

$\mathbf{u} = \frac{d\mathbf{r}}{dt}$  ; ..... Rychlost pro stanovení zrychlení a transformací zrychlení

$a_x = \frac{du_x}{dt}$ ;  $a_y = \frac{du_y}{dt}$ ;  $a_z = \frac{du_z}{dt}$  Derivace rychlosti podle „univerzálního“ tempa „t“, které se nachází ve všech třech dimenzích času jako jednotné tempo odvíjení času do tří složek prostoru x,y,z.

Ovšem derivace rychlosti podle „složek veličiny čas“ ( $t_1=t_x$ ;  $t_2=t_y$ ;  $t_3=t_z$ ) s různými tempy odvíjení času „t“ v jeho časových složkách ( $t_x$ ;  $t_y$ ;  $t_z$ )

pro  $a_x = \frac{du_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt^2}$  bude řešení podle složek času :

$$a_x = \frac{du_x}{dt_x} = \frac{d^2x}{dt_x \cdot dt_x}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt_y} = \frac{d^2x}{dt_y \cdot dt_x}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt_z \cdot dt_x}$$

$$a_x = \frac{du_x}{dt_x} = \frac{d^2x}{dt_x \cdot dt_y}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt_y} = \frac{d^2x}{dt_y \cdot dt_y}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt_z \cdot dt_y}$$

$$a_x = \frac{du_x}{dt_x} = \frac{d^2x}{dt_x \cdot dt_z}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt_y} = \frac{d^2x}{dt_y \cdot dt_z}; \quad a_x = \frac{du_x}{dt} = \frac{d^2x}{dt_z \cdot dt_z}$$

V matici vypadnou 3 shodné případy ... a možná vypadnou další, když .... (?)

pro  $a_y = \frac{du_y}{dt} = \frac{d^2y}{dt^2}$  bude : .....obdobně

a pro  $a_z = \frac{du_z}{dt} = \frac{d^2z}{dt^2}$  bude : .....také obdobně

## Matematický popis

Definice Laplaceova operátoru zapsaná pomocí [operátoru nabla](#), resp. pomocí operátorů [divergence](#) a [gradientu](#), má tvar

$$\Delta = \nabla^2 = \nabla \cdot \nabla = \text{div grad}$$

Ačkoliv je tato definice nezávislá na soustavě souřadnic, zpravidla se zapisuje speciálně v [kartézských souřadnicích](#) jako

$$\Delta = \sum_{i=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_i^2}$$

v [n-rozměrném prostoru](#), nebo speciálně

$$\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$$

v prostoru trojrozměrném.

Důležitým speciálním případem **Laplaceova operátoru** je jeho vyjádření v **Minkowského čtyřrozměrném prostoru**, které se často používá v **teorii relativity** při popisu dějů v **časoprostoru**. Toto vyjádření se nazývá **d'Alembertův operátor**, značí se symbolem  $\square$  a má hodnotu

$$\square = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2}.$$

### Vyjádření v různých soustavách souřadnic

Následující vztahu udávají hodnotu **Laplaceova operátoru** v nejrůznějších **souřadných soustavách** v trojrozměrném prostoru. Je-li **funkce**  $f$  **skalární pole** v daných souřadnicích, pak platí

Ve **válcových souřadnicích**:

$$\Delta f = \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} \left( r \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \frac{\partial^2 f}{\partial \theta^2} + \frac{\partial^2 f}{\partial z^2}.$$

Ve **sférických souřadnicích**:

$$\Delta f = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial f}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2},$$

nebo ekvivalentní tvar ve **sférických souřadnicích**

$$\Delta f = \frac{1}{r} \frac{\partial^2}{\partial r^2} (rf) + \frac{1}{r^2 \sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial f}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{r^2 \sin^2 \theta} \frac{\partial^2 f}{\partial \varphi^2}.$$

Používáme-li obecně **ortogonální souřadnice**  $x_1, x_2, x_3$ , jejíž **Laméovy koeficienty** jsou po řadě  $h_1, h_2, h_3$ , je vyjádření **Laplaceova operátoru**

$$\Delta f = \frac{1}{h_1 h_2 h_3} \left( \frac{\partial}{\partial x_1} \left( \frac{h_2 h_3}{h_1} \frac{\partial f}{\partial x_1} \right) + \frac{\partial}{\partial x_2} \left( \frac{h_1 h_3}{h_2} \frac{\partial f}{\partial x_2} \right) + \frac{\partial}{\partial x_3} \left( \frac{h_1 h_2}{h_3} \frac{\partial f}{\partial x_3} \right) \right)$$

Ve zcela **obecných souřadnicích** (viz také **Souřadnicový zápis vektorů**) se pak **Laplaceův operátor** zapíše jako **divergence gradientu**, tedy

$$\Delta f = (f_{;i} g^{ik})_{;k} = f^{;k}_{;k}$$

### Definice

O funkci  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  říkáme, že má v bodě  $A = [a_1, a_2, \dots, a_n]$  parciální derivaci podle  $x_1$ , pokud existuje vlastní limita

$$\frac{\partial f}{\partial x_1} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x_1 + h, x_2, \dots, x_n) - f(x_1, x_2, \dots, x_n)}{h}$$

Podobně lze v daném bodě určit parciální derivaci pro libovolné  $x_i$ , tzn.

$$\frac{\partial f}{\partial x_i} = \lim_{h \rightarrow 0} \frac{f(x_1, x_2, \dots, x_i + h, \dots, x_n) - f(x_1, x_2, \dots, x_i, \dots, x_n)}{h}$$

Parciální derivaci funkce  $f$  podle  $x_i$  v bodě  $A$  zapisujeme

$$\frac{\partial f}{\partial x_i}(A), \frac{\partial f}{\partial x_i}(a_1, a_2, \dots, a_n), f_{x_i}(A), f_{x_i}(a_1, a_2, \dots, a_n) \quad \text{nebo také } f'_{x_i}(a_1, a_2, \dots, a_n).$$

Při určování parciálních derivací platí všechna pravidla jako při určování obyčejných derivací.

### Geometrická interpretace



Grafická interpretace parciální derivace.

Geometrický význam parciálních derivací lze demonstrovat na funkci dvou proměnných  $z = f(x, y)$ . Tuto funkci lze chápat jako plochu ve třírozměrném prostoru. Parciální derivace v daném bodě  $[x_0, y_0]$ , v němž má funkce hodnotu  $z_0 = f(x_0, y_0)$ , odpovídají směrnícím tečen ve směru jednotlivých souřadnicových os. Směrnici tečny  $t_1$  tedy získáme jako parciální derivaci podle  $x$ , tzn.  $\text{tg} \alpha = f_x(x_0, y_0)$ , a podobně pro směrnici tečny  $t_2$  dostaneme  $\text{tg} \beta = f_y(x_0, y_0)$ .

### Derivace vyšších řádů

Parciální derivace  $\frac{\partial f}{\partial x_i}$  podle proměnné  $x_i$  představuje opět funkci, kterou lze znovu derivovat (podle libovolné proměnné), tzn.  $\frac{\partial}{\partial x_j} \frac{\partial f}{\partial x_i} = \frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_i}$ .

Obdobným způsobem lze získat také parciální derivace vyšších řádů. Např. derivací smíšené derivace druhého řádu  $\frac{\partial^2 f}{\partial x \partial y}$  podle  $x$  dostaneme  $\frac{\partial^3 f}{\partial x^2 \partial y}$ .

V obecném případě je hodnota vyšší parciální derivace závislá na pořadí, v jakém jsou jednotlivé derivace prováděny, např.  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_1 \partial x_2}$  bude v obecném případě různé od  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_2 \partial x_1}$ .

## [\[editovat\]](#) Smíšené derivace

Pokud derivujeme podle stejných souřadnic, dostaneme (podobně jako v případě funkce jedné proměnné)  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_i^2}$ . Pokud jsou však souřadnice  $x_i, x_j$  různé, dostaneme tzv. **smíšené derivace**, tedy  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_i}$ .

### Záměnnost smíšených derivací

Pokud jsou smíšené derivace  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_i}$  a  $\frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j}$  v bodě  $[x_1, x_2, \dots, x_n]$  [spojité](#), pak jsou si v tomto bodě rovny, tzn.

$$\frac{\partial^2 f}{\partial x_j \partial x_i} = \frac{\partial^2 f}{\partial x_i \partial x_j}$$

V takovém případě hovoříme o záměnnosti smíšených derivací. Podmínka spojitosti funkce a jejích derivací je ve [fyzice](#) obvykle splněna, takže záměna pořadí parciálních derivací je často používána.

Větu o záměnnosti smíšených derivací lze za obdobných předpokladů aplikovat také na derivace vyšších řádů. Jsou-li totiž všechny parciální derivace  $r$ -tého řádu v bodě  $A$  spojité,

potom jsou si rovny všechny parciální derivace  $r$ -tého řádu, které se liší pouze v pořadí derivování. Tedy např. pro funkci dvou proměnných  $x$  a  $y$  platí

$$\frac{\partial^r f(x, y)}{\partial x^m \partial y^n} = \frac{\partial^r f(x, y)}{\partial y^n \partial x^m} = \frac{\partial^r f(x, y)}{\partial x \partial y^n \partial x^{m-1}} = \frac{\partial^r f(x, y)}{\partial x \partial y^{n-2} \partial x^{m-1} \partial y^2} = \dots$$

kde  $r = m + n$ .

## Derivace složených funkcí

Mějme funkci  $z = h(u_1, u_2, \dots, u_n)$ , kde  $u_i = f_i(x_1, x_2, \dots, x_n)$  pro  $i = 1, 2, \dots, n$ . Necht' funkce  $f_i$  jsou v bodě  $A = [a_0, a_1, \dots, a_n]$  diferencovatelné a funkce  $h$  je diferencovatelná v odpovídajícím bodě  $V = [v_1, v_1, \dots, v_n] = [f_1(a_1, a_2, \dots, a_n), f_2(a_1, a_2, \dots, a_n), \dots, f_n(a_1, a_2, \dots, a_n)]$ . Za těchto podmínek je také složená funkce  $h(f_1(x_1, x_2, \dots, x_n), f_2(x_1, x_2, \dots, x_n), \dots, f_n(x_1, x_2, \dots, x_n))$  diferencovatelná v bodě  $[a_1, a_2, \dots, a_n]$ , přičemž

$$\frac{\partial z}{\partial x_i} = \frac{\partial z}{\partial u_1} \frac{\partial u_1}{\partial x_i} + \frac{\partial z}{\partial u_2} \frac{\partial u_2}{\partial x_i} + \dots + \frac{\partial z}{\partial u_n} \frac{\partial u_n}{\partial x_i}$$

pro  $i = 1, 2, \dots, n$ .

Při výpočtu derivací vyšších řádů je nutné zohlednit závislost derivací  $\frac{\partial z}{\partial u_i}$  na  $x_k$ .

Speciálním případem složené funkce je  $z = h(x, y, u)$ , kde  $u = g(x, y)$ . Pro parciální derivace pak dostáváme

$$\begin{aligned} \frac{\partial z}{\partial x} &= \frac{\partial h}{\partial x} + \frac{\partial h}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x} \\ \frac{\partial z}{\partial y} &= \frac{\partial h}{\partial y} + \frac{\partial h}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial y} \end{aligned}$$


## Vlastnosti

- Zvláštním případem funkce více proměnných je funkce jedné proměnné, tzn.  $f(x)$ . Parciální derivace je v takovém případě rovna obyčejné derivaci, tzn.

$$\frac{\partial f}{\partial x} = \frac{df}{dx}$$

- Je-li funkce  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$  v bodě  $[a_1, a_2, \dots, a_n]$  diferencovatelná, je v tomto bodě také spojitá.

$$\frac{dy}{dx} = \frac{\frac{dy}{dt}}{\frac{dx}{dt}} = \frac{dy}{dt} \frac{dt}{dx}$$

<p><b>Vojta Hála</b></p> <p>Založen: 06. 06. 2004 Příspěvky: 580 Bydliště: Žižkov</p>	<p>☐ Zaslal: čt, 14. prosinec 2006, 11:38    Předmět:</p> <p style="text-align: right;"></p> <hr/> <p><b>Vojta Hála napsal:</b></p> <div style="border: 1px solid gray; padding: 5px; margin: 5px 0;"> <p>Takže "1+1=2" se nedá dokázat. Dá se dokázat, že "jedna hruška a jedna hruška jsou dvě hrušky", to jistě.</p> </div> <p>Jak jsem si to s odstupem po sobě přečetl, nápadně mi to připomnělo rovnici s operátory jako je třeba <a href="#">Schrödingerova rovnice</a>. Obě strany jsou tam zprava násobené <math>\psi</math> a tady jsou jakoby obě strany násobené hruškou. :-) Takže číslo. :-) Takže číslo, to je vlastně takový abstraktní operátor, který v podstatě nemá smysl sám o sobě, ale teprve když řekneme, čeho je tolik. Stejně jako operátor nabla například: <math>\nabla = \partial/\partial x + \partial/\partial y + \partial/\partial z</math>. Samo o sobě je to jen symbol, operátor. Teprve když ho zprava vynásobíme nějakou funkcí (necháme ho působit), dostaneme něco smysluplného.  <math>\nabla\psi = \partial\psi/\partial x + \partial\psi/\partial y + \partial\psi/\partial z</math> Což samozřejmě nic nemění na tom, že můžeme dělat matematické prostocviky i se samotnými operátory (počítáme spektrum, komutátory apod.) stejně jako můžeme počítat se samotnými čísly a zjistit tak něco zajímavého o skutečné situaci, kterou ty operátory/čísla popisují.</p>
---	--

Z tohoto dokumentu-listu , který jsem si odněkud opsal ....

Similar to last time, but now take  $u \in C^2[(\mathbb{R}/\mathbb{Z})^n \times \mathbb{R}]$  and we have:

$$\Delta u - \partial_t^2 u = 0, \quad E(0) = \delta \ll 1 \tag{1}$$

where, as before we have:

$$E(t) = \frac{1}{2} \int_{(0,1)^n} \left\{ \left( \frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 + \sum \left( \frac{\partial u}{\partial x_i} \right)^2 \right\} dx$$

where  $(0, 1)^n = (0, 1) \times \dots \times (0, 1)$  denotes the  $n$ -cube and  $dx$  is the surface measure on  $(0, 1)^n$ . We are required to disprove that (1)  $\Rightarrow$  the energy evolves into  $E = 1$  (where again we have chosen convenient units). It follows that:

$$\frac{dE}{dt} = \int_{(0,1)^n} \left\{ \frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} + \sum \frac{\partial^2 u}{\partial t \partial x_i} \frac{\partial u}{\partial x_i} \right\} dx = \int_{(0,1)^n} \frac{\partial}{\partial x_i} \left( \frac{\partial u}{\partial t} \frac{\partial u}{\partial x_i} \right) dx$$

where we have used (1). A quick application of the divergence theorem and noting  $u \in C^2[(\mathbb{R}/\mathbb{Z})^n \times \mathbb{R}]$  it follows that:

$$\frac{dE}{dt} = 0$$

Given  $E(0) = \delta \ll 1$ , we have disproved the proposition stated earlier.  $\square$

As a corollary, we conclude that AWT stands for Arm Waving Twaddle.

... jsem si tu připravil parciální derivace a ...a poprosil bych dobré lidi, dobré matematiky k ověření a o dopsání otazníků podle pravidel matematiky ( ale i podle mého přání a to do prosté symboliky „x“ se má k „t“ >tak a tak< )

... pomůžte mi s tím někdo ?

$$\frac{\partial u}{\partial x} = \frac{x}{t} \cdot \frac{1}{x} = \frac{1}{t} \quad ; \quad \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 = \frac{x^2}{t^2} \cdot \frac{1}{x^2} = \frac{1}{t^2} \quad ; \quad \frac{\partial^2 u}{\partial^2 t} = \frac{x}{t} \cdot \frac{1}{t} = \frac{x}{t^2} \quad ; \quad \left( \frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 = \frac{x^2}{t^2} \quad ; \quad \frac{\partial u}{\partial t} = \frac{x}{t}$$

$$\left( \frac{\partial u}{\partial t} \right)^2 \cdot dx = ? \quad ; \quad \left( \frac{\partial u}{\partial x} \right)^2 \cdot dx = ? \quad ; \quad \left( \frac{\partial u}{\partial t} \cdot \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \right) \cdot dx = ? \quad ; \quad \left( \frac{\partial^2 u}{\partial t \cdot \partial x} \cdot \frac{\partial u}{\partial x} \right) \cdot dx = ? \quad ; \quad \frac{\partial}{\partial x} \left( \frac{\partial u}{\partial t} \cdot \frac{\partial u}{\partial x} \right) \cdot dx = ?$$

JN, 03.01.2007

$$m \frac{d^2 x_1}{d t_1^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_1}{d t_2^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_1}{d t_3^2}$$

$$m \frac{d^2 x_2}{d t_3^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_2}{d t_1^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_2}{d t_2^2}$$

$$m \frac{d^2 x_3}{d t_2^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_3}{d t_3^2} \quad ; \quad m \frac{d^2 x_3}{d t_1^2}$$

**matice derivací vektorů síly v čase a prostoru**