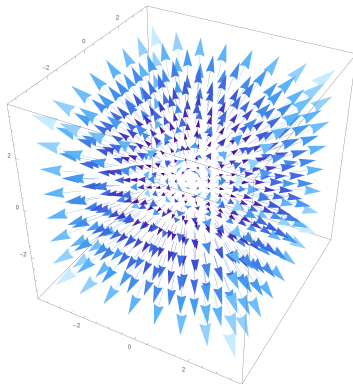
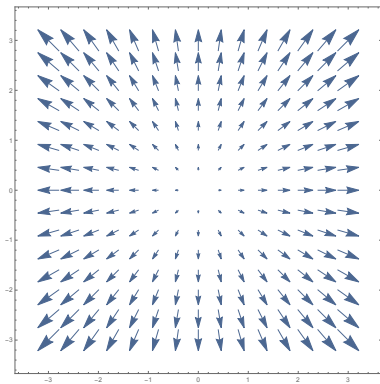


KAPITOLA 7

INTEGRÁLNÍ VĚTY

7.1 Vektorové pole

Je-li \mathbf{f} vektorová funkce n reálných proměnných definovaná na množině $\Omega \subset \mathbb{R}^n$, pak můžeme $\mathbf{f}(\mathbf{x}) = (f_1(\mathbf{x}), \dots, f_n(\mathbf{x}))$ chápat jako vektor s počátečním bodem $\mathbf{x} = (x_1, \dots, x_n)$. Vektorová funkce \mathbf{f} tak určuje tzv. **vektorové pole** na množině Ω . Můžeme si například představit, že vektor udává směr a rychlost proudění kapaliny v daném bodě, intenzitu gravitačního nebo elektrostatického pole apod. V dalším budeme ztotožňovat vektorové pole s vektorovou funkcí, která ho popisuje.



7.2 Nezávislost křivkového integrálu

2. druhu na cestě

Z prvního semestru známe pojem **úplný diferenciál funkce více proměnných**,

$$dU = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial x} dx + \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial y} dy + \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial z} dz,$$

který udává celkový přírůstek dané funkce U odpovídající změně souřadnic o (dx, dy, dz) .

Představme si, že hledáme křivkový integrál druhého druhu

$$\int_c \mathbf{f} ds = \int_c f_1 dx + f_2 dy + f_3 dz$$

a zrovna máme to štěstí, že složky f_1, f_2, f_3 jsou derivacemi jedné a té samé funkce U podle x, y, z . Pak je


$$\int_c \mathbf{f} ds = \int_c \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial x} dx + \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial y} dy + \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial z} dz = \int_c dU.$$

To znamená, že jdeme po dané křivce a sčítáme přírůstky funkce U , čímž získáme celkovou změnu U .

Je-li \mathbf{a} počáteční bod a \mathbf{b} koncový bod dané křivky \mathcal{C} a $\mathbf{f} = (f_1, f_2, f_3)$ je spojitá funkce, pro kterou platí

$$f_1(\mathbf{x}) = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial x}, \quad f_2(\mathbf{x}) = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial y}, \quad f_3(\mathbf{x}) = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial z}, \quad (7.1)$$

neboli $\mathbf{f}(\mathbf{x}) = \text{grad } U(\mathbf{x})$, potom


$$\begin{aligned} \int_{\mathcal{C}} \mathbf{f} \, d\mathbf{s} &= \int_{\mathcal{C}} f_1 \, dx + f_2 \, dy + f_3 \, dz = \int_{\mathcal{C}} dU = \\ &= U(\mathbf{b}) - U(\mathbf{a}). \end{aligned} \quad (7.2)$$

Místo výpočtu křivkového integrálu 2. druhu tedy v takovém případě stačí nalézt funkci U a jen do ní dosadit krajní body křivky. **Funkce U se nazývá potenciál vektorového pole f** a toto vektorové pole se nazývá **potenciálové**.

Vztah (7.2) zároveň znamená, že v potenciálovém poli křivkový integrál 2. druhu – tedy práce – nezávisí na cestě, ale jen na hodnotě potenciálu počátečním a koncovém bodě.

Je-li speciálně křivka \mathcal{C} uzavřená, tedy koncový bod splývá s počátečním, což značíme kolečkem přes integrační znak, tak

$$\oint_{\mathcal{C}} \mathbf{f} \, d\mathbf{s} = U(\mathbf{a}) - U(\mathbf{a}) = 0.$$

Jinými slovy:

Je-li vektorové pole \mathbf{f} potenciálové, pak křivkový integrál nezávisí na cestě a je roven

$$\int_{\mathcal{C}} \mathbf{f} \, d\mathbf{s} = U(\mathbf{b}) - U(\mathbf{a}). \quad (7.3)$$

Pro libovolnou uzavřenou křivku \mathcal{C} navíc platí:

$$\oint_{\mathcal{C}} \mathbf{f} \, d\mathbf{s} = 0. \quad (7.4)$$



Definice 1. Vektorové pole

$$\mathbf{f}(\mathbf{x}) = \mathbf{f}(x_1, x_2, \dots, x_n) = (f_1(\mathbf{x}), f_2(\mathbf{x}), \dots, f_n(\mathbf{x}))$$

se nazývá **potenciálové na otevřené množině** $\Omega \subset \mathbb{R}^n$,
jestliže existuje taková skalární funkce $U(\mathbf{x})$, že na Ω platí:

$$\mathbf{f}(\mathbf{x}) = \text{grad } U(\mathbf{x}), \quad (7.5)$$

$$\text{tj. } f_1(\mathbf{x}) = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial x_1}, \dots, f_n(\mathbf{x}) = \frac{\partial U(\mathbf{x})}{\partial x_n}.$$

Funkce $U(\mathbf{x})$ se nazývá **potenciál vektorového pole** $\mathbf{f}(\mathbf{x})$.

Viděli jsme, že pro potenciálové pole platí (7.3) a (7.4). Vektorové pole splňující podmínku (7.4) se nazývá **konzervativní**. Lze dokázat, že **vektorové pole je potenciálové na množině Ω právě tehdy, když je konzervativní**. Existence potenciálu, nezávislost křivkového integrálu na cestě a nulová práce po uzavřené křivce jsou tedy ekvivalentní.



Jak zjistíme, že potenciál existuje?

Je-li vektorové pole potenciálové na množině Ω a má na této množině spojitě parciální derivace, potom existují druhé derivace potenciálu U a jak víme z Calculu 1, nezáleží na pořadí derivování, tedy:

$$\frac{\partial^2 U}{\partial x_i \partial x_j} = \frac{\partial^2 U}{\partial x_j \partial x_i}.$$

Pro každé $i, j = 1, 2, \dots, n$ tedy platí:

$$\frac{\partial f_j(\mathbf{x})}{\partial x_i} = \frac{\partial^2 U(\mathbf{x})}{\partial x_i \partial x_j} = \frac{\partial^2 U(\mathbf{x})}{\partial x_j \partial x_i} = \frac{\partial f_i(\mathbf{x})}{\partial x_j},$$

tedy

$$\frac{\partial f_j}{\partial x_i}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_i}{\partial x_j}(\mathbf{x}). \quad (7.6)$$

Jestliže pro nějakou dvojici indexů i, j podmínka (7.6) neplatí, pak potenciál neexistuje. Proto říkáme, že se jedná o nutnou podmínku existence potenciálu. Je-li navíc daná množina jednoduše souvislá (zhruba řečeno: nejsou v ní žádné díry), pak je podmínka (7.6) také postačující, neboli zaručuje existenci potenciálu.

Ověření existence potenciálu:

Má-li vektorové pole \mathbf{f} na jednoduše souvislé množině Ω spojitě parciální derivace, potom platí:

➔ V rovině \mathbb{R}^2 :

\mathbf{f} je potenciálové právě tehdy, když platí:

$$\frac{\partial f_1}{\partial y}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_2}{\partial x}(\mathbf{x}). \quad (7.7)$$

➔ V prostoru \mathbb{R}^3 :

\mathbf{f} je potenciálové právě tehdy, když platí:

$$\frac{\partial f_1}{\partial y}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_2}{\partial x}(\mathbf{x}), \quad \frac{\partial f_1}{\partial z}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_3}{\partial x}(\mathbf{x}), \quad (7.8)$$

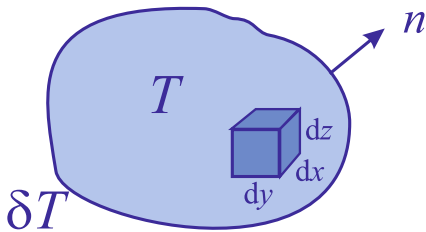
$$\frac{\partial f_2}{\partial z}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_3}{\partial y}(\mathbf{x}).$$



7.3 Gaussova věta a její využití

Věta 1 (Gaussova). Necht' $H \subset \mathbb{R}^3$ je omezená, uzavřená, souvislá množina, jejíž hranice ∂T je uzavřená plocha orientovaná vnějším normálovým polem. Necht' $G \subset \mathbb{R}^3$ je otevřená souvislá množina taková, že $T \subset G$ a necht' \mathbf{f} je spojitě diferencovatelné vektorové pole na oblasti G . Pak platí rovnost:

$$\int_{\partial T} \mathbf{f} d\mathbf{S} = \iiint_T \operatorname{div} \mathbf{f}(x, y, z) dx dy dz. \quad (7.9)$$

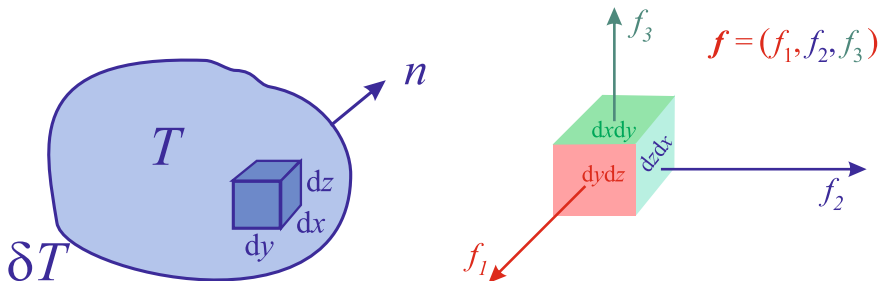


Divergence funkce \mathbf{f} :

$$\operatorname{div} \mathbf{f} = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z}$$

Gaussova věta udává vztah mezi plošným integrálem po uzavřené ploše a trojným integrálem přes oblast, kterou tato plocha ohraničuje.

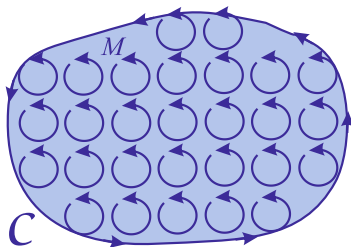
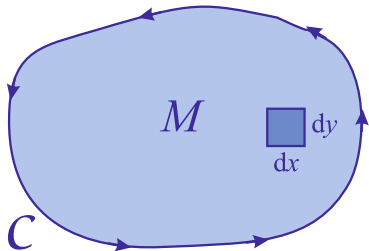
$$\begin{aligned}
 \int_{\partial T} \mathbf{f} d\mathbf{S} &= \iiint_T (\mathbf{d}f_1 \, dy \, dz + \mathbf{d}f_2 \, dz \, dx + \mathbf{d}f_3 \, dx \, dy) = \\
 &= \iiint_T \left(\frac{\partial f_1}{\partial x} \, dy \, dz + \frac{\partial f_2}{\partial y} \, dz \, dx + \frac{\partial f_3}{\partial z} \, dx \, dy \right) = \\
 &= \iiint_T \left(\frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z} \right) dx \, dy \, dz = \\
 &= \iiint_T \operatorname{div} \mathbf{f}(x, y, z) \, dx \, dy \, dz
 \end{aligned}$$



7.4 Greenova věta a její využití

Věta 2 (Green). *Nechť $M \subset \mathbb{R}^2$ je omezená a uzavřená množina, jejíž hranicí je jediná kladně orientovaná uzavřená křivka C (v jiné terminologii prostá po částech hladká uzavřená křivka). Nechť $\mathbf{f} = (f_1, f_2)$ je vektorové pole takové, že obě jeho složky f_1, f_2 mají v nějaké otevřené oblasti Ω obsahující množinu M spojitě parciální derivace. Pak platí:*

$$\oint_C f_1 dx + f_2 dy = \iint_M \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) dx dy. \quad (7.10)$$



Rotace a cirkulace

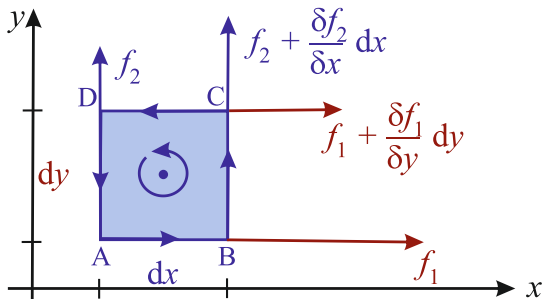
Při zavedení křivkového integrálu 2. druhu jsme si funkci f představovali jako sílu a integrál jako práci, kterou tato síla vykoná při pohybu po dané křivce. Podobně jako v případě plošných integrálů 2. druhu však funkci f můžeme chápat také jako **rychlost proudění**. Integrál po uzavřené křivce

$$\oint_C \mathbf{f} \cdot d\mathbf{s} \quad (7.11)$$

se pak nazývá **cirkulací vektorového pole f po křivce C** . Skalární součin funkce f a jednotkového tečného vektoru v tomto případě představuje složku rychlosti ve směru pohybu; kdybychom si křivku představili jako potrubí a integrál vynásobili průřezem tohoto potrubí a hustotou kapaliny, pak bychom získali celkovou hybnost vody, která cirkuluje v potrubí.

Rotace vzhledem k ose z

Uvažujme křivku C_0 , která je hranicí elementu oblasti v rovině xy o obsahu $dS = dx dy$ a hledejme cirkulaci touto křivkou.

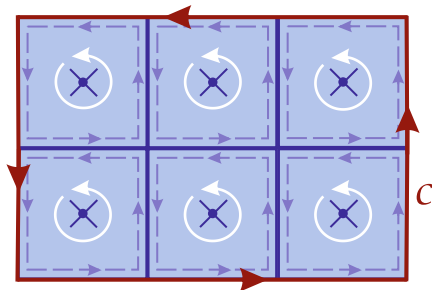


$$\begin{aligned} \oint_{C_0} \mathbf{f} d\mathbf{s} &= \int_{AB} \mathbf{f} d\mathbf{s} + \int_{BC} \mathbf{f} d\mathbf{s} + \int_{CD} \mathbf{f} d\mathbf{s} + \int_{DA} \mathbf{f} d\mathbf{s} = \\ &= f_1 dx + \left(f_2 + \frac{\partial f_2}{\partial x} dx \right) dy - \left(f_1 + \frac{\partial f_1}{\partial y} dy \right) dx - f_2 dy = \\ &= \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) dx dy \end{aligned}$$

Dostali jsme cirkulaci po hranici uvažovaného elementu:

$$\oint_{c_0} \mathbf{f} ds = \oint_c f_1 dx + f_2 dy = \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) dx dy \quad (7.12)$$

Budeme-li takovéto elementy klást vedle sebe, pak bude kapalina proudit pouze po obvodu, proudění uvnitř se vždy navzájem vyruší:



Cirkulace po křivce C je tedy součtem jednotlivých „mikrocirkulací“:

$$\oint_C \mathbf{f} ds = \iint_M \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) dx dy \quad (7.13)$$

Vztah (7.13) lze dokázat pro libovolnou množinu $M \subset \mathbb{R}^2$, která je omezená a uzavřená a jejíž hranici tvoří jediná kladně orientovaná uzavřená křivka \mathcal{C} ,

$$\oint_{\mathcal{C}} \mathbf{f} d\mathbf{s} = \iint_M \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) dx dy \quad (7.14)$$

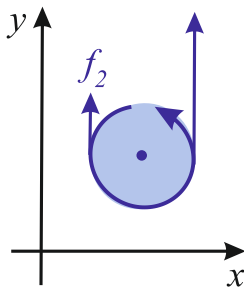
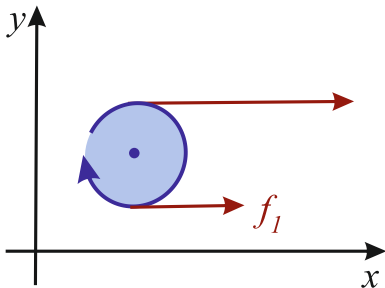
což je uvedená Greenova věta. Výraz

$$\left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right)$$

se označuje jako **rotace vektorového pole f vzhledem k ose z** . Ze vztahu (7.12) plyne, že rotace vyjadřuje cirkulaci připadající na jednotku obsahu (cirkulaci jsme získali vynásobením obsahem $dx dy$).

Zhruba řečeno: zůstaneme-li i představu vektorové funkce f jako rychlosti proudění, pak v určitém bodě bude vznikat vír – tedy kapalina bude rotovat – je-li $\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \neq 0$.

Čím větší je $\frac{\partial f_2}{\partial x}$ (tj. čím rychleji poroste y -ová složka rychlosti směrem doprava), tím větší bude rotace v kladném směru (proti směru pohybu hodinových ručiček). Naopak čím rychleji roste f_1 směrem nahoru, tj. čím větší je derivace $\frac{\partial f_1}{\partial y}$, tím větší je tendence rotovat v záporném směru.



Výsledná **rotace vzhledem k ose z** je proto rozdíl těchto derivací:

$$\text{rot}_z \mathbf{f} = \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \quad (7.15)$$

Ve fyzice budete potřebovat také vztah mezi rotací a úhlovou rychlostí, s níž se vír o poloměru r otáčí. Označme pro názor-
nost $\mathbf{f} = \mathbf{v}$. Víme, že $v = r\omega$. Vzhledem k (7.12) platí:

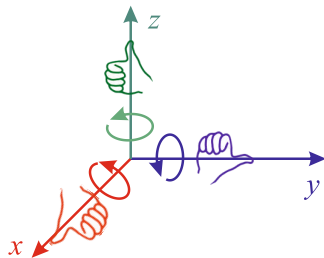
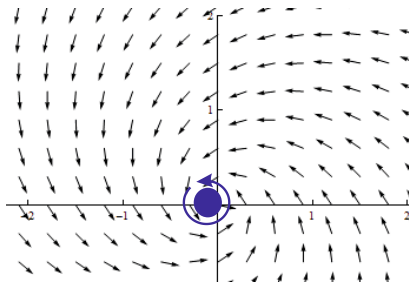
$$\oint_{C_0} \mathbf{v} d\mathbf{s} = \text{rot}_z \mathbf{v} dS$$

$$2\pi r v = (\text{rot}_z \mathbf{v}) \cdot \pi r^2$$

$$2\pi r \cdot r\omega = (\text{rot}_z \mathbf{v}) \cdot \pi r^2$$

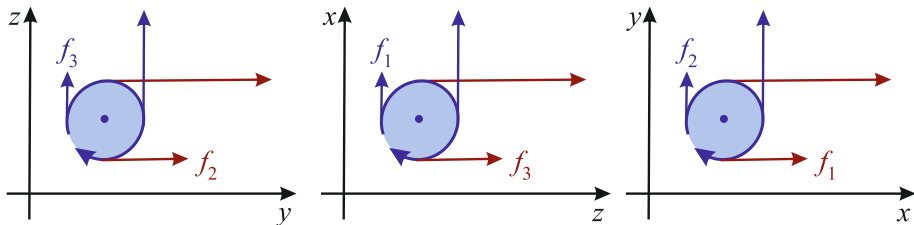
$$2\omega = \text{rot}_z \mathbf{v}$$

Ještě jinak: umístíme-li do daného bodu malou kuličku upevně-
nou tak, aby mohla otáčet kolem svislé osy, pak tato kulička bude
rotovat s uvedenou úhlovou rychlostí.



Rotace vektorového pole v \mathbb{R}^3

Analogicky se vztahem (7.15) lze vyjádřit také rotace vzhledem k osám x a y . Jako kladný směr rotace se vždy uvažuje směr, kam ukazují prsty pravé ruky, když palec míří ve směru osy (tj. směrem k větším kladným hodnotám).



$$\operatorname{rot}_x \mathbf{f} = \frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z}, \quad \operatorname{rot}_y \mathbf{f} = \frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x}, \quad (7.16)$$

$$\operatorname{rot}_z \mathbf{f} = \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y}.$$

Rotaci vzhledem k libovolné ose lze získat složením rotací vzhledem k osám rovnoběžným s osami souřadnic. Obecně tedy **rotací vektorového pole f** nazýváme vektor

$$\text{rot } \mathbf{f} = \left(\frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z}, \frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x}, \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right) \quad (7.17)$$

Formálně se rotace zapisuje také ve tvaru

$$\begin{aligned} \text{rot } \mathbf{f} &= \begin{pmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ f_1 & f_2 & f_3 \end{pmatrix} = \nabla \times \mathbf{f} = \\ &= i \left(\frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z} \right) + j \left(\frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x} \right) + k \left(\frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right), \end{aligned} \quad (7.18)$$

kde i, j, k jsou jednotkové vektory ve směru osy x, y, z .

Diferenciální operátory

Na předchozí stránce jsme použili symbol

$$\nabla = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right), \quad (7.19)$$

který se označuje jako **operátor nabra**. Používá se ke zjednodušení a zkrácení zápisu. Jedná se o formální označení, kdy součin např. symbolu $\frac{\partial}{\partial x}$ a funkce U znamená, že se tato funkce zderivuje podle x . Symbolu $\frac{\partial}{\partial x}$ se také říká **operátor** – lidově řečeno: narazí-li na funkci, tak s ní něco provede, v tomto případě zderivuje podle x .

Narazí-li tedy operátor ∇ na skalární funkci, např. U , pak z ní „vyrobí“ gradient. Přesněji řečeno, výsledkem formálního součinu operátoru ∇ a skalární funkce U je **gradient funkce U** :

$$\nabla U = \left(\frac{\partial}{\partial x}, \frac{\partial}{\partial y}, \frac{\partial}{\partial z} \right) U = \left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z} \right) = \text{grad } U. \quad (7.20)$$

Máme tedy **gradient skalární funkce** $U(x, y, z)$ vyjádřený ve tvaru:

$$\text{grad } U(x, y, z) = \nabla U = \left(\frac{\partial U}{\partial x}, \frac{\partial U}{\partial y}, \frac{\partial U}{\partial z} \right) \quad (7.21)$$

Podobně můžeme vyjádřit **divergenci vektorové funkce** $\mathbf{f} = (f_1, f_2, f_3)$ jako skalární součin operátoru ∇ a funkce \mathbf{f} :

$$\text{div } \mathbf{f}(\mathbf{x}) = \nabla \bullet \mathbf{f}(\mathbf{x}) = \frac{\partial f_1}{\partial x} + \frac{\partial f_2}{\partial y} + \frac{\partial f_3}{\partial z}. \quad (7.22)$$

A konečně **rotaci vektorové funkce** $\mathbf{f} = (f_1, f_2, f_3)$ lze vyjádřit jako vektorový součin operátoru ∇ a funkce \mathbf{f} :

$$\text{rot } \mathbf{f}(\mathbf{x}) = \nabla \times \mathbf{f}(\mathbf{x}) = \begin{pmatrix} i & j & k \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ f_1 & f_2 & f_3 \end{pmatrix}. \quad (7.23)$$

Poznámka. Obsah P omezené oblasti \mathcal{S} , jejíž hranice je prostá po částech hladká křivka \mathcal{C} , je roven

$$P = \oint_{\mathcal{C}} x \, dy = - \oint_{\mathcal{C}} y \, dx = \frac{1}{2} \oint_{\mathcal{C}} (x \, dy - y \, dx),$$

kde křivka \mathcal{C} je kladně orientovaná, tj. při pohybu po křivce leží oblast \mathcal{S} vlevo.

☛ **Příklad 1.** Vypočítejte plošný obsah vnitřní oblasti elipsy

$$\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1, \quad a > 0, \quad b > 0.$$

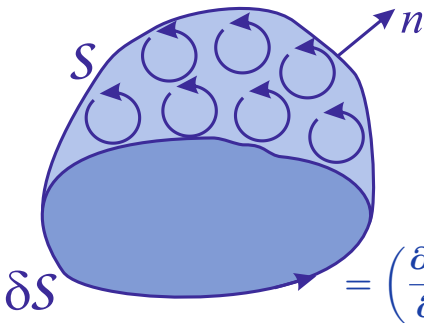
Řešení. K výpočtu použijeme Greenovu větu a zobecněné polární souřadnice $x = a \cos t$, $y = b \sin t$, $t \in \langle 0, 2\pi \rangle$. Pak

$$\begin{aligned} P &= \frac{1}{2} \int_{\mathcal{C}} x \, dy - y \, dx = \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} (a \cos t \, b \cos t - b \sin t (-a \sin t)) \, dt = \\ &= \frac{1}{2} \int_0^{2\pi} ab \, dt = \underline{\underline{\pi ab.}} \end{aligned}$$

7.5 Stokesova věta a její využití

Věta 3 (Stokesova). Nechť $\mathcal{S} \subset \mathbb{R}^3$ je orientovaná plocha, jejíž hranice $\partial\mathcal{S}$ je uzavřená křivka orientovaná koherentní orientací. Nechť $G \subset \mathbb{R}^3$ je otevřená souvislá množina taková, že $\mathcal{S} \subset G$ a nechť \mathbf{f} je spojitě diferencovatelné vektorové pole na oblasti G . Pak platí rovnost

$$\oint_{\partial\mathcal{S}} \mathbf{f} d\mathbf{s} = \int_{\mathcal{S}} \text{rot } \mathbf{f} d\mathbf{S}. \quad (7.24)$$



Rotace funkce f :

$$\text{rot } \mathbf{f} = \begin{pmatrix} i, & j, & k \\ \frac{\partial}{\partial x}, & \frac{\partial}{\partial y}, & \frac{\partial}{\partial z} \\ f_1, & f_2, & f_3 \end{pmatrix} =$$

$$= \left(\frac{\partial f_3}{\partial y} - \frac{\partial f_2}{\partial z}, \frac{\partial f_1}{\partial z} - \frac{\partial f_3}{\partial x}, \frac{\partial f_2}{\partial x} - \frac{\partial f_1}{\partial y} \right)$$