

### Το θεώρημα αντίστροφης απεικόνισης

Έστω  $I \subseteq \mathbb{R}$  ανοικτό διάστημα,  $f: I \rightarrow \mathbb{R}$  διαφορίσιμη της κλάσης  $C^1$  και  $a \in I: f'(a) \neq 0$ . Τότε από την συνέχεια της  $f'$  υπάρχει  $\delta > 0: (a - \delta, a + \delta) \subseteq I$  και  $f'(x) \neq 0$  για κάθε  $x \in (a - \delta, a + \delta)$ .

Συνεπώς, είτε  $f'(x) > 0$  για κάθε  $x \in (a - \delta, a + \delta)$  αν  $f'(a) > 0$  ή  $f'(x) < 0$  για κάθε  $x \in (a - \delta, a + \delta)$  αν  $f'(a) < 0$ . Έπεται ότι η  $f$  είναι 1-1 στο  $(a - \delta, a + \delta)$

( γνήσια μονότονη στο  $(a - \delta, a + \delta)$  ) και ακόμη ότι η  $g = f^{-1}|_{(a - \delta, a + \delta)}$  είναι διαφορίσιμη συνάρτηση και  $g'(y) = \frac{1}{f'(x)}$  για  $x \in (a - \delta, a + \delta)$  και  $y = f(x)$ .

Δηλαδή η υπόθεση ότι η  $f$  είναι  $C^1$  στο  $I$  και ότι  $f'(a) \neq 0$  για κάποιο  $a \in I$  έπεται ότι η  $f$  είναι τοπικά αντιστρέψιμη στο  $a$ , με άλλα λόγια αν  $y$  «κοντά» στο  $f(a)$  μπορούμε να λύσουμε μοναδικά την εξίσωση  $y = f(x)$  για  $x$  «κοντά» στο  $a$ . Ο σκοπός μας είναι η παρουσίαση του αντίστοιχου αποτελέσματος στις πολλές μεταβλητές.

**14.1 Θεώρημα** ( Αντίστροφης απεικόνισης ). Έστω  $D \subseteq \mathbb{R}^n$  ανοικτό και  $f: D \subseteq \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^n$   $C^1$  απεικόνιση. Αν  $a \in D$  ώστε  $\det(J_{f(a)}) \neq 0$ , τότε η  $f$  είναι τοπικά αντιστρέψιμη στο  $a$ , δηλαδή υπάρχουν ανοικτά σύνολα  $U, V \subseteq \mathbb{R}^n$  με  $a \in U$  και  $b = f(a) \in V$ , ώστε η  $f|_U$  να είναι 1-1,  $f(U) = V$  και η αντίστροφη απεικόνιση  $g = f^{-1}: V \rightarrow U$  να είναι της κλάσης  $C^1$ . Επί πλέον για τον πίνακα Jacobi της  $g$  ισχύει:

$$J_{g(f(x))} = [J_{f(x)}]^{-1} \text{ για } x \in U.$$

Αν η  $f$  είναι της κλάσης  $C^p$ ,  $p \geq 1$ , τότε το ίδιο είναι και η  $g = f^{-1}|_U$ .

**Σημείωση.** Έστω  $f = (f_1, \dots, f_n)$ , το συμπέρασμα με άλλα λόγια του θεωρήματος είναι το ακόλουθο.

Αν  $y = (y_1, \dots, y_n)$  είναι σημείο «κοντά» στο  $b = f(a)$  τότε το σύστημα των

$$\text{εξισώσεων } \begin{cases} f_1(x_1, \dots, x_n) = y_1 \\ f_2(x_1, \dots, x_n) = y_2 \\ \dots \\ f_n(x_1, \dots, x_n) = y_n \end{cases} \text{ έχει ακριβώς μια λύση «κοντά» στο } a. \text{ Επί πλέον η}$$

εξάρτηση των λύσεων  $x_1 = x_1(y_1, \dots, y_n), \dots, x_n = x_n(y_1, \dots, y_n)$  ( ή  $x_i = g_i(y)$ ,  $1 \leq i \leq n$  όπου  $g = f^{-1}$  και  $g = (g_1, \dots, g_n)$  ) από τα  $y_1, \dots, y_n$  είναι  $C^1$  ( ή  $C^p$  ).

Καθόσον αφορά τις μερικές παραγώγους  $\frac{\partial g_i}{\partial y_j}$ ,  $1 \leq i \leq n$  των λύσεων

$x_i = g_i(y)$ ,  $1 \leq i \leq n$ , παρατηρούμε ότι επειδή ο πίνακας Jacobi  $J_{g(y)}$ ,  $y = f(x)$  είναι

αντίστροφος του  $J_{f(x)}$ , όπου  $J_{g(y)} = \left( \frac{\partial g_i}{\partial y_j} \right)_{1 \leq i, j \leq n}$  και  $J_{f(x)} = \left( \frac{\partial f_i}{\partial x_j} \right)_{1 \leq i, j \leq n}$ , οι μερικές

παράγωγοι,  $\frac{\partial g_i}{\partial y_j}(y), 1 \leq i, j \leq n$  υπολογίζονται λύνοντας ένα γραμμικό σύστημα  $n^2$

εξισώσεων με  $n^2$  αγνώστους, το οποίο προκύπτει από την εξίσωση των πινάκων,

$$[ J_{g(y)} \cdot J_{f(x)} = I, y = f(x), x \in U ]$$

όπου  $I = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$  ο ταυτοτικός πίνακας.

**Συμβολισμός:** Έστω  $f: U \subseteq \mathbb{R}^n \rightarrow \mathbb{R}^m$  διαφορίσιμη συνάρτηση,  $f = (f_1, \dots, f_m)$ . Αν  $a \in U$  τότε ο πίνακας Jacobi  $J_{f(a)}$  της  $f$  στο  $a$  μερικές φορές

θα συμβολίζεται και με  $J_{f(a)} = \frac{\partial (f_1, \dots, f_m)}{\partial (x_1, \dots, x_n)}(a) \left( = \left( \frac{\partial f_i}{\partial x_j}(a) \right)_{\substack{1 \leq i \leq m \\ 1 \leq j \leq n}} \right)$ .

**Παραδείγματα.** 1) Η απεικόνιση  $f: \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2$  που ορίζεται από την,  $f(x, y) = (e^x \cos y, e^x \sin y)$ , είναι τοπικά αντιστρέψιμη σε κάθε σημείο του  $\mathbb{R}^2$  αλλά δεν είναι 1-1.

**Λύση** Θέτουμε  $u = e^x \cos y$  και  $v = e^x \sin y$ . Ο πίνακας Jacobi της  $f$  είναι ο

$$\frac{\partial (u, v)}{\partial (x, y)} = J_f = \begin{pmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial u}{\partial y} \\ \frac{\partial v}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial y} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} e^x \cos y & -e^x \sin y \\ e^x \sin y & e^x \cos y \end{pmatrix} \text{ και η ορίζουσά του είναι η}$$

$$\det \left( \frac{\partial (u, v)}{\partial (x, y)} \right) = e^{2x} (\cos^2 y + \sin^2 y) = e^{2x} > 0 \text{ για κάθε } (x, y) \in \mathbb{R}^2.$$

Έπεται προφανώς από το θεώρημα αντιστρόφου συναρτήσεως ότι η  $f$  είναι τοπικά αντιστρέψιμη σε κάθε σημείο  $(x, y) \in \mathbb{R}^2$ . Η  $f$  δεν είναι 1-1, αφού  $u(x, y + 2\pi) = u(x, y)$  και  $v(x, y + 2\pi) = v(x, y)$  για κάθε  $(x, y) \in \mathbb{R}^2$ .

Παρατηρούμε ότι, το παράδειγμα που εξετάσαμε μας δείχνει ότι το ακόλουθο αποτέλεσμα (συνέπεια του θεωρήματος Darboux) από τον Λογισμό της μίας μεταβλητής δεν ισχύει για συναρτήσεις δύο μεταβλητών:

Έστω  $I \subseteq \mathbb{R}$  ανοικτό διάστημα και  $f: I \rightarrow \mathbb{R}$  διαφορίσιμη ώστε  $f'(x) \neq 0$  για κάθε  $x \in I$ , τότε είτε  $f'(x) > 0$  για κάθε  $x \in I$  ή  $f'(x) < 0$  για κάθε  $x \in I$ . Επομένως η  $f$  είναι γνήσια μονότονη και έτσι είναι 1-1.

**Σημείωση.** Οι μερικές παράγωγοι  $\frac{\partial x}{\partial u}, \frac{\partial x}{\partial v}, \frac{\partial y}{\partial u}, \frac{\partial y}{\partial v}$  υπολογίζονται λύνοντας το σύστημα:

$$J_f \cdot J_{f^{-1}} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \Leftrightarrow \frac{\partial x}{\partial u} = \frac{\partial v}{\partial y} \cdot \frac{1}{\det J_f}, \frac{\partial y}{\partial u} = -\frac{\partial v}{\partial x} \cdot \frac{1}{\det J_f},$$

$$\frac{\partial x}{\partial v} = -\frac{\partial u}{\partial y} \cdot \frac{1}{\det J_f} \text{ και } \frac{\partial y}{\partial v} = \frac{\partial u}{\partial x} \cdot \frac{1}{\det J_f}, \text{ όπου } \det J_f = e^{2x}.$$

Συνεπώς,  $\frac{\partial x}{\partial u} = \frac{\cos y}{e^x}$ ,  $\frac{\partial x}{\partial v} = \frac{\sin y}{e^x}$ ,  $\frac{\partial y}{\partial u} = -\frac{\sin y}{e^x}$  και  $\frac{\partial y}{\partial v} = \frac{\cos y}{e^x}$ . (Θέτομε  $g = f^{-1}$ ,

$$\text{οπότε, } g(u, v) = (x(u, v), y(u, v)) \text{ και } J_g = \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{pmatrix}.$$

**Παράδειγμα 2** Θεωρούμε τις εξισώσεις,  $\frac{x^4 + y^4}{x} = u$  και  $\sin x + \cos y = v$ .

Κοντά σε ποια σημεία  $(x, y)$  μπορούν να επιλυθούν ως προς  $x, y$  αυτές οι εξισώσεις (εννοούμε να εκφράσουμε τα  $x$  και  $y$  ως  $x = x(u, v)$  και  $y = y(u, v)$ );

**Λύση** Εδώ έχουμε την απεικόνιση,  $f : D \subseteq \mathbb{R}^2 \rightarrow \mathbb{R}^2 : f = (u, v)$  με  $u(x, y) = \frac{x^4 + y^4}{x}$  και  $v(x, y) = \sin x + \cos y$ .

Το πεδίο ορισμού της  $f$  είναι το  $D = \{(x, y) \in \mathbb{R}^2 : x \neq 0\}$ , που βέβαια είναι ανοικτό σύνολο. Ο πίνακας Jacobi της  $f$  στο  $(x, y) \in D$  είναι,

$$J_f = \frac{\partial(u, v)}{\partial(x, y)} = \begin{vmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial u}{\partial y} \\ \frac{\partial v}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial y} \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} \frac{3x^3 - y^4}{x^2} & \frac{4y^3}{x} \\ \cos x & -\sin y \end{vmatrix} \text{ και η ορίζουσά του:}$$

$$\det \left( \frac{\partial(f_1, f_2)}{\partial(x, y)} \right) = \frac{\sin y}{x^2} (y^4 - 3x^4) - \frac{4y^3}{x} \cos x$$

Σε εκείνα τα σημεία  $(x, y)$  όπου αυτή η έκφραση ορίζεται και δεν μηδενίζεται μπορούμε να επιλύσουμε τις εξισώσεις ως προς  $x$  και  $y$ . Επομένως μπορούμε να επιλύσουμε τις εξισώσεις κοντά σε εκείνα τα σημεία  $(x, y)$  για τα οποία  $x \neq 0$  και επί πλέον,  $\sin y (y^4 - 3x^4) \neq 4xy^3 \cos x$ . (Τα σημεία αυτά συνιστούν ένα ανοικτό υποσύνολο του  $\mathbb{R}^2$  και άρα του  $D$ ).

Για παράδειγμα, αν  $x_0 = \frac{\pi}{2}$  και  $y_0 = \frac{\pi}{2}$  τότε

$$\det \left( \frac{\partial(f_1, f_2)}{\partial(x, y)} \right) (x_0, y_0) = \frac{\left(\frac{\pi}{2}\right)^4 - 3\left(\frac{\pi}{2}\right)^4}{\left(\frac{\pi}{2}\right)^2} = \frac{\left(\frac{\pi}{2}\right)^4}{\left(\frac{\pi}{2}\right)^2} = \frac{\pi^2}{4} \neq 0. \text{ Επομένως μπορούμε να}$$

λύσουμε τις δοσμένες εξισώσεις ως προς  $x$  και  $y$  κοντά στο  $\left(\frac{\pi}{2}, \frac{\pi}{2}\right)$ .

**Σημείωση:** Οι παράγωγοι των λύσεων,  $\frac{\partial x}{\partial u}, \frac{\partial x}{\partial v}, \frac{\partial y}{\partial u}, \frac{\partial y}{\partial v}$  υπολογίζονται σύμφωνα με το θεώρημα αντιστρόφου συναρτήσεως, αντιστρέφοντας τον πίνακα

$$\text{Jacobi της } f. \text{ Έτσι έχουμε: } J_f = \begin{pmatrix} \frac{\partial u}{\partial x} & \frac{\partial u}{\partial y} \\ \frac{\partial v}{\partial x} & \frac{\partial v}{\partial y} \end{pmatrix}, J_g = \begin{pmatrix} \frac{\partial x}{\partial u} & \frac{\partial x}{\partial v} \\ \frac{\partial y}{\partial u} & \frac{\partial y}{\partial v} \end{pmatrix}.$$

( Γράφουμε,  $g = f^{-1}$  και τότε,  $g(u, v) = (x(u, v), y(u, v))$ ). Άρα,

$$J_f \cdot J_g = J_g \cdot J_f = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \Leftrightarrow \frac{\partial x}{\partial u} = \frac{\partial v}{\partial y} \cdot \frac{1}{\det J_f},$$

$$\frac{\partial y}{\partial u} = -\frac{\partial v}{\partial x} \cdot \frac{1}{\det J_f}, \frac{\partial x}{\partial v} = -\frac{\partial u}{\partial y} \cdot \frac{1}{\det J_f}, \frac{\partial y}{\partial v} = \frac{\partial u}{\partial x} \cdot \frac{1}{\det J_f}.$$

Έτσι βρίσκουμε: 
$$\frac{\partial x}{\partial u} = -\sin y \cdot \frac{x^2}{\sin y(y^4 - 3x^4) - 4xy^3 \cos x},$$

$$\frac{\partial x}{\partial v} = -\frac{4y^3}{x} \cdot \frac{x^2}{\sin y(y^4 - 3x^4) - 4xy^3 \cos x} = \frac{-4y^3 x}{\sin y(y^4 - 3x^4) - 4xy^3 \cos x}.$$

Ανάλογα υπολογίζουμε και τις παραγώγους  $\frac{\partial y}{\partial u}, \frac{\partial y}{\partial v}$ .

Παρατηρούμε ότι οι παράγωγοι που βρήκαμε εκφράζονται μέσω των  $x$  και  $y$  και όχι των  $u$  και  $v$ . Ο υπολογισμός αυτών των παραγώγων σε ένα σημείο  $(x_0, y_0)$  δίνει την τιμή της παραγώγου στο  $(u(x_0, y_0), v(x_0, y_0))$ . Για παράδειγμα αν  $x_0 = y_0 = \frac{\pi}{2}$  τότε

$$u(x_0, y_0) = \frac{\pi^3}{4}, v(x_0, y_0) = 1. \text{ Έτσι, } \frac{\partial x}{\partial u} \Big|_{\left(\frac{\pi^3}{4}, 1\right)} = \frac{-(x_0^2 \sin y_0)}{\sin y_0(y_0^4 - 3x_0^4) - 4y_0^3 x_0 \cos x_0} = \frac{2}{\pi^2}.$$

( Θυμίζουμε ότι,  $x = x(u, v), y = y(u, v)$  και  $\left[ J_{g(f(x_0, y_0))} \right] = \left[ J_{f(x_0, y_0)} \right]^{-1}$ , όπου  $g = f^{-1}$  η τοπική αντίστροφη της  $f$  στο  $(x_0, y_0)$ ).

Παρατηρούμε ότι το θεώρημα αντιστρόφου συναρτήσεως μας υποδεικνύει την ύπαρξη λύσεων σε εξισώσεις και μας λέει πώς να διαφορίσουμε τις λύσεις αν και ενδέχεται να μην είναι δυνατόν να καταγράψουμε τις λύσεις αυτών των εξισώσεων.

3) Έστω  $g: R^n \rightarrow R^n$   $C^1$  συνάρτηση, ώστε  $\|g(x)\| \leq M\|x\|^2, x \in R^n$  για κάποια σταθερά  $M > 0$ . Αν  $L: R^n \rightarrow R^n$  είναι γραμμικός ισομορφισμός, τότε η συνάρτηση  $f(x) = g(x) + L(x), x \in R^n$  είναι τοπικά αντιστρέψιμη στο 0.

Λύση Παρατηρούμε ότι αν  $T: R^n \rightarrow R^n$  η σταθερά συνάρτηση 0 ( $T(x) = 0$  για κάθε  $x \in R^n$ ) τότε ( παρατηρώντας ότι  $g(0) = 0$ )

$$\frac{\|g(x) - g(0) - T(x-0)\|}{\|x-0\|} = \frac{\|g(x)\|}{\|x\|} \leq \frac{M \cdot \|x\|^2}{\|x\|} = M\|x\| \text{ για κάθε } x \neq 0.$$

Συνεπώς  $\lim_{x \rightarrow 0} \frac{\|g(x) - g(0) - T(x-0)\|}{\|x-0\|} \leq \lim_{x \rightarrow 0} (M \cdot \|x\|) = 0$ . Έπεται ότι  $Dg(0) = T = 0$ .

Άρα για την  $C^1$  συνάρτηση,  $f = g + L$  έχουμε  $Df(0) = Dg(0) + DL(0) = Dg(0) + L = L$ .

Επειδή  $L$  γραμμικός ισομορφισμός ο πίνακας Jacobi  $J_{f(0)}$  ο οποίος ταυτίζεται με τον πίνακα της γραμμικής  $L$  είναι αντιστρέψιμος, έτσι έχουμε το συμπέρασμα