

<div>Cheat sheet Aplikovaná matematika</div> <div>(Robert Mařík, 29. ledna 2021)</div>	
<div>Determinanty</div> <div>Determinant 2×2:</div> <div>Determinant 3×3:</div>	$\begin{vmatrix} a & b \\ c & d \end{vmatrix} = ad - bc$ $\begin{vmatrix} a & b & c \\ d & e & f \\ g & h & i \end{vmatrix} = aei - afh + bfg - bdi + cdh - ceg$
<div>Vektory, <math>\vec{a} = (a_1, a_2, a_3)</math>, <math>\vec{b} = (b_1, b_2, b_3)</math>,</div> <div>Skalární součin vektorů: <math>\vec{a} \cdot \vec{b} = a_1b_1 + a_2b_2 + a_3b_3</math></div> <div>Vektorový součin vektorů:</div> <div>Délka vektoru : <math> \vec{a}  = \sqrt{a_1^2 + a_2^2 + a_3^2}</math></div>	$\vec{a} \times \vec{b} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ a_1 & a_2 & a_3 \\ b_1 & b_2 & b_3 \end{vmatrix}$
<div>Vzorce pro derivování</div> <div>(1) <math>(c)' = 0</math></div> <div>(2) <math>(x^n)' = nx^{n-1}</math></div> <div>(3) <math>(e^x)' = e^x</math></div> <div>(4) <math>(\ln x)' = \frac{1}{x}</math></div> <div>(5) <math>(\sin x)' = \cos x</math></div> <div>(6) <math>(\cos x)' = -\sin x</math></div> <div>(7) <math>(\operatorname{tg} x)' = \frac{1}{\cos^2 x}</math></div> <div>(8) <math>(\operatorname{cotg} x)' = -\frac{1}{\sin^2 x}</math></div> <div>(9) <math>(\arcsin x)' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}</math></div>	<div>(10) <math>(\arccos x)' = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}</math></div> <div>(11) <math>(\operatorname{arctg} x)' = \frac{1}{1+x^2}</math></div> <div>1. <math>(u \pm v)' = u' \pm v'</math></div> <div>2. <math>(cu)' = cu'</math></div> <div>3. <math>(uv)' = u'v + uv'</math></div> <div>4. <math>\left(\frac{u}{v}\right)' = \frac{u'v - uv'}{v^2}</math></div> <div>5. <math>\left(u(v(x))\right)' = u'(v(x))v'(x)</math></div>
<div>Vzorce pro integrování</div> <div>(1) <math>\int dx = x + c</math></div> <div>(2) <math>\int x^n dx = \frac{x^{n+1}}{n+1} + c</math></div> <div>(3) <math>\int \frac{1}{x} dx = \ln x  + c</math></div> <div>(4) <math>\int e^x dx = e^x + c</math></div> <div>(5) <math>\int \sin x dx = -\cos x + c</math></div> <div>(6) <math>\int \cos x dx = \sin x + c</math></div>	<div>(7) <math>\int \frac{1}{\cos^2 x} dx = \operatorname{tg} x + c</math></div> <div>(8) <math>\int \frac{1}{\sin^2 x} dx = -\operatorname{cotg} x + c</math></div> <div>(9) <math>\int \frac{1}{\sqrt{1-x^2}} dx = \arcsin x + c</math></div> <div>(10) <math>\int \frac{1}{1+x^2} dx = \operatorname{arctg} x + c</math></div> <div>(11) <math>\int \frac{1}{1-x^2} dx = \frac{1}{2} \ln \left  \frac{1+x}{1-x} \right  + c</math></div>

<div>Parciální derivace</div> <div>Gradient:</div> <div>Laplaceův operátor:</div> <div>Lineární aproximace:</div> <div>Schwarzova věta:</div>	$\operatorname{grad} f = \nabla f = \left( \frac{\partial f}{\partial x}, \frac{\partial f}{\partial y}, \frac{\partial f}{\partial z} \right)$ $\nabla^2 f = \frac{\partial^2}{(\partial x)^2} f + \frac{\partial^2}{(\partial y)^2} f + \frac{\partial^2}{(\partial z)^2} f$ $f(x, y) \approx f(x_0, y_0) + \frac{\partial f(x_0, y_0)}{\partial x} (x - x_0) + \frac{\partial f(x_0, y_0)}{\partial y} (y - y_0)$ $f(x, y) \approx f(x_0, y_0) + \nabla f(x_0, y_0) \cdot (x - x_0, y - y_0)$ $\nabla f(x_0, y_0) \cdot (x - x_0, y - y_0) = 0$ $\Delta f(x_1, x_2, \dots x_n) \approx \sqrt{\left( \frac{\partial f}{\partial x_1} \Delta x_1 \right)^2 + \dots + \left( \frac{\partial f}{\partial x_n} \Delta x_n \right)^2}$ $\frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial y} = \frac{\partial}{\partial y} \frac{\partial f}{\partial x}$
<div>Vektorová analýza</div> <div>Divergence:</div> <div>Rotace:</div>	$\vec{F} = (P, Q, R) = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$ $\operatorname{div} \vec{F} = \nabla \cdot \vec{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z}$ $\operatorname{rot} \vec{F} = \nabla \times \vec{F} = \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix}$ $= \left( \frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \left( \frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k}$
<div>Slovní vyjádření</div> <div>Parciální derivace vyjadřuje rychlost s jakou se mení funkční hodnoty při změně jedné její proměnné. Též citlivost na změny ve vstupních datech.</div> <div>Gradient vyjadřuje směr a rychlost maximálního růstu sklalární veličiny.</div> <div>Divergence vektorového toku vyjadřuje intenzitu zesílení tohoto toku.</div> <div>Rotace vektorového toku vyjadřuje, zda tělesa unášená tokem mají tendenci rotovat okolo vlastní osy. Souvisí zejména s možností zavést pro dané pole sklalární potenciál.</div> <div>Všechny uvedené veličiny jsou lokální a vztahují se k danému bodu v daném čase. Pokles je záporný růst, zeslabení toku je záporné zesílení.</div>	

<div>Rovnice matematické fyziky</div> <div>Rovnice kontinuity</div> <div>Konstituční vztah</div> <div>Difuzní rovnice</div> <div>Rovnice vedení tepla</div>	$\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma - \nabla \cdot \vec{j}$ $\vec{j} = D \nabla u$ $\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma + \nabla (D \nabla u)$ $\rho c \frac{\partial T}{\partial t} = \nabla (\lambda \nabla T)$
<div>Difuzní rovnice v kartézských souřadnicích</div> <div>Budeme uvažovat diagonální difuzní koeficient. Například homogenní materiál, nebo ototropní materiál ve kterém volíme osy v souladu s materiálovými vlastnostmi.</div> <div>Obecný tvar difuzní rovnice v kartézských souřadnicích je</div> <div> <math display="block">\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma + \frac{\partial}{\partial x} \left( D_x \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left( D_y \frac{\partial u}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left( D_z \frac{\partial u}{\partial z} \right)</math> </div> <div>Stacionární případ (sledujeme stav po dosažení rovnováhy): položíme navíc <math>\frac{\partial u}{\partial t} = 0</math></div> <div>Bezzdrojový případ (stavová veličina nemůže vznikat ani zanikat): položíme navíc <math>\sigma = 0</math></div> <div>Současné homogenní materiál s lineárními materiálovými vlastnostmi (v všech místech má materiál stejné vlastnosti a ty se nemění při změně stavové veličiny): kvaziderivace</div> <div> <math display="block">\frac{\partial}{\partial x} \left( D_x \frac{\partial u}{\partial x} \right)</math> </div> <div>upravíme a použijeme druhé derivace</div> <div> <math display="block">D_x \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}</math> </div> <div>(pro ostatní proměnné analogicky)</div> <div>Izotropní materiál (materiál má ve všech směrech stejné vlastnosti): nerozlišujeme materiálové charakteristiky v jednotlivých směrech, klademe <math>D_x = D_y = D_z = D</math>.</div> <div>Pro méně dimenzí použijeme pouze odpovídající počet difuzních členů. Jednotliv0 předpoklady je možno libovolně kombinovat.</div>	

### Křivkový integrál

Vektorový zápis křivky a její derivace

$$\vec{r}(t) = \varphi(t)\vec{i} + \psi(t)\vec{j}, \quad t \in [a, b], \quad \frac{d\vec{r}}{dt} = \varphi'\vec{i} + \psi'\vec{j},$$

Křivkový integrál prvního druhu

$$ds = |d\vec{r}| = \sqrt{(\varphi')^2 + (\psi')^2} dt$$

$$\int_C f ds = \int_a^b f \sqrt{(\varphi')^2 + (\psi')^2} dt$$

V integrálu napravo jsou do funkce  $f$  za  $x$  a  $y$  dosazeny funkce  $\varphi(t)$  a  $\psi(t)$ . Analogicky pro prostorové křivky.

Křivkový integrál druhého druhu

$$\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j}, \quad \vec{F} \cdot d\vec{r} = P\varphi' dt + Q\psi' dt$$

$$\int_C \vec{F} d\vec{r} = \int_C P dx + Q dy = \int_a^b (P\varphi' + Q\psi') dt$$

V integrálu napravo jsou do složek  $P$  a  $Q$  funkce  $\vec{F}$  za  $x$  a  $y$  dosazeny funkce  $\varphi(t)$  a  $\psi(t)$ . Analogicky pro prostorové křivky.

Greenova věta

$$\oint_{\partial\Omega} \vec{F} d\vec{r} = \oint_{\partial\Omega} P dx + Q dy = \iint_{\Omega} \overbrace{\left( \frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right)}^{[\text{rot}(P\vec{i} + Q\vec{j})]_z} dx dy$$

Cirkulace  $\vec{F}$  po hranici  $\partial\Omega$

$$\oint_{\partial\Omega} -Q dx + P dy = \iint_{\Omega} \underbrace{\left( \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} \right)}_{\text{div}(P\vec{i} + Q\vec{j})} dx dy$$

Tok  $\vec{F}$  přes hranici  $\partial\Omega$

### Nezávislost integrálu na integrační cestě

$$C : \vec{r}(t) = \varphi(t)\vec{i} + \psi(t)\vec{j}, \quad t \in [a, b]$$

Následující výroky jsou ekvivalentní.

(i) Integrál  $\int_C \vec{F} d\vec{r}$  nezávisí v  $\Omega$  na integrační cestě.

(ii)  $\oint_C \vec{F} d\vec{r} = 0$  po libovolné uzavřené křivce  $C$  v  $\Omega$ .

(iii)  $\text{rot } \vec{F} = 0$

(iv) Existuje funkce  $\varphi$  s vlastností  $\nabla\varphi = \vec{F}$ .

Jsou-li tyto podmínky splněny, platí  $\int_C \vec{F} d\vec{r} = \varphi(\vec{r}(b)) - \varphi(\vec{r}(a))$ .

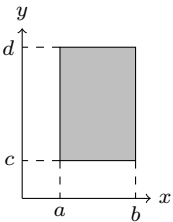
### Dvojný integrál

$$\iint_M f(x, y) dx dy \text{ resp. } \iint_M f(x, y) dA$$

(1) Integrál přes obdélník  $R = [a, b] \times [c, d]$

$$\begin{aligned} \iint_R f(x, y) dx dy &= \int_a^b \int_c^d f(x, y) dy dx \\ &= \int_c^d \int_a^b f(x, y) dx dy \end{aligned}$$

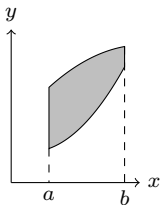
$$\iint_R f(x)g(y) dx dy = \int_a^b f(x) dx \int_c^d g(y) dy$$



(2) Oblast mezi funkcemi proměnné  $x$

$$M_1: a \leq x \leq b, \varphi(x) \leq y \leq \psi(x)$$

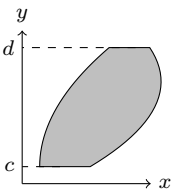
$$\iint_{M_1} f(x, y) dx dy = \int_a^b \int_{\varphi(x)}^{\psi(x)} f(x, y) dy dx$$



(3) Oblast mezi funkcemi proměnné  $y$

$$M_2: a \leq y \leq b, \varphi(y) \leq x \leq \psi(y)$$

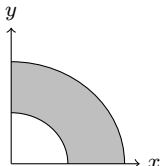
$$\iint_{M_2} f(x, y) dx dy = \int_a^b \int_{\varphi(y)}^{\psi(y)} f(x, y) dx dy$$



(4) Oblast mezi kruhy nebo kruhovými výseky

$$M_3: r_1 \leq r \leq r_2, \varphi_1 \leq \varphi \leq \varphi_2$$

$$\iint_{M_3} f(x, y) dx dy = \int_{\varphi_1}^{\varphi_2} \int_{r_1}^{r_2} f(r, \varphi) r d\varphi dr$$



### Separovatelné ODR

$$y' = \frac{dy}{dx} = f(x)g(y) \implies \begin{cases} y(x) = y_i, \text{ kde } g(y_i) = 0 \\ \int \frac{1}{g(y)} dy = C + \int f(x) dx \end{cases}$$

### Lineární operátory

$$(1) L[y_1 + y_2] = L[y_1] + L[y_2] \quad \text{a} \quad L[Cy] = CL[y]$$

$$(2) L[C_1 y_1 + C_2 y_2] = C_1 L[y_1] + C_2 L[y_2]$$

### Lineární DR 1. řádu

$$y' + a(x)y = b(x)$$

Integrační faktor:

$$e^{\int a(x) dx}$$

Rovnice vynásobená integračním faktorem:

$$(ye^{\int a(x) dx})' = e^{\int a(x) dx} b(x)$$

Obecné řešení

$$y = Ce^{-\int a(x) dx} + e^{-\int a(x) dx} \int e^{\int a(x) dx} b(x) dx$$

### Lineární autonomní systémy

$$\frac{dX}{dt} = AX$$

Má-li matice  $A$  vlastní vektor příslušný vlastní hodnotě  $\lambda$ , má soustava řešení

$$X(t) = ve^{\lambda t},$$

kde  $v$  je příslušný vlastní vektor. Toto řešení konverguje k počátku pro  $\lambda < 0$  a roste neohraničeně pro  $\lambda > 0$ .

Má-li  $A$  celkem  $n$  různých vlastních hodnot, dostaneme takto  $n$  nezávislých řešení, ze kterých díky linearitě složíme řešení obecné.

Je-li vlastní hodnota  $\lambda$  komplexní, je i příslušný vlastní vektor  $v$  komplexní a řešeními jsou reálná a imaginární část  $X(t) = ve^{\lambda t}$ , přičemž

$$\Re(e^{(\alpha+i\beta)t}) = e^{\alpha t} \cos(\beta t) \quad \text{a} \quad \Im(e^{(\alpha+i\beta)t}) = e^{\alpha t} \sin(\beta t).$$

Řešení v tomto případě oscilují a mezi konvergencí a divergencí rozhoduje znaménko  $\Re(\lambda) = \alpha$ .

Pro  $A = \begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix}$  je  $\lambda$  řešením rovnice

$$\lambda^2 - (a+d)\lambda + (ad-bc) = 0.$$

### Linearizace nelineárního autonomního systému

$$\frac{dX}{dt} = F(X)$$

$$X = (x_1, \dots, x_n)^T, \quad F(X) = (F_1(X), \dots, F_n(X))^T$$

Nechť  $X_0$  je bod takový, že  $F(X_0) = 0$ . Bud'

$J(X_0) = \left( \frac{\partial F_i(X_0)}{\partial x_j} \right)$  Jacobiho matice funkce  $F$  v bodě  $X_0$ . Je-li  $|J(X_0)| \neq 0$ , mají autonomní systémy

$$\frac{dX}{dt} = F(X) \quad \text{a} \quad \frac{dX}{dt} = J(X_0)X$$

v stejný typ stacionárního bodu  $X_0$ , pokud jsou vlastní hodnoty mimo hraniční a patologické případy (vlastní hodnoty nejsou násobné, nejsou nulové a komplexní vlastní hodnoty nemají nulové reálné části).

Lineární DR 2. řádu s konstantními koeficienty

(a) homogenní rovnice  $y'' + py' + qy = 0$

Obecné řešení je

$$y = C_1y_1 + C_2y_2,$$

kde  $y_i$  jsou libovolná lineárně nezávislá řešení.

Charakteristická rovnice:  $\lambda^2 + p\lambda + q = 0$

(1) Jsou-li  $\lambda_1, \lambda_2 \in \mathbb{R}$  dva různé reálné kořeny charakteristické rovnice, lze položit

$$y_1 = e^{\lambda_1 x}, \quad y_2 = e^{\lambda_2 x}.$$

(2) Je-li  $\lambda_1 \in \mathbb{R}$  dvojnásobným kořenem charakteristické

rovnice, lze položit

$$y_1 = e^{\lambda_1 x}, \quad y_2 = xe^{\lambda_1 x}.$$

(3) Jsou-li  $\lambda_{1,2} = \alpha \pm i\beta \notin \mathbb{R}$  dva komplexně sdružené kořeny charakteristické rovnice, lze položit

$$y_1(x) = e^{\alpha x} \cos(\beta x), \quad y_2(x) = e^{\alpha x} \sin(\beta x).$$

(b) nehomogenní rovnice  $y'' + py' + qy = f(x)$

Obecné řešení je

$$y = C_1y_1 + C_2y_2 + y_p,$$

kde  $y_1$  a  $y_2$  jsou nezávislá řešení asociované homogenní rovnice a  $y_p$  jedno řešení nehomogenní rovnice. Je-li  $f$  polynom a  $q \neq 0$ , je jedno z partikulárních řešení polynom stejného stupně.

Parametrizace běžných křivek

(1) Úsečka z  $[a_1, a_2]$  do  $[b_1, b_2]$ :

$$\begin{aligned} x &= a_1 + t(b_1 - a_1) \\ y &= a_2 + t(b_2 - a_2), \quad t \in [0, 1] \end{aligned}$$

(2) Kružnice se středem v počátku a poloměrem  $r$ :

$$\begin{aligned} x &= r \cos(t) \\ y &= r \sin(t), \quad t \in [0, 2\pi] \end{aligned}$$

(3) Část grafu funkce  $y = f(x)$  nad intervalem  $[a, b]$ :

$$\begin{aligned} x &= t \\ y &= f(t), \quad t \in [a, b] \end{aligned}$$