

## Integralrechnung

Papula, Band 1, V

- D Abschnitte 1-7: Umkehrung der Differentiation, Flächenberechnung und des Fundamentalsatzes der Diff.- und Int.-rechnung, elementare Integrationsregeln

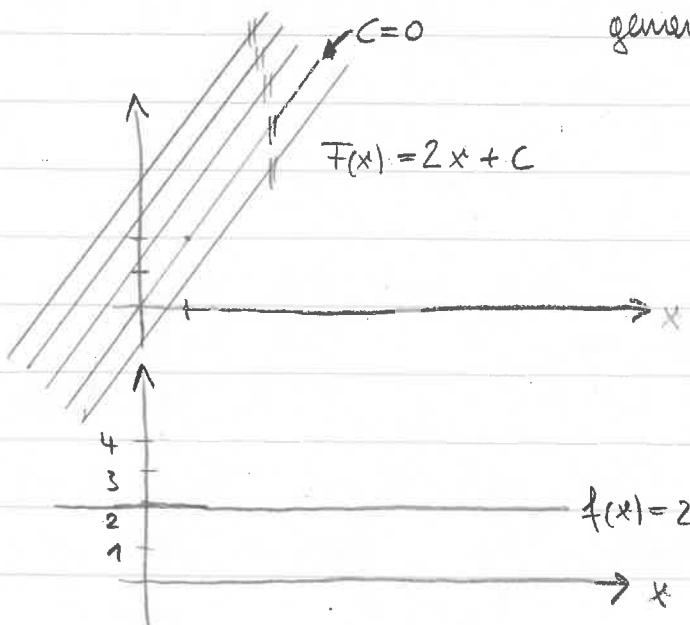
Differentiation:  $f(x)$  →  $f'(x)$  eindeutig, "einfach"  
gegeben                          gesucht

(unbestimmte) Integration, Stammfunktion berechnen:

$F(x)$  ←  $f(x)$  mehrdeutig,  
gesucht                          gegeben „schwierig“  
mit  $F'(x) = f(x)$

$F$  ist eine Stammfunktion von  $f$

Beispiel:  $f(x) = 2$ ,  $F(x) = 2x + C$  mit  $C$  einer beliebigen Zahl  
genannt Integrationskonstante



Jede Stammfunktion von  $f$  ist vom Typ  $F(x) = 2x + C$ .

Satz: Stammfunktionen einer geg. Flkt.  $f$  unterscheiden sich durch additive Konstanten (= Integrationsternsteine)

Beweis: Sei  $F_1'(x) = F_2'(x) = f(x)$ , dann gilt

$$F_1'(x) - F_2'(x) = 0$$

$$[F_1(x) - F_2(x)]' = 0$$

$$F_1(x) - F_2(x) = C \in \mathbb{R}$$

$$F_1(x) = F_2(x) + C$$

Schreibweise:

$$\int f(x) dx = F(x) + C$$

Menge aller unbestimmten Integrale,

d.h. Stammfunktionen von  $f(x)$ .

Beispiele: siehe z.B. Pupula Bd. 1,  $\nabla$ , 5, Tabelle 1, S. 445

$$\int 0 dx = C, \quad \int 1 dx = x + C, \quad \int x^n dx = \frac{x^{n+1}}{n+1} + C \text{ für } n \neq -1,$$

$$\int \frac{1}{x} dx = \ln|x| + C, \quad \int e^x dx = e^x + C, \quad \int \sin(x) dx = -\cos(x) + C,$$

$$\int \cos(x) dx = \sin(x) + C, \quad \int \frac{1}{\cos^2(x)} dx = \tan(x) + C, \text{ etc.}$$

Anwendungen:

• Gegeben das Geschwindigkeits-Zeit-Gesetz  $v(t) = at + v_0$ .

Wie lauten die zugehörigen Weg-Zeit Gesetze  $s(t) = ?$  .

$s(t)$  muss eine Stammfkt. von  $v(t)$  sein, d.h.

$$s(t) = \int v(t) dt = \frac{1}{2}at^2 + v_0 t + C$$

Bedeutung von  $C$  hier:

$s(0) = 0 + 0 + C \dots$  Aufgangsort, oft  $s_0$  geschrieben.

$$s(t) = \frac{1}{2}at^2 + v_0 t + s_0$$

$\uparrow$   
Aufgangsgeschw.

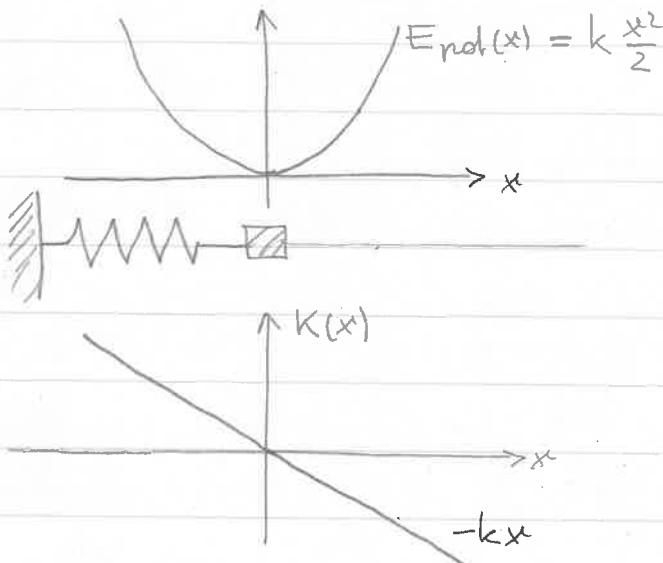
• potentielle Energie / Potential zur Hookeschen Federkraft

Gegeben die lineare Rückstellkraft einer Feder:  $K(x) = -kx$   
mit  $x$  der Auslenkung aus der Ruhelage.  $\uparrow$  Kraft  $\uparrow$  Federkonst.

Eine potentielle Energie zur Kraft ist definiert als eine negative Stammfunktion der Kraft:

$$E_{\text{pot}}(x) := - \int K(x) dx = \int kx dx = k \frac{x^2}{2} + C$$

Typischerweise verwendet man  $C=0$ .



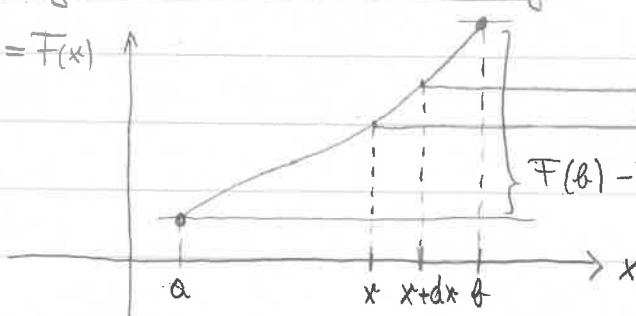
Zusammenhang mit der Flächenberechnung

$$\int f(x) dx = F(x)$$

$$dF = f(x) dx$$

$$\leftarrow \Delta F \approx dF$$

$$F(b) - F(a) = \sum \Delta F \approx \sum dF$$



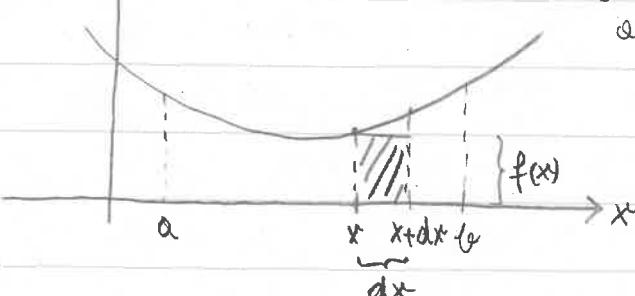
wird im Grenzwert  
 $dx \rightarrow 0$  zu

$$F(b) - F(a) = \int_a^b f(x) dx$$

die Fläche unter  $f(x)$  zw.  
 $a$  und  $b$ .

$$f(x)$$

$$dF = f(x) dx \dots \text{Flächen-} \\ \text{stück}$$



## Fundamentalsatz der Diff.- und Int.-Rechnung:

- Die Fläche unter dem Graphen von  $f(x)$  zwischen den Integrationsgrenzen  $a$  und  $b$  lässt sich mittels einer Stammfunktion berechnen als

$$\int_a^b f(x) dx = F(b) - F(a) = F(x) \Big|_a^b$$

bestimmtes Integral von  $f(x)$  zw.  $a$  und  $b$ .

- Die Ableitung eines best. Integrals nach der oberen Grenze ergibt den Integranden an der oberen Grenze:

$$\left[ \int_a^x f(t) dt \right]' = [F(x) - F(a)]' = F'(x) = f(x)$$

↑  
t ... Dummy-Integrationsvariable

## Elementare Integrationsregeln:

$$\int k \cdot f(x) dx = k \cdot \int f(x) dx \quad \text{mit } k \in \mathbb{R}, \text{ gilt auch mit Grenzen}$$

$$\int [f(x) + g(x)] dx = \int f(x) dx + \int g(x) dx, \text{ gilt auch mit Grenzen}$$

$$\int_a^b f(x) dx = - \int_b^a f(x) dx$$

$$\int_a^a f(x) dx = 0$$

$$\int_a^c f(x) dx = \int_a^b f(x) dx + \int_b^c f(x) dx$$

## Integrationsmethoden

Riemann Bd. 1, IV, 8

### D. Substitution

• Bsp.:  $\int x \cdot \cos(x^2) dx = \Theta$

proportional

zur Ableitung von: Ersetze (substituiere)  $x^2$  durch eine neue Größe, z.B.  $u$ :  $u(x) = x^2$

Dann gilt:  $du = 2x dx \Rightarrow dx = \frac{1}{2x} du$

Ersetze damit das Integral zu

$$\Theta = \int x \cdot \cos(u) \frac{1}{2x} du = \frac{1}{2} \int \cos(u) du =$$

Dieses Integral lässt sich einfach lösen zu

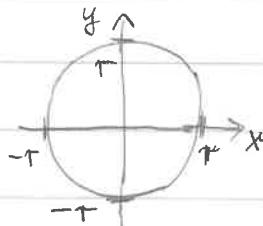
$$= \frac{1}{2} \sin(u) + C =$$

Die Rücksubstitution ergibt

$$= \frac{1}{2} \sin(x^2) + C$$

Probe:  $\left[ \frac{1}{2} \sin(x^2) + C \right]' = \frac{1}{2} \cos(x^2) \cdot 2x + 0$   
 $= x \cdot \cos(x^2) \cdot \checkmark$

• Bsp.: Flächeninhalt eines Kreises vom Radius  $r$ :



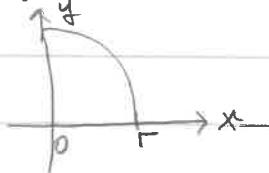
Kreisgleichung  $x^2 + y^2 = r^2$  auflösen

mech. y:  $y^2 = r^2 - x^2$

$$y = \pm \sqrt{r^2 - x^2}$$

Wir betrachten nur die Viertelkreisfläche im 1. Quadranten:

$$y = +\sqrt{r^2 - x^2} \quad \text{für } x \in [0, r]$$



Gesuchte Kreisfläche  $A = 4 \int_0^r \sqrt{r^2 - x^2} dx$ . Substitution  $x = r \cdot \sin(u)$   
führt zu  $dx = r \cos(u) du$ , und das Integral wird zu

$$A = \int^{\pi}_{-\pi} [r^2 - r^2 \sin^2(u)] r \cdot w_s(u) du,$$

wobei für die Grenzen zwei "Vorgehensweisen alternativ möglich sind : (a) Grenzen mit substituieren:

$$x = 0 : \quad 0 = r \sin(u) \Rightarrow u = 0$$

$$x = r \cos(\theta) \quad r = \sqrt{x^2 + y^2}$$

$$1 = \sin(u) \Rightarrow u = \frac{\pi}{2}$$

(b) unbestimmt integrieren, Rücksubstitution des Ergebnisses, Einsetzen der x-Werten

Hier verfolgen wir Variante (e):

$$A = 4 \int_0^{\pi/2} \underbrace{r^2(1 - \sin^2(u))}_{\cos^2(u)} r \omega_r(u) du$$

+.  $\cos(u)$ , weil  $\cos(u)$  im Bereich  $[0, \frac{\pi}{2}]$

peripherist

$$A = 4 \int_{\pi/2}^{\pi/2} r^2 \cos^2(u) du = 4r^2 \int_0^{\pi/2} \cos^2(u) du$$

$$\text{Formelsammlung: } \cos^2(u) = \frac{1}{2}(1 + \cos(2u))$$

$$A = 4r^2 \int_{-1}^{1/2} \frac{1}{2} (1 + \cos(2u)) du =$$

$$= 2r^2 \int_0^{\pi/2} du + 2r^2 \int_0^{\pi/2} \cos(2u) du$$

工  
四

$$I = 2r^2 u \Big|_{u=0}^{u=\pi/2} = 2r^2 \frac{\pi}{2} = \pi r^2$$

$$\text{II: } v = 2u, dv = 2du: \quad 2\pi^2 \int_0^\pi w_s(v) \frac{dv}{2} =$$

$$= r^2 \int_{\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{4}} \omega(v) dv = r^2 \sin(v) \Big|_{\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{4}} = 0$$

$$\text{Ergebnis: } A = \pi r^2$$

• Übersicht über Typen von Substitutionen: Republ. Bd. I, V, 8

Seite 456, Tabelle 2

Häufiger, einfacher Fall:  $\int f(ax+b) dx$  mit  $a, b \in \mathbb{R}$

$$u = ax + b$$

$$du = a dx$$

$$\int f(ax+b) dx = \int f(u) \frac{du}{a} = \frac{1}{a} F(u) = \frac{1}{a} F(ax+b)$$

$$\text{Probe: } \left[ \frac{1}{a} F(ax+b) \right]' = \frac{1}{a} F'(ax+b) \cdot a = F'(ax+b) = f(ax+b),$$

$$\text{Bsp: } \int \omega s(\omega t + \varphi) dt = \frac{1}{\omega} \sin(\omega t + \varphi) + C$$

D. Partielle Integration:

Produktregel der Differentialrechnung:

$$[f(x) \cdot g(x)]' = f'(x) \cdot g(x) + f(x) \cdot g'(x)$$

Umordnen liefert

$$f'(x) \cdot g(x) = [f(x) \cdot g(x)]' - f(x) \cdot g'(x) \quad | \int \dots dx$$

$$\boxed{\int f'(x) \cdot g(x) dx = f(x) \cdot g(x) - \int f(x) \cdot g'(x) dx}$$

mit Grenzen:

$$\int_a^b f'(x) \cdot g(x) dx = \left[ f(x) \cdot g(x) \right]_a^b - \int_a^b f(x) \cdot g'(x) dx$$

$$\text{Bsp: } \int x \cdot e^x dx = x \cdot e^x - \int 1 \cdot e^x dx = x \cdot e^x - e^x + C = (x-1)e^x + C.$$

$$f \cdot g' \quad f \cdot g - \int f' \cdot g$$

$$\begin{aligned} \int \ln x dx &= \int \ln x \cdot 1 dx = \ln(x) \cdot x - \int \frac{1}{x} \cdot x dx \\ &\quad f \cdot g' \quad f \cdot g - \int f' \cdot g \end{aligned}$$

$$= x \cdot \ln x - x + C$$

$$= x \cdot (\ln(x) - 1) + C$$

D) Integration echt gebrochenrationaler Funktionen durch Partialbruchzerlegung (PBZ) des Integranden:

Bsp.  $\int \frac{2x^3 - 14x^2 + 14x + 30}{x^2 - 4} dx = \otimes$

Integrand ist nicht echt gebrochenrational, da Grad des Zählers nicht kleiner als der Grad des Nenners

1.) Polynomdivision

$$\begin{array}{r} (2x^3 - 14x^2 + 14x + 30) : (x^2 - 4) = 2x - 14 \\ - (2x^3 - 8x) \\ \hline -14x^2 + 22x \\ - (14x^2 + 56) \\ \hline 22x - 26 \end{array}$$

2)  $\otimes = \int 2x - 14 + \frac{22x - 26}{x^2 - 4} dx =$

$$= \underbrace{\int 2x - 14 dx}_{x^2 - 14x} + \underbrace{\int \frac{22x - 26}{x^2 - 4} dx}_{\text{via PBZ}}$$

3.) PBZ: Nullstellen des Nenners  $x^2 - 4 = 0$

$$x_1 = 2, x_2 = -2$$

Zerlegung in Partialbrüche

$$x_1 = 2 \text{ (einfach)} : \frac{A}{x-2}$$

$$x_2 = -2 \text{ (einfach)} : \frac{B}{x+2}$$

$$\frac{22x - 26}{x^2 - 4} = \frac{A}{x-2} + \frac{B}{x+2} \quad | \text{.. Kehrst-} \\ \text{nennen}$$

$$22x - 26 = A(x+2) + B(x-2) \text{ gilt}$$

für alle  $x$ , insbesondere für  $x = x_1$  und  $x = x_2$ .

$$x = x_1 = 2; \quad 22 \cdot 2 - 26 = A \cdot 4 + B \cdot 0$$

$$18 = 4A \Rightarrow A = 4,5$$

$$x = x_2 = -2; \quad 22 \cdot (-2) - 26 = A \cdot 0 + B \cdot (-4)$$

$$-70 = -4B \Rightarrow B = 17,5$$

$$\int \frac{22x - 26}{x^2 - 4} dx = \int \frac{4,5}{x-2} dx + \int \frac{17,5}{x+2} dx =$$

$$= 4,5 \ln|x-2| + 17,5 \ln|x+2|,$$

4.) Gesamtergebnis:  $x^2 - 14x + 4,5 \ln|x-2| + 17,5 \ln|x+2|$ .

Allgemeine Vorgehensweise der PBZ mit rein reellen Nullstellen:

$$x_1 \text{ einfache Nullstelle: } \frac{A}{x-x_1}$$

$$x_1, \text{ zweifache Nullstelle: } \frac{A_1}{x-x_1} + \frac{A_2}{(x-x_1)^2}$$

:

$$x_1, r-fache Nullstelle: \frac{A_1}{x-x_1} + \frac{A_2}{(x-x_1)^2} + \dots + \frac{A_r}{(x-x_1)^r}$$

Zur Bestimmung der Konstanten können nach der Multiplikation mit dem Hauptnennner beliebige  $x$ -Werte, z.B. die Nullstellen, eingesetzt werden. Man erhält ein lineares Gleichungssystem für die Konstanten. Alternativ zum Einsetzen: Koeffizientenvergleich der Polynome.

• Bsp. Integration bei 3-facher Nullstelle  $x_1$

$$\int \frac{A_1}{x-x_1} dx = A_1 \ln|x-x_1| + C$$

$$\int \frac{A_2}{(x-x_1)^2} dx = A_2 \cdot \frac{(x-x_1)^{-2+1}}{-2+1} = \frac{-A_2}{(x-x_1)} + C$$

$$\int \frac{A_3}{(x-x_1)^3} dx = A_3 \cdot \frac{(x-x_1)^{-3+1}}{-3+1} = \frac{-A_3}{2 \cdot (x-x_1)^2} + C$$

## Uneigentliche Integrale

Papula Bd. 1, § 9

### ▷ Unendliches Integrationsintervall

$$\int_a^{\infty} f(x) dx := \lim_{t \rightarrow \infty} \int_a^t f(x) dx$$

Bsp.: Arbeit an einer Kugel m im Gravitationsfeld einer Kugel M

$$W = \int_{r_0}^{\infty} g \cdot \frac{m M}{r^2} dr = g \cdot m M \int_{r_0}^{\infty} r^{-2} dr = \lim_{t \rightarrow \infty} g \cdot m M \int_{r_0}^t r^{-2} dr$$

$$= \lim_{t \rightarrow \infty} g \cdot m M \left[ \frac{r^{-1}}{-1} \right] \Big|_{r_0}^t$$

$$= \lim_{t \rightarrow \infty} g \cdot m M \left[ -\frac{1}{r} + \frac{1}{r_0} \right] \xrightarrow[r \rightarrow 0]{=} g \cdot m M \cdot \frac{1}{r_0} = \underline{\underline{\frac{g \cdot m M}{r_0}}}$$

Bsp.

$$\int_{-\infty}^{\infty} \frac{1}{1+x^2} dx = 2 \cdot \int_0^{\infty} \frac{1}{1+x^2} dx = 2 \lim_{t \rightarrow \infty} \int_0^t \frac{1}{1+x^2} dx$$

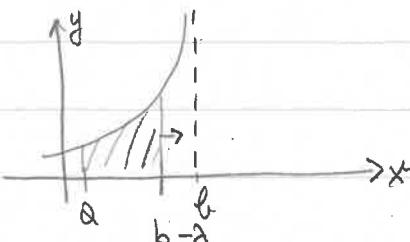
$$= 2 \lim_{t \rightarrow \infty} \arctan(x) \Big|_0^t = 2 \lim_{t \rightarrow \infty} [\arctan(t) - \arctan(0)]$$

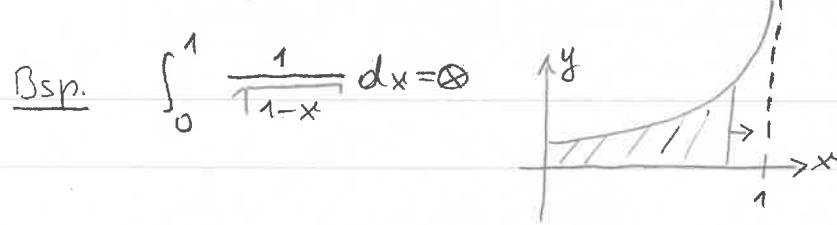
$$= 2 \lim_{t \rightarrow \infty} \arctan(t) = 2 \cdot \frac{\pi}{2} = \underline{\underline{\pi}}$$

### ▷ Integrand mit Unendlichkeitsstelle (Pol)

Mit Pol bei  $x = b$ :

$$\int_a^b f(x) dx = \lim_{\delta \rightarrow 0} \int_a^{b-\delta} f(x) dx$$





$$\begin{aligned}\infty &= \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} \int_0^{1-\lambda} (1-x)^{-\frac{1}{2}} dx = \\ &= \left. \lambda \cdot (1-x)^{\frac{1}{2}} \right|_0^{1-\lambda} = \\ &= \lambda \cdot -2\sqrt{1-x} \Big|_0^{1-\lambda} =\end{aligned}$$

$$= \lambda \cdot -2\sqrt{\lambda} + 2\sqrt{1}$$

$$= \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} 2(1 - \sqrt{\lambda}) = 2$$

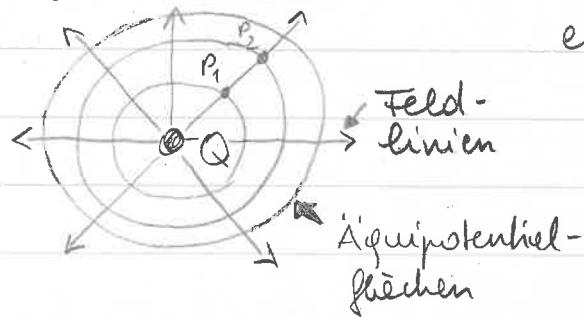
Bsp.:  $\int_0^1 \frac{1}{x} dx = \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} \int_\lambda^1 \frac{1}{x} dx = \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} \ln|x| \Big|_\lambda^1 =$

$$= \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} \underbrace{\ln(1)}_{=0} - \underbrace{\ln(\lambda)}_{\rightarrow -\infty} = \lim_{\substack{\lambda \rightarrow 0 \\ \lambda > 0}} -\underbrace{\ln(\lambda)}_{\rightarrow -\infty} = +\infty$$

# Anwendungen der Integralrechnung

Papule Bd. 1, V, 10

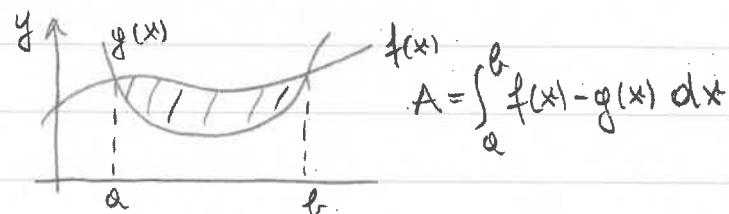
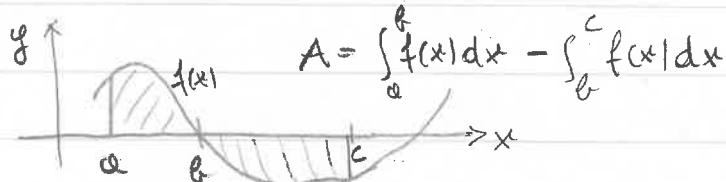
- ▷ Physik und Technik: Bsp.: Spannung zw. zwei Punkten eines elektrischen Feldes



$$E(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$

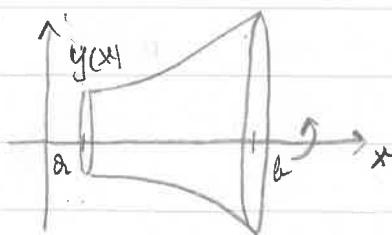
$$\text{Spannung zw. } P_1 \text{ und } P_2 = U_{12} = \int_{r_1}^{r_2} E(r) dr = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \int_{r_1}^{r_2} r^{-2} dr = \\ = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left[ -\frac{1}{r} \right]_{r_1}^{r_2} = \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right).$$

- ▷ Flächen:



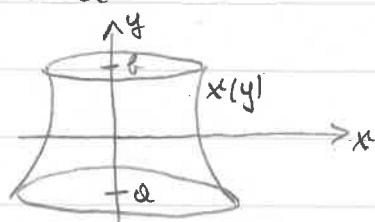
- ▷ Rotationsvolumen:

- um x-Achse:



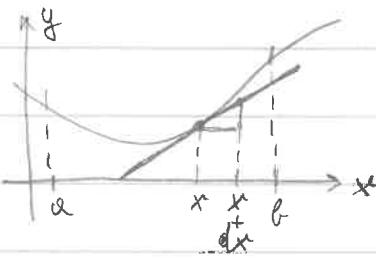
$$V = \int_{x=a}^{x=b} \pi \cdot y(x)^2 dx$$

- analog um y-Achse:



$$V = \int_{y=a}^{y=b} \pi \cdot x(y)^2 dy$$

▷ Bogenlänge:

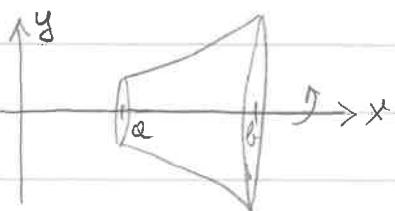


$$\frac{ds}{dx} = \sqrt{1 + \left(\frac{dy}{dx}\right)^2}$$

$$(ds)^2 = (dx)^2 + (dy)^2 = \\ = (dx)^2 + (y'(x)dx)^2 = [1 + y'(x)^2] (dx)^2$$

$$\text{Bogenlänge } s = \int_a^b ds = \int_a^b \sqrt{1 + y'(x)^2} dx.$$

▷ Mantelfläche eines Rotationskörpers:



ähnliche Argumentation führt

zur Formel

$$M_y = \int_a^b 2\pi y(x) \sqrt{1 + y'(x)^2} dx.$$

$$\text{Rotation um die } y\text{-Achse } M_y = \int_c^d 2\pi x(y) \sqrt{1 + x'(y)^2} dy.$$

▷ Arbeit- und Energiegrößen:  $x$ : ... Ort, 1-dim  $\rightarrow$   $a$   $b$   $x$   
 $F(x)$ : ... Kraft am Ort  $x$

- Die von  $F$  verrichtete Arbeit entlang des Weges von  $a$  nach  $b$ :

$$W = \int dW = \int_a^b F(x) dx.$$

- Potentielle Energie: bereits am Bsp. der Hooke'schen Feder gemecht

- Arbeit im Gravitationsfeld der Erde: bereits gemecht

- Arbeit eines Geses: siehe Peupole Bd. I, V, 10.6

▷ Lineare und quadratische Mittelwerte:

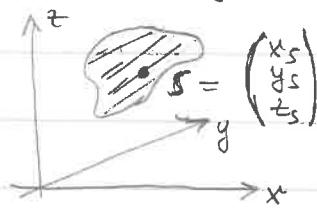
$$\text{linearer Mittelwert } \bar{y}_{\text{linear}} = \frac{1}{b-a} \int_a^b y(x) dx$$

$$\text{quadratischer Mittelwert } \bar{y}_{\text{qued.}} = \sqrt{\frac{1}{b-a} \int_a^b y(x)^2 dx}$$

Anwendungen in der Elektrotechnik: siehe Papstke Bd. 1, § 10.7

- durchschnittliche Leistung eines sinusförmigen Wechselstroms
- Effektivwerte von Strom und Spannung

#### D Schwerpunkte homogener Flächen und Körper



$$s = \begin{pmatrix} x_s \\ y_s \\ z_s \end{pmatrix}$$

$$x_s = \frac{1}{V} \int x dV$$

$$y_s = \frac{1}{V} \int y dV$$

$$z_s = \frac{1}{V} \int z dV$$

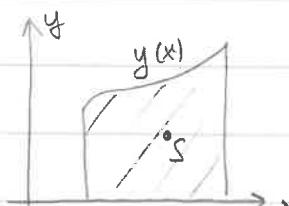


$$s = \begin{pmatrix} x_s \\ y_s \end{pmatrix}$$

$$x_s = \frac{1}{A} \int x dA$$

$$y_s = \frac{1}{A} \int y dA$$

Bsp.:



$$A = \int_a^b y(x) dx$$

$$x_s = \frac{1}{A} \int x dA = \frac{1}{A} \int_{x=a}^{x=b} \int_{y=0}^{y(x)} x dy dx$$

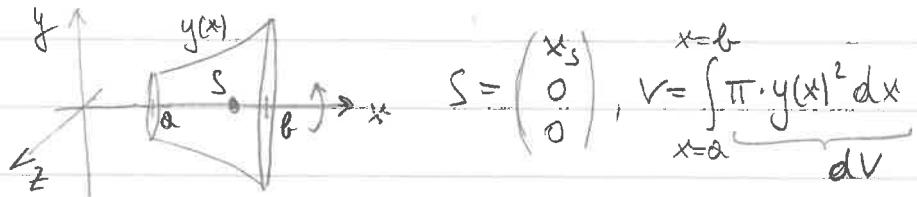
$$= \frac{1}{A} \int_{x=a}^b x \left[ \int_{y=0}^{y(x)} dy \right] dx = \frac{1}{A} \int_{x=a}^b x y(x) dx$$

$$y \Big|_0^{y(x)} = y(x) - 0 = y(x)$$

$$y_s = \frac{1}{A} \int y dA = \frac{1}{A} \int_{x=a}^b \left[ \int_{y=0}^{y(x)} y dy \right] dx =$$

$$= \frac{1}{A} \int_{x=a}^b \frac{y^2}{2} \Big|_{y=0}^{y=y(x)} dx = \frac{1}{2A} \int_{x=a}^b y(x)^2 dx$$

Bsp.: homogener Rotationskörper



$$\underline{x_s} = \frac{1}{V} \int x \, dV = \frac{1}{V} \int_{x=a}^{x=b} x \cdot \pi \cdot y(x)^2 dx$$

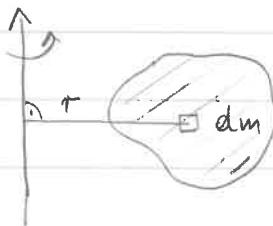
$$= \frac{\pi}{V} \int_{x=a}^{x=b} x \cdot y(x)^2 dx.$$

▷ Massenmomente

$$\underline{J} = \int dm = \int r^2 dm =$$

$$= \rho \int r^2 dV.$$

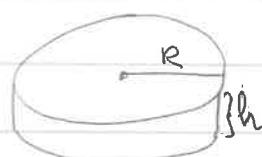
Drehachse



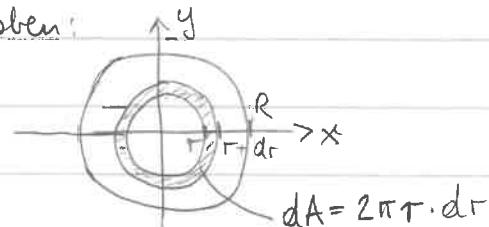
Satz von Steiner:

$$J_S = J_A + md^2.$$

Bsp.1 homogene Kreisscheibe vom Radius R und der Dicke h



vom oben:

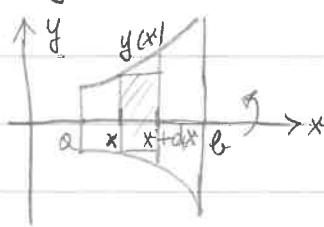


$$dm = \rho \, dV = \rho \cdot dA \cdot h = 2\pi \rho h r \, dr$$

$$r^2 dm = 2\pi \rho h r^3 dr$$

$$\underline{J} = \int_0^R r^2 dm = 2\pi \rho h \int_0^R r^3 dr = 2\pi \rho h \frac{R^4}{4} = \frac{1}{2} (\rho \pi R^2 h) R^2 = \underline{\underline{m}} R^2.$$

Rsp.: homogen Rotationskörper



$$J = \int_a^b dJ$$

$$dJ = \frac{1}{2} dm \cdot y(x)^2$$

$$\sum dJ = \rho \pi y(x)^2 dx$$

$$dJ = \frac{1}{2} \pi \rho y(x)^4 dx$$

$$J = \int_{x=a}^{x=b} dJ = \frac{1}{2} \pi \rho \int_{x=a}^{x=b} y(x)^4 dx$$

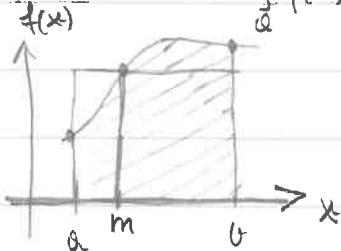
## Ergänzungen zur Integralrechnung

### D Mittelwertsatz der Integralrechnung

Sei  $f: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  eine stetige Funktion. Dann existiert ein  $m \in [a, b]$ , so dass

$$\int_a^b f(x) dx = f(m) \cdot (b-a).$$

Bild:



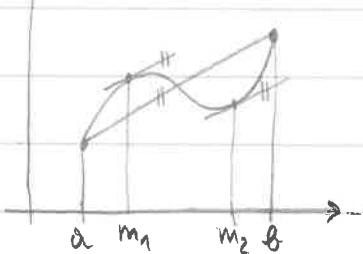
### D Mittelwertsatz der Differentialrechnung

Sei  $f: [a, b] \rightarrow \mathbb{R}$  eine stetige Funktion und differenzierbar.

Dann gibt es ein  $m \in [a, b]$ , sodass

$$f'(m) = \frac{f(b) - f(a)}{b - a}$$

Bild:



### D Fourier-Reihen: Im Detail siehe Kapitel Bd. 2, II, hier nur als Integrationsbeispiel. Wir berechnen das Integral

$$\int_0^{2\pi} \sin(8x) \cdot \sin(3x) dx = \textcircled{O}$$

Dazu verwenden wir die Formel  $\sin(\alpha) \cdot \sin(\beta) = \frac{1}{2} [\cos(\alpha - \beta) - \cos(\alpha + \beta)]$

$$\textcircled{O} = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} [\cos(5x) - \cos(11x)] dx = \frac{1}{2} \left[ \frac{\sin(5x)}{5} - \frac{\sin(11x)}{11} \right] \Big|_0^{2\pi} = \underline{0}$$

Jetzt berechnen wir mit Hilfe derselben Formel

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} \sin(3x) \cdot \sin(3x) dx &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} \omega_3(0) dx - \omega_3(6x) dx = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} 1 dx - \frac{1}{2} \left. \frac{\sin(6x)}{6} \right|_0^{2\pi} = \frac{1}{2} \times \left. 1 \right|_0^{2\pi} - 0 = \frac{1}{2} (2\pi - 0) = \underline{\underline{\pi}} \end{aligned}$$

Auf ähnliche Weise lassen sich folgende Resultate allgemein berechnen:

$$\int_0^{2\pi} \cos(mx) \cdot \omega_s(mx) dx = \begin{cases} 0 & \text{für } n \neq m \\ \pi & \text{für } n = m \end{cases},$$

$$\int_0^{2\pi} \sin(nx) dx = 0,$$

$$\int_0^{2\pi} \sin(nx) \cdot \omega_s(mx) dx = 0 \quad \text{für alle } n, m,$$

$$\int_0^{2\pi} \omega_s(nx) dx = 0,$$

$$\int_0^{2\pi} \sin(nx) \cdot \sin(mx) dx = \begin{cases} 0 & \text{für } n \neq m \\ \pi & \text{für } n = m \end{cases}$$

Dabei können  $n$  und  $m$  jeweils die Werte  $1, 2, 3, \dots$  annehmen.

Anwendung: Sei  $f(x)$  eine periodische Funktion mit Periode  $2\pi$ , d.h.  $f(x+2\pi) = f(x)$  für alle  $x$ . Dann kann man  $f(x)$  unter bestimmten (aber recht allgemeinen) Voraussetzungen in eine sogenannte Fourier-Reihe zerlegen:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cdot \omega_s(nx) + b_n \cdot \sin(nx)].$$

Die Koeffizienten  $a_0, a_1, a_2, \dots$  und  $b_1, b_2, \dots$  lassen sich mit den obigen Integregeln berechnen; z.B.:

$$f(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{n=1}^{\infty} [a_n \cdot \omega_s(nx) + b_n \cdot \sin(nx)] \quad \left| : \omega_s(mx), \int_0^{2\pi} \dots dx \right.$$

$$\begin{aligned} \int_0^{2\pi} f(x) \omega_s(mx) dx &= \frac{a_0}{2} \int_0^{2\pi} \omega_s(mx) dx + \sum_{n=1}^{\infty} a_n \int_0^{2\pi} (\omega_s(nx) \omega_s(mx)) dx + b_n \int_0^{2\pi} (\sin(nx) \omega_s(mx)) dx \\ &= 0 \quad \underbrace{\pi}_{\text{für } n=m} \quad \underbrace{0}_{\text{sonst}} \quad \underbrace{a_n \pi}_{a_n \pi} \end{aligned}$$

$$\int_0^{2\pi} f(x) \cos(mx) dx = \pi \cdot a_m \text{ für jedes } m=1,2,3,\dots$$

$$a_m = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \cdot \cos(mx) dx$$

Analog erhalten wir  $a_0 = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) dx$  und

$$b_m = \frac{1}{\pi} \int_0^{2\pi} f(x) \sin(mx) dx.$$