

24 Orientovaný plošný integrál

1. Uvažujme orientovanou (orientovanou souhlasně se svojí parametrizací) jednotkovou plochu třídy C^1 takovou, že $\vec{\Gamma} : M \rightarrow \mathbb{R}^3$, $\vec{\Gamma}(\Gamma_1(s, t), \Gamma_2(s, t), \Gamma_3(s, t))$ a jednotkové normálové pole

$$\vec{n} = \frac{\vec{\Gamma}'_s \times \vec{\Gamma}'_t}{|\vec{\Gamma}'_s \times \vec{\Gamma}'_t|},$$

druhou možností je $-\vec{n}$, kterou ale nebudeme uvažovat. Dále uvažujme vektorové pole

$$\vec{a} = (a_1(x, y, z), a_2(x, y, z), a_3(x, y, z)),$$

kde $\Gamma(M) \subset \text{Dom } \vec{a}$.

Orientovaným plošným integrálem pak rozumíme integrál

$$\iint_M \vec{a}(\Gamma_1(s, t), \Gamma_2(s, t), \Gamma_3(s, t)) \cdot \vec{n}(s, t) \, ds dt = \iint_{\vec{\Gamma}} \vec{a} \, d\vec{S},$$

u uzavřených ploch tento integrál nazýváme *tokem* danou plochou a píšeme

$$\oiint_{\vec{\Gamma}} \vec{a} \, d\vec{S}.$$

2. Je-li plocha po částech třídy C^1 , definujeme orientovaný plošný integrál jako součet orientovaných plošných integrálů částí třídy C^1 .
3. Platí, že

$$\iint_{\vec{\Gamma}} \vec{a} \, d\vec{S} = \iint_{\vec{\Gamma}} a_1 \, dydz + a_2 \, dx dz + a_3 \, dx dy. \quad (\clubsuit)$$

Je-li například plocha Γ dána jako graf funkce $g : z = g(x, y)$, pak tečná rovina je

$$z = g(A) + g'_x(A)(x - a_1) + g'_y(A)(y - a_2),$$

znamená to tedy, že normálový vektor je

$$\vec{n} = (g'_x(A), g'_y(A), -1)$$

pro směr dolů a $\vec{n} = (-g'_x(A), -g'_y(A), 1)$ pro směr nahoru.

Pak pro plochu nahoru je integrál (\clubsuit) roven

$$\iint_M \left(-g'_x a_1(x, y, g(x, y)) - g'_y a_2(x, y, g(x, y)) + a_3(x, y, g(x, y)) \right) dx dy, \quad (\heartsuit)$$

kde M je průmět plochy Γ do roviny $z = 0$.

4. Příklad

Vypočítejte integrál $\iint_{\vec{\Gamma}} x \, dydz + y \, dx dz + z \, dx dy$, kde plocha $\vec{\Gamma}$ je část paraboloidu $z = g(x, y) = 4 - x^2 - y^2$, $z \geq 0$ orientovaná ven.

$$\iint_{\vec{\Gamma}} x \, dydz + y \, dx dz + z \, dx dy = \iint_M (2x^2 + 2y^2 + (4 - x^2 - y^2)) \, dx dy = \dots,$$

kde oblast M je kruh o poloměru $r = 2$ se středem v bodě $[0, 0]$,

$$\dots = \iint_M (4 + x^2 + y^2) dx dy = \dots,$$

nyní zavedeme polární souřadnice, pro které platí $0 \leq \varrho \leq 2$ a $0 \leq \varphi \leq 2\pi$,

$$\dots = \int_0^{2\pi} \left(\int_0^2 (4 + \varrho^2) \varrho d\varrho \right) d\varphi = \int_0^{2\pi} \left[2\varrho^2 + \frac{\varrho^4}{4} \right]_0^2 d\varphi = 24\pi.$$

5. Uvažujme rychlostí pole \vec{v} proudění kapaliny.

Vytéká-li kapalina ven z oblasti M , pak úhel θ mezi vektorem \vec{v} a \vec{n} v bodě A je ostrý, tedy skalární součin je kladný.

Tok vektorového pole přes uzavřenou křivku $\vec{\gamma}$ je

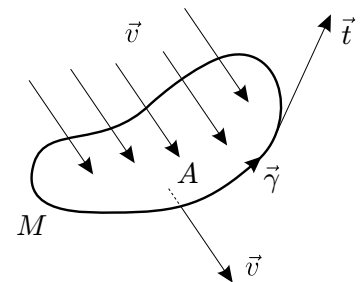
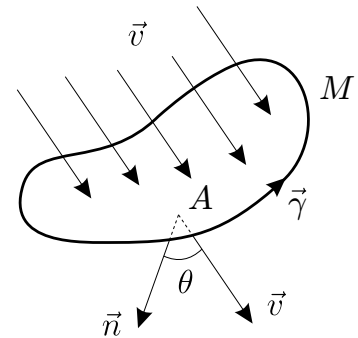
$$\oint_{\vec{\gamma}} \vec{v} \cdot \vec{n} ds > 0$$

v případě, že kapalina více vytéká z oblasti M ven. Naopak $\oint_{\vec{\gamma}} \vec{v} \cdot \vec{n} ds < 0$ v případě, pokud kapalina více vtéká z oblasti M dovnitř.

Cirkulace vektorového pole přes uzavřenou křivku $\vec{\gamma}$ je

$$\oint_{\vec{\gamma}} \vec{v} \cdot \vec{t} ds > 0$$

v případě, že více kapaliny teče ve směru orientace křivky γ . Naopak $\oint_{\vec{\gamma}} \vec{v} \cdot \vec{t} ds < 0$ v případě, pokud více kapaliny teče v protisměru orientace křivky γ .



Tedy tok vektorového pole přes uzavřenou křivku γ lze nyní přepsat do tvaru

$$\oint_{\vec{\gamma}} (v_1, v_2) \cdot (\gamma_2', -\gamma_1') ds$$

a stejně tak lze cirkulaci vektorového pole přes uzavřenou křivku γ vyjádřit jako

$$\oint_{\vec{\gamma}} (v_1, v_2) \cdot (\gamma_1', \gamma_2') ds.$$

6. V případě ploch (uzavřených i neuzavřených), které nemají jednoznačně určené tečné pole má smysl pouze tok.

$$T = \iint_{\vec{\Gamma}} \vec{v} d\vec{s}$$

7. *Příklad*

Spočítejte tok rychlostního pole $\vec{v} = (x^2, y^2, z^2)$ osminou sféry $x^2 + y^2 + z^2 - 1 = 0$ ($x, y, z \geq 0$), která je orientována ven.

Tedy $z = \sqrt{1 - x^2 - y^2} = g(x, y)$ a tok rychlostního pole se spočte jako

$$T = \iint_{\vec{\Gamma}} \vec{v} \, d\vec{s} = \iint_{\vec{\Gamma}} x^2 \, dydz + y^2 \, dx dz + z^2 \, dx dy.$$

Tento integrál se dále řeší podle vztahu (♡) (viz bod 3 této kapitoly na straně 1).

$$g'_x = -\frac{x}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}} \quad g'_y = -\frac{y}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}}$$

Počítejme dále

$$T = \iint_M \left(\frac{x^3}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}} + \frac{y^3}{\sqrt{1 - x^2 - y^2}} + 1 - x^2 - y^2 \right) dx dy,$$

kde oblast M je čtvrtkružnice o poloměru $r = 1$ v prvním kvadrantu. V tomto případě je opět vhodné zavést polární souřadnice s mezemi $0 \leq \varrho \leq 1$ a $0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}$. Pak tedy tok daného rychlostního pole je

$$T = \int_0^{\frac{\pi}{2}} \left(\int_0^1 \varrho \left(\frac{\varrho^3 \cos^3 \varphi}{\sqrt{1 - \varrho^2}} + \frac{\varrho^3 \sin^3 \varphi}{\sqrt{1 - \varrho^2}} + 1 - \varrho^2 \right) d\varrho \right) d\varphi = \dots = \frac{3}{8}\pi.$$