

Το θεώρημα του Stokes και θεώρημα Gauss

1. **Επιφάνειες στον χώρο \mathbb{R}^3 και επιφανειακά ολοκληρώματα.** Ας θεωρήσουμε μια C^1 επιφάνεια $S:G \rightarrow \mathbb{R}^3$ στον xyz -χώρο ορισμένη σε ένα κατάλληλο ανοικτό σύνολο $G \subset \mathbb{R}^2$. Αναλυτικά αυτή η επιφάνεια περιγράφεται από τις παραμετρικές εξισώσεις

$$S : x = x(t, s), y = y(t, s), z = z(t, s), (t, s) \in G,$$

όπου $S(t, s) = (x(t, s), y(t, s), z(t, s))$. Το στοιχείο εμβαδού $d\sigma$ της επιφάνειας S ορίζεται ως εξής:

$$d\sigma = \sqrt{\left(\det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)}\right)^2} dt ds.$$

Έτσι το εμβαδόν της επιφάνειας S δίδεται από το διπλό ολοκλήρωμα

$$\text{Εμβα}(S) = \iint_G d\sigma = \iint_G \sqrt{\left(\det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)}\right)^2} dt ds$$

Γενικότερα ορίζεται το επιφανειακό ολοκλήρωμα $\iint_S f d\sigma$ ως εξής:

$$\begin{aligned} \iint_S f d\sigma &= \iint_G f(x(t, s), y(t, s), z(t, s)) \sqrt{\left(\det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)}\right)^2} dt ds. \end{aligned}$$

Το διάνυσμα $\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)} \vec{i} + \det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)} \vec{j} + \det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)} \vec{k}$ είναι κάθετο στην επιφάνεια S στο σημείο $S(t, s) = (x(t, s), y(t, s), z(t, s))$ και το αντίστοιχο μοναδιαίο διάνυσμα

$$\vec{\nu} = \frac{\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)} \vec{i} + \det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)} \vec{j} + \det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)} \vec{k}}{\sqrt{\left(\det \frac{\partial(x, y)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(y, z)}{\partial(t, s)}\right)^2 + \left(\det \frac{\partial(z, x)}{\partial(t, s)}\right)^2}}$$

λέγεται μοναδιαίο κάθετο διανυσματικό πεδίο.

Αν $\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$ είναι ένα διανυσματικό πεδίο σε περιοχή της S , το ολοκλήρωμα

$$\iint_S \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma$$

ονομάζεται **ροή** του διανυσματικού πεδίου \vec{F} μέσω της επιφάνειας S .

Παραδείγματα. (1) Το στοιχείο εμβαδού του ημισφαιρίου $z = \sqrt{a^2 - x^2 - y^2}$, $x^2 + y^2 \leq a^2$, είναι $d\sigma = \frac{a}{\sqrt{a^2 - x^2 - y^2}} dx dy$.

(2) Ας θεωρήσουμε την σφαίρα $S: x^2 + y^2 + z^2 = a^2$. Χρησιμοποιώντας για παραμέτρους τις σφαιρικές συντεταγμένες ϕ και θ , περιγράφουμε την σφαίρα S με τις παραμετρικές εξισώσεις $x = a \sin \phi \cos \theta$, $y = a \sin \phi \sin \theta$, $z = a \cos \phi$, $(\phi, \theta) \in [0, \pi] \times [0, 2\pi]$. Τότε το στοιχείο εμβαδού είναι $d\sigma = a^2 \sin \phi d\phi d\theta$.

(3) Δοθέντων αριθμών $a > b > 0$, οι παραμετρικές εξισώσεις $x = (a + b \cos \phi) \cos \theta$, $y = (a + b \cos \phi) \sin \theta$, $z = b \sin \phi$, καθώς τα ϕ και θ κινούνται με $0 \leq \theta \leq 2\pi$, $0 \leq \phi \leq 2\pi$, περιγράφουν την επιφάνεια T του *torus*, δηλαδή της επιφάνειας που παράγεται από τον κύκλο ακτίνας b , ο οποίος ευρίσκεται στο xz -επίπεδο και το κέντρου του οποίου είναι το σημείο $(a, 0, 0)$, όταν ο κύκλος αυτός περιστραφεί γύρω από τον άξονα των z . Υπολογίζοντας το στοιχείο εμβαδού βρίσκουμε $d\sigma = b(a + b \cos \phi) d\theta d\phi$.

Εφαρμογές των επιφανειακών ολοκληρωμάτων της μορφής $\iint_S f d\sigma$.

(1) Η μέση τιμή της συνάρτησης f πάνω στην επιφάνεια S είναι

$$\bar{f} = \frac{\iint_S f d\sigma}{\iint_S d\sigma} = \frac{1}{\text{Εμβ}(S)} \iint_S f d\sigma.$$

(2) Οι συντεταγμένες του κέντρου βάρους $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})$ της επιφάνειας S δίδονται από τους τύπους

$$\bar{x} = \frac{\iint_S x d\sigma}{\iint_S d\sigma}, \quad \bar{y} = \frac{\iint_S y d\sigma}{\iint_S d\sigma}, \quad \bar{z} = \frac{\iint_S z d\sigma}{\iint_S d\sigma}.$$

(3) Η ροπή αδρανείας της επιφάνειας S γύρω από τον άξονα των z δίδεται από το επιφανειακό ολοκλήρωμα $\iint_S (x^2 + y^2) d\sigma$. Γενικότερα η ροπή αδρανείας της επιφάνειας S γύρω από μια δεδομένη ευθεία E δίδεται από το επιφανειακό ολοκλήρωμα $\iint_S (\text{dist}[(x, y, z), E])^2 d\sigma$ όπου $\text{dist}[(x, y, z), E]$ είναι η απόσταση των σημείων (x, y, z) της S από την ευθεία E .

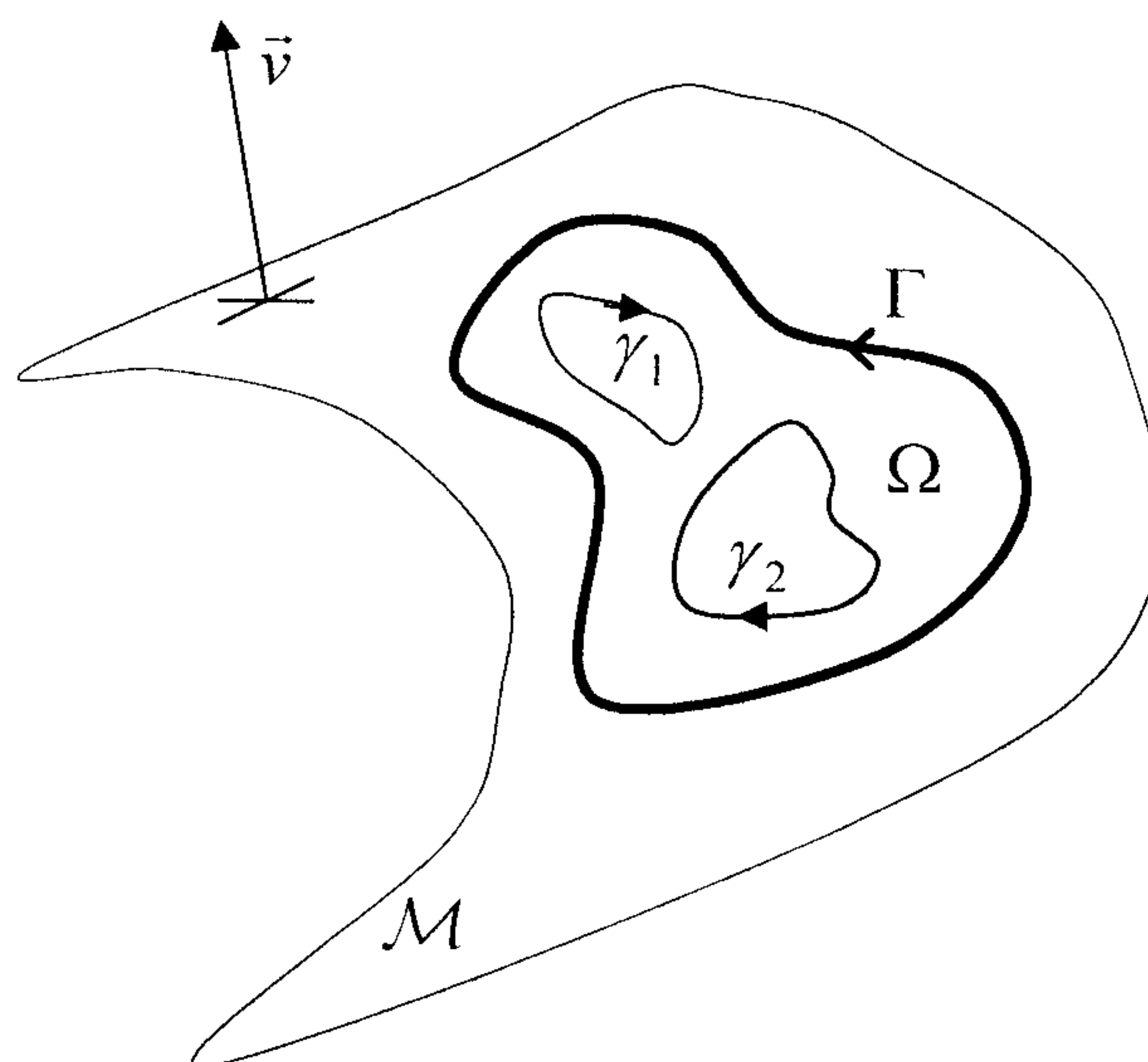
2. Θεώρημα του Stokes. Έστω \mathcal{M} μια ομαλή δισδιάστατη προσανατολισμένη επιφάνεια στον xyz -χώρο και ένα σύνολο $\Omega \subset\subset \mathcal{M}$ με κατά τμήματα ομαλό σύνορο. Τότε για ένα διανυσματικό πεδίο \vec{F} , C^1 σε περιοχή του $\overline{\Omega}$,

$$\int_{\partial\Omega} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \iint_{\Omega} \text{curl}\vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma.$$

Ορολογία. Με \vec{r} συμβολίζουμε το διάνυσμα θέσεως δηλαδή $\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}$, $d\vec{r} = dx\vec{i} + dy\vec{j} + dz\vec{k}$ και $\vec{F} \cdot d\vec{r} = Pdx + Qdy + Rdz$ (αν $\vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}$). Επίσης ο **στροβιλισμός** $\text{curl}\vec{F}$ του διανυσματικού πεδίου \vec{F} ορίζεται από τον τύπο

$$\text{curl}\vec{F} = \det \begin{vmatrix} \vec{i} & \vec{j} & \vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial x} & \frac{\partial}{\partial y} & \frac{\partial}{\partial z} \\ P & Q & R \end{vmatrix} = \left(\frac{\partial R}{\partial y} - \frac{\partial Q}{\partial z} \right) \vec{i} + \left(\frac{\partial P}{\partial z} - \frac{\partial R}{\partial x} \right) \vec{j} + \left(\frac{\partial Q}{\partial x} - \frac{\partial P}{\partial y} \right) \vec{k}.$$

Τέλος $\vec{\nu}$ είναι το μοναδιαίο κάθετο διάνυσμα στην επιφάνεια \mathcal{M} , συμβατό με τον προσανατολισμό της – όσον αφορά την κατεύθυνση του – και $d\sigma$ είναι το στοιχείο εμβαδού της \mathcal{M} .



Όταν προσανατολίσουμε την επιφάνεια \mathcal{M} όπως δείχνει το διάνυσμα $\vec{\nu}$ και το σύνορο του συνόλου $\Omega \subset\subset \mathcal{M}$ αποτελείται από την εξωτερική καμπύλη Γ και τις εσωτερικές καμπύλες γ_1 και γ_2 , και τις προσανατολίσουμε όπως δείχνουν τα βέλη, τότε το ολοκλήρωμα $\int_{\partial\Omega}$ στο Θεώρημα του Stokes είναι

$$\int_{\partial\Omega} = \int_{\Gamma} + \int_{\gamma_1} + \int_{\gamma_2}.$$

Θεώρημα. Για κάθε C^2 διανυσματικό πεδίο \vec{F} ,

$$\operatorname{div}(\operatorname{curl}\vec{F}) = 0.$$

Το αντίστροφο αυτού δεν ισχύει υπό την έννοια ότι η απόκλιση ενός διανυσματικού πεδίου ενδέχεται να είναι μηδέν και το πεδίο να μην είναι ο στροβιλισμός κανενός πεδίου. Π.χ. το διανυσματικό πεδίο

$$\vec{N} = \frac{x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}, \text{ ορισμένο για } (x, y, z) \in \mathbb{R}^3 - \{(0,0,0)\},$$

έχει απόκλιση $\operatorname{div}\vec{N} = 0$ αλλά δεν υπάρχει C^1 διανυσματικό πεδίο \vec{F} στο σύνολο $\mathbb{R}^3 - \{(0,0,0)\}$ ώστε $\operatorname{curl}\vec{F} = \vec{N}$.

Ασκήσεις

1. Υπολογίστε το επικαμπύλιο ολοκλήρωμα $\int_{\gamma} [\sqrt{x^2 + 1}\vec{i} + x\vec{j} + 2y\vec{k}] \cdot d\vec{r}$ όπου γ είναι τομή της επιφάνειας $z = xy$ και του κυλίνδρου $x^2 + y^2 = 1$.

2. Υπολογίστε το επιφανειακό ολοκλήρωμα $\iint_{\Omega} \operatorname{curl}\vec{F} \cdot \vec{n} d\sigma$ όπου

$$\vec{F}(x, y, z) = [e^{xz} + e^{x+2y}]\vec{i} + [\log(2 + y + z) + 2e^{x+2y}]\vec{j} + 3xyz\vec{k}$$

και Ω είναι το μέρος της επιφάνειας $z = 1 - x^2 - y^2$ που ευρίσκεται πάνω από το xy -επίπεδο.

3. Αν Π είναι ένα επίπεδο παράλληλο προς τον άξονα των x και δεν είναι κάθετο στο xy -επίπεδο, και γ είναι η τομή του Π με τον κύλινδρο $x^2 + y^2 = a^2$, δείξτε ότι

$$\int_{\gamma} [(yz - y)dx + (xz + x)dy] = 2\pi a^2.$$

4. Έστω $\vec{F}(x, y, z) = 2x\vec{i} + 2y\vec{j} + (x^2 + y^2 + z^2)\vec{k}$ και S το κάτω μισό του ελλειψοειδούς $(x^2/4) + (y^2/9) + (z^2/27) = 1$. Υπολογίστε την ροή του $\operatorname{curl}\vec{F}$ διαμέσω του S .

5. Εξηγήστε τον τύπο

$$\operatorname{curl}\vec{F} \cdot \vec{n} = \lim_{\substack{p \in V \subset \Omega \\ \operatorname{diam}(V) \rightarrow 0}} \frac{1}{\operatorname{εμβ}(V)} \int_{\partial V} \vec{F} \cdot d\vec{r}.$$

3. Θεώρημα απόκλισης του Gauss. Έστω $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ ένα ανοικτό και φραγμένο σύνολο στον xyz -χώρο, του οποίου το σύνορο $\partial\Omega$ να είναι κατά τμήματα ομαλό. Τότε για ένα διανυσματικό πεδίο \vec{F} το οποίο είναι C^1 σε περιοχή του $\bar{\Omega}$, ισχύει ο τύπος:

$$\iint_{\partial\Omega} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iiint_{\Omega} \operatorname{div}\vec{F} dx dy dz$$

όπου $\vec{\nu}$ είναι το μοναδιαίο κάθετο στην επιφάνεια $\partial\Omega$ διανυσματικό πεδίο με κατεύθυνση προς το εξωτερικό του Ω , $d\sigma$ είναι το στοιχείο εμβαδού του $\partial\Omega$ και $\operatorname{div}\vec{F}$ είναι η απόκλιση του πεδίου \vec{F} δηλαδή

$$\operatorname{div}\vec{F} = \frac{\partial P}{\partial x} + \frac{\partial Q}{\partial y} + \frac{\partial R}{\partial z} \quad \text{όταν } \vec{F} = P\vec{i} + Q\vec{j} + R\vec{k}.$$

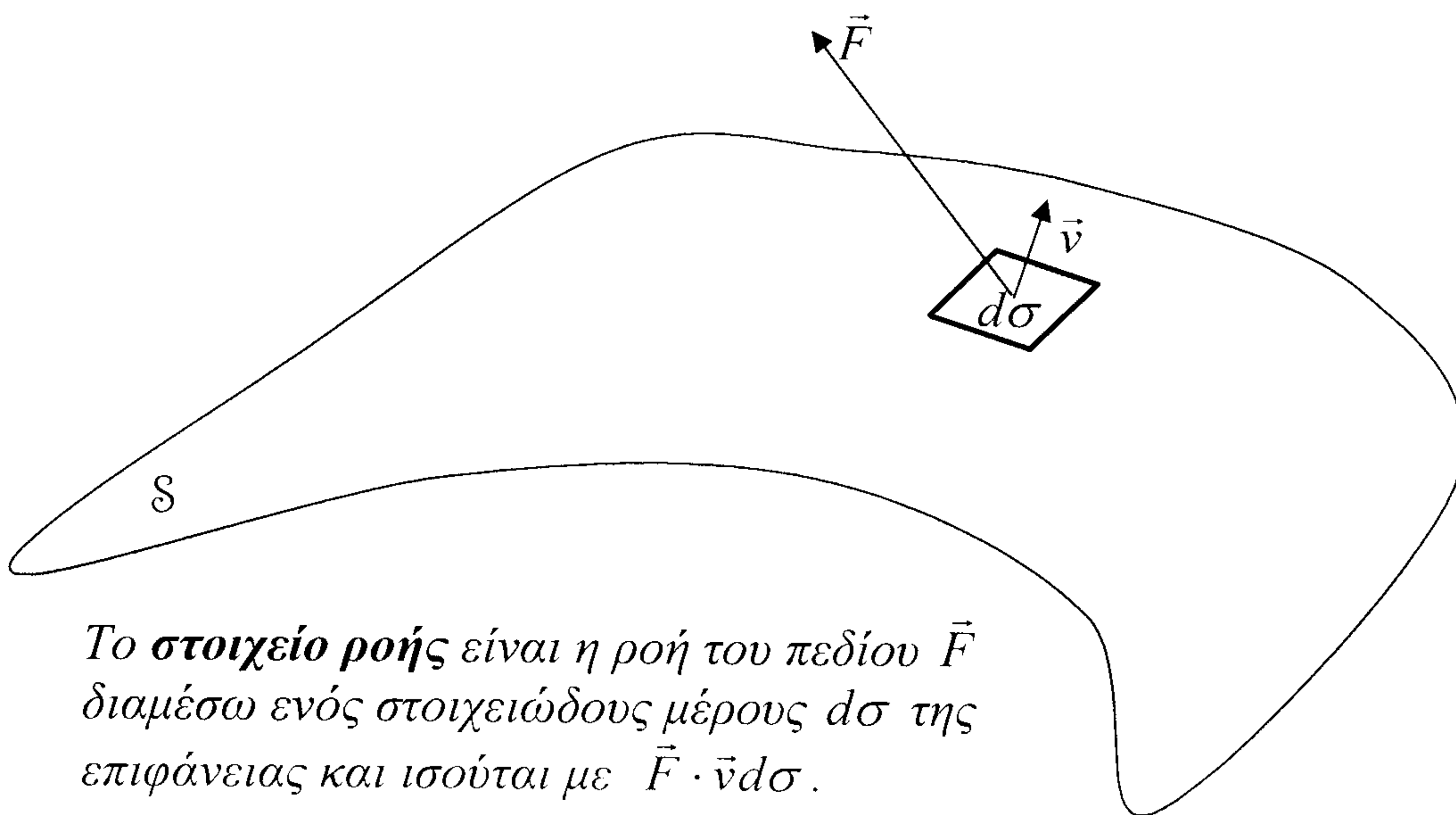
Ροή διανυσματικού πεδίου. Το ολοκλήρωμα $\iint_{\partial\Omega} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma$ ονομάζεται **ροή** του

διανυσματικού πεδίου \vec{F} μέσω της επιφάνειας $\partial\Omega$. Γενικότερα αν S είναι μια επιφάνεια – όχι απαραίτητα κλειστή όπως είναι η $\partial\Omega$ – και \vec{F} είναι ένα διανυσματικό πεδίο σε περιοχή της S τότε η ροή του \vec{F} μέσω της S είναι το επιφανειακό ολοκλήρωμα $\iint_S \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma$. Επειδή

$$\lim_{\substack{V \ni (a,b,c) \\ \operatorname{diam}(V) \rightarrow 0}} \frac{1}{\operatorname{Ογκ}(V)} \iiint_V \operatorname{div}\vec{F} dx dy dz = \operatorname{div}\vec{F}(a,b,c),$$

έπεται από το Θεώρημα Απόκλισης του Gauss ότι

$$\operatorname{div}\vec{F}(a,b,c) = \lim_{\substack{V \ni (a,b,c) \\ \operatorname{diam}(V) \rightarrow 0}} \frac{1}{\operatorname{Ογκ}(V)} \iint_{\partial V} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma.$$

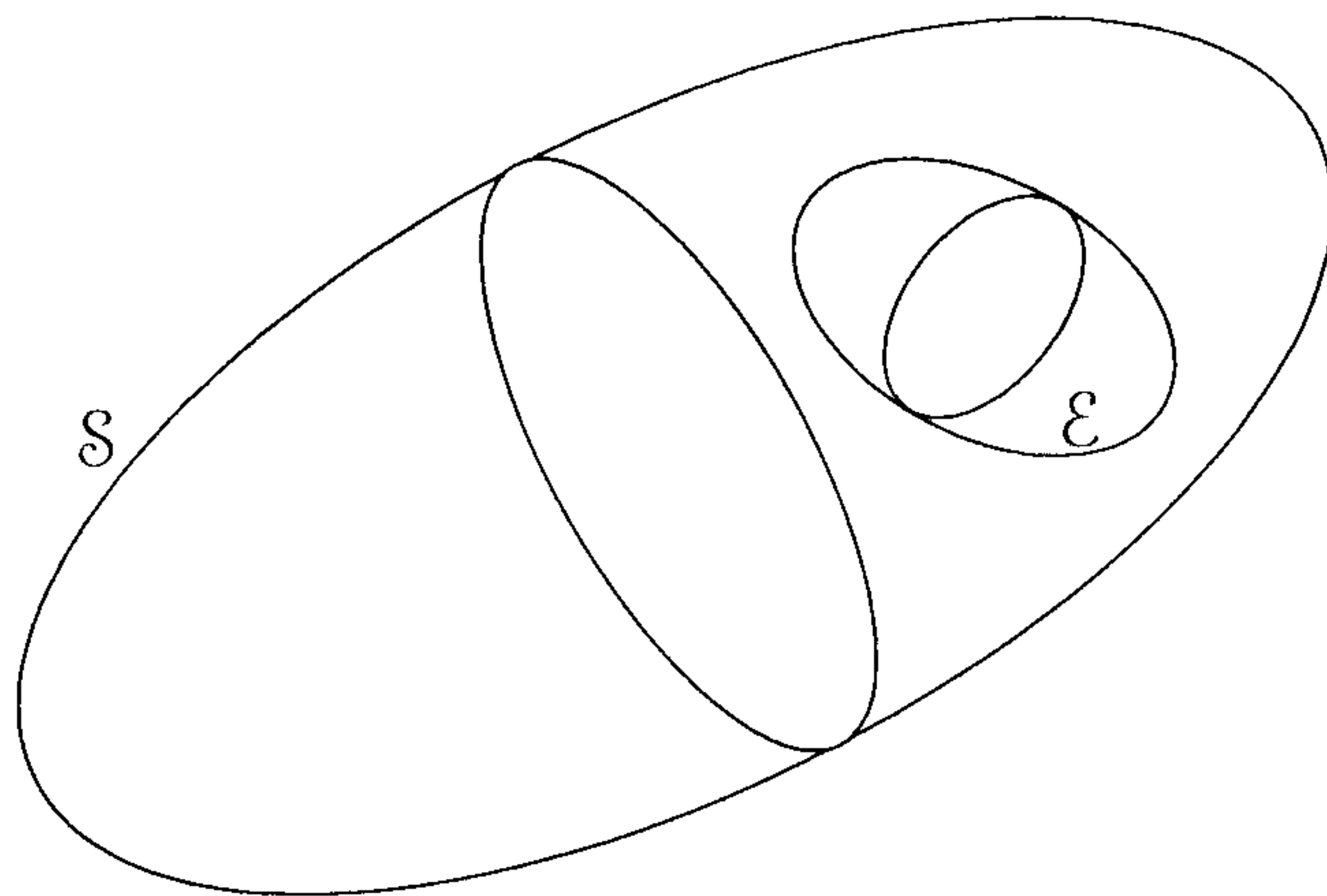


4. Νόμος της ροής του Gauss. Ας θεωρήσουμε δυο «απλές» κλειστές επιφάνειες \mathcal{S} και \mathcal{E} με την \mathcal{E} μέσα στην \mathcal{S} . Αν Ω είναι το σύνολο ανάμεσα στις δυο αυτές επιφάνειες και \vec{F} είναι ένα C^1 διανυσματικό πεδίο σε περιοχή του $\bar{\Omega}$ τότε

$$\iint_{\mathcal{S}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma - \iint_{\mathcal{E}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iiint_{\Omega} \operatorname{div} \vec{F} dx dy dz.$$

(Σκεφθείτε προσεκτικά την κατεύθυνση των διανυσμάτων $\vec{\nu}$ στα ανωτέρω επιφανειακά ολοκληρώματα.) Ιδιαίτερος αν $\operatorname{div} \vec{F} = 0$ στα σημεία του Ω τότε

$$\iint_{\mathcal{S}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iint_{\mathcal{E}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma \text{ (Αρχή της ομοτοπίας).}$$



Αν $\operatorname{div} \vec{F} = 0$ ανάμεσα στις επιφάνειες \mathcal{S} και \mathcal{E} τότε

$$\iint_{\mathcal{S}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iint_{\mathcal{E}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma.$$

Ένα παράδειγμα διανυσματικού \vec{F} με $\operatorname{div} \vec{F} = 0$ είναι το

$$\vec{N} = \frac{x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k}}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2}}.$$

Το εν λόγω διανυσματικό πεδίο ορίζεται στο $\mathbb{R}^3 - \{(0,0,0)\}$ και $\operatorname{div} \vec{N} = 0$. Έτσι αν οι επιφάνειες \mathcal{S} και \mathcal{E} περικλείουν το σημείο $(0,0,0)$ τότε

$$\iint_{\mathcal{S}} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iint_{\mathcal{E}} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma.$$

Αλλά αν η επιφάνεια \mathcal{E} είναι μια μικρή σφαίρα με κέντρο το $(0,0,0)$ τότε υπολογίζουμε

$$\iint_{\mathcal{E}} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma = 4\pi.$$

Το συμπέρασμα είναι ότι

$$\iint_{\mathcal{S}} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma = 4\pi \text{ (Νόμος της ροής του Gauss)}$$

για κάθε απλή κλειστή επιφάνεια S που περιέχει το σημείο $(0,0,0)$ στο εσωτερικό της.

5. Τύποι του Green. Έστω $\Omega \subset \mathbb{R}^3$ ένα ανοικτό και φραγμένο σύνολο στον xyz -χώρο, του οποίου το σύνορο $\partial\Omega$ να είναι κατά τμήματα ομαλό. Τότε για συναρτήσεις $f, g \in C^2(\bar{\Omega})$,

$$\iint_{\partial\Omega} f \vec{\nabla} g \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iiint_{\Omega} (\vec{\nabla} f \cdot \vec{\nabla} g + f \Delta g) dx dy dz$$

και

$$\iint_{\partial\Omega} (f \vec{\nabla} g - g \vec{\nabla} f) \cdot \vec{\nu} d\sigma = \iiint_{\Omega} (f \Delta g - g \Delta f) dx dy dz,$$

όπου $\vec{\nabla} = \frac{\partial}{\partial x} \vec{i} + \frac{\partial}{\partial y} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial z} \vec{k}$ και $\Delta = \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2}$. Οι τύποι αυτοί έπονται

αμέσως από το *Θεώρημα του Gauss*. (Κάντε τους υπολογισμούς.) Επίσης την κατευθυνόμενη παράγωγο $\vec{\nabla} f \cdot \vec{\nu}$ την ονομάζουμε **κάθετη παράγωγο** (το «κάθετο» αναφέρεται βέβαια σε σχέση με την επιφάνεια $\partial\Omega$) και την συμβολίζουμε με $\frac{\partial f}{\partial \nu}$, δηλαδή $\frac{\partial f}{\partial \nu} = \vec{\nabla} f \cdot \vec{\nu}$. Με αυτόν τον συμβολισμό οι τύποι

του *Green* γράφονται ως εξής:

$$\iint_{\partial\Omega} f \frac{\partial g}{\partial \nu} d\sigma = \iiint_{\Omega} (\vec{\nabla} f \cdot \vec{\nabla} g + f \Delta g) dx dy dz$$

και

$$\iint_{\partial\Omega} \left(f \frac{\partial g}{\partial \nu} - g \frac{\partial f}{\partial \nu} \right) d\sigma = \iiint_{\Omega} (f \Delta g - g \Delta f) dx dy dz.$$

Ιδιαίτερως αν οι συναρτήσεις f, g είναι αρμονικές στο Ω (αν δηλαδή $\Delta f = \Delta g = 0$) τότε

$$\iint_{\partial\Omega} f \frac{\partial g}{\partial \nu} d\sigma = \iint_{\partial\Omega} g \frac{\partial f}{\partial \nu} d\sigma.$$

[Εννοείται βέβαια ότι εξακολουθούμε να υποθέτουμε $f, g \in C^2(\bar{\Omega})$.]

Παραδείγματα. 1. Έστω $S^2 = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 + z^2 = 1\}$. Το επιφανειακό ολοκλήρωμα

$$\iint_{S^2} x^2 d\sigma = \iint_{\partial B} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma$$

όπου $B = \{(x, y, z) \in \mathbb{R}^3 : x^2 + y^2 + z^2 \leq 1\}$ και $\vec{F} = x\vec{i}$. Επομένως – από το *Θεώρημα του Gauss* – το δοθέν ολοκλήρωμα ισούται με

$$\iiint_B \operatorname{div} \vec{F} dx dy dz = \iiint_B dx dy dz = \frac{4\pi}{3}.$$

2. Από τον νόμο της ροής του *Gauss*,

$$\iint_{\alpha x^2 + \beta y^2 + \gamma z^2 = 1} \frac{d\sigma}{(x^2 + y^2 + z^2)^{3/2} (\alpha^2 x^2 + \beta^2 y^2 + \gamma^2 z^2)^{1/2}} = 4\pi \quad (\alpha, \beta, \gamma > 0).$$

Ασκήσεις.

1. Κάντε αναλυτικά τον υπολογισμό $\operatorname{div} \vec{N} = 0$.

2. Κάντε αναλυτικά τον υπολογισμό $\iint_{x^2 + y^2 + z^2 = r^2} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma = 4\pi$ (για $r > 0$).

3. Αν το σημείο $(0,0,0)$ ευρίσκεται στο εξωτερικό της επιφάνειας \mathcal{S} , ποιά είναι η τιμή του ολοκληρώματος $\iint_{\mathcal{S}} \vec{N} \cdot \vec{\nu} d\sigma$;

4. Μελετήστε το ολοκλήρωμα $\iint_{\mathcal{S}} \vec{F} \cdot \vec{\nu} d\sigma$ όπου

$$\vec{F} = \frac{(x-a)\vec{i} + (y-b)\vec{j} + (z-c)\vec{k}}{[(x-a)^2 + (y-b)^2 + (z-c)^2]^{3/2}}$$

και το σημείο $(a,b,c) \notin [\mathcal{S}]$. (Η \mathcal{S} υποτίθεται ότι είναι μια απλή κλειστή επιφάνεια.)

5. Υπολογίστε το ολοκλήρωμα

$$\iint_{\alpha^2 x^2 + \beta^2 y^2 + \gamma^2 z^2 = 1} \sqrt{\alpha^4 x^2 + \beta^4 y^2 + \gamma^4 z^2} d\sigma.$$

Υπόδειξη. Χρησιμοποιήστε το διανυσματικό πεδίο $\vec{F} = \alpha^2 x \vec{i} + \beta^2 y \vec{j} + \gamma^2 z \vec{k}$.