

## 7 Ο πυρήνας του Poisson

Αν  $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$  είναι ολοκληρώσιμη συνάρτηση, για κάθε  $0 \leq r < 1$ , η σειρά

$$f_r(t) \equiv \sum_{k \in \mathbb{Z}} r^{|k|} \hat{f}(k) e^{ikt}, \quad t \in [-\pi, \pi]$$

συγκλίνει απόλυτα και ομοιόμορφα, άρα ορίζει συνεχή συνάρτηση  $f_r : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$  (παρόλο που για  $r = 1$  η σειρά, δηλαδή η σειρά Fourier της  $f$ , μπορεί να μην συγκλίνει ούτε κατά σημείο). Πράγματι η (διπλή) ακολουθία  $(\hat{f}(k))$  είναι φραγμένη, γιατί

$$|\hat{f}(k)| \leq \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(t) e^{-ikt}| dt \leq \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |f(t)| dt \equiv \|f\|_1$$

για κάθε  $k \in \mathbb{Z}$  και συνεπώς

$$\sum_{k \in \mathbb{Z}} |r^{|k|} \hat{f}(k) e^{ikt}| \leq \|f\|_1 \sum_{k \in \mathbb{Z}} r^{|k|} < \infty.$$

Έχουμε

$$\begin{aligned} f_r(t) &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} \hat{f}(n) e^{int} = \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} \left( \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(s) e^{-ins} ds \right) e^{int} \\ &= \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(s) e^{-in(t-s)} ds \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(s) \left( \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} e^{-in(t-s)} \right) ds \quad (\text{ομοιόμορφη σύγκλιση}) \\ &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} f(s) P_r(t-s) ds \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \text{όπου } P_r(t) &\equiv \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} e^{int} = \sum_{n=-\infty}^{-1} r^{-n} e^{int} + 1 + \sum_{n=1}^{\infty} r^n e^{int} \\ &= \sum_{k=1}^{\infty} r^k e^{-ikt} + 1 + \sum_{n=1}^{\infty} r^n e^{int} = 1 + 2 \sum_{n=1}^{\infty} r^n \cos nt \end{aligned}$$

**ο πυρήνας του Poisson.** Αν γράψουμε  $z = re^{it}$  έχουμε

$$\begin{aligned} P_r(t) &= \sum_{n=1}^{\infty} \bar{z}^n + 1 + \sum_{n=1}^{\infty} z^n = \frac{\bar{z}}{1-\bar{z}} + 1 + \frac{z}{1-z} \\ &= \frac{\bar{z}}{1-\bar{z}} + \frac{1}{1-z} = \frac{\bar{z}(1-z) + (1-\bar{z})}{(1-\bar{z})(1-z)} = \frac{1-|z|^2}{|1-z|^2} = \frac{1-r^2}{1-2r \cos t + r^2} \end{aligned}$$

Η σχέση αυτή δείχνει ότι  $P_r(t) \geq 0$  για κάθε  $t$ . Επίσης, εφόσον η σειρά συγκλίνει ομοιόμορφα, για κάθε  $r \in (0, 1)$  και  $k \in \mathbb{Z}$  έχουμε

$$\widehat{P}_r(k) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(t) e^{-ikt} dt = \sum_{n \in \mathbb{Z}} r^{|n|} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} e^{i(n-k)t} dt = r^{|k|}$$

και ειδικότερα  $\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(t) dt = r^0 = 1$ .

**Παρατήρηση 7.1** Ο πυρήνας του Poisson έχει τις εξής ιδιότητες:

- (α) Για κάθε  $r \in [0, 1)$ , η συνάρτηση  $P_r : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{R}$  είναι συνεχής και μη αρνητική.
- (β) Αν  $\delta \in (0, \pi/2)$ , τότε στο σύνολο  $[-\pi, -\delta] \cup [\delta, \pi]$ , έχουμε  $P_r(t) \rightarrow 0$  ομοιόμορφα ως προς  $t$  καθώς  $r \nearrow 1$ .
- (γ)  $\frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(x) dx = 1$  για κάθε  $r \in [0, 1)$ .

**Απόδειξη** Μόνον η (β) μένει να αποδειχθεί: Αν  $0 < \delta < \pi/2$  τότε για κάθε  $t$  με  $\delta \leq |t| \leq \pi$  έχουμε  $\cos t \leq \cos \delta$ , επομένως

$$0 \leq P_r(t) = \frac{1-r^2}{1-2r \cos t + r^2} \leq \frac{1-r^2}{1-2r \cos \delta + r^2}$$

και η δεξιά παράσταση τείνει στο 0 καθώς  $r \nearrow 1$ .  $\square$

Αν λοιπόν η  $f$  είναι Riemann ολοκληρώσιμη, άρα και φραγμένη, θα έχουμε

$$|f_r(t)| \leq \|f\|_{\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} |P_r(t-s)| ds = \|f\|_{\infty} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(s) ds = \|f\|_{\infty}$$

(αφού η  $P_r$  είναι  $2\pi$ -περιοδική και μη αρνητική) για κάθε  $t$  και  $r$ .

Αν επιπλέον η  $f$  είναι συνεχής και  $2\pi$ -περιοδική, τότε επαναλαμβάνοντας λέξη προς λέξη την απόδειξη του Θεωρήματος Féjer (που στηρίχθηκε αποκλειστικά στις αντίστοιχες ιδιότητες (α), (β) και (γ) του πυρήνα Féjer) καταλήγουμε στο ακόλουθο

**Θεώρημα 7.2** Αν  $f$  είναι συνεχής και  $2\pi$ -περιοδική, τότε  $\lim_{r \nearrow 1} f_r(t) = f(t)$  ομοιόμορφα, δηλαδή  $\lim_{r \nearrow 1} \|f_r - f\|_\infty = 0$ .

Θα δώσουμε τώρα μια διαφορετική απόδειξη. Υπενθυμίζουμε τους συμβολισμούς

$$\mathbb{D} = \{z \in \mathbb{C} : |z| < 1\}, \quad \mathbb{T} = \{z \in \mathbb{C} : |z| = 1\} = \{e^{it} : t \in [-\pi, \pi]\}$$

$$\overline{\mathbb{D}} = \{z \in \mathbb{C} : |z| \leq 1\} = \{re^{it} : 0 \leq r \leq 1, t \in [-\pi, \pi]\}.$$

Μεταφέρουμε το πρόβλημα στον μοναδιαίο δίσκο του  $\mathbb{C}$  ορίζοντας

$$\phi(e^{it}) = f(t) \quad \text{και} \quad \tilde{\phi}(re^{it}) = f_r(t), \quad t \in [-\pi, \pi], r \in [0, 1)$$

και πρέπει να δείξουμε ότι  $\lim_{r \nearrow 1} \tilde{\phi}(re^{it}) = \phi(e^{it})$  ομοιόμορφα ως προς  $t$ , δηλαδή ότι για κάθε  $\epsilon > 0$  και κάθε  $t \in [-\pi, \pi]$  υπάρχει  $r_0 \in (0, 1)$  ώστε αν  $r_0 < r < 1$  να ισχύει  $|\tilde{\phi}(re^{it}) - \phi(e^{it})| < \epsilon$ . Αυτό έπεται άμεσα από την επόμενη

**Πρόταση 7.3** Αν  $\phi : \mathbb{T} \rightarrow \mathbb{C}$  είναι συνεχής συνάρτηση, ορίζουμε

$$H\phi : \overline{\mathbb{D}} \rightarrow \mathbb{C} \quad \mu\epsilon \quad (H\phi)(z) = \begin{cases} \phi(z), & |z| = 1 \\ \tilde{\phi}(z), & |z| < 1 \end{cases}$$

$$\text{όπου } \tilde{\phi}(re^{it}) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} \phi(e^{is}) P_r(t-s) ds.$$

Τότε η συνάρτηση  $H\phi$  είναι συνεχής στον κλειστό δίσκο  $\overline{\mathbb{D}}$ .

**Απόδειξη** Παρατηρούμε πρώτα ότι, όταν  $z = re^{it} \in \mathbb{D}$  (δηλ. όταν  $r < 1$ ), έχουμε

$$|(H\phi)(z)| = |\tilde{\phi}(re^{it})| \leq \sup\{|\phi(e^{is})| : s \in [-\pi, \pi]\} \frac{1}{2\pi} \int_{-\pi}^{\pi} P_r(s) ds \leq \|\phi\|_{\mathbb{T}}$$

(Παρατήρηση 7.1(γ)) όπου  $\|\phi\|_{\mathbb{T}} \equiv \sup\{|\phi(z)| : |z| = 1\}$  άρα

$$\|H\phi\|_{\overline{\mathbb{D}}} \equiv \sup\{|(H\phi)(z)| : |z| \leq 1\} \leq \|\phi\|_{\mathbb{T}}$$

και βεβαίως  $\|\phi\|_{\mathbb{T}} \leq \|H\phi\|_{\overline{\mathbb{D}}}$  εφόσον  $\phi = (H\phi)|_{\mathbb{T}}$ . Επομένως ισχύει ισότητα:

$$\|\phi\|_{\mathbb{T}} = \|H\phi\|_{\overline{\mathbb{D}}}. \quad (1)$$

Αν όμως εφαρμόσουμε την  $H$  σε ένα τριγωνομετρικό πολυώνυμο

$$p(e^{it}) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt},$$

βρίσκουμε (από τον ορισμό του  $P_r$ ) όταν  $r < 1$

$$(Hp)(e^{it}) = \sum_{k=-n}^n r^{|k|} c_k e^{ikt} \quad \text{για κάθε } t.$$

Αλλά η ισότητα αυτή ισχύει τετριμένα και για  $r = 1$ . Δηλαδή, για κάθε  $z = re^{it} \in \mathbb{D}$  έχουμε

$$(Hp)(z) = \sum_{k=-n}^{-1} c_k r^{-k} e^{ikt} + \sum_{k=0}^n c_k r^k e^{ikt} = \sum_{k=-n}^{-1} c_k (\bar{z})^{-k} + \sum_{k=0}^n c_k z^k.$$

Το σημαντικό εδώ είναι ότι η συνάρτηση  $Hp$  είναι *συνεχής* στον κλειστό δίσκο  $\mathbb{D}$ .

Εφαρμόζουμε τώρα το Θεώρημα Féjer στη συνάρτηση  $f : [-\pi, \pi] \rightarrow \mathbb{C}$  όπου  $f(t) = \phi(e^{it})$  η οποία είναι συνεχής και  $f(-\pi) = f(\pi)$ : Για κάθε  $\epsilon > 0$  υπάρχει τριγωνομετρικό πολυώνυμο  $q(t) = \sum_{k=-m}^m a_k e^{ikt}$  ώστε για κάθε  $t \in [-\pi, \pi]$  να ισχύει  $|f(t) - q(t)| < \epsilon$ . Δηλαδή αν θέσουμε  $p(e^{it}) = q(t)$  έχουμε  $|p(e^{it}) - \phi(e^{it})| < \epsilon$  για κάθε  $t \in [-\pi, \pi]$ , άρα  $\|p - \phi\|_{\mathbb{T}} < \epsilon$ .

Τώρα όμως χρησιμοποιώντας την (1) έχουμε

$$\|H\phi - Hp\|_{\mathbb{D}} = \|H(\phi - p)\|_{\mathbb{D}} = \|\phi - p\|_{\mathbb{T}} < \epsilon.$$

Δείξαμε ότι η συνάρτηση  $H\phi$  είναι ομοιόμορφο όριο συνεχών συναρτήσεων: για κάθε  $\epsilon > 0$  βρήκαμε μια συνεχή συνάρτηση  $Hp$  ώστε  $\|H\phi - Hp\|_{\mathbb{D}} < \epsilon$ . Άρα η  $H\phi$  είναι συνεχής στον κλειστό δίσκο  $\mathbb{D}$ .

## 8 Μια σειρά Fourier που δεν συγκλίνει παντού

Θέτω  $n_k = 2^{2^k}$  και

$$\begin{aligned} q_k(t) &= \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} (\exp i(2n_k - m)t - \exp i(2n_k + m)t) \\ &= \exp i2n_k t \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} (\exp i(-mt) - \exp imt) = 2i \exp i2n_k t \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} \sin mt \end{aligned}$$

Έχουμε δείξει ότι

$$|q_k(t)| = 2 \left| \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} \sin mt \right| \leq 2 + \pi$$

για κάθε  $t$  και  $k$  (Παράδειγμα 6.4).

Έστω  $a_k > 0$  με  $\sum_k a_k < \infty$  (θα επιλέξουμε αργότερα συγκεκριμένη ακολουθία). Επειδή  $\sum_k |a_k q_k(t)| \leq \sum_k a_k$  για κάθε  $t$ , η σειρά  $\sum_k a_k q_k$  συγκλίνει ομοιόμορφα, άρα ορίζει συνεχή συνάρτηση:

$$f(t) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k q_k(t).$$

Υπολογίζω τα  $\hat{f}(n)$ . Λόγω ομοιόμορφης σύγκλισης,

$$\hat{f}(n) = \sum_{k=1}^{\infty} a_k \hat{q}_k(n)$$

για κάθε  $n \in \mathbb{Z}$ . Αλλά

$$q_k(t) = \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} (\exp i(2n_k - m)t - \exp i(2n_k + m)t)$$

$$\text{άρα } \hat{q}_k(n) = \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} (\delta(2n_k - m, n) - \delta(2n_k + m, n))$$

όπου  $\delta(i, i) = 1$  και  $\delta(i, j) = 0$  όταν  $i \neq j$ . Για να έχω  $\hat{q}_k(n) \neq 0$  πρέπει να υπάρχει  $m = 1, \dots, n_k$  ώστε  $n = 2n_k - m$  ή  $n = 2n_k + m$  αλλά όχι και τα δύο.

Για να υπολογίσω τα  $\hat{q}_k(n)$ , κοιτάω τα διαστήματα  $[n_k, 3n_k]$ :

$$[4, 12], [16, 48], [256, 762], [65356, 196608], \dots$$

Είναι ξένα γιατί  $n_{k+1} = 2^{2^{k+1}} = (2^{2^k})^2 > 3 \cdot 2^{2^k} = 3n_k$ .

• Αν  $n \notin \bigcup_k [n_k, 3n_k]$  τότε τότε  $\delta(2n_k + m, n) = \delta(2n_k - m, n) = 0$  για κάθε  $m = 1, 2, \dots$ , άρα

$$n \notin \bigcup_k [n_k, 3n_k] \implies \hat{q}_k(n) = 0.$$

- Αν  $n \in [n_k, 2n_k)$  τότε  $\delta(2n_k + m, n) = 0$  για κάθε  $m = 1, 2, \dots$  και  $\delta(2n_k - m, n) \neq 0$  αν και μόνο αν  $m = 2n_k - n$ , άρα

$$n \in [n_k, 2n_k) \implies \hat{q}_k(n) = \frac{1}{2n_k - n}.$$

- Αν  $n = 2n_k$  τότε  $\delta(2n_k + m, n) = \delta(2n_k - m, n) = 0$  για κάθε  $m = 1, 2, \dots$ , άρα

$$n = 2n_k \implies \hat{q}_k(n) = 0.$$

- Αν  $n \in (2n_k, 3n_k]$  τότε  $\delta(2n_k - m, n) = 0$  για κάθε  $m = 1, 2, \dots$  και  $\delta(2n_k + m, n) \neq 0$  αν και μόνο αν  $m = n - 2n_k$ , άρα

$$n \in (2n_k, 3n_k] \implies \hat{q}_k(n) = \frac{-1}{n - 2n_k}.$$

Τελικά, για κάθε  $n \in \mathbb{Z}$ :

Αν το  $n$  βρίσκεται σε κάποιο σύνολο  $[n_k, 3n_k] \setminus \{2n_k\}$ , όπου  $k \in \mathbb{N}$ , τότε  $\hat{f}(n) = \sum_{i=1}^{\infty} a_i \hat{q}_i(n) = \frac{a_k}{2n_k - n}$ . Αν όχι, τότε  $\hat{f}(n) = 0$ . Δηλαδή

$$\hat{f}(n) = \sum_{i=1}^{\infty} a_i \hat{q}_i(n) = \begin{cases} \frac{a_k}{2n_k - n}, & \text{αν } \exists k \text{ ώστε } n \in [n_k, 3n_k] \setminus \{2n_k\} \\ 0, & \text{αλλιώς} \end{cases}$$

Έχουμε τώρα, για την ακολουθία  $(S_m)$  όπου

$$S_m = \sum_{n=0}^m \hat{f}(n) e_n$$

$$\begin{aligned} |S_{3n_k}(0) - S_{2n_k}(0)| &= \left| \sum_{n=2n_k+1}^{3n_k} \hat{f}(n) \right| = \left| \sum_{n=2n_k+1}^{3n_k} \frac{a_k}{2n_k - n} \right| = a_k \left| \sum_{n=2n_k+1}^{3n_k} \frac{1}{2n_k - n} \right| \\ &= a_k \sum_{m=1}^{n_k} \frac{1}{m} \geq a_k \log(n_k) = a_k 2^k \log 2. \end{aligned}$$

Αν τώρα επιλέξουμε  $a_k = 1/k^2$ , εξασφαλίζουμε ότι η σειρά  $\sum_k a_k q_k$  συγκλίνει ομοιόμορφα, οπότε η  $f$  είναι καλά ορισμένη και συνεχής, αλλά

$$|S_{3n_k}(0) - S_{2n_k}(0)| \geq \frac{2^k}{k^2} \log 2,$$

άρα η  $(S_n(0))$  δεν είναι ούτε καν φραγμένη, πόσο μάλλον συγκλίνουσα.