

Е. Я. РЕМЕЗ

## О ХАРАКТЕРЕ СХОДИМОСТИ ПРОЦЕССА ПОЛИА—ДЖЕКSONA В ОБЩЕМ СЛУЧАЕ НЕПРЕРЫВНЫХ ПОЛИНОМОВ

(Представлено академиком С. Н. Бернштейном 19 VI 1947)

Известными результатами Поля (1) и Джексона (2) был установлен (применительно к основным простейшим случаям) факт сходимости средних степенных приближений с индексом  $m \rightarrow \infty$  к приближениям чебышевским при условии равномерной непрерывности (обобщенных) полиномов:

$$\Phi(x) = v_0(x) + P(x) = v_0(x) + \sum_{i=1}^n c_i v_i(x), \quad (1)$$

уклонение коих от нуля (соответственно — среднее степенное или же равномерное) подлежит минимизации в сопоставляемых двух задачах аппроксимации. Можно заметить мимоходом, что для установления рассматриваемого факта сходимости упомянутое условие (равномерной) непрерывности является достаточным, но не необходимым. С другой стороны, когда мне в последнее время по ходу моих исследований, относящихся к проблеме фактического построения решений, пришлось заняться более точным изучением вопросов, касающихся уже быстроты сходимости рассматриваемого процесса Поля — Джексона\*, то первым фактом принципиального значения, который представилось возможным установить на этом пути, оказался отрицательного характера факт — недостаточность упомянутого общего условия равномерной непрерывности для получения каких-либо оценок быстроты сходимости.

Пусть, для конкретности  $v_0(x), v_1(x), \dots, v_n(x)$  и полиномы (1) обозначают действительные числовые функции действительного числового аргумента  $x$ , пробегаящего одномерный замкнутый интервал  $[a, b]$ . Мы предположим функции  $v_i(x)$  непрерывными на  $[a, b]$ , а также линейно независимыми. Две рассматриваемые задачи аппроксимации формулируются, соответственно, в виде:

$$\delta_m[\Phi] \equiv \left[ \frac{1}{b-a} \int_a^b |\Phi(x)|^m dx \right]^{1/m} \equiv \delta_m(c_1, \dots, c_n) = \min \quad (m > 1), \quad (2)$$

$$\delta_0[\Phi] \equiv \max_{a \leq x \leq b} |\Phi(x)| \equiv \delta_0(c_1, \dots, c_n) = \min. \quad (3)$$

\* Эти вопросы, естественно, встали передо мной после того, как мной был предложен (3) метод (последовательных квадратических приближений) для фактического построения решений задачи средней степенной аппроксимации.

Мысль заняться ближе изучением вопросов быстроты сходимости предельного перехода Поля — Джексона окончательно оформилась у меня после того, как важность исследования этого круга вопросов была отмечена акад. С. Н. Бернштейном на заседании Математической секции февральской сессии АН УССР в Москве (1944 г.).

Мы обозначим через  $\Phi_m(x)$  решение (единственное для всякого  $m$ ) задачи (2) и через  $\Phi_0(x)$  решение (какое-нибудь из решений, если их бесконечно много) задачи (3). Обозначая далее  $\delta_0[\Phi_0] = \rho$ , положим

$$\delta_0[\Phi_m] - \rho = 2\alpha_m \rho = 2\alpha \rho. \quad (4)$$

Неотрицательное число  $2\alpha = 2\alpha_m$  характеризует относительное ухудшение величины равномерного приближения при замене  $\Phi_0(x)$  на  $\Phi_m(x)$ . Очевидно, что  $\alpha_m \rightarrow 0$  при  $m \rightarrow \infty$  в силу теоремы Поля — Джексона.

Упомянутый первый результат нашего исследования формулируется в виде следующей теоремы, представляющей очевидную аналогию с известной теоремой Лебега, относящейся к существенно иному кругу вопросов (4, 5).

**Теорема.** Пусть дана произвольная положительная функция  $h(m)$ , определенная для  $m \geq 1$  и стремящаяся к нулю при  $m \rightarrow \infty$ . Тогда можно указать систему непрерывных функций  $v_i(x)$  на соответствующем сегменте, для которой величина  $\alpha = \alpha_m$ , определяемая формулой (4), удовлетворяет соотношению

$$\lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\alpha_m}{h(m)} = \infty. \quad (5)$$

**Доказательство.** Не изменяя сути вопроса, можно, очевидно, предположить функцию  $h(m)$  ограниченной, далее — большую  $1/m^*$  и монотонно убывающей, что наверно обеспечивается, если заменить  $h(m)$  функцией

$$\bar{h}(m) = \frac{1}{m} + \sup_{M \geq m} h(M). \quad (6)$$

Обозначим

$$\sqrt{\bar{h}(m)} = \psi(m) \quad (7)$$

и введем в рассмотрение непрерывную функцию  $f(x)$ , определяемую на сегменте  $[0, 2]$  следующими условиями: полагая последовательно

$$k_i = e^{-\sum_{v=1}^{i-1} \psi(v)} \quad (i \geq 2), \quad k_1 = 1, \quad (8)$$

$$f(k_i) = e^{-\psi(i-1)} \quad (i \geq 2), \quad f(k_1) = 0^{**}, \quad (9)$$

затем полагая  $f(x)$  линейной на каждом из сегментов  $[k_{i+1}, k_i]$ , добавляя условия:  $f(0) = 1$ ,  $f(x) = 0$  при  $1 \leq x \leq 2$ .

Оценивая для целых значений  $m \geq 2$  интеграл

$$\begin{aligned} J_{m-1} &= \int_0^2 [f(x)]^{m-1} dx = \\ &= \sum_{i=1}^{\infty} \int_{k_{i+1}}^{k_i} [f(x)]^{m-1} dx < \sum_{i=1}^{\infty} [f(k_{i+1})]^{m-1} k_i, \end{aligned} \quad (10)$$

\* Кстати, при  $h(m) \leq 1/m$ , как мы покажем в другом месте, соотношение (5) может быть осуществлено для полиномов  $\Phi(x)$  не только непрерывных, но и обладающих сколь угодно регулярным течением, в частности, для целых рациональных полиномов.

\*\* Ясно, что  $0 < k_i \leq e^{-\sum_{v=1}^{i-1} \psi(v)} \rightarrow 0$  при  $i \rightarrow \infty$ , в то время как  $\lim f(k_i) = 1$ , поскольку  $\lim \psi(i-1) = 0$ .

получаем без труда:

$$\begin{aligned}
 J_{m-1} &< m e^{-(m-1)\psi(m)} + \sum_{j=0}^{\infty} e^{-\sum_{v=m-1}^{m+j} \psi(v)} < \\
 &< m e^{-(m-1)\psi(m)} + e^{-(m-1)\psi(m)} \sum_{j=0}^{\infty} e^{-\sum_{v=0}^{m+j} \sqrt{v}} < \\
 &< (m+1) e^{-(m-1)\psi(m)} = e^{-(m-1)\left[\psi(m) - \frac{\log(m+1)}{m-1}\right]}, \quad (11)
 \end{aligned}$$

откуда

$$J_{m-1} < e^{-(m-1)\psi(m)(1-\varepsilon)} \quad (\varepsilon = \varepsilon_m \rightarrow 0 \text{ при } m \rightarrow \infty). \quad (12)$$

Вводим теперь в рассмотрение полиномы

$$\Phi(x) = f(x) - c \quad (v_0(x) \equiv f(x), \quad v_1(x) \equiv -1) \quad (13)$$

относительно которых и рассматриваем на сегменте  $[0, 2]$  задачи (2), (3). Для определения значения  $c = c(m)$  в  $\Phi_m(x)$  ( $0 < c(m) < 1$ ,  $c(m) \rightarrow \rho = 1/2$  при  $m \rightarrow \infty$ ) будем иметь, как легко видеть, уравнение

$$\int_0^{c'} [f(x) - c]^{m-1} dx = \int_c^2 [c - f(x)]^{m-1} dx \quad (f(c') = c) \quad (14)$$

или

$$(1-c)^{m-1} I = c^{m-1} (1+\eta) \quad (\lim_{m \rightarrow \infty} \eta = 0), \quad (15)$$

где при  $[m] = m'$  имеем:

$$\begin{aligned}
 I &= \int_0^{c'} \left[ \frac{f(x) - c}{1-c} \right]^{m-1} dx < \int_0^{c'} [f(x)]^{m-1} dx < \int_0^2 [f(x)]^{m-1} dx \leq \\
 &\leq J_{m'-1} < e^{-(m'-1)\psi(m')(1-\varepsilon)} \leq e^{-(m'-1)\psi(m)(1-\varepsilon)}. \quad (16)
 \end{aligned}$$

Подставляя в (15), вместе с найденной границей для  $I$ , выражения  $1-c = 1/2 + \alpha$ ,  $c = 1/2 - \alpha$  ( $\alpha = \alpha_m$ ), придем к соотношению

$$\left( \frac{1+2\alpha}{1-2\alpha} \right)^{m-1} e^{-(m-1)\psi(m)(1-\varepsilon)} > 1 + \eta. \quad (17)$$

Логарифмируя и вводя вспомогательные величины

$$\sigma' = \frac{\log(1+2\alpha)}{2\alpha}, \quad \sigma'' = \frac{\log(1-2\alpha)}{-2\alpha}, \quad \sigma = \frac{\sigma' + \sigma''}{2}, \quad (18)$$

имеем, обозначая через  $\pm \varepsilon'$  новую бесконечно малую;

$$4\alpha z(m-1) > \log(1+\eta) + (m'-1)\psi(m)(1-\varepsilon) = (m'-1)\psi(m)(1 \pm \varepsilon').$$

Поскольку же при  $m \rightarrow \infty$  имеем  $\alpha \rightarrow 0$ ,  $\sigma \rightarrow 1$ ,  $\frac{m'-1}{m-1} \rightarrow 1$ , то приходим к неравенству вида

$$\alpha = \alpha_m > \frac{1 \pm \varepsilon'}{4} \psi(m) = \frac{1 \pm \varepsilon''}{4} \sqrt{h(m)} \quad (\lim_{m \rightarrow \infty} \varepsilon'' = 0), \quad (19)$$

откуда

$$\frac{\alpha_m}{\bar{h}(m)} > \frac{1 \pm \varepsilon'}{4\sqrt{\bar{h}(m)}}, \quad \lim_{m \rightarrow \infty} \frac{\alpha_m}{\bar{h}(m)} = \infty, \quad (20)$$

чем и завершается доказательство теоремы.

Смысл доказанной теоремы тот, что в общем случае непрерывных функций  $v_i(x)$  сходимость процесса Поля — Джексона хотя и обеспечена, но может в зависимости от конкретных обстоятельств оказаться сколь угодно медленной\*. Для возможности получения каких-либо оценок скорости сходимости — в смысле определения, прежде всего, порядка бесконечно малой величины  $\alpha = \alpha_m$  (или ее верхней границы) при  $m \rightarrow \infty$  и т. д. — оказывается необходимым подразделить класс непрерывных функций путем введения тех или других уточняющих структурных условий. Результаты такого исследования составят предмет отдельного сообщения автора.

Поступило  
19 VI 1947

### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- <sup>1</sup> G. Pólya, C. R., 157 (1913). <sup>2</sup> D. Jackson, Trans. Amer. Math. Soc., 22 (1921). <sup>3</sup> Е. Я. Ремез, ДАН, 28, № 5 (1940); Матем. сб., 9 (51): 2 (1941); Юбил. Сборник АН УРСР, 1 (1944). <sup>4</sup> H. Lebesgue, Ann. Fac. des Sc. Toulouse (1909). <sup>5</sup> С. Н. Бернштейн, О наилучшем приближении непрерывных функций посредством полиномов данной степени, Харьков, 1912, стр. 43.

\* Было бы заведомо бесполезно искать для скорости сходимости рассматриваемого здесь в общих условиях процесса противоположной оценки, в смысле определения какой-нибудь „максимально возможной“ скорости сходимости. Действительно, если, например, в обобщенном полиноме  $\Phi(x)$  того же вида (13) задать непрерывную функцию  $f(x)$  на сегменте  $[-1, +1]$ , положив ее равной  $\mp 1$  соответственно на сегментах  $[-1, -h]$  и  $[h, 1]$  и возрастающей на интервале  $(-h, h)$ , то, соответственно уточняя ее определение на этом последнем интервале с использованием некоторых методов оценки интегралов, применяемых мною в дальнейших исследованиях по данному предмету, оказывается возможным получать разнообразные случаи несравненно более быстрого стремления  $\alpha_m$  к нулю, чем это имело место в тех случаях, к которым относилась первая сноска стр. 1284; с другой же стороны, как легко видеть непосредственно (учитывая (14)), мы будем иметь даже тождественно  $\alpha_m = 0$  для всех рассматриваемых значений  $m$ , если подчинить упомянутую возрастающую функцию  $f(x)$  условию нечетности также и при  $-h < x < h$  — совершенно независимо в остальном от степени регулярности ее локальной структуры.