Cheatsheet Matematika

(Robert Mařík, 14. prosince 2023)

Funkce

- Funkce jsou zobrazení mající na vstupu a výstupu reálná čísla. Používají se k vyjádření vzájemných relací zkoumaných veličin.
- Podle toho, zda zachovávají uspořádání vzorů i pro obrazy dělíme na rostoucí, klesající a ostatní (bez monotonie).
- Podle toho, zda a jakým způsobem jsou symetrické dělíme na sudé, liché a ostatní (bez parity).
- Nejjednoduššími funkcemi jsou přímá úměrnost (násobení konstantou, y = kx) a nepřímá úměrnost (násobení převrácené hodnoty konstantou, $y = \frac{k}{n} = k\frac{1}{n}$).
- Je-li y = f(x), říkáme, že y závisí na x. Veličina y je závislá veličina, veličina x je nezávislá veličina.

Spojitost a limita (velmi zjednodušeně)

- Spojité funkce mají relativně malé změny funkčních hodnot při relativně malých změnách vstupních dat. Např. nejsou
- Limita umožňuje doplnit funkční hodnotu funkce tak, aby se stala spojitou (odstranitelná nespojitost).

Derivace

Dává do souvislosti změny závislé a nezávislé veličiny.

$$\frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}x} := \lim_{h \to 0} \frac{f(x+h) - f(x)}{h}$$

- Rychlost s jakou se mění f při změnách x
- Změna f vyvolaná jednotkovou změnou x.
- Pro f(t) je $\frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}t}$ rychlost růstu veličiny f (v čase).
- \bullet Jednotka derivace veličiny f podle x je stejná jako jednotka podílu těchto veličin.

Konečné diference

Konečné diference slouží k numerickému aproximování derivace. Slouží také k odhadu derivace funkce dané tabulkou.

Dopředná diference:
$$\frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}x} = f'(x) \approx \frac{f(x+h) - f(x)}{h}$$

Centrální diference:
$$\frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}x} = f'(x) \approx \frac{f(x+h) - f(x-h)}{2h}$$

Druhá diference:
$$\frac{\mathrm{d}^2 f}{\mathrm{d} x^2} = f''(x) \approx \frac{f(x-h) - 2f(x) + f(x+h)}{h^2}$$

Aplikace derivace

• Rovnice pro růst rychlostí úměrnou funkční hodnotě je

$$\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = kx.$$

Rovnice pro růst rychlostí úměrnou vzdálenosti od stacionárního stavu je

$$\frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = k(M - x).$$

Řešením těchto modelů je možné získat časový průběh hledané funkce.

• Lineární aproximace funkce f v okolí bodu x_0 je

$$f(x) \approx f(x_0) + \frac{df(x_0)}{dx}(x - x_0).$$

- Okamžitá rychlost. Derivace vystupuje všude tam, kde nestačí průměrná rychlost, ale požadujeme rychlost okamžitou. Je proto v matematické formulace naprosté většiny fyzikálních zákonů, pokud se nechceme specializovat pouze na děje probíhající konstantními rychlostmi (jako ve středoškolské fyzice).
- Rovnice vedení tepla (pro parciální derivace) obsahuje časové i prostorové derivace, protože teplo se šíří v prostoru a teplota v daném místě se při vedení tepla mění s
- Řešení rovnice f(x) = 0 je možno provést iteracemi

$$x_{n+1} = x_n - \frac{f(x_n)}{f'(x_n)},$$

kde $f'(x_n) = \frac{\mathrm{d}f(x_n)}{\mathrm{d}x}$ je derivace v bodě x_n a iterační proces začne v nepříliš špatném počátečním odhadu řešení x_0 (Newtonova metoda). Každý jeden krok metody zdvojnásobí počet desetinných míst při přibližném řešení rovnice.

Vzorce pro derivování

- (1) (c)' = 0
- (2) $(x^n)' = nx^{n-1}$
- (3) $(e^x)' = e^x$
- $(4) (\ln x)' = \frac{1}{-1}$
- $(5) (\sin x)' = \cos x$
- $(6) (\cos x)' = -\sin x$
- (7) $(\operatorname{tg} x)' = \frac{1}{\cos^2 x}$
- 2. (cu)' = cu'3. (uv)' = u'v + uv'
- (8) $(\cot x)' = -\frac{1}{\sin^2 x}$
- 4. $\left(\frac{u}{u}\right)' = \frac{u'v uv'}{u^2}$

1. $(u \pm v)' = u' \pm v'$

(9)
$$(\arcsin x)' = \frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$$

5.
$$(u(v(x)))' = u'(v(x))v'(x)$$

(10) $(\arccos x)' = -\frac{1}{\sqrt{1-x^2}}$

(11) $(\operatorname{arctg} x)' = \frac{1}{1 + r^2}$

Neurčitý integrál

Neurčitý integrál je opak derivace, kdy z rychlosti změny určíme časový průběh měnící se veličiny. Je dána až na aditivní konstantu související s výchozím stavem. Píšeme

$$\int f(x) \, \mathrm{d}x = F(x),$$

kde F(x) je funkce splňující $\frac{dF}{dx} = f(x)$.

Vzorce pro integrování

(1)
$$\int dx = x + c$$
(2)
$$\int x^n dx = \frac{x^{n+1}}{n+1} + c$$
(3)
$$\int \frac{1}{x} dx = \ln|x| + c$$
(6)
$$\int \frac{1}{\sin^2 x} dx = -\cos x + c$$
(7)
$$\int \frac{1}{\cos^2 x} dx = -\cos x + c$$
(8)
$$\int \frac{1}{\sin^2 x} dx = -\cos x + c$$

$$(4) \int_{-\infty}^{\infty} e^x dx = e^x + c$$

(3)
$$\int \frac{1}{x} dx = \ln|x| + c$$

(4) $\int e^x dx = e^x + c$
(5) $\int \sin x dx = -\cos x + c$
(9) $\int \frac{1}{\sqrt{1 - x^2}} dx = \arcsin x + c$
(10) $\int \frac{1}{1 + x^2} dx = \arctan x + c$

$$\int \sin x \, dx = -\cos x + \epsilon$$

(6)
$$\int \cos x \, dx = -\cos x + c$$
 (11)
$$\int \frac{1}{1 - x^2} \, dx = \frac{1}{2} \ln \left| \frac{1 + x}{1 - x} \right| + c$$

Určitý Newtonův integrál

Newtonův integrál je opak derivace, kdy z rychlosti změny a z časového intervalu určíme změnu veličiny na daném intervalu. Na rozdíl od neurčitého integrálu je určitý integrál dán jednoznačně a není nutná informace o počátečním stavu. Počítáme vztahem

$$\int_{a}^{b} f(x) dx = F(b) - F(a),$$

kde F(x) je funkce splňující $\frac{dF}{dx} = f(x)$.

Určitý Riemmannův integrál

Riemmannův integrál umožňuje vypočítat součet nekonečné mnoha malých příspěvků k aditivní veličině. V praxi náhrada za nemožnost použít násobení v případě nekonstantních parametrů. Například dráha pohybu je rychlost násobená časem v případě pohybu konstantní rychlostí. V případě pohybu nekonstantní rychlostí je dráha místo součinu integrál rychlosti jako funkce

Riemmannův integrál se počítá stejně jako Newtonův.

Autonomní DR 1. řádu

$$\frac{\mathrm{d}y}{\mathrm{d}t} = f(y)$$

Konstantních řešení je tolik, kolik je nulových bodů funkce f(y).

Stabilní konstantní řešení jsou v bodech, kde je funkce f klesající.

Netabilní konstantní řešení jsou v bodech, kde je funkce f rostoucí.

Vektory,
$$\vec{a} = (a_1, a_2, a_3), \vec{b} = (b_1, b_2, b_3),$$

Skalární součin vektorů $\vec{a} \cdot \vec{b} = a_1b_1 + a_2b_2 + a_3b_3$

Vektorový součin vektorů

$$ec{a} imes ec{b} = egin{vmatrix} ec{i} & ec{j} & ec{k} \ a_1 & a_2 & a_3 \ b_1 & b_2 & b_3 \end{bmatrix}$$

Délka vektoru
$$|\vec{a}| = \sqrt{a_1^2 + a_2^2 + a_3^2}$$

Matice

Součin matice a sloupcového vektoru je lineární kombinace sloupců matice, kdy koeficienty jsou komponentami vektoru.

$$\begin{pmatrix} 5 & 2 \\ -3 & 1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 22 \\ 15 \end{pmatrix} = 22 \begin{pmatrix} 5 \\ -3 \end{pmatrix} + 15 \begin{pmatrix} 2 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 140 \\ -51 \end{pmatrix}$$

Determinanty

Determinant 2×2

$$\begin{vmatrix} a & b \\ c & d \end{vmatrix} = ad - bc$$

Determinant 3×3

$$\begin{vmatrix} a & b & c \\ d & e & f \\ g & h & i \end{vmatrix} = aei - afh + bfg - bdi + cdh - ceg$$

Matice rotace pootočí bod nebo vektor o úhel θ proti směru hodinových ručiček. Inverze je pootočení o $-\theta$.

$$R(\theta) = \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$$

Zobrazení dané maticcí A má v souřadnicích pootočených o θ proti směru hodinových ručiček matici $R(-\theta)AR(\theta)$.

Vlastní čísla a vektory

Vlastní vektory jsou vektory, které se zobrazí do stejného směru, poměr délek je vlastní číslo. Tj. vektor \vec{u} je vlastním vektorem matice A příslušným vlastnímu číslu λ , pokud platí

$$A\vec{u} = \lambda \vec{u}$$
.

Všechna vlastní čísla najdeme jako kořeny rovnice

$$|A - \lambda I| = 0.$$

Symetrická pozitivně definitní matice má tolik reálných vlastních čísel, kolik je její dimenze.

Je-li λ vlastní číslo, je vlastní vektor řešení rovnice

$$(A - \lambda I)\vec{u} = 0.$$

Vlastní směry pro dřevo odpovídají anatomickým směrům dřeva. V těchto směrech má odezva na podnět stejný směr jako podnět. Poměr velikosti odezvy a velikosti podnětu je roven vlastnímu číslu. Například pro difuzi vody je největší vlastní číslo v podélném směru, protože v tomto směru vede dřevo vodu nejlépe.

Rovnice kontiuity vyjadřuje celkovou bilanci stavové veličiny a nárůst množství způsobený přítomností zdrojů a změnami v toku přenášejícího tuto stavovou veličinu.

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma - \nabla \cdot \vec{j}$$

 $u \dots$ stavová veličina

 $\frac{\partial u}{\partial t}$... rychlost růstu stavové veličiny

 σ ... vydatnost zdrojů stavové velčiny

 \vec{j} ... tok stavové veličiny

 $-\nabla \cdot \vec{\jmath} \dots$ úbytek toku stavové veličiny (záporně vzatá divergence toku)

Difuzní rovnice je rovnice kontinuty doplněná předpokladem, že tok je úměrný záporně vzatému gradientu stavové veličiny.

$$\vec{\jmath} = -D\nabla \vec{u}$$

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma + \nabla \cdot \left(D \nabla u \right)$$

Difuzní rovnice v kartézských souřadnicích

Budeme uvažovat diagonální difuzní koeficient. Například homogenní materiál, nebo otrotropní materiál ve kterém volíme osy v souladu s materiálovými vlastnostmi.

Obecný tvar difuzní rovnice v kartézských souřadnicích je

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sigma + \frac{\partial}{\partial x} \left(D_x \frac{\partial u}{\partial x} \right) + \frac{\partial}{\partial y} \left(D_y \frac{\partial u}{\partial y} \right) + \frac{\partial}{\partial z} \left(D_z \frac{\partial u}{\partial z} \right).$$

Ve stacionárním případě (sledujeme stav po dosažení rovnováhy) položíme navíc $\frac{\partial u}{\partial t} = 0$.

Pro bezzdrojový případ (stavová veličina nemůže vznikat ani zanikat) položíme navíc $\sigma=0.$

Studujeme-li materiál současně homogenní a s lineárními materiálovými vlastnostmi (v všech místech má materiál stejné vlastnosti a ty se nemění při změně stavové veličiny), potom kvaziderivace

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(D_x \frac{\partial u}{\partial x} \right)$$

upravíme a použijeme druhé derivace

$$D_x \frac{\partial^2 u}{\partial x^2}$$

(a pro ostatní proměnné analogicky).

U izotropního materiálu (má ve všech směrech stejné vlastnosti) nerozlišujeme materiálové charakteristiky v jednolivých směrech, klademe $D_x = D_y = D_z = D$.

Pro méně dimenzí použijeme pouze odpovídající počet difuzních členů. Jednotlivé předpoklady je možno libovolně kombinovat.