

- Analog zu Definition 2.6 werden Kurvenintegrale von Vektorfeldern längs stückweise regulärer Kurven definiert.
- Man nennt eine Kurve **geschlossen**, wenn der Anfangspunkt mit dem Endpunkt zusammenfällt. In diesem Falle schreiben wir:

$$\oint_{\mathbf{w}} f \, ds \quad \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x}$$

2.10 Berechnung des Kurvenintegrals im \mathbb{R}^3 .

Zur Berechnung des Kurvenintegrals $A = \int_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x}$ gehen wir wie folgt vor:

1) Das Kurvenstück parametrisieren

$$\mathbf{w}(t) = (x(t), y(t), z(t))^T \quad t \in [a, b].$$

2) Das vektorielle Bogenelement berechnen

$$d\mathbf{x} = \dot{\mathbf{w}}(t) \, dt = (\dot{x}(t), \dot{y}(t), \dot{z}(t))^T \, dt$$

3) Einsetzen

$$A = \int_a^b v_1(\mathbf{w}(t))\dot{x}(t) + v_2(\mathbf{w}(t))\dot{y}(t) + v_3(\mathbf{w}(t))\dot{z}(t) \, dt$$

und ausrechnen.

Beispiel: Ein Wirbel im \mathbb{R}^2 (siehe Kapitel 7 4.12) hat die Darstellung:

$$\mathbf{v}(x, y) = \frac{1}{x^2 + y^2} \begin{pmatrix} -y \\ x \end{pmatrix}, \quad (x, y) \neq (0, 0).$$

Das Integral des Wirbels längs des positiv durchlaufenen Einheitskreises \mathbf{w} um $(0, 0)^T$ berechnet sich wie folgt:

$$1. \quad x = \cos t, y = \sin t, \quad 0 \leq t \leq 2\pi$$

$$2. \quad d\mathbf{x} = (-\sin t, \cos t)^T \, dt$$

3.

$$\begin{aligned}
 A &= \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x}, \\
 &= \int_0^{2\pi} \frac{1}{\cos^2 t + \sin^2 t} (-\sin t \cdot (-\sin t) + \cos t \cos t) dt, \\
 &= 2\pi.
 \end{aligned}$$

2.11 Anwendungen.

a) **Arbeit.** Die von einer Kraft \mathbf{K} im Kurvenpunkt $\mathbf{w}(t)$ längs des Weges $d\mathbf{x} = \dot{\mathbf{w}}(t) dt$ geleistete Arbeit beträgt $dA = \mathbf{K} \cdot d\mathbf{x} = \mathbf{K} \cdot \mathbf{T} ds$. Also ist die Arbeit von \mathbf{K} längs \mathbf{w} gegeben durch

$$A = \int_{\mathbf{w}} dA = \int_{\mathbf{w}} \mathbf{K} \cdot d\mathbf{x} = \int_{\mathbf{w}} \mathbf{K} \cdot \mathbf{T} ds.$$

In einem elektrischen Spannungsfeld \mathbf{E} liefert das „negative Arbeitsintegral“ den Spannungsabfall längs \mathbf{w} . Also gilt

$$U = - \int_{\mathbf{w}} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{x}.$$

b) **Zirkulation und Fluss.** In der Strömungsmechanik heißt das Integral eines Geschwindigkeitsfeldes \mathbf{v} längs einer geschlossenen Kurve \mathbf{w}

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot \mathbf{T} ds$$

die **Zirkulation** von \mathbf{v} längs \mathbf{w} . Liegt \mathbf{w} in einer Ebene, so bezeichnet man das Integral über die skalare Normalenkomponente von \mathbf{v} als **Fluss** des Feldes \mathbf{v} durch \mathbf{w} :

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{n} := \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot \mathbf{n} ds,$$

wobei \mathbf{n} der **äußere Normalenvektor** ist. Dieser entsteht aus \mathbf{T} durch eine Drehung um -90° . Sei $\mathbf{w}(t) = (x(t), y(t))^T$ dann ist $\mathbf{T}(t) = (\dot{x}(t), \dot{y}(t))^T$, $\mathbf{n}(t) = \frac{1}{\|\mathbf{T}(t)\|}(\dot{y}(t), -\dot{x}(t))^T$. Der Mittelwertsatz liefert:

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = (\mathbf{v}(\hat{t}) \cdot \mathbf{T}(\hat{t})) L,$$

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{n} = (\mathbf{v}(\tilde{t}) \cdot \mathbf{n}(\tilde{t})) L,$$

d.h. die Zirkulation längs \mathbf{w} ist die mittlere skalare Tangentialkomponente multipliziert mit der Länge von \mathbf{w} und der Fluß längs \mathbf{w} die mittlere skalare Normalenkomponente multipliziert mit der Länge von \mathbf{w} .

Beispiel: Für die ebene Gegenströmung $\mathbf{v} = (cy, 0)$, $c > 0$ und den positiv durchlaufenen Kreis $\mathbf{w}(t) = (\cos t, 1 + \sin t)^T$, $t \in [0, 2\pi]$ gilt:

a)

$$\begin{aligned} \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} &= \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} c(1 + \sin t) \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} -\sin t \\ \cos t \end{pmatrix} dt \\ &= c \left[\cos t - \frac{1}{2}t + \frac{1}{4} \sin 2t \right]_0^{2\pi} = -c\pi. \end{aligned}$$

b)

$$\begin{aligned} \oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{n} &= \int_0^{2\pi} \begin{pmatrix} c(1 + \sin t) \\ 0 \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \cos t \\ \sin t \end{pmatrix} dt \\ &= c \left[\sin t + \frac{1}{2} \sin^2 t \right]_0^{2\pi} = 0 \end{aligned}$$

a) Die mittlere Tangentialkomponente ist $-\frac{c}{2}$, d.h. die Strömung erfolgt überwiegend im Uhrzeigersinn.

b) Der Fluss ist Null, d.h. soviel wie hineinfließt fließt auch wieder heraus, d.h. die Strömung ist quellenfrei ($\operatorname{div} \mathbf{v} = 0$).

2.12 Definition. Eine Teilmenge $G \subseteq \mathbb{R}^n$ heißt **Gebiet**, wenn gilt:

1. G ist **offen**, d.h. für alle $\mathbf{x}_0 \in G$ existiert eine ε -Umgebung $B_\varepsilon(\mathbf{x}_0)$ so, dass $B_\varepsilon(\mathbf{x}_0) \subseteq G$,
2. G ist **zusammenhängend**, d.h. zu je zwei Punkten $\mathbf{x}_0, \mathbf{y}_0 \in G$ gibt es eine reguläre Kurve $\mathbf{w} : [a, b] \rightarrow G$ mit $\mathbf{w}(a) = \mathbf{x}_0, \mathbf{w}(b) = \mathbf{y}_0$.

2.13 Definition. Sei $G \subseteq \mathbb{R}^n$ ein Gebiet. Man nennt ein Vektorfeld $\mathbf{v} \in C^0(G, \mathbb{R}^n)$ **konservativ** oder ein **Potential-** bzw. **Gradientenfeld**, wenn es eine Funktion $f \in C^1(G, \mathbb{R})$ gibt, mit

$$\mathbf{v}(\mathbf{x}) = \text{grad } f(\mathbf{x}) \quad \text{für alle } \mathbf{x} \in G.$$

In diesem Fall heißt f **Stammfunktion** und $U := -f$ ein **Potential** von \mathbf{v} .

- Falls $n = 1$ wissen wir, dass

$$\int_0^x f'(x) dx \tag{*}$$

eine Stammfunktion von $f'(x)$ ist. Im allgemeinen Fall $G \subseteq \mathbb{R}^n$ wird das Integral in (*) durch ein Kurvenintegral ersetzt.

- In einem konservativen Kraftfeld ist das Potential die potentielle Energie.
- Für jede durch ein konservatives Kraftfeld $\mathbf{K} = -\text{grad } U$ hervorgerufene Bewegung $\mathbf{x}(t)$ leitet man aus den **Newtonschen Bewegungsgleichungen** die Energieerhaltung ab:

$$\begin{aligned} \mathbf{0} &= m\ddot{\mathbf{x}} - \mathbf{K} = m\ddot{\mathbf{x}} - \text{grad } U, \\ 0 &= m\ddot{\mathbf{x}} \cdot \dot{\mathbf{x}} - \text{grad } U \cdot \dot{\mathbf{x}}, \\ &= \frac{d}{dt} \left(\frac{m}{2} \dot{\mathbf{x}} \cdot \dot{\mathbf{x}} + U(\mathbf{x}(t)) \right), \end{aligned}$$

d.h. die Summe aus kinetischer und potentieller Energie ist konstant.

2.14 Satz. Ist $\mathbf{v} : G \rightarrow \mathbb{R}^n$ ein stetiges Potentialfeld auf dem Gebiet $G \subseteq \mathbb{R}^n$ mit dem Potential f , dann gilt für jede stückweise reguläre Kurve \mathbf{w} in G mit Anfangspunkt $\mathbf{w}(a)$ und Endpunkt $\mathbf{w}(b)$:

$$\int_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = f(\mathbf{w}(b)) - f(\mathbf{w}(a)).$$

2.15 Satz. Für ein Vektorfeld $\mathbf{v} \in C^0(G, \mathbb{R}^n)$ auf einem Gebiet $G \subseteq \mathbb{R}^n$ sind äquivalent:

- \mathbf{v} ist ein Potentialfeld,
- Für alle regulären Kurven \mathbf{w} in G hängt $\int_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x}$ nur vom Anfangs- und Endpunkt von \mathbf{w} ab. Man sagt, das Integral ist **wegunabhängig**.
- Für geschlossene reguläre Kurven \mathbf{w} in G gilt

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = 0.$$

- Wir suchen ein praktisches Kriterium, um für ein gegebenes C^1 Vektorfeld v zu entscheiden ob es ein Potentialfeld ist. Nahe eines Punktes $\mathbf{x} \in G$ kann man dies direkt aus der Jacobi Matrix $\left(\frac{\partial v_i}{\partial x_j}(\mathbf{x})\right)$ ablesen, für das gesamte Gebiet braucht man mehr.

2.16 Definition. Ein Gebiet $G \in \mathbb{R}^n$ heißt **einfach zusammenhängend**, wenn jede geschlossene doppelpunktfreie Kurve in G stetig auf einem Punkt in G zusammengezogen werden kann, ohne dass G verlassen wird.

- Im \mathbb{R}^2 sind Gebiete ohne Loch einfach zusammenhängend und Gebiete mit Loch nicht einfach zusammenhängend. Dasselbe gilt im \mathbb{R}^3 für Gebiete mit bzw. ohne „Henkel“ z.B. Tassen. Ein Gebiet bleibt einfach zusammenhängend, wenn man endlich viele Punkte herausnimmt, z.B. $\mathbb{R}^3 \setminus \{0\}$. Wenn man allerdings eine Gerade herausnimmt, ist es nicht mehr einfach zusammenhängend, z.B. $\mathbb{R}^3 \setminus \text{Gerade}$.

2.17 Satz. Ein C^1 -Vektorfeld $\mathbf{v} : G \rightarrow \mathbb{R}^n$ auf dem einfach zusammenhängenden Gebiet $G \subseteq \mathbb{R}^n$ ist genau dann ein Potentialfeld, wenn die „**Integrabilitätsbedingung**“

$$J_{\mathbf{v}}(\mathbf{x}) = J_{\mathbf{v}}(\mathbf{x})^T$$

für alle $\mathbf{x} \in G$ erfüllt ist.

Gegenbeispiel: Sei $G = \mathbb{R}^2 \setminus \{0\}$ und $\mathbf{v} = (x, y) = \frac{1}{x^2+y^2} \begin{pmatrix} -y \\ x \end{pmatrix}$ ein Wirbel.

Es gilt: $\frac{\partial v_1}{\partial y} = \frac{\partial v_2}{\partial x} = \frac{y^2 - x^2}{(x^2 + y^2)^2}$, aber \mathbf{v} besitzt auf G **kein** Potential! Wenn dem so wäre, müsste nach Satz 2.15 für einen Kreis mit Radius 1 um den Nullpunkt $\oint \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = 0$ gelten. Aber das Beispiel nach 2.10 liefert

$$\oint_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = 2\pi \neq 0.$$

2.18 Folgerung. Ein C^1 -Vektorfeld $\mathbf{v} : G \rightarrow \mathbb{R}^3$ auf dem einfach zusammenhängenden Gebiet $G \subseteq \mathbb{R}^3$ ist genau dann ein Potentialfeld, wenn $\operatorname{rot} \mathbf{v} = \mathbf{0}$ für alle $\mathbf{x} \in G$.

2.19 Berechnung des Potentials. Sei \mathbf{v} ein C^1 -Vektorfeld definiert auf $G \subseteq \mathbb{R}^3$.

- Überprüfe ob $\operatorname{rot} \mathbf{v} = \mathbf{0}$. Falls es ein $\mathbf{x} \in G$ gibt mit $\operatorname{rot} \mathbf{v} \neq \mathbf{0}$, dann hat \mathbf{v} kein Potential.
- Falls $\operatorname{rot} \mathbf{v} = \mathbf{0}$ und G einfach zusammenhängend, dann wählt man ein $\mathbf{x}_0 \in G$ und für beliebige $\mathbf{x} \in G$ eine \mathbf{x}_0 und \mathbf{x} verbindende Kurve. Dann ist

$$f(\mathbf{x}) := \int_{\mathbf{x}_0}^{\mathbf{x}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x}$$

ein Potential.

Man sollte die Wege so einfach wie möglich wählen:

- Strecke $\mathbf{w}(t) := \mathbf{x}_0 + t(\mathbf{x} - \mathbf{x}_0)$, $0 \leq t \leq 1$, falls sie in G verläuft.
Dann gilt:

$$f(\mathbf{x}) = \int_0^1 \mathbf{v}(\mathbf{x}_0 + t(\mathbf{x} - \mathbf{x}_0)) \cdot (\mathbf{x} - \mathbf{x}_0) dt.$$

- Streckenzug parallel zu den Koordinatenachsen, z.B.

$$f(x, y, z) = \int_{x_0}^x v_1(t, y_0, z_0) dt + \int_{y_0}^y v_2(x, t, z_0) dt + \int_{z_0}^z v_3(x, y, t) dt.$$

2.20 Ansatzmethode. Man kann die 3 Differentialgleichungen $\text{grad } f = \mathbf{v}$ durch dreimaliges unbestimmtes Integrieren lösen.

- a) Überprüfe ob G einfach zusammenhängend ist. Mache den Ansatz $f_x = v_1, f_y = v_2, f_z = v_3$.
b) Unbestimmte Integration nach x (y, z fest) von v_1 liefert

$$f(x, y, z) = \int v_1(x, y, z) dx + c(y, z), \quad (*)$$

wobei die „Integrationskonstante“ c von y und z abhängt.

- c) (*) nach y ableiten und durch Ansatz $f_y = v_2$ eine Gleichung für $c_y(y, z)$ herleiten, d.h.:

$$\frac{\partial}{\partial y} \int v_1(x, y, z) dx + \frac{\partial c}{\partial y}(y, z) = \frac{\partial f}{\partial y} = v_2. \quad (+)$$

Tritt in der Gleichung für c noch x explizit auf dann ist $\text{rot } \mathbf{v} \neq \mathbf{0}$ und \mathbf{v} besitzt kein Potential.

- d) Durch unbestimmte Integration nach y nun $c(y, z)$ bestimmen, d.h.:

$$c(y, z) = \int h(y, z) dy + q(z),$$

wobei $h(y, z) = v_2 - \int \partial_y v_1 dx$ und die „Integrationskonstante“ q von z abhängt. Das Ergebnis in (*) eingesetzt liefert:

$$f(x, y, z) = \int v_1(x, y, z) dx + \int h(y, z) dy + q(z) \quad (**)$$

e) Eine Gleichung für $q(z)$ aus (**) durch Ableitung nach z herleiten, d.h.:

$$\frac{\partial}{\partial z} \int v_1(x, y, z) dx + \frac{\partial}{\partial z} \int h(y, z) dy + q'(z) = v_3. \quad (++)$$

Tritt in der Gleichung für q noch y explizit auf, so ist $\operatorname{rot} \mathbf{v} \neq \mathbf{0}$ und \mathbf{v} besitzt kein Potential.

f) Berechne $q(z)$ durch unbestimmte Integration von (++) nach z . Einsetzen des Ergebnisses in (**) liefert das Potential.

Beispiele:

a) **Zentralkraftfelder** haben die Form

$$\mathbf{v}(\mathbf{x}) = \varphi(\|\mathbf{x} - \mathbf{z}\|)(\mathbf{x} - \mathbf{z}),$$

mit einer Funktion $\varphi \in C^1(\mathbb{R} \setminus \{0\}, \mathbb{R})$, die meist in „0“ einen Pol hat. \mathbf{v} ist auf $\mathbb{R}^3 \setminus \{z\}$ ein C^1 -Vektorfeld. Wir setzen der Einfachheit halber $z = 0$, d.h.

$$\mathbf{v}(\mathbf{x}) = \varphi(\|\mathbf{x}\|)\mathbf{x}.$$

Da $G = \mathbb{R}^3 \setminus \{0\}$ ein einfach zusammenhängendes Gebiet ist und nach Kapitel 7 Lemma 4.6 gilt

$$J_{\mathbf{v}}(\mathbf{x}) = \varphi'(\|\mathbf{x}\|) \frac{\mathbf{x}\mathbf{x}^T}{\|\mathbf{x}\|} + \varphi(\|\mathbf{x}\|)\mathbf{E} = J_{\mathbf{v}}(\mathbf{x})^T,$$

besitzt \mathbf{v} ein Potential. Berechnung nach 2.19:

Sei \mathbf{x}_0 fest und \mathbf{x} beliebig. Der Integrationsweg \mathbf{w} besteht aus zwei Stücken $\mathbf{w}_1, \mathbf{w}_2$. \mathbf{w}_1 ist ein Teil der Sphäre um den Nullpunkt mit

dem Radius $\|\mathbf{x}_0\|$ der \mathbf{x}_0 und $\mathbf{x}_1 = \frac{\|\mathbf{x}_0\|}{\|\mathbf{x}\|}\mathbf{x}$ verbindet. \mathbf{w}_2 ist die Strecke $\mathbf{w}_2(t) = t \frac{\mathbf{x}}{\|\mathbf{x}\|}$, $\|\mathbf{x}_0\| \leq t \leq \|\mathbf{x}\|$. Es gilt $\mathbf{v}(\mathbf{w}_1(t)) \cdot \dot{\mathbf{w}}_1(t) = 0$

$$f(\mathbf{x}) = \int_{\mathbf{w}} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = \int_{\mathbf{w}_2} \mathbf{v} \cdot d\mathbf{x} = \int_{\|\mathbf{x}_0\|}^{\|\mathbf{x}\|} \varphi(t) t dt.$$

Sei $\varphi(t) = \frac{1}{t^3}$, d.h. φ ist das Newton Potential, dann gilt:

$$U(\mathbf{x}) = -f(\mathbf{x}) = - \int_{\|\mathbf{x}_0\|}^{\|\mathbf{x}\|} \frac{t}{t^3} dt = \frac{1}{\|\mathbf{x}\|} - \frac{1}{\|\mathbf{x}_0\|}.$$

b) Sei

$$\mathbf{v}(x, y, z) = \begin{pmatrix} y^2 \cos x \\ 2y \sin x + e^{2z} \\ 2ye^{2z} \end{pmatrix}, \quad G = \mathbb{R}^3.$$

G ist einfach zusammenhängend. Also können wir das Potential nach 2.20 berechnen:

a) $f_x = y^2 \cos x$, $f_y = 2y \sin x + e^{2z}$, $f_z = 2ye^{2z}$.

b)

$$\begin{aligned} f(x, y, z) &= \int y^2 \cos x dx + c(y, z) \\ &= y^2 \sin x + c(y, z). \end{aligned}$$

c) Die Gleichung für $c(y, z)$ lautet $f_y = 2y \sin x + c_y(y, z) = 2y \sin x + e^{2z}$ woraus folgt

$$c_y(y, z) = e^{2z}.$$

d) Somit haben wir $c(y, z) = ye^{2z} + q(z)$ und erhalten

$$f(x, y, z) = y^2 \sin x + ye^{2z} + q(z).$$

e) Die Gleichung für q lautet

$$q'(z) + 2ye^{2z} = 2ye^{2z},$$

woraus folgt $q'(z) = 0$, also $q(z) = \text{const.}$ Also ist

$$f(x, y, z) = y^2 \sin x + ye^{2z} + \text{const.}$$

ein Potential von \mathbf{v} .

8.3 Integration über ebene Bereiche

3.1 Der Flächeninhalt. Der Flächeninhalt von Mengen im \mathbb{R}^2 wird durch Zerlegung auf Flächeninhalte von Rechtecken zurückgeführt. Sei $k \in \mathbb{N}$. Durch das Gitter achsenparalleler Koordinatenlinien

$$x = n \times 2^{-k}, \quad y = n \times 2^{-k}, \quad n = 0, \pm 1, \pm 2, \dots,$$

wird die (x, y) -Ebene in Quadrate mit dem Flächeninhalt 2^{-2k} zerlegt. Sei $M \subseteq \mathbb{R}^2$ eine beliebige beschränkte Menge. Sei $s_k(M)$ die Summe der Flächeninhalte aller Quadrate, die einschließlich des Randes in M liegen und $S_k(M)$ der Flächeninhalt der Quadrate die mindestens einen Punkt aus M enthalten. Dann gilt:

$$s_k(M) \leq s_{k+1}(M), \quad s_k(M) \leq S_k(M), \quad S_{k+1}(M) \leq S_k(M).$$

Also sind $s_k(M)$ und $S_k(M)$ monotone Folgen, und es gilt:

$$\lim_{k \rightarrow \infty} s_k(M) =: F_i(M) \leq F_a(M) := \lim_{k \rightarrow \infty} S_k(M),$$

wobei $F_i(M)$ der innere Inhalt von M und $F_a(M)$ der äußere Inhalt von M ist.

3.2 Definition. Man nennt eine beschränkte Menge M des \mathbb{R}^2 **Riemann-messbar**, wenn $F_i(M) = F_a(M)$ gilt. In diesem Falle ist $F(M) = F_i(M) = F_a(M)$ der **Flächeninhalt** von M .

- $M = \{(x, y); x, y \in [0, 1], x, y \in \mathbb{Q}\}$ ist **nicht** Riemann-messbar, da $F_i(M) = 0$ und $F_a(M) = 1$.

3.3 Lemma. *Ein beschränktes Gebiet $G \subseteq \mathbb{R}^2$ mit stückweise regulärem Rand ist Riemann-messbar.*

- Sei M Riemann-messbar und N bestehe aus endlich vielen Punkten und endlich vielen regulären Kurvenstücken. Dann gilt:

$$F(M) = F(M \cup N) = F(M \setminus N). \quad (3.4)$$

*Inbesondere gilt: $F(N) = 0$ und N heißt **Nullmenge**.*

3.5 Definition. *Ein Bereich $B \subseteq \mathbb{R}^2$ heißt **regulär**, wenn*

- der Rand ∂B aus endlich vielen regulären Kurvenstücken besteht,*
- das Innere $B \setminus \partial B$ ein nicht leeres, beschränktes Gebiet des \mathbb{R}^2 ist,*
- B abgeschlossen ist, d.h. $\partial B \subseteq B$.*

- *Wir werden Integrale über reguläre Mengen B oder Mengen der Form $B \setminus N$, wobei N ein Nullmenge und B eine reguläre Menge ist, einführen.*

3.6 Das Doppelintegral. *Sei B eine reguläre Menge und $f : B \rightarrow \mathbb{R}$ eine beschränkte Funktion, die auf $B \setminus N$ stetig ist. Durch ein Netz regulärer Kurven wird B in n Teilbereiche B_1, \dots, B_n zerlegt, die Riemann-messbar mit dem Inhalt $\Delta F_i, i = 1, \dots, n$ sind. Jedes B_i hat einen Durchmesser $\delta(B_i) := \inf\{B_r(a), B_r(a) \supseteq B_i\}$. Für jedes B_i wählen wir einen beliebigen Punkt $(x_i^*, y_i^*) \in B_i$ und bilden die **Riemann-Summe***

$$Z_n := \sum_{i=1}^n f(x_i^*, y_i^*) \Delta F_i. \quad (3.7)$$

Wie im eindimensionalen Fall lässt sich zeigen, dass die Riemann-Summen Z_n gegen einen Grenzwert konvergieren, wenn

$$\delta_{\max} := \max \{\delta(B_i), i = 1, \dots, n\}$$

*gegen Null strebt. Dieser Grenzwert ist unabhängig von der Zerlegung von B und wird als **Doppelintegral** bezeichnet, d.h.*

$$\int \int_B f \, dF := \lim_{\substack{\delta_{\max} \rightarrow 0 \\ n \rightarrow \infty}} \sum_{i=1}^n f(x_i^*, y_i^*) \Delta F_i. \quad (3.8)$$

Das Symbol dF heißt Flächenelement. Wegen (3.4) hat die Nullmenge N keinen Einfluss auf die rechte Seite von (3.8) und deshalb gilt:

$$\iint_B f \, dF = \iint_{B \setminus N} f \, dF. \quad (3.9)$$

3.10 Integration.

a) **Flächeninhalt:** Mit $f(x, y) = 1$ ist jede Riemann-Summe (3.7) gleich dem Flächeninhalt von B , d.h.

$$F = \iint_B dF.$$

b) **Volumen:** Ist $f(x, y) \geq 0$ für alle $(x, y) \in B$, dann ist

$$v = \iint_B f(x, y) \, dF$$

das Volumen des senkrecht auf der (x, y) -Ebene stehenden Zylinderabschnitts mit der Grundfläche B und der Deckfläche $z = f(x, y)$. Die Summanden in (3.7) sind gerade die Volumen der Zylinder mit Grundfläche B_i und Höhe $f(x_i^*, y_i^*)$, die das Gesamtvolumen approximieren.

3.11 Lemma. Es gelten folgende Rechenregeln:

$$a) \iint_B (\alpha f + \beta g) \, dF = \alpha \iint_B f \, dF + \beta \iint_B g \, dF,$$

$$b) f(x, y) \leq g(x, y) \quad \Rightarrow \quad \iint_B f \, dF \leq \iint_B g \, dF,$$

$$c) \iint_B f \, dF = \iint_{B_1} f \, dF + \iint_{B_2} f \, dF,$$

falls B durch eine stückweise reguläre Kurve in zwei Bereichen B_1 und B_2 zerlegt wird.

- Als **Mittelwert** der Funktion f auf B bezeichnet man die Zahl

$$\frac{1}{F} \iint_B f \, dF,$$

wobei $F = \iint_B dF$ der Inhalt von B ist.

3.12 Satz. *Ist B zusammenhängend und abgeschlossen, dann gibt es zu jeder stetigen Funktion $f : B \rightarrow \mathbb{R}$ einen Punkt $(x^*, y^*) \in B$ mit*

$$\frac{1}{F} \iint_B f \, dF = f(x^*, y^*).$$