nu \leq n} \left(\frac{\partial a_\mu}{\partial x_\nu} - \frac{\partial a_\nu}{\partial x_\mu} \right) dx_\mu \wedge dx_\nu$$

also

$$\frac{\partial a_\mu}{\partial x_\nu} = \frac{\partial a_\nu}{\partial x_\mu}$$

Daraus folgt (Analysis II):

$$(a_1, \dots, a_n) = \text{grad}(u)$$

mit $u \in C^2(U)$. U : Nullform:

$$du = \sum_{\nu=1}^n \underbrace{\frac{\partial u}{\partial x_\nu}}_{a_\nu} dx_\nu = \omega$$

- (3)

$$\omega = \frac{-y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy$$

ist geschlossen (Aufgabe).

 ω ist in $U = \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$ nicht exakt, sonst wäre

$$2\pi = \int_C \frac{-y}{x^2 + y^2} dx + \frac{x}{x^2 + y^2} dy = 0$$

für jede geschlossene Kurve $C \subseteq \mathbb{R}^2 \setminus \{(0,0)\}$.

- (4) Wenn
- ω
- nicht geschlossen ist, aber
- $M(x)\omega$
- geschlossen ist, dann heißt
- M
- integrierender Faktor.
-
- $p = 1$
- : Sei

$$\begin{aligned} \omega &= a_1 dx_1 + \cdots + a_n dx_n \\ M\omega &= Ma_1 dx_1 + \cdots + Ma_n dx_n \end{aligned}$$

Sei nun $M\omega$ geschlossen:

$$\begin{aligned} \iff \frac{\partial(Ma_\mu)}{\partial x_\nu} &= \frac{\partial(Ma_\nu)}{\partial x_\mu} \\ \iff X_{x_\nu} a_\mu + M \frac{\partial a_\mu}{\partial x_\nu} &= M_{x_\mu} a_\nu + M \frac{\partial a_\nu}{\partial x_\mu} \end{aligned}$$

für $\mu, \nu = 1, \dots, n$, $\mu < \nu$.

Dies ist ein *System partieller Differentialgleichungen 1. Ordnung*.

$n = 2$: Sei $\omega = a dx + b dy$:

$$\begin{aligned} M\omega \text{ ist geschlossen} &\iff (Ma)_y = (Mb)_x \\ &\iff M_y a + M a_y = M_x b + M b_x \\ &\iff a M_y - b M_x = (b_x - a_y) M \quad (*) \end{aligned}$$

mit $M = M(x, y)$.

konkret: Sei

$$\omega = \underbrace{(2 + xy)e^{xy}}_{=:a} dx + \underbrace{x^2 e^{xy}}_{=:b} dy$$

Dann ist

$$\begin{aligned} a_y &= x e^{xy} + (2 + xy) x e^{xy} = 3x e^{xy} + x^2 y e^{xy} \\ b_x &= 2x e^{xy} + x^2 y e^{xy} \end{aligned}$$

Es ist also $a_y \neq b_x$. Gesucht ist nun ein integrierender Faktor $M = M(x, y)$. Aus (*) folgt die Bedingung für M :

$$(2 + xy)e^{xy} M_y - x^2 e^{xy} M_x \stackrel{!}{=} -x e^{xy} M$$

Ansatz: Der Multiplikator M ist hier von x abhängig:

$$M_x = \frac{1}{x} M$$

Eine Lösung ist $M = x$:

$$x\omega = (2x + y^2 y)e^{xy} dx + x^3 e^{xy} dy = d(x^2 e^{xy})$$

ist exakt, also auch geschlossen.

11.4.16 Definition

Sei $p \geq 1$ und

$$\sigma_{i_1 i_2 \dots i_p} := \sum_{\nu=1}^p (-1)^{\nu-1} x_{i_\nu} dx_{i_1} \wedge \dots \wedge \widetilde{dx_{i_\nu}} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}$$

($\widetilde{dx_{i_\nu}}$ bedeutet: dx_{i_ν} ist auszulassen). $\sigma_{i_1 i_2 \dots i_p}$ ist eine $(p-1)$ -Form. Ist

$$\omega = \sum_{i_1 \dots i_p} a_{i_1 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}$$

mit Koeffizienten $a_{i_1 \dots i_p}$ im Sterngebiet U bzgl. 0 definiert, dann setzt man

$$I\omega := \sum_{i_1 \dots i_p} \left[\int_0^1 t^{p-1} a_{i_1 \dots i_p}(tx) dt \right] \cdot \sigma_{i_1 \dots i_p}.$$

11.4.17 Bemerkung

Ist ω geschlossen, dann ist $I\omega$ eine Stammform.

Beweis:

$$\alpha = I\omega$$

$$d\alpha = \omega - I(\underbrace{d\omega}_{=0}) = \omega$$

11.4.18 Hilfssatz

Sei ω eine p -Form, stetig differenzierbar im sternförmigen Gebiet $U \subseteq \mathbb{R}^n$. Dann gilt

$$I(d\omega) + d(I\omega) = \omega.$$

Beweis: Hier OBdA für $\omega = a(x) dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$.Für dieses ω ist

$$d\omega = \sum_{\nu=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_\nu} dx_\nu \wedge dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$$

eine $(p+1)$ -Form.

Es ist

$$I(d\omega) = \sum_{\nu=1}^n \left[\int_0^1 t^{(p+1)-1} \frac{\partial a}{\partial x_\nu}(tx) dt \right] \sigma_{\nu,1,2,\dots,p}$$

$$I\omega = \left[\int_0^1 t^{p-1} a(tx) dt \right] \sigma_{1,2,\dots,p}$$

und

$$d(I\omega) = \sum_{\nu=1}^n \left[\int_0^1 t^{p-1} \cdot t \frac{\partial a}{\partial x_\nu}(tx) dt \right] dx_\nu \wedge \sigma_{1,\dots,p} + \left[\int_0^1 t^{p-1} a(tx) dt \right] d\sigma_{1,\dots,p}$$

Die weitere Berechnung von $d(I\omega)$ wird nun aufgeteilt:

(a)

$$d\sigma_{1,\dots,p} = \sum_{\nu=1}^p \sum_{\mu=1}^n (-1)^{\nu-1} \underbrace{\frac{\partial x_\nu}{\partial x_\mu}}_{\substack{=0 \text{ für } \mu \neq \nu \\ =1 \text{ für } \mu = \nu}} dx_\mu \wedge dx_1 \wedge \cdots \wedge \widetilde{dx_\nu} \wedge \cdots \wedge dx_p$$

$$= \sum_{\nu=1}^p (-1)^{\nu-1} dx_\nu \wedge dx_1 \wedge \cdots \wedge \widetilde{dx_\nu} \wedge \cdots \wedge dx_p$$

$$= \sum_{\nu=1}^p dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p = p dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$$

(b) Es ist

$$dx_\nu \wedge \sigma_{1,\dots,p} = \sum_{\mu=1}^p (-1)^{\mu-1} x_\mu dx_\nu \wedge dx_1 \wedge \cdots \wedge \widetilde{dx_\mu} \wedge \cdots \wedge dx_p.$$

(i) Für $1 \leq \nu \leq p$ gilt dann:

$$dx_\nu \wedge \sigma_{1,\dots,p} = x_\nu dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p - \underbrace{\sigma_{\nu,1,2,\dots,p}}_{=0}$$

(ii) Und für $p < \nu \leq n$ gilt:

$$\begin{aligned} dx_\nu \wedge \sigma_{1,\dots,p} &= - \left[\sum_{\mu=1}^p (-1)^\mu x_\mu dx_\nu \wedge dx_1 \wedge \dots \wedge \widetilde{dx_\mu} \wedge \dots \wedge dx_p \right. \\ &\quad \left. + (-1)^0 x_\nu \widetilde{dx_\nu} \wedge dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p - x_\nu \widetilde{dx_\nu} \wedge dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p \right] \\ &= -\sigma_{\nu,1,2,\dots,p} + x_\nu dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p \end{aligned}$$

Nach (i) und (ii) gilt also immer:

$$dx_\nu \wedge \sigma_{1,2,\dots,p} = x_\nu dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p - \sigma_{\nu,1,2,\dots,p}$$

Aus (a) und (b) folgt dann:

$$\begin{aligned} I(d\omega) + d(I\omega) &= \sum_{\nu=1}^n \left[\int_0^1 t^p \frac{\partial a}{\partial x_\nu}(tx) dt \right] x_\nu dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p + \left[\int_0^1 t^{p-1} a(tx) dt \right] \cdot p dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p \\ &= \left\{ \int_0^1 \underbrace{\left[\sum_{\nu=1}^n \left(t^p \frac{\partial a}{\partial x_\nu}(tx) x_\nu \right) + p t^{p-1} a(tx) \right]}_{\stackrel{!}{=} \frac{d}{dt}(t^p a(tx))} dt \right\} dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p \\ &= \underbrace{t^p a(tx)}_{=a(x)} \Big|_0^1 dx_1 \wedge \dots \wedge dx_p = \omega \end{aligned}$$

11.4.19 Lemma von Poincaré

Ist ω eine stetig differenzierbare und geschlossene p -Form in einem sternförmigen Gebiet U , so ist sie exakt, d. h. es gibt eine Stammform α . Alle Stammformen sind gegeben durch

$$\alpha = I\omega + d\eta,$$

wobei η eine beliebige zweimal stetig differenzierbare $(p-2)$ -Form ist (im Fall $p=1$ ist $d\eta$ durch eine Konstante zu ersetzen).

Beweis: Zeige, daß $\alpha = I\omega$ eine Stammform ist:

$$d\alpha = d(I\omega) = \omega - I(d\omega) = \omega$$

($d\omega = 0$, da ω nach Voraussetzung geschlossen ist.)

Seien nun α und α_1 Stammformen:

$$d(\alpha_1 - \alpha) = d\alpha_1 - d\alpha = \omega - \omega = 0$$

Das heißt, daß $\alpha_1 - \alpha$ geschlossen ist. Also hat $\alpha_1 - \alpha$ eine Stammform η , d. h. $\alpha_1 - \alpha = d\eta$. Daraus folgt: $\alpha_1 = \alpha + d\eta$, wobei η zweimal stetig differenzierbar ist.

Analysis II, Kapitel 9.5.6: Dort ist $p = 1$, $\omega = a_1(x) dx_1 + \cdots + a_n(x) dx_n$.
Sei $u \in C^1(U)$ Stammform von ω . Dann ist

$$du = \frac{\partial u}{\partial x_1} dx_1 + \cdots + \frac{\partial u}{\partial x_n} dx_n$$

d. h. $\text{grad } u = a = (a_1, \dots, a_n)$

$$\omega \text{ ist geschlossen} \iff \frac{\partial a_i}{\partial x_j} = \frac{\partial a_j}{\partial x_i}$$

11.4.20 Beispiel

Sei $n = 3$ und $p = 2$. Gegeben sei ein C^1 -Vektorfeld $\begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ b_3 \end{pmatrix}$ in U (U sei sternförmig bzgl. 0).

Gesucht ist ein Vektorfeld $v = \begin{pmatrix} v_1 \\ v_2 \\ v_3 \end{pmatrix}$ in $C^2(U)$ mit $\text{rot } v = b$.

$$\omega = b_1 dx_2 \wedge dx_3 + b_2 dx_3 \wedge dx_1 + b_3 dx_1 \wedge dx_2$$

ω geschlossen $\iff \text{div } b = 0$.

Damit ex. Stammform α von ω :

$$\alpha = v_1 dx_1 + v_2 dx_2 + v_3 dx_3$$

Für die Stammfunktion α von ω gilt in dieser Schreibweise, daß $\text{rot } v = b$ ist (früher mal gemacht).

Für $x = \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix}$ gilt dann:

$$\begin{aligned} v_1(x) &= x_3 \int_0^1 tb_2(tx) dt - x_2 \int_0^1 tb_3(tx) dt + u_{x_1}(x) \\ v_2(x) &= x_1 \int_0^1 tb_3(tx) dt - x_3 \int_0^1 tb_1(tx) dt + u_{x_2}(x) \\ v_3(x) &= x_2 \int_0^1 tb_1(tx) dt - x_1 \int_0^1 tb_2(tx) dt + u_{x_3}(x) \end{aligned}$$

11.4.21 Zurückholen von Differentialformen

Sei

$$\omega = \sum_{i_1, \dots, i_p} a_{i_1 i_2 \dots i_p}(x) dx_{i_1} \wedge \cdots \wedge dx_{i_p} \quad (*)$$

eine p -Form in $D \subseteq \mathbb{R}^n$ und $\Phi: G \rightarrow D$ stetig differenzierbar in $G \subseteq \mathbb{R}^m$. Dann erhält man die p -Form $\Phi^*\omega$ dadurch, indem man in $(*)$ dx_j ersetzt durch

$$\sum_{i=1}^m \frac{\partial \Phi_j}{\partial u_i} du_i$$

und x ersetzt durch $\Phi(u)$.

11.4.22 Beispiel

Für $n = 3$, $m = 2$, $p = 2$: Sei

$$\omega = b_1 dx_2 \wedge dx_3 + b_2 dx_3 \wedge dx_1$$

und

$$\Phi(u) = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_1 - u_2 \end{pmatrix}$$

mit $D = \mathbb{R}^3$, $G = \mathbb{R}^2$.

Dann ist

$$\begin{aligned} \Phi^* \omega &= b_1(u_1, u_2, u_1 - u_2) \cdot [du_2 \wedge (du_1 - du_2)] \\ &\quad + b_2(u_1, u_2, u_1 - u_2) \cdot [(du_1 - du_2) \wedge du_1] \\ &= (-b_1(u_1, u_2, u_1 - u_2) + b_2(u_1, u_2, u_1 - u_2)) du_1 \wedge du_2 \end{aligned}$$

11.4.23 Regeln

(a) Für die p -Formen ω_1 und ω_2 gilt:

$$\Phi^*(\omega_1 + \omega_2) = \Phi^*\omega_1 + \Phi^*\omega_2$$

(b) Für die 0-Form a und die p -Form ω gilt:

$$\Phi^*(a\omega) = (\Phi^*a)(\Phi^*\omega)$$

(c) Für die p -Form ω_1 und die q -Form ω_2 gilt:

$$\Phi^*(\omega_1 \wedge \omega_2) = (\Phi^*\omega_1) \wedge (\Phi^*\omega_2)$$

Beweis: Aufgabe

11.4.24 Satz

Ist Φ zweimal stetig differenzierbar, so gilt:

$$d(\Phi^*\omega) = \Phi^*(d\omega)$$

Beweis:

(1) Sei $\omega = a$ Nullform. Dann ist

$$d\omega = \sum_{j=1}^n \frac{\partial a(x)}{\partial x_j} dx_j.$$

Daraus folgt:

$$\Phi^*(d\omega) = \sum_{j=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_j}(\Phi(u)) \sum_{i=1}^m \frac{\partial \Phi_j}{\partial u_i} du_i$$

Ausserdem ist

$$\Phi^*\omega = a(\Phi(u)).$$

Und damit ist

$$\begin{aligned} d(\Phi^*\omega) &= \sum_{i=1}^m \frac{\partial}{\partial u_i} a(\Phi(u)) du_i \stackrel{\otimes}{=} \sum_{i=1}^m \sum_{j=1}^n \frac{\partial a}{\partial x_j}(\Phi(u)) \frac{\partial \Phi_j}{\partial u_i} du_i \\ &= \Phi^*(d\omega) \end{aligned}$$

Dabei wurde bei $\otimes$ die Kettenregel angewandt.

- (2) Sei nun $\omega = dx_1$ (Der Beweis geht für $\omega = dx_j$ genauso).

Es ist

$$d\omega = d(dx_1) = 0$$

und damit

$$\Phi^*(d\omega) = 0.$$

Andererseits ist

$$\Phi^*\omega = \sum_{i=1}^m \frac{\partial \Phi}{\partial u_i} du_i$$

und damit

$$d(\Phi^*\omega) = \sum_{i=1}^m \sum_{j=1}^m \frac{\partial^2 \Phi_1}{\partial u_j \partial u_i} du_j \wedge du_i \stackrel{\oplus}{=} - \sum_{i=1}^m \sum_{j=1}^m \frac{\partial^2 \Phi_1}{\partial u_i \partial u_j} du_i \wedge du_j$$

mit dem Satz von Schwarz und Vertauschung von du_i und du_j bei $\oplus$.

Also: $d(\Phi^*\omega) = 0$.

- (3) Sei $\omega = dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$. ($\omega = dx_{i_1} \wedge \cdots \wedge dx_{i_p}$ genauso)

Es ist

$$d\omega = 0 \quad \Phi^*(d\omega) = 0$$

und

$$\Phi^*\omega = (\Phi^*dx_1) \wedge \cdots \wedge (\Phi^*dx_p).$$

Damit ist also

$$\begin{aligned} d(\Phi^*\omega) &= \sum_{j=1}^p (-1)^{j-1} (\Phi^*dx_1) \wedge \cdots \wedge \underbrace{d(\Phi^*dx_j)}_{=0 \text{ nach (2)}} \wedge \cdots \wedge (\Phi^*dx_p) \\ &= 0 \end{aligned}$$

- (4) Sei $\omega = a(x) dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$ ($\omega = a(x) dx_{i_1} \wedge \cdots \wedge dx_{i_p}$ genauso).

Setze dabei $\sigma := dx_1 \wedge \cdots \wedge dx_p$.

$$\begin{aligned} d(\Phi^*\omega) &\stackrel{(b)}{=} d((\Phi^*a)(\Phi^*\sigma)) = d(\Phi^*a) \wedge (\Phi^*\sigma) + (\Phi^*a) \underbrace{d(\Phi^*\sigma)}_{0 \text{ nach (3)}} \\ &\stackrel{(1)}{=} \Phi^*(da) \wedge (\Phi^*\sigma) \\ &\stackrel{(c)}{=} \Phi^*(da \wedge \sigma) = \Phi^*(d(a\sigma)) = \Phi^*(d\omega) \end{aligned}$$

(5) Sei nun

$$\omega = \sum_{i_1 \dots i_p} a_{i_1 \dots i_p}(x) \sigma_{i_1 \dots i_p} = \sum \omega_{i_1 \dots i_p}$$

mit

$$\sigma_{i_1 \dots i_p} = dx_{i_1} \wedge \dots \wedge dx_{i_p}.$$

Dann ist

$$\begin{aligned} d(\Phi^* \omega) &= d\left(\sum \Phi^* \omega_{i_1 \dots i_p}\right) = \sum d(\Phi^* \omega_{i_1 \dots i_p}) \\ &= \sum \Phi^*(d\omega_{i_1 \dots i_p}) = \Phi^*(d\omega). \end{aligned}$$

11.5 Flächen und Mannigfaltigkeiten

11.5.1 Definition: p -Flächenstück

Eine Abbildung $\Phi: D \rightarrow \mathbb{R}^n$ heißt Parameterdarstellung eines p -Flächenstückes $\mathcal{F}$, ($1 \leq p \leq n$), wenn gilt:

- (1) $D \subseteq \mathbb{R}^p$ ist ein konvexes Gebiet. (d. h. mit $a, b \in D$ ist auch $\{a + t(b - a) : 0 \leq t \leq 1\} \subseteq D$).
- (2) Φ ist injektiv, $\mathcal{F} = \Phi(D)$, $\Phi^{-1}: \mathcal{F} \rightarrow D$ ist stetig.
- (3) Φ ist stetig differenzierbar, $\text{rg } \Phi' = p$ in D (Φ' ist $n \times p$ -Matrix).

11.5.2 Beispiel

für $n = 3$, $p = 2$: Sei

$$D = \{(u, v) : u^2 + v^2 < 1\} \subseteq \mathbb{R}^2$$

und

$$\Phi(u, v) = \frac{1}{u^2 + v^2 + 1} \begin{pmatrix} 2u \\ 2v \\ 1 - u^2 - v^2 \end{pmatrix}$$

Prüfe nach, daß

$$\mathcal{F} = \{(x_1, x_2, x_3) : x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = 1, x_3 > 0\}$$

die Fläche der oberen Halbkugel ist.

Φ^{-1} ist stetig (einfach nachrechnen):

$$\begin{aligned} x_1 &= \frac{2}{1 + u^2 + v^2} u & x_2 &= \frac{2}{1 + u^2 + v^2} v \\ u &= \varrho x_1 & v &= \varrho x_2 \end{aligned}$$

Aus

$$x_3 = \frac{1 - \varrho^2(x_1^2 + x_2^2)}{1 + \varrho^2(x_1^2 + x_2^2)}$$

folgt:

$$\begin{aligned} \varrho^2(1 + x_3)(x_1^2 + x_2^2) &= 1 - x_3 \\ x_1^2 + x_2^2 &= 1 - x_3^2 = (1 - x_3)(1 + x_3) \\ \varrho^2(1 + x_3)^2 &= 1 & \varrho &= \frac{1}{1 + x_3} \\ \begin{pmatrix} u \\ v \end{pmatrix} &= \frac{1}{1 + x_3} \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \end{pmatrix} \end{aligned}$$

ist stetig.

11.5.3 Definition: Verträglichkeit von Flächenstücken

Zwei p -Flächenstücke $\mathcal{F}_1, \mathcal{F}_2$ heißen *verträglich*, wenn es zu jedem $x \in \mathcal{F}_1 \cap \mathcal{F}_2$ ein p -Flächenstück $\mathcal{F}_3$ gibt mit $x \in \mathcal{F}_3 \subseteq \mathcal{F}_1 \cap \mathcal{F}_2$.

11.5.4 Bemerkungen

- (a) Gilt $\mathcal{F}_1 \cap \mathcal{F}_2 = \emptyset$, dann sind $\mathcal{F}_1$ und $\mathcal{F}_2$ verträglich.
 (b) Sind $\mathcal{F}_1$ und $\mathcal{F}_2$ verträglich, $x_0 \in \mathcal{F}_1 \cap \mathcal{F}_2$, $x_0 = \Phi(u_0) = \Psi(s_0)$, dann ist

$$h := \Psi^{-1} \circ \Phi$$

in einer Umgebung von u_0 erklärt und stetig differenzierbar.

Dasselbe gilt für

$$h^{-1} = \Phi^{-1} \circ \Psi$$

genauso, d.h. h ist ein Diffeomorphismus, $\Phi = \Psi \circ h$ und $\Psi = \Phi \circ h^{-1}$.

- (c) Sind Φ, Ψ Parameterdarstellungen von $\mathcal{F}$, so gilt $\Phi = \Psi \circ h$ mit einem Diffeomorphismus $h: D \rightarrow G$.

Beweis für (b):

Da $\text{rg } \Phi'(s_0) = p$ ist, existieren $1 \leq i_1 < i_2 < \dots < i_p \leq n$ mit:

Für

$$\bar{\Psi} := \begin{pmatrix} \Psi_{i_1} \\ \vdots \\ \Psi_{i_p} \end{pmatrix}$$

ist $\det \bar{\Psi}'(s_0) \neq 0$.

$\bar{\Psi}$ hat eine Umkehrfunktion in einer Umgebung von $\bar{\Psi}(s_0)$,

$\bar{\Psi}$ und $\bar{\Psi}^{-1}$ sind stetig differenzierbar.

Setze in einer Umgebung von u_0

$$h := \Psi^{-1} \circ \Phi = \underbrace{\bar{\Psi}^{-1} \circ \bar{\Psi}}_{\in C^1}$$

$$\text{mit } \bar{\Phi} = \begin{pmatrix} \Phi_{i_1} \\ \vdots \\ \Phi_{i_p} \end{pmatrix}.$$

Für h^{-1} wird genauso verfahren.

11.5.5 Definition: Tangentialraum

Sei $\mathcal{F}$ ein p -Flächenstück mit Parameterdarstellung $\Phi: D \rightarrow \mathcal{F}$, $x \in \mathcal{F}$ und $x = \Phi(u)$.

Dann heißt der von $\Phi_{u_1}, \Phi_{u_2}, \dots, \Phi_{u_p}$ aufgespannte Vektorraum *Tangentialraum* im Punkt x . Geschrieben: $T_x \mathcal{F}$.

Es ist $T_x \mathcal{F} \subseteq \mathbb{R}^n$, $\dim T_x \mathcal{F} = p$.

Für $n = 3$ und $p = 2$ ist $T_x \mathcal{F}$ die in den Nullpunkt verschobene Tangentialebene.

11.5.6 Bemerkungen

- (a) Sind $\mathcal{F}_1$ und $\mathcal{F}_2$ verträglich und ist $x \in \mathcal{F}_1 \cap \mathcal{F}_2$, so ist $T_x \mathcal{F}_1 = T_x \mathcal{F}_2$.
 (b) $T_x \mathcal{F}$ hängt nicht von der Parameterdarstellung ab.

Beweis

- (a) Seien Φ, Ψ Parameterdarstellungen von $\mathcal{F}_1$ und $\mathcal{F}_2$.
Dann ist lokal $\Phi = \Psi \circ h$, $\det h' \neq 0$. Damit ist

$$\Phi' = (\Psi' \circ h) \cdot h'$$

Φ_{u_i} ist Linearkombination von $\Psi_{s_1}, \dots, \Psi_{s_p}$.

Ψ_{s_i} ist Linearkombination von $\Phi_{u_1}, \dots, \Phi_{u_p}$.

- (b) entspricht (a) mit $\mathcal{F}_1 = \mathcal{F}_2$.

11.5.7 Definition: gleichorientierte Flächenstücke

Zwei verträgliche Flächenstücke heißen *gleichorientiert*, wenn in $\Phi = \Psi \circ h$ (lokal) $\det h' > 0$ ist. Andernfalls heißen sie *entgegengesetzt-orientiert*.

11.5.8 Definition

Sei $\mathcal{F}$ ein p -Flächenstück, $\mathcal{F} \subseteq U$, $U \subseteq \mathbb{R}^n$ offen, ω eine p -Form in U . Dann definiert man

$$\int_{\mathcal{F}} \omega := \int_D \omega(\Phi(u), \Phi_{u_1}(u), \dots, \Phi_{u_p}(u)) \, du,$$

falls die rechte Seite als Lebesgue-Integral existiert.

11.5.9 Beispiele

- (a) Für $p = 1$, $n \geq 2$:

Sei $\mathcal{F}$ definiert durch $\Phi: (\alpha, \beta) \rightarrow \mathbb{R}^n$, Kurve im $\mathbb{R}^n$ und

$$\omega = a_1(x) dx_1 + \dots + a_n(x) dx_n$$

Dann ist

$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{F}} \omega &= \int_{\alpha}^{\beta} (a_1(\Phi(u))\Phi'_1(u) + \dots + a_n(\Phi(u))\Phi'_n(u)) \, du \\ &= \int_{\mathcal{F}} a_1 dx_1 + \dots + a_n dx_n \quad \text{„Kurvenintegral“} \end{aligned}$$

- (b) Für $n = 3$, $p = 2$:

Sei $\mathcal{F}$ definiert durch $\Phi: D \subseteq \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^3$, $u = \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \end{pmatrix}$, $b = \begin{pmatrix} b_1 \\ b_2 \\ b_3 \end{pmatrix}$, und

$$\omega = b_1(x) dx_2 \wedge dx_3 + b_2(x) dx_3 \wedge dx_1 + b_3(x) dx_1 \wedge dx_2.$$

Dann ist

$$\begin{aligned}
 \int_{\mathcal{F}} &= \int_D \left[b_1(\Phi(u)) \begin{vmatrix} \frac{\partial \Phi_2}{\partial u_1} & \frac{\partial \Phi_2}{\partial u_2} \\ \frac{\partial \Phi_3}{\partial u_1} & \frac{\partial \Phi_3}{\partial u_2} \end{vmatrix} + \dots \right] du \\
 &= \int_D b(\Phi(u)) \cdot (\Phi_{u_1}(u) \times \Phi_{u_2}(u)) du \\
 &= \int_D b(\Phi(u)) \cdot \underbrace{\frac{\Phi_{u_1} \times \Phi_{u_2}}{\|\Phi_{u_1} \times \Phi_{u_2}\|}}_{\substack{\text{Normalenvektor} \\ \nu(x), x=\Phi(u)}} \|\Phi_{u_1} \times \Phi_{u_2}\| du \\
 &= \int_D b(x) \cdot \nu(x) do
 \end{aligned}$$

11.5.10 Satz

Die Definition von $\int_{\mathcal{F}} \omega$ ist unabhängig von der gewählten Parameterdarstellung, d.h.:

Sind $\Phi: D \rightarrow \mathcal{F}$ und $\Psi: G \rightarrow \mathcal{F}$ zwei Parameterdarstellungen von $\mathcal{F}$ und ist $\Phi = \Psi \circ h$ mit einem Diffeomorphismus $h: D \rightarrow G$ mit $\det h' > 0$, so gilt:

$$\int_D \underbrace{\omega(\Phi(u), \Phi_{u_1}, \dots, \Phi_{u_p})}_{=: f(u)} du = \int_G \underbrace{\omega(\Psi(s), \Psi_{s_1}, \dots, \Psi_{s_p})}_{=: g(s)} ds$$

Beweis

$$\begin{aligned}
 \int_G g(s) ds &= \int_D g(h(u)) \cdot |\det h'(u)| du \\
 &= \int_D \underbrace{g(h(u)) \cdot \underbrace{\det h'(u)}_{>0}}_{f(u)} du = \int_D f(u) du
 \end{aligned}$$

11.5.11 Bemerkung

Die p -Form $\Phi^* \omega$ ist definiert in $D \subseteq \mathbb{R}^p$, also von der Form

$$f(u) du_1 \wedge \dots \wedge du_p.$$

D ist eine p -Fläche in $\mathbb{R}^p$ mit der Parameterdarstellung $\text{id}: D \rightarrow D$ (Identität)

$$\int_D \Phi^* \omega = \int_D f(u) du$$

also

$$\int_D f(u) du_1 \wedge \dots \wedge du_p = \int_D f(u) du$$

11.5.12 Definition: Flächenstück mit Rand

Sei $\Phi: D \rightarrow \mathbb{R}^n$ die Parameterdarstellung eines p -Flächenstückes und sei

$$H = \{u \in \mathbb{R}^p: u_1 < \alpha\}$$

ein Halbraum mit $D \cap H \neq \emptyset$, $D \not\subseteq H$.

Dann heißt $\mathcal{F}$ mit der Parameterdarstellung $\Phi|_{D \cap H}$ *p -Flächenstück mit Rand*.

$$\partial\mathcal{F} = \Phi(D \cap \partial H), \quad \partial H = \{u: u_1 = \alpha\}$$

$\overline{\mathcal{F}} := \mathcal{F} \cup \partial\mathcal{F}$ heißt *Flächenstück mit Rand*.

Beachte: $\partial\mathcal{F}$ ist *nicht* der topologische Rand, und $\overline{\mathcal{F}}$ ist *nicht unbedingt* der topologische Abschluß.

11.5.13 Bemerkung

Das Urbild von $\partial\mathcal{F}$ in D ,

$$\Delta = \{(u_2, \dots, u_p): (\alpha, u_2, \dots, u_p) \in D\}$$

ist ein *konvexes Gebiet* im $\mathbb{R}^{p-1}$.

$$(u_2, \dots, u_p) \mapsto \Phi(\alpha, u_2, \dots, u_p)$$

ist eine Parameterdarstellung von $\partial\mathcal{F}$. $\partial\mathcal{F}$ ist $(p-1)$ -Fläche (für $p \geq 2$).

11.5.14 Beispiele

(1) Anschaulich z. B. die Nordhemisphäre mit dem Äquator.

(2) Sei

$$\mathcal{F} = \{x \in \mathbb{R}^3: x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = 1, x_1 > 0, x_3 > 0\}.$$

Suche Parameterdarstellung für

$$\partial\overline{\mathcal{F}} = \{x \in \mathbb{R}^3: x_1^2 + x_2^2 = 1, x_3 = 0, x_1 > 0\}.$$

Eine Parameterdarstellung für eine größere Fläche ist:

$$\begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \beta \cos \lambda \\ \cos \beta \sin \lambda \\ -\sin \beta \end{pmatrix}$$

mit $-\pi/2 < \lambda < \pi/2$ und $-\pi/2 < \beta < \pi/2$ (rechte Halbsphäre).

Setze

$$D = \{(\beta, \lambda): -\pi/2 < \lambda, \beta < \pi/2\}$$

und

$$H = \{(\beta, \lambda): \beta < 0\}$$

(3) Für $n = 3$ und $p = 3$:

Sei

$$\mathcal{F} = \{(x_1, x_2, x_3): x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 < 1, x_1, x_2, x_3 > 0\}$$

der positive Kugel-Oktant im $\mathbb{R}^3$ und

$$\partial\mathcal{F} = \{(x_1, x_2, x_3): x_1^2 + x_2^2 + x_3^2 = 1, x_1, x_2, x_3 > 0\}$$

die dazugehörige Kugelabschnittsfläche.

Setze dazu

$$\mathcal{F}: \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} r \cos \beta \cos \lambda \\ r \cos \beta \sin \lambda \\ r \sin \beta \end{pmatrix}$$

für $0 < r < 1$, $0 < \lambda < \pi/2$ und $0 < \beta < \pi/2$. Für die große Fläche sei $0 < r < 2$.

$$\partial\mathcal{F}: \begin{pmatrix} x_1 \\ x_2 \\ x_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \cos \beta \cos \lambda \\ \cos \beta \sin \lambda \\ \sin \beta \end{pmatrix}$$

für $0 < \lambda < \pi/2$ und $0 < \beta < \pi/2$.

Setze also für $D: 0 < r < 2$, $0 < \lambda < \pi/2$ und $0 < \beta < \pi/2$ und

$$H = \{(r, \beta, \lambda): r < 1\}$$

11.5.15 Definition: p -Mannigfaltigkeit, p -Fläche

Sind $\mathcal{F}_1, \dots, \mathcal{F}_m$ verträgliche und orientierte p -Flächenstücke [mit Rand], so heißt

$$M = \mathcal{F}_1 \cup \dots \cup \mathcal{F}_m$$

orientierte p -Mannigfaltigkeit [mit Rand, falls $\partial\mathcal{F}_i \cap \mathcal{F}_j = \emptyset$ für $i \neq j$].

Wenn $M \subseteq \mathbb{R}^n$ zusammenhängend ist, so heißt M *orientierte p -Fläche*.

11.5.16 Beispiel

$$S^{n-1} = \{x: \|x\| = 1\}$$

ist eine $(n-1)$ -Fläche.

11.5.17 Bemerkung

$$\partial M := \partial\mathcal{F}_1 \cup \dots \cup \partial\mathcal{F}_m$$

ist eine $(p-1)$ -Mannigfaltigkeit.

Beweis Sei $\mathcal{F}_j \subseteq \tilde{\mathcal{F}}$ mit der Parameterdarstellung $\Phi_j: D_j \mapsto \tilde{\mathcal{F}}_j$.

Für $\mathcal{F}_j$ ist $\Phi_j: D_j \cap H \mapsto \mathcal{F}_j$ Parameterdarstellung mit $H = \{x: x_1 < 0\}$ und für $\partial\mathcal{F}_j$ ist $\Psi_j: \Delta_j \mapsto \partial\mathcal{F}_j$ Parameterdarstellung.

Dabei ist

$$\Delta_j = \{(u_2, \dots, u_p): (0, u_2, \dots, u_p) \in D_j\},$$

also

$$\Psi(u_2, \dots, u_p) = \Phi_j(0, u_2, \dots, u_p).$$

Wir haben bisher:

$\Phi_1 = \Phi_2 \circ h$ mit $h: D_1 \mapsto D_2$ lokal diffeomorph.

Damit ist lokal $h(\Delta_1) \subseteq \Delta_2$, weil $h = \Phi_2^{-1} \circ \Phi_1$.

Es ist also

$$\Phi_1(u_1, u_2, \dots, u_p) = \Phi_2(h_1(u_1, \dots, u_p), h_2(u_1, \dots, u_p), \dots, h_p(u_1, \dots, u_p)).$$

Mit $u_1 = 0$ ist

$$\begin{aligned}\Psi_1(u_2, \dots, u_p) &= \Phi_2(0, h_2(0, u_2, \dots, u_p), \dots, h_p(0, u_2, \dots, u_p)) \\ &= \Psi_2(\bar{h}(u_2, \dots, u_p))\end{aligned}$$

mit $\bar{h} = \begin{pmatrix} h_2 \\ \vdots \\ h_p \end{pmatrix}$.

$\Rightarrow \partial\mathcal{F}_1, \partial\mathcal{F}_2$ sind verträglich.

Noch zu zeigen:

$$\det h' > 0 \stackrel{?}{\Rightarrow} \det \bar{h}' > 0.$$

Es ist

$$h' = \begin{pmatrix} \frac{\partial h_1}{\partial u_1} & \frac{\partial h_1}{\partial u_2} & \cdots & \frac{\partial h_1}{\partial u_p} \\ \frac{\partial h_2}{\partial u_1} & & & \\ \frac{\partial h_2}{\partial u_2} & & \bar{h}' & \\ \vdots & & & \\ \frac{\partial h_p}{\partial u_1} & & & \\ \frac{\partial h_p}{\partial u_2} & & & \end{pmatrix}$$

Dabei ist in Δ_1

$$\frac{\partial h_1}{\partial u_2} = \cdots = \frac{\partial h_1}{\partial u_p} = 0.$$

Also gilt dann:

$$0 < \det h' = \frac{\partial h_1}{\partial u_1} \cdot \bar{h}'.$$

Ist $\frac{\partial h_1}{\partial u_1} \geq 0$? Dann ist nämlich $\det \bar{h}' > 0$.

Zeige also noch: $\frac{\partial h_1}{\partial u_1} \geq 0$:

Es ist $h_1(0, u_2, \dots, u_p) = 0$,

$\bar{h}(\Delta_1) \subseteq \Delta_2$ und $h(D_1 \cap H) \subseteq D_2 \cap H$.

$\frac{\partial h_1}{\partial u_1} \geq 0$, weil $h_1(u_1, u_2, \dots, u_p) < 0$ für $u_1 < 0$.

11.5.18 Zerlegung der Eins

Sei M eine kompakte p -Mannigfaltigkeit,

$$M = \mathcal{F}_1 \cup \cdots \cup \mathcal{F}_m, \quad \partial M = \partial\mathcal{F}_1 \cup \cdots \cup \partial\mathcal{F}_m.$$

Dabei sei

$$\overline{M} := M \cup \partial M \subseteq \mathbb{R}^n$$

kompakt.

Dann existieren endlich viele Kugeln $K_1, \dots, K_s$ mit dazu gehörenden C^∞ -Funktionen $\varphi_j: K_1 \cup \cdots \cup K_s \rightarrow \mathbb{R}$ mit $\varphi_j(x) = 0$ außerhalb von K_j und $\varphi_j > 0$ in K_j und

$$\sum_{j=1}^s \varphi_j(x) = 1$$

für $x \in K_1 \cup \cdots \cup K_s$.

Weiter ist $\overline{M} \subseteq K_1 \cup \cdots \cup K_s$ und zu jedem $x \in \overline{M}$, $x \in K_j$, gibt es ein $\mathcal{F}_{\nu(j)}$ mit $\overline{M} \cap K_j \subseteq \overline{\mathcal{F}_{\nu(j)}}$.

Geometrisch bedeutet das, daß es nicht erlaubt ist, daß der Schnitt von $\overline{M}$ mit K_j eine Unter-
menge irgendeines $\mathcal{F}_{\nu(j)}$ sein muß; es darf kein $\mathcal{F}_{\nu(k)}$ zusätzlich in K_j ($\nu(k) \neq \nu(j)$) „hineinragen“. $\mathcal{F}_{\nu(j)}$ darf aber z. B. (unter der Annahme, daß $\mathcal{F}_{\nu(j)}$ eine Kurve ist) zeitweise die Kugel K_j verlassen und danach wieder schneiden.

Beweis: Sei $x \in \overline{M}$ beliebig.

Dazu existiert eine Kugel $K(x)$ und ein ν mit $K(x) \subseteq \tilde{\mathcal{F}}_\nu$.

Da $\overline{M} \subseteq \bigcup_{x \in \overline{M}} K(x)$, gilt:

$$\overline{M} \subseteq \bigcup_{j=1}^s K(x^{(j)}) =: \bigcup_{j=1}^s K_j$$

(Satz von Heine-Borel, 7.5.11 auf Seite 197)

Dabei ist $K_j \subseteq \overline{\mathcal{F}_{\nu(j)}}$ für geeignetes $\nu(j)$.

Wenn nun $\psi \in C^\infty$ ex. mit:

1. $\psi_j(x) > 0$ in K_j ,
2. $\psi(x) = 0$ in $\mathbb{R}^n \setminus K_j$,

dann setze in $K_1 \cup \dots \cup K_s$

$$\varphi_j(x) := \frac{\psi_j(x)}{\sum_{i=1}^s \psi_i(x)}$$

Nachweis der Existenz von ψ zu K : Setze $K = K(0, 1)$ und

$$\psi(x) = \begin{cases} \exp\left(\frac{1}{\|x\|^2 - 1}\right) & \text{in } K(0, 1) \\ 0 & \text{sonst} \end{cases}$$

Es ist $\psi \in C^\infty$ (Aufgabe).

Zu $K = K(\xi, r)$ gehört dann $\psi\left(\frac{x-\xi}{r}\right)$.

11.5.19 Def.: Integral von p -Form über p -Mannigfaltigkeit

Sei M eine kompakte, orientierte p -Mannigfaltigkeit, ω sei eine p -Form, definiert in der offenen Menge U , $U \supseteq \overline{M}$.

$\{\varphi_1, \dots, \varphi_s\}$ sei eine Zerlegung der Eins.

Dann wird definiert:

$$\int_M \omega := \sum_{j=1}^s \int_{\mathcal{F}_{\nu(j)}} \varphi_j \omega$$

11.5.20 Satz

Die Definition in 11.5.19 ist unabhängig von der Zerlegung der Eins.

Beweis: Seien $\varphi_1, \dots, \varphi_s$ mit $K_1, \dots, K_s$ und $\psi_1, \dots, \psi_t$ mit $L_1, \dots, L_t$ eine Zerlegung der Eins:

$$\begin{aligned} \sum_{j=1}^s \int_{F_{\nu(j)}} \varphi_j \omega &= \sum_{j=1}^s \int_{F_{\nu(j)}} \sum_{i=1}^t \psi_i \varphi_j \omega = \sum_{j=1}^s \sum_{i=1}^t \int_{F_{\nu(j)}} \psi_i \varphi_j \omega \\ &\stackrel{\otimes}{=} \sum_{i=1}^t \int_{F_{\nu(i)}} \sum_{j=1}^s \varphi_j \psi_i \omega = \sum_{i=1}^t \int_{F_{\nu(i)}} \psi_i \omega \end{aligned}$$

Wieso gilt $\otimes$?

Zu $F_{\nu(j)}$ und $F_{\nu(i)}$ gehören die beiden Kugeln K_j und L_i , sie können sich schneiden, müssen es aber nicht, außerdem ist $\psi_i \varphi_j = 0$ außerhalb von $K_j \cap L_i$, deshalb ist es egal über welches $\mathcal{F}$ — beide sind Obermengen der Kugeln — integriert wird.

11.6 Der Integralsatz von Stokes

11.6.1 Integralsatz von Stokes

Sei M ein C^2 -Mannigfaltigkeit der Dimension p (p -Mannigfaltigkeit), ω eine $(p-1)$ -Form, stetig differenzierbar in $U \supseteq M$, U offen.

Dann gilt:

$$\int_M d\omega = \int_{\partial M} \omega$$

Speziell für $p = n$ ist dies der Gaußsche Integralsatz (Divergenzsatz):

$$\begin{aligned} \int_M \left(\frac{\partial b_1}{\partial x_1} + \dots + \frac{\partial b_n}{\partial x_n} \right) \underbrace{dx_1 \wedge \dots \wedge dx_n}_{(dx)} &= \int_{\partial M} b_1(x) dx_2 \wedge \dots \wedge dx_n \\ &\quad - b_2 dx_1 \wedge dx_4 \wedge \dots \wedge dx_n \\ &\quad + \dots + (-1)^{n+1} b_n(x) dx_1 \wedge \dots \wedge dx_{n-1} \end{aligned}$$

11.6.2 Bemerkungen

(a) „ C^2 “-Mannigfaltigkeit:

$$M = \bigcup_{j=1}^m \mathcal{F}_j, \quad \Phi_j: D_j \rightarrow \mathcal{F}_j$$

alle Φ_j sind zweimal stetig differenzierbar.

(b) $\partial M = \emptyset$ ist möglich. Dann ist die Aussage:

$$\int_M d\omega = 0$$

(c) Für $p = 1$ ist M eine Kurve (Bogen oder geschlossen).

$$\Phi: (\alpha, \beta) \rightarrow \mathbb{R}^n$$

sei Parameterdarstellung von M .

Wenn M geschlossen ist, hat M keinen Rand, wenn M ein Bogen ist, sind die Endpunkte der

Rand.

ω sei eine 0-Form: $\omega = u: U \rightarrow \mathbb{R}$, eine Funktion. Dann ist

$$d\omega = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_j} dx_j.$$

Was ist

$$\int_{\partial M} \omega = \dots?$$

$$\begin{aligned} \int_M d\omega &= \int_M \operatorname{grad} u(x) \cdot dx && \text{„Kurvenintegral“} \\ &= u(\Phi(\beta)) - u(\Phi(\alpha)) =: \int_{\partial M} \omega \end{aligned}$$

11.6.3 Beweis zum Integralsatz von Stokes, 11.6.1

Sei

$$M = \bigcup_{j=1}^m \mathcal{F}_j \quad (\text{mit oder ohne Rand})$$

und $\varphi_1, \dots, \varphi_s$ Zerlegung der Eins.

Dann ist

$$\begin{aligned} \int_M d\omega &= \int_M d \left(\sum_{j=1}^s \varphi_j \omega \right) \\ &= \sum_{j=1}^s \int_M d(\varphi_j \omega) = \sum_{j=1}^s \int_{\mathcal{F}_{\nu(j)}} d(\varphi_j \omega) \end{aligned}$$

$\varphi_1, \dots, \varphi_s$ ist auch Zerlegung der Eins bezüglich $\partial B \subseteq \overline{M}$:

$$\int_{\partial M} \omega = \int_{\partial M} \left(\sum_{j=1}^s \varphi_j \omega \right) = \sum_{j=1}^s \int_{\partial \mathcal{F}_{\nu(j)}} \varphi_j \omega$$

Zeige also:

$$\int_{\mathcal{F}_{\nu(j)}} d(\varphi_j \omega) = \int_{\partial \mathcal{F}_{\nu(j)}} \varphi_j \omega$$

Schreibe $\mathcal{F}$ anstelle von $\mathcal{F}_{\nu(j)}$ und ω anstelle von $\varphi_j \omega$.

Dann ist zu zeigen:

$$\int_{\mathcal{F}} d\omega = \int_{\partial \mathcal{F}} \omega$$

Dabei ist $\omega = 0$ außerhalb einer Kugel.

Sei

$$\Phi: D \cap H \rightarrow \mathcal{F}, \quad H = \{u: u_1 < 0\} \text{ (z.B.)}$$

eine Parameterdarstellung von $\mathcal{F}$ mit $\Phi \in C^2(D)$.

Setze nun $\sigma := \Phi^*\omega$ und damit $d\sigma = \Phi^*(d\omega)$.

Damit ist dann

$$\int_{\mathcal{F}} d\omega = \int_{D \cap H} d\sigma$$

und

$$\int_{\partial \mathcal{F}} \omega = \int_{\Delta} \sigma$$

mit $\Delta = \partial H \cap D$.

σ ist $(p-1)$ -Form im $\mathbb{R}^p$:

$$\begin{aligned} \sigma &= b_1 du_2 \wedge \cdots \wedge du_p - b_2 du_1 \wedge du_3 \wedge \cdots \wedge du_p \\ &\quad + \cdots + (-1)^{p-1} b_p du_1 \wedge \cdots \wedge du_{p-1} \\ d\sigma &= \left(\sum_{j=1}^p \frac{\partial b_j}{\partial u_j} \right) du_1 \wedge \cdots \wedge du_p \end{aligned}$$

Zu zeigen bleibt also:

$$\int_{D \cap H} \frac{\partial b_j}{\partial u_j} du_1 \wedge \cdots \wedge du_p = (-1)^{j-1} \int_{\Delta} b_j du_1 \wedge \cdots \wedge \widetilde{du_j} \wedge \cdots \wedge du_p$$

Der Fall $j = 1$: Es ist

$$\begin{aligned} \int_{D \cap H} \frac{\partial b_1}{\partial u_1} du_1 \wedge \cdots \wedge du_p &= \int_{D \cap H} \frac{\partial b_1}{\partial u_1} du \\ &= \int_{\Delta} \left[\int_{\alpha(\bar{u})}^0 \frac{\partial b_1}{\partial u_1} du_1 \right] d\bar{u} \\ &= \int_{\Delta} (b_1(0, \bar{u}) - \underbrace{b_1(\alpha(\bar{u}), \bar{u})}_{=0}) d\bar{u} \\ &= \int_{\Delta} b_1(0, \bar{u}) d\bar{u} = \int_{\Delta} b_1 du_2 \wedge du_3 \wedge \cdots \wedge du_p \end{aligned}$$

Der Fall $2 \leq j \leq p$: Sei z. B. $j = p$:

$$\begin{aligned} \int_{D \cap H} \frac{\partial b_p}{\partial u_p} du_1 \wedge \cdots \wedge du_p &= \left| \begin{array}{c} \text{Fubini} \\ \mathbb{R}^p = \mathbb{R}^{p-1} \times \mathbb{R} \end{array} \right| \\ &= \int \left(\int_{\alpha(\tilde{u})}^{\beta(\tilde{u})} \frac{\partial b_p}{\partial u_p} du_p \right) d\tilde{u} = 0 \end{aligned}$$

$$\int_{\Delta} b_p du_1 \wedge \cdots \wedge du_{p-1} = \int_{\Delta} b_p(0, u_2, \dots, u_p) du_1 \wedge \cdots \wedge du_{p-1} = 0$$

(Aufgabe!)

11.7 Oberflächenmaße

11.7.1 Definition: Gram'sche Matrix und Determinante

Sei A eine $n \times p$ -Matrix, $1 \leq p \leq n$.

Dann heißt

$$A^T A$$

Gram'sche Matrix, $(p \times p)$ -Matrix, und

$$\text{gr}(A) := \det(A^T A)$$

heißt Gram'sche Determinante.

11.7.2 Bemerkungen/Beispiele

(a) Ist a^i die i -te Spalte von A ($a_i \in \mathbb{R}^n$), dann hat $A^T A$ die Einträge $a^j \cdot a^i = g_{ji} = g_{ij}$, $A^T A$ ist symmetrisch.

(b) Sei $p = 2$, A habe die 2 Spalten a und b :

$$A^T A = \begin{pmatrix} a \cdot a & a \cdot b \\ a \cdot b & b \cdot b \end{pmatrix}$$

$$\text{gr}(A) = \|a\|^2 \cdot \|b\|^2 - (a \cdot b)^2 \stackrel{\text{CSU}}{\geq} 0$$

(c) Für $n = 3$, $p = 2$ ist $\text{gr}(A) = \|a \times b\|^2$ (Aufgabe!)

(d) Sei $c \in \mathbb{R}^n$ fest und

$$A = \begin{pmatrix} 1 & & 0 \\ & \ddots & \\ 0 & & 1 \\ c_1 & \dots & c_n \end{pmatrix}, \quad A^T A = \begin{pmatrix} 1 + c_1^2 & c_1 c_2 & \dots & c_1 c_n \\ c_2 c_1 & 1 + c_2^2 & \dots & c_2 c_n \\ & & \ddots & \\ c_n c_1 & \dots & c_n c_{n-1} & 1 + c_n^2 \end{pmatrix}$$

Es ist dann:

$$\text{gr}(A) = 1 + c_1^2 + \dots + c_n^2 = 1 + \|c\|^2$$

Beweis zu (d): Berechnung der Eigenwerte von $A^T A$:

1 ist Eigenwert:

$$\begin{aligned} A^T A x = 1 \cdot x &\iff \sum_{j=1}^n c_i c_j x_j = 0 \text{ für } i = 1, \dots, n \\ &\iff c_i \cdot \sum_{j=1}^n c_j x_j = 0 \\ &\iff c_i (c \cdot x) = 0 \text{ für } i = 1, \dots, n \end{aligned}$$

Dies ist richtig, wenn $c \cdot x = 0$ ist.

Es gibt $(n - 1)$ linear unabhängige Lösungen von $c \cdot x = 0$.

Es gibt also die Eigenwerte $\underbrace{1, \dots, 1}_{(n-1) \times}$ und den Eigenwert

$$\begin{aligned}\lambda &= \text{spur}(A^T A) - \overbrace{(1 + \dots + 1)}^{(n-1) \times} \\ &= (1 + c_1^2 + \dots + 1 + c_n^2) - (1 + \dots + 1) \\ &= 1 + c_1^2 + \dots + c_n^2\end{aligned}$$

Damit ist

$$\det(A^T A) = \underbrace{1 \cdots 1}_{(n-1) \times} (1 + c_1^2 + \dots + c_n^2)$$

11.7.3 Hilfssatz

- (a) Es gilt: $\text{gr}(A) \geq 0$. Es ist $\text{gr}(A) = 0$ genau dann, wenn $a^1, a^2, \dots, a^p$ linear abhängig sind.
 (b) Für eine $(p \times p)$ -Matrix C gilt:

$$\text{gr}(AC) = (\det C)^2 \cdot \text{gr}(A)$$

Beweis

- (a) mit Induktion:

$\mathbf{p} = \mathbf{n}$: $\text{gr}(A) = (\det A)^2 \geq 0$, $= 0$ genau dann, wenn $a^1, \dots, a^n$ l. a.

$\mathbf{p} + 1 \mapsto \mathbf{p}$: Sei $A = (a^1, \dots, a^p)$. Wähle $a \in \mathbb{R}^n$ so, daß $\|a\| = 1$ und $a \cdot a^i = 0$ für alle i . Setze $A' = (a^1, \dots, a^p, a)$:

$$0 \leq \text{gr}(A') = \det((A')^T A') = \text{gr}(A)$$

denn

$$\det \left(\begin{pmatrix} A^T \\ a^T \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} A & a \end{pmatrix} \right) = \det \begin{pmatrix} A^T A & \vdots \\ 0 & \dots & 0 & 1 \end{pmatrix} = \text{gr}(A)$$

Dieses ist $= 0$, wenn $a^1, \dots, a^p, a$ linear abhängig sind. Da aber a senkrecht zu allen anderen Vektoren steht müssen $a^1, \dots, a^p$ l. a. sein.

11.7.4 Definition: Oberflächenintegral

Sei $\mathcal{F}$ ein p -Flächenstück mit der Parameterdarstellung $\Phi: D \subseteq \mathbb{R}^p \rightarrow \mathbb{R}^n$ und $f: \Phi(D) = \mathcal{F} \rightarrow \mathbb{R}$ stetig. Dann heißt

$$\int_{\mathcal{F}} f(x) \, do := \int_D f(\Phi(u)) \sqrt{\text{gr}(\Phi'(u))} \, du$$

Oberflächenintegral, sofern die rechte Seite als Lebesgueintegral existiert. Insbesondere heißt

$$|\mathcal{F}| = \int_{\mathcal{F}} 1 \cdot do = \int_{\mathcal{F}} do$$

p -dimensionaler Inhalt von $\mathcal{F}$.

11.7.5 Bemerkungen

(a) $\int_{\mathcal{F}} f(x) do$ lässt sich mittels einer Zerlegung der Eins für Flächen bzw. Mannigfaltigkeiten erklären.

(b) Für $n = 3, p = 2$:

Sei $\Phi: D \subseteq \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^3$: dann ist

$$\text{gr}(\Phi') = \|\Phi_u \times \Phi_v\|^2$$

(Übereinstimmung mit früherer Definition.)

(c) Sei nun n beliebig, $p = 1$ und

$$\Phi: (\alpha, \beta) \rightarrow \mathbb{R}^n$$

eine Parameterdarstellung von $\mathcal{F}$ mit

$$\Phi' = \begin{pmatrix} \Phi'_1 \\ \vdots \\ \Phi'_n \end{pmatrix}, \quad \text{gr}(\Phi') = \det((\Phi')^T \cdot \Phi') = \|\Phi'\|^2$$

Damit ist

$$\int_{\mathcal{F}} f(x) do = \int_{\alpha}^{\beta} f(\Phi(t)) \cdot \|\phi'(t)\| dt$$

(Integral nach der Bogenlänge)

(d) Die Definition ist unabhängig von der Parameterdarstellung von $\mathcal{F}$:

Seien $\Phi: D \rightarrow \mathcal{F}$ und $\Psi: \Delta \rightarrow \mathcal{F}$ Parameterdarstellungen von $\mathcal{F}$.

Es gilt: $\Phi(u) = \Psi(h(u))$, mit $h: D \rightarrow \Delta$ diffeomorph.

Damit ist dann

$$\begin{aligned} \Phi'(u) &= \Psi'(h(u)) \cdot h'(u) \\ \text{gr}(\Phi'(u)) &= \text{gr}(\Psi'(h(u)) \cdot h'(u)) \\ &= \text{gr}(\Psi'(h(u))) \cdot (\det h'(u))^2 \end{aligned}$$

und

$$\begin{aligned} \int_D f(\Phi(u)) \sqrt{\text{gr}(\Phi'(u))} du &= \int_D f(\Psi(h(u))) \sqrt{\text{gr}(\Psi'(h(u)))} \cdot |\det h'(u)| du \\ &\stackrel{\text{Trafo}}{=} \int_{\Delta} f(\Psi(s)) \sqrt{\text{gr}(\Psi'(s))} ds \end{aligned}$$

(e) Zur Motivation: Sei

$$D = \{u \in \mathbb{R}^p : 0 < u_j < 1 \text{ für } 1 \leq j \leq p\}$$

und $\Phi(u) = A \cdot u$ mit der $n \times p$ -Matrix $A = (a^1, a^2, \dots, a^p)$.

Damit ist $\Phi' = A$ und

$$\mathcal{F} = \Phi(D) = \left\{ \sum_{j=1}^p u_j a^j : 0 < u_j < 1 \text{ für } j = 1, \dots, p \right\}$$

In der Geometrie des $\mathbb{R}^n$ setzt man dann

$$|\mathcal{F}| = \text{Inhalt von } \mathcal{F} = \sqrt{\text{gr}(A)} = \int_D \sqrt{\text{gr}(A)} du$$

Im Fall $n = 3, p = 2$ ist dann $|\mathcal{F}|$ die Oberfläche des im Raum stehenden Flächenstückes $\mathcal{F}$.

11.7.6 Beispiel: Inhalt der n -dimensionalen Einheitssphäre

Die n -dimensionale Einheitssphäre ist

$$S^{n-1} = \{x \in \mathbb{R}^n, \|x\| = 1\}.$$

Suche eine explizite Darstellung für

$$S_+^{n-1} = X^{n-1} \cap \{x: x_n > 0\}$$

Es ist $x_n = \varphi(x_1, \dots, x_{n-1})$, genauer:

$$\Phi(u) = \begin{pmatrix} u_1 \\ \vdots \\ u_{n-1} \\ \varphi(u) \end{pmatrix}, \quad \text{mit } u \in \mathbb{R}^{n-1}, \|u\| < 1$$

Damit ist

$$\Phi'(u) = \begin{pmatrix} 1 & & 0 \\ & \ddots & \\ & & 1 \\ \varphi_{u_1} & \cdots & \varphi_{u_{n-1}} \end{pmatrix}$$

$$\text{gr}(\Phi'(u)) = 1 + \|\varphi'\|^2$$

und

$$\Delta_{n-1} = \{u: \|u\| < 1, u \in \mathbb{R}^{n-1}\}$$

Also ist

$$|S^{n-1}| = \omega_n = 2 \cdot |S_+^{n-1}| = 2 \int_{\Delta_{n-1}} \frac{du}{\sqrt{1 - \|u\|^2}}$$

Außerdem ist

$$\begin{aligned} \varphi(u) &= \sqrt{1 - \|u\|^2} = \sqrt{1 - u_1^2 - \cdots - u_{n-1}^2} \\ \varphi'(u) &= -\frac{1}{2\sqrt{1 - \|u\|^2}} \cdot (-2u_1, -2u_2, \dots, -2u_{n-1}) \\ \|\varphi'\|^2 &= \frac{1}{1 - \|u\|^2} \|u\|^2 \\ 1 + \|\varphi'\|^2 &= \frac{1}{1 - \|u\|^2} \end{aligned}$$

1. Sei nun $n = 2$:

$$\omega_2 = 2 \cdot \int_{-1}^1 \frac{du}{\sqrt{1 - u^2}} = 2\pi$$

2. und nun $n \mapsto n + 1$:

$$\omega_{n+1} = 2 \cdot \int_{\Delta_n} \frac{dx}{\sqrt{1 - \|x\|^2}} = \left| \begin{array}{l} \text{mit} \\ y = (x_1, \dots, x_{n-1}) \in \mathbb{R}^{n-1} \\ r = x_n \in \mathbb{R} \\ -1 < r < 1 \\ \|y\|^2 < 1 - r^2 \\ \text{und Fubini} \end{array} \right|$$

$$\begin{aligned}
&= \int_{-1}^1 \int_{\|y\| < \sqrt{1-r^2}} \frac{dy}{\sqrt{1-r^2-\|y\|^2}} dr = \left[\begin{array}{l} \text{Transformation:} \\ y = \sqrt{1-r^2} \xi \\ dy = (1-r^2)^{(n-1)/2} d\xi \\ \|y\|^2 = (1-r^2)\|\xi\|^2 \end{array} \right] \\
&= 2 \int_{-1}^1 \frac{1}{\sqrt{1-r^2}} \left(\int_{\Delta_{n-1}} \frac{(1-r^2)^{(n-1)/2}}{\sqrt{1-\|\xi\|^2}} d\xi \right) dr \\
&= 2 \int_{-1}^1 (1-r^2)^{(n/2)-1} dr \int_{\Delta_{n-1}} \frac{d\xi}{\sqrt{1-\|\xi\|^2}}
\end{aligned}$$

Daraus folgt also:

$$\omega_{n+1} = \omega_n \cdot 2 \int_0^1 (1-r^2)^{\frac{n}{2}-1} dr$$

Wenn nun substituiert wird mit $r = \sin t$, $dr = \cos t dt$, dann gilt folgende Rekursionsformel:

$$\omega_{n+1} = \left[2 \int_0^{2\pi} (\cos t)^{n-1} dt \right] \cdot \omega_n$$

mit $\omega_2 = 2\pi$.

11.7.7 Gaußscher Integralsatz oder Divergenzsatz [klassische Form]

Sei $G \subseteq \mathbb{R}^n$ ein Gebiet, ∂G sei der topologische Rand von G . G wird aufgefaßt als n -Fläche, ∂G als $(n-1)$ -Mannigfaltigkeit.

Sei nun w ein Vektorfeld, stetig differenzierbar in einer offenen Menge $\supseteq \overline{G}$. Dann gilt:

$$\int_G \operatorname{div} w \, dx = \int_{\partial G} w \cdot \nu \, d\sigma$$

Dabei ist

$$\operatorname{div} w = \frac{\partial w_1}{\partial x_1} + \cdots + \frac{\partial w_n}{\partial x_n},$$

ν ist die „äußere“ Normale: $\nu \in \mathbb{R}^n$, $\|\nu\| = 1$, $\nu(x) \perp T_x \partial G$.

„äußere“ heißt: $x - t\nu(x) \in G$ für $0 < t < \delta$, „ ν zeigt nach außen“.

Beweis (Idee): Mit Hilfe des Satzes von Stokes für $p = n$:

Für

$$\omega = \sum_{j=1}^n (-1)^{j-1} w_j \, dx_1 \wedge \cdots \wedge \tilde{dx}_j \wedge \cdots \wedge dx_n$$

wird

$$\int_G d\omega = \int_{\partial G} \omega$$

auszurechnen sein.