

Merkzettel „Differentialrechnung“ II

14.02.2017

Grundlagen:

1. MWS	Sei $f(x)$ stetig auf $[a,b]$ und diff. auf (a,b) : $\exists \xi \in (a,b) : f'(\xi) = \frac{f(b)-f(a)}{b-a}$	Satz v. Rolle: $f(a) = f(b) : \exists \xi \in (a,b) : f'(\xi) = 0$
2. MWS	Sei $f(x)$ stetig auf $[a,b]$ und diff. auf (a,b) : $\exists \xi \in (a,b) : f'(\xi)(g(b) - g(a)) = g'(\xi)(f(b) - f(a))$	
Stetig diff. auf (a,b) :	$\exists f'$ auf (a,b) \wedge f' stetig auf (a,b)	Stetig diff. auf $[a,b]$: \exists stetig diff. auf (a,b) \wedge $\exists f'(a_+), f'(b_-)$
stetig (partiell)differenzierbar \Rightarrow	$\begin{cases} \exists \text{ alle Richtungsabl.} \\ \text{total diffbar} \end{cases}$	$\begin{cases} \text{stetig} \\ \text{part. diffbar} \end{cases}$

Grundableitungen

$(x^n)' = nx^{n-1}$	$(\ln x)' = \frac{1}{x}$	$(\lg_a x)' = \frac{1}{x \ln a}$	$(e^x)' = e^x$	$(a^x)' = a^x \ln a$	$(f^{-1}(x))' = \frac{1}{f'(f^{-1}(x))}$
$(\sin x)' = \cos x$	$(\tan x)' = \frac{1}{\cos^2 x} = 1 + \tan^2 x$	$(\arcsin x)' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$	$(\arctan x)' = \frac{1}{1+x^2}$		
$(\cos x)' = -\sin x$	$(\cot x)' = -\frac{1}{\sin^2 x} = -(1 + \cot^2 x)$	$(\arccos x)' = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$	$(\arccot x)' = -\frac{1}{1+x^2}$		
$(\sinh x)' = \left(\frac{e^x-e^{-x}}{2}\right)' = \cosh x = \frac{e^x+e^{-x}}{2}$	$(\cosh x)' = \left(\frac{e^x+e^{-x}}{2}\right)' = \sinh x = \frac{e^x-e^{-x}}{2}$				
$(\tanh x)' = \left(\frac{e^x-e^{-x}}{e^x+e^{-x}}\right)' = 1 - \tanh^2 x = \frac{1}{\cosh^2 x}$	$(\coth x)' = \left(\frac{e^x+e^{-x}}{e^x-e^{-x}}\right)' = 1 - \coth^2 x = \frac{1}{\sinh^2 x}$				
$(\operatorname{arsinh} x)' = \frac{1}{\sqrt{x^2+1}}$	$(\operatorname{arcosh} x)' = \frac{1}{\sqrt{x^2-1}} (x > 1)$	$(\operatorname{artanh} x)' = \frac{1}{1-x^2} (x < 1)$	$(\operatorname{acoth} x)' = \frac{1}{1-x^2} (x > 1)$		

Ableitungsmethoden:

$(fg)' = f'g + fg'$	$(fgh)' = f'gh + fg'h + fgh'$	$\left(\frac{f}{g}\right)' = \frac{f'g-fg'}{g^2}$	$[f(g(x))]' = \frac{df}{dg} \frac{dg}{dx}$
$(f^g)' = \left(g' \ln f + \frac{f'g}{f}\right) f^g$; wegen Ansatz: $y = f^g \rightarrow \ln y = g \ln f \rightarrow \frac{\ln y}{y} \frac{dy}{dx} = \frac{1}{y} y' = g' \ln f + \frac{1}{f} f'g$			

Ableitung von Funktionen in Parameterdarstellung in \mathbb{R}^2 :

$y' = \frac{dy}{dt} \frac{dt}{dx} = \frac{dy}{dt} \frac{1}{\dot{x}} = \frac{\dot{y}}{\dot{x}}$	$y'' = \frac{dy'}{dt} \frac{dt}{dx} = \frac{dy'}{dt} \frac{1}{\dot{x}} = \frac{\dot{x}\ddot{y} - \ddot{x}\dot{y}}{\dot{x}^3}$
--	---

Differenzierbarkeit in \mathbb{C} (Cauchy-Riemann'sche Differenzialgleichungen):

Sei $f(\underline{z}) = f(x+iy) = u(x,y) + i v(x,y)$. Dann ist $f(\underline{z})$ differenzierbar an der Stelle $\underline{z}_0 = x_0 + iy_0$, wenn gilt:
 $u_x = v_y$, $u_y = -v_x$ und sowohl $u(x,y)$ als auch $v(x,y)$ sind in einer Umgebung von (x_0, y_0) stetig differenzierbar. $\Rightarrow \Delta u \perp \Delta v$

Kurvendiskussion:

$y = f(x)$:	$NST: f(x_n) = 0;$ $E: f'(x_e) = 0 \wedge [f''(x_e) \neq 0 \vee \text{erste an } x_e \text{ nicht verschwindende Ableitung ist gerade}]$ $MIN: f''(x_e) > 0 \vee [f''(x_e) = 0 \wedge \text{erste an } x_e \text{ nicht verschwindende Ableitung} > 0 \text{ ("Sattelpunkt")}]$ $MAX: f''(x_e) < 0 \vee [f''(x_e) = 0 \wedge \text{erste an } x_e \text{ nicht verschwindende Ableitung} < 0 \text{ ("Sattelpunkt")}]$ $W: f''(x_w) = 0 \wedge [f'''(x_w) \neq 0 \vee \text{erste an } x_w \text{ nicht verschwindende Ableitung ist ungerade.}]$ Konvex auf Intervall I: $f''(x) \geq 0$; strikt konvex: $f''(x) > 0$; konkav: $f''(x) \leq 0$; strikt konkav: $f''(x) < 0; \forall x \in I.$
$z = f(x, y)$:	$E: \text{Löse Gleichungssystem } z_x(x, y) = 0; z_y(x, y) = 0 \rightarrow \text{prüfe ob } z_{xx}(x_e, y_e)z_{yy}(x_e, y_e) - z_{xy}(x_e, y_e) > 0$ $MIN: z_{xx}(x_e, y_e) > 0; MAX: z_{xx}(x_e, y_e) < 0$
Hesse-Matrix von $f(x, y)$:	$H(f(x, y)) = \begin{pmatrix} \frac{\partial^2 f}{\partial x^2} & \frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y} \\ \frac{\partial^2 f}{\partial y \partial x} & \frac{\partial^2 f}{\partial y^2} \end{pmatrix}$
$z = f(\vec{r})$	Stationärer Punkt $\vec{r}_s: \vec{\nabla}f(\vec{r}) = \vec{0}; GLS \text{ lösen.} \rightarrow \vec{r}_s$ $MIN \text{ (elliptisch): } H(f(\vec{r}_s)) \text{ pos. def.} \Leftrightarrow [\forall \lambda > 0] \Leftrightarrow [\forall: \det(M_k) > 0] \Leftrightarrow [\vec{x}^T H \vec{x} > 0 \forall \vec{x} \in \mathbb{R}^n \setminus \{\vec{0}\}]$ $MAX \text{ (ellipt.) : } H(f(\vec{r}_s)) \text{ neg. def.} \Leftrightarrow [\forall: \lambda < 0] \Leftrightarrow [\text{sgn}(\det(M_k)) = (-1)^k, k = 1 \dots n] \Leftrightarrow [\vec{x}^T H \vec{x} < 0 \forall \vec{x} \in \mathbb{R}^n \setminus \{\vec{0}\}]$ $Sattelpkt. \text{ (hyperb.): } H(f(\vec{r}_s)) \text{ indef. reg.} \Leftrightarrow [\exists: \lambda < 0 \wedge \exists: \lambda > 0 \wedge \nexists: \lambda = 0] \Leftrightarrow [\det(H(f(\vec{r}_s))) < 0] \Leftrightarrow [\vec{x}^T H \vec{x} \in \mathbb{R}^+]$ $parabolisch: H(f(\vec{r}_s)) \text{ singulär} \Leftrightarrow [\exists: \lambda = 0] \Leftrightarrow [\det(H(f(\vec{r}_s))) = 0]$

Finden von Extremalstellen mit Nebenbedingungen mittels Lagrange-Multiplikatoren:

Geg.: Funktion $f(x, y, z)$; implizite Nebenbedingungen $\varphi_i(x, y, z) = 0; i = 1 \dots n; f, \varphi_i$ stetig differenzierbar
$\vec{\nabla}(f(x, y, z) + \lambda_1(\varphi_1(x, y, z)) + \dots + \lambda_n(\varphi_n(x, y, z))) = 0 \rightarrow \text{Löse GLS} \rightarrow x_E, y_E, z_E$

Differentialgleichungen (Grad: Höchste Potenz von $y^{(n)}$; Ordnung bzw. Rang: Höchste Ableitung n von $y^{(n)}$)

Homogene DG erster Ordnung mit trennbaren Variablen	$y' = f(x, y)$	Umformen zu $\frac{1}{y} dy = f(x) dx \int \rightarrow \ln y = \int f(x)$
Gleichgradige („homogene“) DG erster Ordnung	$y' = f\left(\frac{y}{x}\right)$	Ansatz: $z = \frac{y}{x} \rightarrow y = xz \rightarrow y' = x'z + z'x = z + \frac{dz}{dx}x$
Homogene DG zweiter Ordnung, die sich auf homogene DG erster Ordnung zurückführen lässt	$y'' = f(x)$ $y'' = f(x, y')$ $y'' = f(y)$ $y'' = f(y, y')$ $y'' = f(y')$	Zweimaliges Integrieren Ansatz: $y' = p \rightarrow y'' = \frac{dp}{dx} = \frac{dp}{dy} \frac{dy}{dx} = \frac{dp}{dy} p$ Ansatz: $y' = p \rightarrow y'' = \frac{dp}{dx}$
Inhomogene DG erster Ordnung mit konstantem Koeffizienten → Prama I, 5.1	$y' = ay + s(x)$	$y(x) = Ce^{ax} + \int_{u=0}^x e^{a(x-u)} s(u) du$
Inhomogene DG erster Ordnung mit variablem Koeffizienten → Prama I, 5.2	$y' = a(x)y + s(x)$	$y(x) = Ce^{\Lambda(x)} + \int_{u=0}^x e^{\Lambda(x)-\Lambda(u)} s(u) du$ $\Lambda(x) = \int_{\tau=0}^x a(\tau) d\tau; \Lambda(x) - \Lambda(u) = \int_{\tau=u}^x a(\tau) d\tau$
Inhomogene DG erster Ordnung mit variablem Koeffizienten -> „Variation der Konstanten“	$y' + a(x)y = s(x)$	Ermittle $y_h(x, C) \rightarrow$ Ansatz $y_p(x, c(x))$ Ableitungen in DG einsetzen → $c'(x)$ bestimmen $\int \rightarrow c(x) \rightarrow y = y_h + y_p(x, c(x))$
Inhomogene DG zweiter Ordnung mit variablen Koeffizienten: -> „Variation der Konstanten“	$y'' + a(x)y' + b(x)y = s(x)$	Ermittle $y_{h1}(x), y_{h2}(x) \rightarrow y_h = c_1 y_{h1}(x) + c_2 y_{h2}(x)$ Ansatz: $y_p(x) = c_1(x)y_{h1}(x) + c_2(x)y_{h2}(x) \rightarrow$ GLS: $y_{h1}(x)c'_1(x) + y_{h2}(x)c'_2(x) = 0$ $y_{h1}(x)c'_1(x) + y_{h2}(x)c'_2(x) = s(x) \rightarrow$ $c'_i(x)$ bestimmen $\int \rightarrow c_i(x) \rightarrow y = y_h + y_p(x, c_i(x))$
Lineare DG erster oder höherer Ordnung mit konstanten Koeffizienten:	$y'' + a_1y' + a_2y = 0$	Char. Gleichung („CG“) $\lambda^2 + a_1\lambda + a_2 = 0 \rightarrow \lambda_1, \lambda_2 \dots \lambda_n$
Homogene Lösung	F1: $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R} \wedge \lambda_1 \neq \lambda_2$	$y_h = C_1 e^{\lambda_1 x} + C_2 e^{\lambda_2 x} + \dots$
	F2: $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R} \wedge \lambda_1 = \lambda_2 = \lambda$	$y_h = C_1 e^{\lambda x} + C_2 x e^{\lambda x} + C_3 x^2 e^{\lambda x} + \dots$
	F3: $\lambda_1 = \alpha + i\beta; \lambda_2 = \alpha - i\beta$	$y_h = e^{\alpha x} (C_1 \sin \beta x + C_2 \cos \beta x) + \dots$
Inhomogene lineare DG erster oder höherer Ordnung mit konstanten Koeffizienten und speziellen Störfunktionen	$y'' + a_1y' + a_2y = s(x)$	Ansatz y_p (s.u.), ableiten, in DG einsetzen, Koeffizientenvergleich
Inhomogene Lösung:	F1: $s(x) = \text{Polynom Grad } n$	$y_p = b_0 + b_1 x + b_2 x^2 + \dots + b_n x^n$
	F2: $s(x) = ae^{\gamma x}$	- γ ist keine Wurzel der CG: $y_p = be^{\gamma x}$ - γ ist einfache Wurzel der CG: $y_p = bxe^{\gamma x}$ - γ ist doppelte Wurzel der CG: $y_p = bx^2 e^{\gamma x}$
	F3: $s(x) = a \sin \omega x + b \cos \omega x$	- $\sin \omega x$ und $\cos \omega x$ nicht in y_h : $y_p = A \sin \omega x + B \cos \omega x$ - $\sin \omega x$ oder $\cos \omega x$ Teil von y_h : $y_p = Ax \sin \omega x + Bx \cos \omega x$
	F4: Kombination aus F1, F2 und F3 (additiv oder multiplikativ)	Additive oder multiplikative Kombination aus den entsprechenden Ansätzen für y_p
Spezialansatz für inhomogene lineare DG erster Ordnung mit variablem Koeffizienten und Störfunktion der Form xy^n	$y' + a(x)y = xy^n$	$z = y^{1-n} \rightarrow$ berechne $y(z) \rightarrow y' = \frac{dy}{dz} z' \rightarrow$ DG $z' + a(x)z = x \rightarrow$ lösen in z
Homogene DGL der Form $\sum_{k=0}^l a_k x^k y^{(k)}(x) = 0$	$x^2 y'' + a_1 x y' + a_2 y = 0$	Ansatz $y_h = cx^\lambda$, abl., einsetzen → CG: $\lambda(\lambda-1) + a_1\lambda + a_2 = 0$ $y_h = C_1 x^{\lambda_1} + C_2 x^{\lambda_2} + \dots$
Inhomogene DGL der Form $\sum_{k=0}^l a_k x^k y^{(k)}(x) = bx^l$	$x^2 y'' + a_1 x y' + a_2 y = bx^l$	$y_p = bx^2 \ln(x)$; allgemein: $y_p = bx^l \ln(x)$
Exakte, nicht separable DG erster Ordnung	$p(x, y) + q(x, y)y' = 0 \rightarrow p(x, y) dx + q(x, y) dy = 0$ wobei $\frac{\partial p}{\partial y} = \frac{\partial q}{\partial x}$	Prüfe: $\frac{\partial p}{\partial y} = \frac{\partial q}{\partial x} \rightarrow$ wenn nein: finde int. Faktor $a(x, y) \rightarrow \phi(x, y) = \int p(x, y) dx + C(y) = \int q(x, y) dy + D(x) \rightarrow$ bestimme $C(y)$ und $D(x) \rightarrow$ lösse $\phi(x, y)$ nach y auf.
Ermittlung des integrierenden Faktors	$\frac{\partial p}{\partial y} = p'(\textcolor{red}{x}, y) \wedge \frac{\partial q}{\partial x} = q'(\textcolor{red}{x}, y)$ $\frac{\partial p}{\partial y} = p'(\textcolor{blue}{y}, x) \wedge \frac{\partial q}{\partial x} = q'(\textcolor{blue}{y}, x)$ und p und q sind Polynome.	z. B. $\textcolor{red}{x}$: Löse DG $\frac{\partial}{\partial y} [p(x, y)a(\textcolor{red}{x})] = \frac{\partial}{\partial x} [q(x, y)a(\textcolor{red}{x})]$ nach a mittels Separation der Variablen $\frac{\partial}{\partial y} [p(x, y)x^\alpha y^\beta] = \frac{\partial}{\partial x} [q(x, y)x^\alpha y^\beta] \rightarrow$ auflösen nach α und β mit KV für alle $x^n y^n$
Picard-Iteration	$y'(x) = f(x, y(x)); y(x_0) = y_0$	$y_0(x) = y_0; y_{n+1}(x) = y_0 + \int_{x_0}^x f(s, y_n(s)) ds,$ Voraussetzung: $f(x, y(x))$ ist eine Kontraktion

Dirichlet- und Neumann-Problem

$\frac{\partial u}{\partial t} = D \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$... (1); AB: $u(x, 0) = u_0(x)$	<p>RB1: $u(0, t) = u_l$ (Dirichlet) oder $\frac{\partial u}{\partial x}(0, t) = 0$ (Neumann)</p> <p>RB2: $u(L, t) = u_r$ (Dirichlet) oder $\frac{\partial u}{\partial x}(L, t) = 0$ (Neumann)</p>
Separation: $u(x, t) = \hat{\varphi}(x) \psi(t)$... (2) $\stackrel{(1)}{\Rightarrow} \hat{\varphi}(x) \psi'(t) = \hat{\varphi}''(x) \psi(t)$: $\hat{\varphi}(x) \psi(t)$ $\Rightarrow \frac{\psi'(t)}{\psi(t)} = \frac{\hat{\varphi}''(x)}{\hat{\varphi}(x)} = \lambda \Rightarrow \psi'(t) = \lambda \psi(t)$... (3)	$\hat{\varphi}''(x) = \lambda \hat{\varphi}(x)$... (4)
<ul style="list-style-type: none"> • RB1 und RB2 in (2) einsetzen \Rightarrow (5), (6) • DGL von EWP (4) lösen und $\lambda = \mu^2$ einsetzen. \Rightarrow z.B.: $\hat{\varphi}(x) = A \cos(\mu x) + B \sin(\mu x)$... (7) • Mit (5) und (6) für (7) eine Konstante und $\mu_k = f(k)$ bestimmen \Rightarrow z.B.: $\hat{\varphi}_k(x) = B_k \varphi_k(x)$... (8) • Normieren: $B = \frac{1}{\ \varphi_k\ _2} = \frac{1}{\sqrt{\int_0^L \varphi_k(x) dx}}$ • DGL von EWP (3) lösen und $\lambda = \mu^2$ einsetzen. $\psi_k(t) = C_k f(t, k)$... (9) • $u(x, t) = \sum_{k=0}^{\infty} \hat{\varphi}_k(x) \psi_k(t) = \sum_{k=0}^{\infty} C_k \hat{\varphi}_k(x) f(t, k)$... (10) • AB in (10) einsetzen: $u_0(x) = \sum_{k=0}^{\infty} C_k \hat{\varphi}_k(x) f(0, k) \Leftrightarrow u_0(x) = \sum_{k=0}^{\infty} \langle u_0(x), \hat{\varphi}_k(x) f(t, k) \rangle \hat{\varphi}_k(x) f(t, k) \Rightarrow C_k = \langle u_0(x), \hat{\varphi}_k(x) f(t, k) \rangle = \int_0^L u_0(x) \hat{\varphi}_k(x) f(0, k) dx$... (11) • (11) in (10) einsetzen. Prüfen, ob C_k für bestimmte $k=0$ wird; prüfen ob die Reihe eine bekannte Fourier-Reihe ist; fertig. 	

Ermitteln der Partikulärlösung mittels Fundamentallösung:

1. Sei $L(u(x))$ ein gewöhnlicher, linearer Differentialoperator k -ter Ordnung: $L(u) = x^{(k)} + a_{k-1}x^{(k-1)} + a_{k-2}x^{(k-2)} + \dots + a_1x' + a_0$
2. Gegeben ist $L(u(x)) = f(x)$
3. Ermittle die homogene Lösung von $L(u(x)) = 0$ und setze damit <u>Fundamentallösung</u> $U(x)$ in zwei Teilen für $x < 0$ und $x > 0$ zusammen.
4. Schreibe dabei getrennte Konstanten C_{i-} und C_{i+} an. Bestimme die Konstanten so, dass $U^{(k-1)}(x)$ an der Stelle $x=0$ einen Sprung 1 besitzt, und alle niedrigeren Ableitungen von U an der Stelle $x=0$ stetig sind. Dann gilt: $L(U(x)) = \delta(x)$
5. Die Partikulärlösung $u_p(x)$ lautet dann: $u_p(x) = (U * f)(x)$
Fundamentallösung für Laplace-Operator in \mathbb{R}^2 : $\vec{\nabla}^2 u(\vec{r}) = f(\vec{r}) \Rightarrow U(\vec{r}) = \frac{\ln \ \vec{r}\ }{2\pi} \Rightarrow u(\vec{r}) = (U * f)(\vec{r}) = \frac{1}{2\pi} \int_{\mathbb{R}^2} \ln(\sqrt{(x-\xi)^2 + (y-\eta)^2}) f(\xi, \eta) d(\xi, \eta)$
Fundamentallösung für Laplace-Operator in \mathbb{R}^3 : $\vec{\nabla}^2 u(\vec{r}) = f(\vec{r}) \Rightarrow U(\vec{r}) = -\frac{1}{4\pi \ \vec{r}\ } \Rightarrow u(\vec{r}) = (U * f)(\vec{r})$

Variationsprobleme:

I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(x, y') dx \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \end{cases} \Rightarrow$	Euler-Lagr. Gleichung	$\frac{d}{dx} \left(\frac{\partial f}{\partial y'} \right) = \frac{\partial f}{\partial y} \Rightarrow$ DGL lösen nach y unter Berücksichtigung der RB
I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(x, y') dx \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \end{cases} \Rightarrow$	Vereinf. E-LGR-Gl.	$\frac{\partial f}{\partial y'} = const. \Rightarrow$ DGL lösen nach y unter Berücksichtigung der RB
I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(y, y') dy \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \end{cases} \Rightarrow$	1. Integral E-LGR-Gl.	$y' \frac{\partial f}{\partial y'} - f = const. \Rightarrow$ DGL lösen nach y (Separation der Variablen)
I[\vec{r}] = $\int_{t_1}^{t_2} \mathcal{L}(t, \vec{r}, \vec{r}') dt \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} \vec{r}(t_0) = \vec{r}_0 \\ \vec{r}(t_1) = \vec{r}_1 \end{cases} \Rightarrow$	Lagrange Funktion	$\frac{d}{dt} \nabla_v \mathcal{L} = \nabla_r \mathcal{L} \Rightarrow$ DGLSYS lösen nach \vec{r} unter Berücksichtigung der RB
I[\vec{r}] = $\int_{t_1}^{t_2} \mathcal{L}(\vec{r}, \vec{r}') dt \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} \vec{r}(t_0) = \vec{r}_0 \\ \vec{r}(t_1) = \vec{r}_1 \end{cases} \Rightarrow$	Hamilton- Funktion	$\vec{r}' \cdot \nabla_v \mathcal{L} - \mathcal{L} = const. \Rightarrow$ DGLSYS lösen nach \vec{r} unter Ber. der RB
I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(x, y, y') dx \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \\ \varphi[y] = \int_{x_1}^{x_2} g(x, y, y') dx - C = 0 \end{cases} \Rightarrow$		$h = f + \lambda g \Rightarrow$ isoperi- metrische Euler-Lagr. Gleichung
I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(x, y) dx \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \\ \varphi[y] = \int_{x_1}^{x_2} g(x, y) dx - C = 0 \end{cases} \Rightarrow$		$h = f + \lambda g \Rightarrow$ vereinf. isoperim. ELGR-Gl.
I[y] = $\int_{x_1}^{x_2} f(y, y') dy \rightarrow Extr.; RB: \begin{cases} y(x_0) = y_0 \\ y(x_1) = y_1 \\ \varphi[y] = \int_{x_1}^{x_2} g(y, y') dy - C = 0 \end{cases} \Rightarrow$		$h = f + \lambda g \Rightarrow$ 1. Integral isoperim. E-LGR-Gl.

Sonstiges:

Nabla Operator: $\vec{\nabla} = \begin{pmatrix} \frac{\partial}{\partial x} \\ \frac{\partial}{\partial y} \\ \frac{\partial}{\partial z} \end{pmatrix}$	Gradient von $f(\vec{r})$: $\text{grad } f(\vec{r}) = \vec{\nabla} f(\vec{r}) = \begin{pmatrix} \frac{\partial f(\vec{r})}{\partial x} \\ \frac{\partial f(\vec{r})}{\partial y} \\ \frac{\partial f(\vec{r})}{\partial z} \end{pmatrix}$	Divergenz von $\vec{v}(\vec{r})$: $\text{div } \vec{v}(\vec{r}) = \vec{\nabla} \cdot \begin{pmatrix} v_x(\vec{r}) \\ v_y(\vec{r}) \\ v_z(\vec{r}) \end{pmatrix} = \frac{\partial v_x(\vec{r})}{\partial x} + \frac{\partial v_y(\vec{r})}{\partial y} + \frac{\partial v_z(\vec{r})}{\partial z}$
Rotation von $\vec{v}(\vec{r})$: $\text{rot } \begin{pmatrix} v_x(\vec{r}) \\ v_y(\vec{r}) \\ v_z(\vec{r}) \end{pmatrix} = \vec{\nabla} \times \begin{pmatrix} v_x(\vec{r}) \\ v_y(\vec{r}) \\ v_z(\vec{r}) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{\partial v_z(\vec{r})}{\partial y} - \frac{\partial v_y(\vec{r})}{\partial z} \\ \frac{\partial v_x(\vec{r})}{\partial z} - \frac{\partial v_z(\vec{r})}{\partial x} \\ \frac{\partial v_y(\vec{r})}{\partial x} - \frac{\partial v_x(\vec{r})}{\partial y} \end{pmatrix}$	Laplace-Operator von $f(\vec{r})$ $\vec{\nabla}^2 f(\vec{r}) = \text{div}(\text{grad}(f(\vec{r}))) = \vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} f(\vec{r})) = f_{xx} + f_{yy} + f_{zz}$	Rechenregel: $\vec{\nabla} \cdot (f \vec{\nabla} g) = (\vec{\nabla} f) \cdot (\vec{\nabla} g) + f \vec{\nabla}^2 g$
Richtungsableitung Richtung \vec{e} in Punkt \vec{r} : $D_{\vec{e}} f(\vec{r}) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} \frac{f(\vec{r} + \varepsilon \vec{e}) - f(\vec{r})}{\varepsilon} = \vec{\nabla} f(\vec{r}) \cdot \vec{e}$	Krümmung von $\vec{r}(t)$: $\mathcal{K}(t) = \frac{ \vec{r}'(t) \times \vec{r}''(t) }{ \vec{r}'(t) ^3}$	
$\mathbf{y} = \mathbf{y}(\mathbf{x})$: $\mathcal{K}, \text{Radius}: \mathcal{K} = \frac{y''}{(1+y'^2)^{\frac{3}{2}}}; \rho = \frac{1}{\mathcal{K}}$	$\mathbf{y} = \mathbf{y}(\mathbf{x})$: KK-Mittelpkt. KK-Gleichung: $x_m = x - \frac{y'}{y''}(1+y'^2); y_m = y + \frac{1}{y''}(1+y'^2); (x - x_{mp})^2 + (y - y_{mp})^2 = \rho_p^2$	
$\vec{r}(t) = \begin{pmatrix} x(t) \\ y(t) \end{pmatrix}$: Krümmung \mathcal{K}	$\mathcal{K}(t) = \left \frac{x'(t)y''(t) - x''(t)y'(t)}{(x'(t)^2 + y'(t)^2)^{\frac{3}{2}}} \right $	Fehlerabschätzung $ \Delta f \text{ von } f(x, y, z) \quad \Delta f = \left \frac{\partial f}{\partial x} \Delta x \right + \left \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y \right + \left \frac{\partial f}{\partial z} \Delta z \right $
Ableitungsformel Parameterintegral: $I(x) = \int_{a(x)}^{b(x)} f(x, y) dy$, dann ist $I'(x) = \int_{a(x)}^{b(x)} \frac{\partial f(x, y)}{\partial x} dy + b'(x) f(x, b(x)) - a'(x) f(x, a(x))$		
Winkel ψ zwischen Leitstrahl und Tangente bei Polarkoordinatendarstellung $r=f(\phi)$		$\psi = \arctan \frac{r}{r'}$
Wronsky	$y_1(x) \text{ und } y_2(x) \text{ sind linear unabhängig, wenn } \exists x \in [a, b]: \det \begin{pmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y'_1(x) & y'_2(x) \end{pmatrix} \neq 0 \text{ („Fundamentalsystem“)}$	