

# Základní matematické metody ve fyzice 2

Téma 2: Plošný integrál druhého druhu

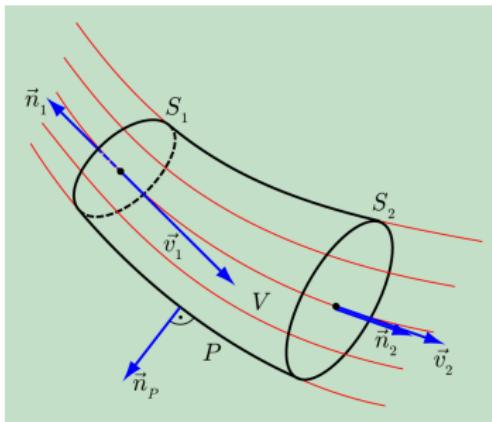
# Obsah tématu

1. Něco z fyziky – tok kapaliny plochou
2. Orientovaná parametrizovaná plocha.
3. Toky – plošný integrál druhého druhu.
4. Toky prakticky.
5. Úlohy k procvičení.

Literatura: Matematika pro porozumění i praxi II/2 (M II/2),  
VUTIUM, Brno 2012 (strany 564-608).

# Něco z fyziky – tok kapaliny plochou

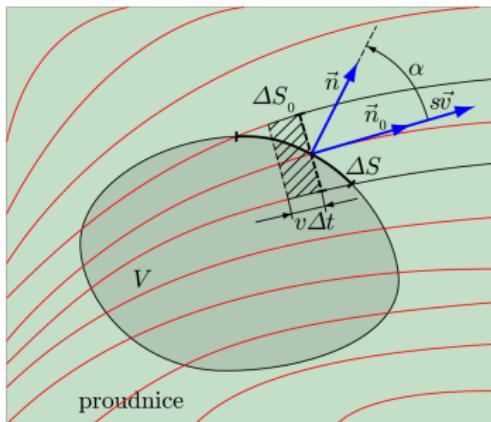
V mechanice jsme pro proudící kapalinu definovali její **objemový tok**  $Q$  **plochou**  $S$ . Je to objem kapaliny, který proteče plochou  $S$  za 1 s. Nejjednodušší situace je na obrázku, jak jej znáte ze střední školy.



Kapalina, která projde **kolmým průřezem**  $S$  za dobu  $\Delta t$ , má objem válečku o podstavě  $S$  a výšce  $\Delta\ell = v\Delta t$ . Za 1 s je tedy  $Q = Sv$ .

**POZNÁMKA:** Rovnici kontinuity,  $S_1 v_1 = S_2 v_2$ , již ilustruje předchozí obrázek, představuje jakýsi „zákon zachování“ objemového toku (platí pro případ nestlačitelné kapaliny).

Jak určit tok, není-li plocha kolmá k rychlosti (viz obrázek)?



Elementární tok kapaliny obecnou ploškou  $\Delta S$  je zjevně totéž jako tok ploškou  $\Delta S_0$ , kolmou k proudnicím, tj.  $\Delta Q = v \Delta S_0$ . Potřebujeme však tok  $\Delta Q$  vyjádřit pomocí plochy  $\Delta S$ .

## Vyjádření elementárního a celkového toku plochou

$$\Delta Q = v \Delta S_0 = v \Delta S \cos \alpha = v(\vec{n}_0 \cdot \vec{n}) \Delta S,$$

jde jsme jako  $\vec{n}$ , resp.  $\vec{n}_0$  označili vektor jednotkové normály k ploše  $\Delta S$ , resp.  $\Delta S_0$ . Protože je  $\vec{n} \cdot \vec{n}_0 = \cos \alpha$ , dostaneme

$$\Delta Q = (v \vec{n}_0) \vec{n} \Delta S = (\vec{v} \cdot \vec{n}) \Delta S \implies Q = \int_S (\vec{v} \cdot \vec{n}) dS.$$

Dostali jsme známý integrál prvního druhu z funkce  $f(x, y, z) = \vec{v}(x, y, z) \cdot \vec{n}(x, y, z)$ , který už umíme počítat (viz téma 1) za předpokladu, že má funkce  $f(x, y, z)$  potřebné vlastnosti (přinejmenším spojitost na otevřené množině  $A$  obsahující plochu  $S$ ).

# Orientovaná parametrizovaná plocha

Pojem parametrizované plochy jsme zavedli již u integrálu prvního druhu. Tok kapaliny plochou je formálně vyjádřen jako integrál prvního druhu, kde integrovaná funkce závisí mj. na vektorovém poli jednotkové normály k ploše, která je integračním oborem. V každém bodě plochy však lze zvolit dvě možné orientace normály. V souvislosti s tím vzniká pojem orientované plochy.

**DEFINICE:** Orientovaná parametrizovaná plocha

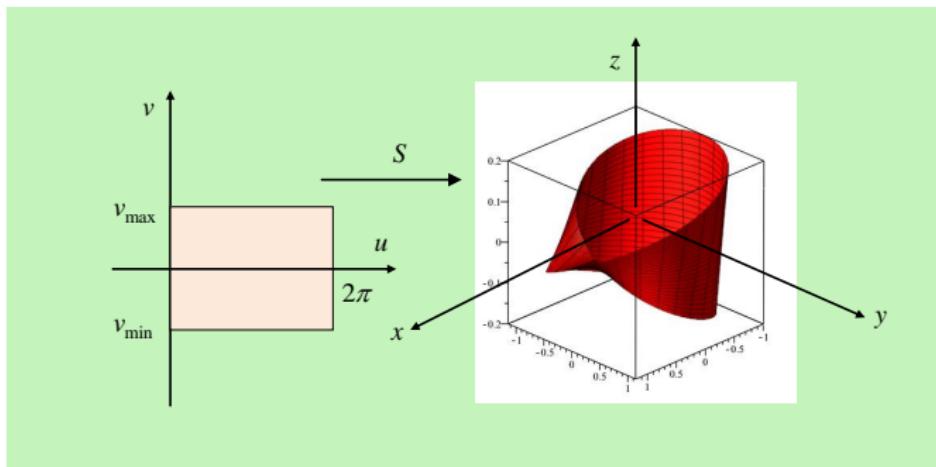
Parametrizovaná plocha  $S : K \ni [u, v] \rightarrow S(u, v) \in \mathbb{R}^3$  se nazývá **orientabilní**, jestliže na ní lze zvolit spojité vektorové pole jednotkové normály

$$\vec{n} : S(K) \ni (x, y, z) \longrightarrow \vec{n}(x, y, z) \in \mathbb{R}^3, \quad |n(x, y, z)| = 1.$$

Je-li vektorové pole  $\vec{n}(x, y, z)$  zvoleno, je plocha **orientovaná**.

**„PROTI PŘÍKLAD:“** Tuto plochu nelze orientovat

Příkladem plochy, kterou nelze (spojitě) orientovat, je Möbiova páska – obrázek. (Přijdete na to, proč?)



Její parametrizace je, pro  $u \in [0, 2\pi]$ ,  $v \in [v_{\min}, v_{\max}]$ ,

$$x = \left(1 + \frac{v}{2} \cos \frac{u}{2}\right) \cos u, \quad y = \left(1 + \frac{v}{2} \cos \frac{u}{2}\right) \sin u, \quad z = \frac{v}{2} \sin \frac{u}{2}.$$

Parametrizovanou orientabilní plochu lze orientovat dvěma způsoby. Jak jdou parametrizace a orientace dohromady? V odstavci o plošném integrálu prvního druhu jsme pracovali s vektory  $\vec{f}_u$  a  $\vec{f}_v$ , tečnými v daném bodě  $(x(u, v), y(u, v), z(u, v))$  plochy k souřadnicovým křivkám  $C_u$ , resp.  $C_v$ . Vektor  $\vec{f}_u \times \vec{f}_v$  je k ploše kolmý a můžeme jej normovat na jednotkový. Vektorové pole jednotkové normály, kterým jsme plochu orientovali, označme  $\vec{n}$ .

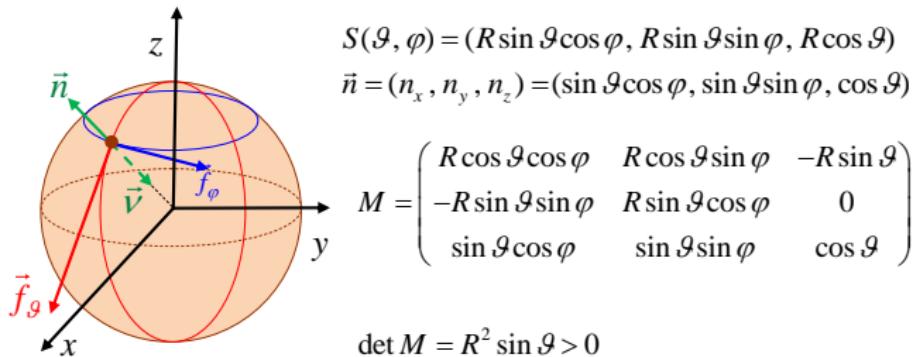
Jsou-li vektoru

$$\frac{\vec{f}_u \times \vec{f}_v}{|\vec{f}_u \times \vec{f}_v|}, \quad \text{a} \quad \vec{n}$$

v každém bodě plochy souhlasně, resp. nesouhlasně rovnoběžné, nazývá se orientace plochy **kompatibilní**, neboli **slučitelnou** či **souhlasnou**, resp. **nekompatibilní**, (**neslučitelnou**, **nesouhlasnou**) se zvolenou orientací. (Dopržet pořadí vektorů dle pořadí parametrů!)

## PŘÍKLAD: Jak poznat kompatibilní orientaci

K integraci budeme tak jako tak potřebovat plošný element, který určujeme pomocí parametrizace plochy, konkrétně pomocí Jacobiho matice zobrazení  $S(u, v)$ . Stačí ji doplnit o (třetí, nebo první) řádek obsahující složky normály  $\vec{n}$  a určit determinant.



Kritériem kompatibilty orientace a parametrizace je znaménko determinantu matice  $M$ . Orientace vektorovým polem normály  $\vec{n}$  je kompatibilní s parametrizací, orientace polem  $\vec{\nu} = -\vec{n}$  je nekompatibilní.

# Toky – plošný integrál druhého druhu

Integrand ve výrazu pro objemový tok kapaliny plochou orientovanou vektorovým polem jednotkové normály  $\vec{n}(x, y, z)$  zapíšeme jako  $(\vec{v}\vec{n}) dS = \vec{v} d\vec{S}$ , při označení  $\vec{n} dS = d\vec{S}$ .

## DEFINICE: Plošný integrál druhého druhu

Nechť  $S : K \ni (u, v) \rightarrow S(u, v) = (x(u, v), y(u, v), z(u, v)) \in \mathbb{R}^3$  je parametrizovaná plocha orientovaná (spojitým) vektorovým polem jednotkové normály  $\vec{n}(x, y, z)$  a  $\vec{F}(x, y, z)$  je spojité vektorové pole definované na otevřené množině  $A \subset \mathbb{R}^3$ , přičemž  $S(K) \subset A$ . Integrálem druhého druhu z vektorového pole  $\vec{F}$  na orientované ploše  $S$  rozumíme

$$\int_S \vec{F} d\vec{S} = \int_S (\vec{F} \cdot \vec{n}) dS.$$

Pro výpočet právě definovaného integrálu používáme nejčastěji postup uvedený v odstavci o integrálu prvního druhu:

$$\int_S \vec{F} d\vec{S} = \int_K (\vec{F} \vec{n}) \circ S \sqrt{\det G} du dv.$$

### POZNÁMKA: Integrál druhého druhu ještě jinak

Předpokládejme, že plocha  $S$  je orientovaná souhlasně s parametrizací. Zapíšeme integrál druhého druhu z vektorového pole  $\vec{F}$  ještě jinak, s tím, že jednotkovou normálu  $\vec{n}$  i plošný element vyjádříme pomocí vektorů  $\vec{f}_u$  a  $\vec{f}_v$ ,

$$\vec{n} = \frac{\vec{f}_u \times \vec{f}_v}{|\vec{f}_u \times \vec{f}_v|}, \quad dS = |\vec{f}_u \times \vec{f}_v| du dv \implies$$
$$\implies \int_S \vec{F} d\vec{S} = \int_K (\vec{F} \circ S) \frac{\vec{f}_u \times \vec{f}_v}{|\vec{f}_u \times \vec{f}_v|} |\vec{f}_u \times \vec{f}_v| du dv = \int_K (\vec{F} \circ S)(\vec{f}_u \times \vec{f}_v) du dv.$$

Na pravé straně vztahu v předchozí definici je formálně integrál prvního druhu z funkce  $f = \vec{F} \cdot \vec{n}$ . Je vidět, že znaménko výsledku závisí na orientaci plochy. Právě definovaný integrál se také nazývá **tok vektorového pole  $\vec{F}$  orientovanou plochou  $S$** . Tento název je motivován fyzikou.

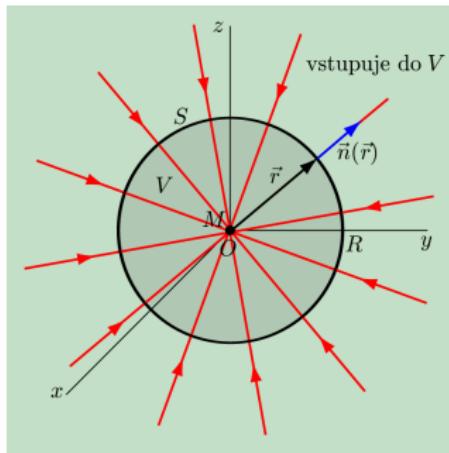
**POZNÁMKA:** Vrátíme-li se opět k objemovému toku kapaliny, tentokrát uzavřenou orientovanou plochou, snadno si uvědomíme, že při orientaci normálou směřující z obepnutého objemu ven – tzv. **vnější normála** kladné znaménko toku znamená, že z objemu více kapaliny vytéká než do něj vtéká, a naopak. Je-li však tok nenulový, je jasné, že v objemu obepnutém plochou  $S$  musí být nějaká zříďla ( $Q > 0$ ), nebo místa, kudy kapalina někam uniká ( $Q < 0$ ). Rovnice kontinuity ze střední školy tedy říká, že  $Q = 0$ , tj. „co vteče, to i vyteče“, nebo přesněji – vliv zřídel a míst úniku se kompenzuje.

# Toky prakticky

Uvedeme několik příkladů na výpočet toků, zejména s fyzikálním významem.

## PŘÍKLAD: Elektrostatika – bodový náboj

Sledujme obrázek, na němž je záporný bodový náboj umístěný v počátku soustavy souřadnic obklopený kulovou plochou.



Plocha na obrázku je orientována vnější jednotkovou normálou  $\vec{n}$ . Intenzita elektrického pole od bodového náboje  $q$  je dána Coulombovým zákonem. Platí (uvědomme si, že na ploše  $S$  je  $|\vec{r}| = R$ )

$$\vec{n}(x, y, z) = \frac{\vec{r}}{R} = \frac{1}{R}(x, y, z),$$

$$\vec{E}(x, y, z) = \frac{q}{4\pi\varepsilon} \frac{\vec{r}}{R^3} = \frac{q}{4\pi\varepsilon R^3}(x, y, z), \quad \varepsilon \text{ je permitivita.}$$

Parametrizace plochy kompatibilní se zadanou orientací je obvyklá,

$$x = R \sin \vartheta \cos \varphi, \quad y = R \sin \vartheta \sin \varphi, \quad z = R \cos \vartheta,$$

$\vartheta \in [0, \pi]$ ,  $\varphi \in [0, 2\pi]$ . Je však důležité, že parametr  $\vartheta$  je první, takže vektorový součin vektorů tečných k souřadnicovým křivkám musí být vyjádřen v odpovídajícím pořadí, tj.  $\vec{f}_\vartheta \times \vec{f}_\varphi$ .

Výpočet je v tomto případě velmi jednoduchý, vyjádříme-li tok formálně jako integrál prvního druhu (integrand bude závislý na orientaci). Na kulové ploše platí (výpočet plošného elementu je v příslušném odstavci o integrálu prvního druhu)

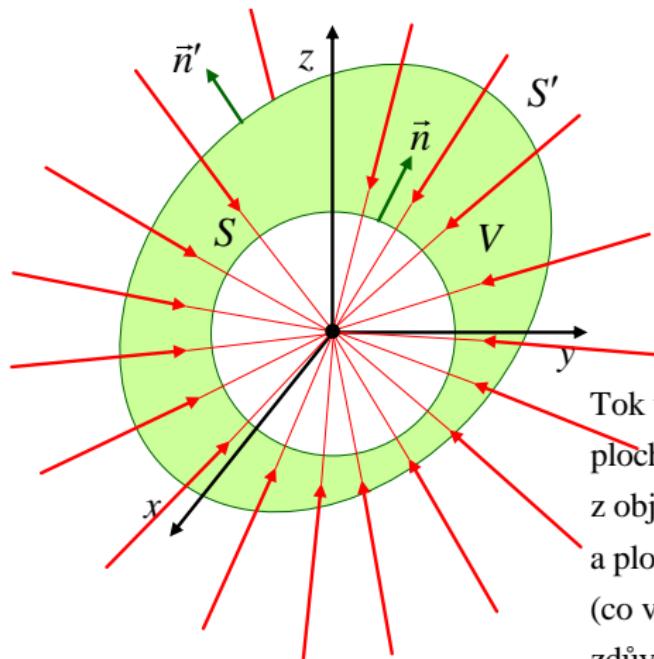
$$\vec{E}\vec{n} = \frac{q}{4\pi\varepsilon} \frac{\vec{r}}{R^3} \cdot \frac{\vec{r}}{R} = \frac{q}{4\pi\varepsilon R^2} = \text{konst.}, \quad dS = R^2 \sin \vartheta \, du \, dv,$$

$$Q = \iint_S (\vec{E}\vec{n}) \, dS = \frac{q}{4\pi\varepsilon R^2} \int_0^{2\pi} \int_0^\pi R^2 \sin \vartheta \, du \, dv = \frac{q}{\varepsilon}$$

Získaný výsledek je přímým důsledkem Coulombova zákona, často se však ve fyzice také označuje jako **Gaussův zákon**.

Všimněme si důležitého obecného důsledku. Uvažujme o libovolné jiné uzavřené ploše obepínající týž bodový náboj  $q$ , rovněž orientovaná vnější normálou. Tok vektorového pole  $\vec{E}$  touto plochou je stejný jako tok kulovou plochou. Zdůvodníme to v dalším příkladu.

## PŘÍKLAD: Tok intenzity elektrostatického pole bodového náboje libovolnou uzavřenou orientovanou plochou



$$Q = \int_{(-S+S')} \vec{E} d\vec{S} = 0 \Rightarrow$$

$$\int_{S'} \vec{E} d\vec{S} = \int_S \vec{E} d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon}$$

(V objemu  $V$  mezi plochami  $S$  a  $S'$  nejsou žádné zdroje ani místa zániku siločar.)

Tok uzavřenou plochou tvořenou plochami  $S$  a  $S'$  orientovanými "ven z objemu  $V$ , tj. plocha  $S'$  normálou  $\vec{n}$  a plocha  $S$  normálou  $(-\vec{n})$ , je nulový (co vteče, to vytče). V tématu 3 to zdůvodníme podrobněji a korektněji.

**POZNÁMKA:** Přechozí stručné vyjádření celkového toku uzavřenými plochami obepínajícími objem přece jen vyžaduje podrobnější vysvětlení.

Představme si plochu  $\Sigma$  tvořenou několika (třeba dvěma) orientovanými plochami. Pak integrálem, jehož obor označujeme jako formální součet těchto ploch,  $\Sigma = S_1 + S_2$ , rozumíme součet příslušných integrálů,

$$\int_{\Sigma=S_1+S_2} \vec{F} d\vec{\Sigma} = \int_{S_1} \vec{F} d\vec{S} + \int_{S_2} \vec{F} d\vec{S}.$$

Je-li plocha  $S$  orientována normálou  $\vec{n}$ , pak tutéž plochu, ale orientovanou opačně, tj. normálou  $(-\vec{n})$ , můžeme jako integrační obor značit  $(-S)$ ,

$$\int_{-S} \vec{F} d\vec{S} = \int_S \vec{F} (-\vec{n} dS) = - \int_S (\vec{F} \vec{n}) dS = - \int_S \vec{F} d\vec{S}.$$

## POZNÁMKA: Ještě trocha fyziky – zobecnění „Gaussova zákona“

Představou „vtékání a vytékání“ siločar intenzity elektrického pole  $\vec{E}$  do a z objemu vymezeného dvěma uzavřenými stejně orientovanými plochami (kulovou  $S$  a obecnou  $S'$ ), obepínajícími bodový náboj  $q$  umístěný v počátku soustavy souřadnic, jsme zdůvodnili, že tok pole  $\vec{E}$  libovolnou uzavřenou plochou  $S'$ , která je orientována vnější normálou, je vždy stejný a roven  $\frac{q}{\epsilon_0}$ . Je zřejmé, že umístění náboje v počátku soustavy souřadnic není podstatné: počátek můžeme vždy zvolit v místě náboje a přizpůsobit tomu parametrizaci plochy.

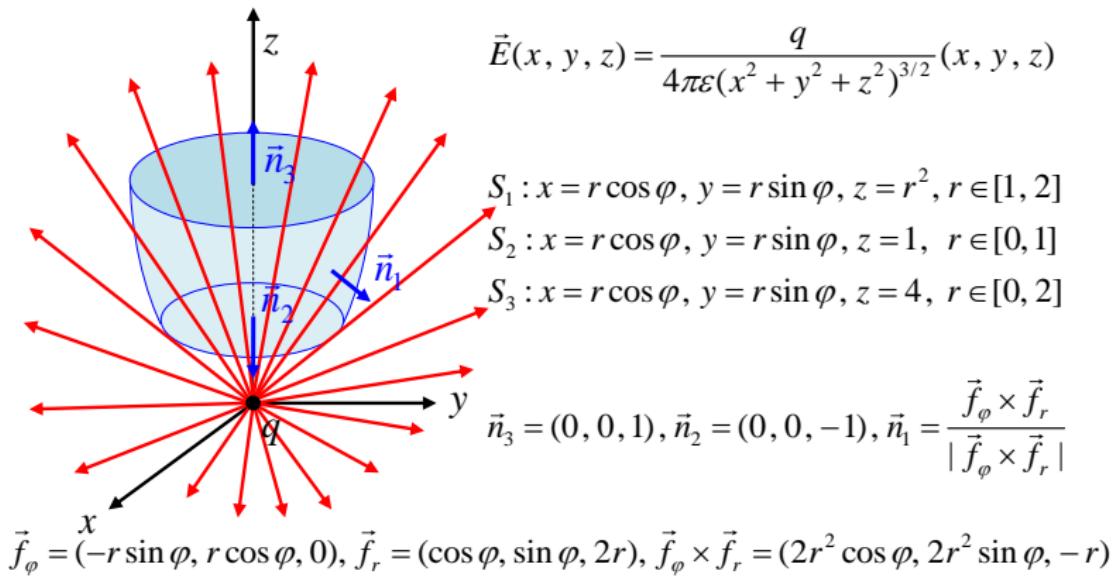
A co když bude náboj v objemu obepnutém plochou rozprostřen spojitě s hustotou  $\rho(x, y, z)$ ? Pak každý „nábojový element“  $\rho dV$  přispěje k toku hodnotou  $\frac{\rho}{\epsilon_0} dV$ . Celkový tok pak bude

$$Q = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_V \frac{\rho}{\epsilon_0} dV.$$

Máme jednu ze základních rovnic elektrodynamiky – **první Maxwellovu rovnici v integrálním tvaru**. Fakticky je to však pořád „jen“ Coulombův zákon.

## PŘÍKLAD: Tok ted' už s pořádným výpočtem.

Uzavřená plocha  $S$  orientovaná vnější normálou je tvořena částmi  $S_1 : z = x^2 + y^2$ ,  $S_2 : z = 1$ ,  $S_3 : z = 4$ . Očekáváme, že tok elektrické intenzity  $\vec{E}$  od náboje  $q > 0$  v počátku soustavy souřadnic touto plochou bude nulový (náboj leží vně plochy). Ověříme to pořádně výpočtem.



Parametrizaci jednotlivých ploch, normály k plochám  $S_2$  a  $S_3$  a tečné vektory k souřadnicovým křivkám na ploše  $S_1$  máme na předchozím obrázku. Vypočteme plošné elementy a integrand  $\vec{E}\vec{n}$  na plochách (provádějte včetně vlastních mezivýpočtů na papír):

$$G_1 = \begin{pmatrix} r^2 & 0 \\ 0 & 1 + 4r^2 \end{pmatrix}, \quad G_2 = \begin{pmatrix} r^2 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}, \quad G_3 = \begin{pmatrix} r^2 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

$$dS_1 = r\sqrt{1+4r^2} dr d\varphi, \quad dS_2 = r dr d\varphi, \quad dS_3 = r dr d\varphi.$$

$$(\vec{E} \circ S_1) = \frac{q}{4\pi\varepsilon \cdot r^3(1+r^2)^{3/2}} (r \cos \varphi, r \sin \varphi, r^2),$$

$$(\vec{E} \circ S_2) = \frac{q}{4\pi\varepsilon \cdot (1+r^2)^{3/2}} (r \cos \varphi, r \sin \varphi, 1)$$

$$(\vec{E} \circ S_3) = \frac{q}{4\pi\varepsilon \cdot (16+r^2)^{3/2}} (r \cos \varphi, r \sin \varphi, 4).$$

Ve všech případech je  $\varphi \in [0, 2\pi]$ . Jaké pořadí parametrů je v jednotlivých případech souhlasné s orientací plochy vnější normálou?

$$Q_1 = \int_{S_1} (\vec{E} \circ S_1) \vec{n}_1 \, dS_1 = \int_1^2 \int_0^{2\pi} (\vec{E} \circ S_1)(\vec{f}_\varphi \times \vec{f}_r) \, d\varphi \, dr = \frac{q}{2\varepsilon} \int_1^2 \frac{1}{(1+r^2)^{3/2}}$$

$$\begin{aligned} Q_2 &= \int_{S_2} (\vec{E} \circ S_2) \vec{n}_2 \, dS_2 = \frac{q}{4\pi\varepsilon} \int_0^{2\pi} \int_0^1 -\frac{r}{(1+r^2)^{3/2}} \, d\varphi \, dr = \\ &= -\frac{q}{2\varepsilon} \int_0^1 \frac{r}{(1+r^2)^{3/2}} \, dr, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} Q_3 &= \int_{S_3} (\vec{E} \circ S_3) \vec{n}_3 \, dS_3 = \frac{q}{4\pi\varepsilon} \int_0^{2\pi} \int_0^1 \frac{4r}{(16+r^2)^{3/2}} \, d\varphi \, dr = \\ &= \frac{q}{2\varepsilon} \int_0^1 \frac{4r}{(16+r^2)^{3/2}} \, dr. \end{aligned}$$

Zbývá integrály vypočítat. V prvním použijeme substituci  $r = \sinh u$ , v druhém  $u = 1 + r^2$  a ve třetím  $u = 16 + r^2$ . Počítejte:

$$Q_1 = \frac{q}{2\varepsilon} \int_{u_1}^{u_2} \frac{\cosh u}{(1 + \cosh^2 u)^{3/2}} du = \frac{q}{2\varepsilon} \int_{u_1}^{u_2} \frac{du}{\cosh^2 u} = \frac{q}{2\varepsilon} \operatorname{artgh} u \Big|_{u_1}^{u_2} =$$

$$= \frac{q}{2\varepsilon} \left. \frac{r}{\sqrt{1+r^2}} \right|_1^2 = \frac{q}{2\varepsilon} \left( \frac{2}{\sqrt{5}} - \frac{1}{\sqrt{2}} \right),$$

$$Q_2 = \frac{q}{2\varepsilon} \int_1^2 -\frac{du}{2u^{3/2}} = \frac{q}{2\varepsilon} \left. \frac{1}{\sqrt{u}} \right|_1^2 = \frac{q}{2\varepsilon} \left( \frac{1}{\sqrt{2}} - 1 \right),$$

$$Q_3 = \frac{q}{2\varepsilon} \int_{16}^{20} \frac{2du}{u^{3/2}} = -\frac{q}{2\varepsilon} \left. \frac{4}{\sqrt{u}} \right|_{16}^{20} = -\frac{q}{2\varepsilon} \left( \frac{4}{\sqrt{20}} - \frac{4}{\sqrt{16}} \right) = \frac{q}{2\varepsilon} \left( -\frac{2}{\sqrt{5}} + 1 \right)$$

Celkový tok  $Q = Q_1 + Q_2 + Q_3$  je skutečně nulový, podle očekávání.

# Úlohy k procvičení

- ▶ Vypočtěte tok vektorového pole  $\vec{F}(x, y, z) = (y - z, z - x, x - y)$  částí kuželové plochy (pláště) o rovnici  $z = \sqrt{x^2 + y^2}$ ,  $0 \leq z \leq 1$  orientované normálou směřující dovnitř kuželev. Výsledek:  $Q = 0$ .
- ▶ Vypočtěte tok vektorového pole  $\vec{F}(x, y, z) = (x^3, y^3, z^3)$  kulovou plochou o rovnici  $x^2 + y^2 + z^2 = R^2$  orientovanou vnější normálou. Výsledek:  $Q = \frac{12}{5}\pi R^5$ .
- ▶ Vypočtěte tok vektorového pole  $\vec{F}(x, y, z) = (x, y, z)$  částí roviny o rovnici  $x + y + z = a = \text{konst.}$ ,  $a > 0$ , v 1. oktantu soustavy souřadnic. Rovina je orientována normálou směřující do poloprostoru obsahujícího počátek soustavy souřadnic. Výsledek:  $Q = -\frac{1}{2}a^3$ .
- ▶ Vypočtěte tok vektorového pole  $\vec{F}(x, y, z) = (x^2, y^2, xyz)$  povrchem krychle  $[0, 1]^3 \in \mathbb{R}^3$  orientované vnější normálou. Návod: Sečtěte toky všemi šesti stěnami. Pozn.: Body nespojitosti pole normály na hranách krychle tvoří zanedbatelnou množinu, takže „nevadí“. Výsledek:  $Q = \frac{9}{4}$ .