

А. И. ВАЙНДИНЕР

ОБОБЩЕННЫЕ ПОЛИНОМЫ, НАИМЕНЕЕ УКЛОНЯЮЩИЕСЯ
ОТ НУЛЯ, И ЭФФЕКТИВНЫЕ ПРЯМЫЕ МЕТОДЫ РЕШЕНИЯ
КРАЕВЫХ ЗАДАЧ

(Представлено академиком А. Н. Тихоновым 29 IX 1972)

1. Для обобщенных полиномов $(^1, ^2)$ (см. также $(^3)$) с заданными старшими «коэффициентами», не равными одновременно тождественному нулю, формулируются теоремы, обобщающие известные теоремы Чебышева. Кроме определенного теоретического интереса, задача о полиноме наименее уклоняющемся от нуля, имеет приложения во многих задачах анализа, в частности при построении эффективных прямых методов решения краевых задач.

1.1. В квадрате $\bar{\Omega} = \{-1 \leq x, y \leq 1\}$ рассмотрим функцию $f(x, y) \in C(\bar{\Omega})$ и обобщенный алгебраический полином

$$F_{K_2}^{(1)} = \sum_{m=1}^M \varphi_m(y) x^{m-1} + \sum_{n=1}^N \psi_n(x) y^{n-1}. \quad (1)$$

Если $F_{K_2}^{(1)}$ — полином наилучшего равномерного приближения (н.р.п.) для функции f , то пишем $E_f F_{K_2}^{(1)}$. Обозначим $R_{K_2}(f; x, y) = f(x, y) - E_f F_{K_2}^{(1)}$.

Теорема 1.1. Полином (1) н.р.п. для функции $f(x, y) = f_1(x)f_2(y)$ единствен и вполне характеризуется тем, что для любого фиксированного значения $y_0 \in [-1, 1]$ равенство $R_{K_2}(f; x, y_0) = \pm \max_{-1 \leq x \leq 1} |R_{K_2}(f; x, y_0)|$ выполняется с чередующимися знаками по крайней мере в $M+1$ различных точках $x \in [-1, 1]$, а для любого фиксированного значения $x_0 \in [-1, 1]$ равенство $R_{K_2}(f; x_0, y) = \pm \max_{-1 \leq y \leq 1} |R_{K_2}(f; x_0, y)|$ выполняется с чередующимися знаками по крайней мере в $N+1$ различных точках $y \in [-1, 1]$.

Доказательство (с некоторыми несущественными отличиями, вызванными двумерным случаем) почти дословно повторяет доказательство теоремы Чебышева (см. $(^5)$, стр. 66).

Теорема 1.2. Если $F_{K_2}^{(1)}$ — полином н.р.п. для функции $f = f_1(x) \cdot f_2(y)$, то он может быть представлен в виде

$$E_f F_{K_2}^{(1)} = f_1(x) \sum_{n=1}^N a_n^{(N)}(f_2) y^{n-1} + f_2(y) \sum_{m=1}^M a_m^{(M)}(f_1) x^{m-1} - \sum_{m=1}^M a_m^{(M)}(f_1) x^{m-1} \sum_{n=1}^N a_n^{(N)}(f_2) y^{n-1}, \quad (2)$$

где $a_m^{(M)}(f_1)$ и $a_n^{(N)}(f_2)$ — коэффициенты полиномов н.р.п. соответственно для функций f_1 и f_2 на интервале $[-1, 1]$.

В том, что для $E_f F_{K_2}^{(1)}$ выполняется характеристическое свойство полинома н.р.п., согласно теореме 1.1, убеждаемся, заметив, что

$$E_f F_{K_2}^{(1)} = f - R_M(f_1; x) R_N(f_2; y), \quad (3)$$

где обозначено $R_M(f_1; x) = f_1 - \sum_{m=1}^M a_m^{(M)}(f_1) x^{m-1}$.

Следствие теоремы 1.2. *Обобщенный полином порядка \bar{K}_2 ранга 1 н.р.п. для функции $f=f_1(x)f_2(y) \in C(\bar{\Omega})$ интерполирует f на решетке $\Gamma_{\bar{K}_2}^{(1)}$ (см. (1, 2)) порядка $\bar{K}_2^* = \{M^*, N^*\}$ ранга 1, причем $M^* \geq M$, $N^* \geq N$.*

1.2. Переходя к построению обобщенных полиномов, наименее уклоняющихся от нуля (н.у.н.), рассмотрим полином

$$G_{N_2}^{(1)} = \sum_{m=1}^M \varphi_m(y) x^{m-1} + \sum_{n=1}^{N+1} \psi_n(x) y^{n-1}, \quad (4)$$

старший «коэффициент» которого $\psi_{N+1}(x) \neq 0$ — заданная непрерывная на $[-1, 1]$ функция.

Теорема 1.3. *Полином вида (4), н.у.н. в $\bar{\Omega}$, есть*

$$E_0 G_{N_2}^{(1)} = R_M(\psi_{N+1}; x) T_N(y), \quad (5)$$

где $T_N(y) = 2^{1-N} t_N(y) = 2^{1-N} \cos N \arccos y$ — полином Чебышева.

Действительно, на основании теоремы 1.2 и свойств полинома Чебышева получаем, что функция $E_0 G_{N_2}^{(1)} - \psi_{N+1} y^N$ есть обобщенный полином (порядка $\bar{K}_2 = \{M, N\}$ ранга 1) н.р.п. функции $-\psi_{N+1}(x) y^N$. Поэтому полином $E_0 G_{N_2}^{(1)}$ единствен и есть полином вида (4), н.у.н. в $\bar{\Omega}$.

Замечание 1. Если $\psi_{N+1}(x)$ — периодическая периода 2 функция, то, очевидно, вместо полинома (4), н.у.н. в $\bar{\Omega}$, нужно рассматривать полином

$$\begin{aligned} & \Pi_{N_2}^{(1)} = \varphi_1(y) + \\ & + \sum_{m=2}^M \varphi_m(y) \cos(m-1)\pi x + \tilde{\varphi}_m(y) \sin(m-1)\pi x + \sum_{n=1}^{N+1} \psi_n(x) y^{n-1}, \end{aligned} \quad (6)$$

для которого справедлива теорема 1.3, если в равенстве (5) в качестве R_M взять разность между $\psi_{N+1}(x)$ и ее н.р.п. тригонометрическим полиномом порядка $M-1$.

Следствие теоремы 1.3. *Обобщенный полином вида (4) (или (6)), н.у.н. в $\bar{\Omega}$, обращается в нуль на решетке $\Gamma_{N_2^*}^{(1)}$ порядка $N_2^* = \{M^*, N\}$, где $M^* \geq M$, ранга 1, определяемом нулями полинома Чебышева порядка N и нулями функции $R_M(\psi_{N+1}; x)$.*

Таким образом, полином (5), н.у.н. в $\bar{\Omega}$, можно интерпретировать (как и в одномерном случае) как полином с ненулевым старшим коэффициентом, интерполирующий тождественный нуль на некотором решетке максимального ранга (т.е. ранга 1 для области размерности 2). Одно из семейств линий этого решета определяется нулями $Z_n^{(N)}$ полинома $t_N(y)$; так как второе семейство линий этого решета, вообще говоря, неизвестно, то, определяя это семейство также нулями $Z_m^{(M)}$ полинома Чебышева $t_M(x)$, получим, что для определенного таким образом решета $\tilde{\Gamma}_{\bar{K}_2}^{(1)}$ полином вида (4), интерполирующий на $\tilde{\Gamma}_{\bar{K}_2}^{(1)}$ тождественный нуль, имеет порядок уклонения от нуля, близкий к наилучшему.

Теорема 1.4. *Полином $\tilde{G}_{N_2}^{(1)}$ вида (4), интерполирующий тождественный нуль на решетке $\tilde{\Gamma}_{\bar{K}_2}^{(1)}$, единствен и равен*

$$\tilde{G}_{N_2} = T_N(y) r_M(\psi_{N+1}; x, z_k^{(M)}), \quad (7)$$

где r_M — разность между функцией $\psi_{N+1}(x)$ и ее интерполяционным полиномом порядка $M-1$ по узлам $-x_k = z_k^{(M)}$. При этом

$$|\tilde{G}_{N_2}| \leq 2^{1-N} \left(9 + \frac{4}{\pi} \ln(M-1) \right) |t_M(x) t_N(y)| \max_{-1 \leq x \leq 1} |R_M(\psi_{N+1}; x)|. \quad (8)$$

Доказательство теоремы 4 может быть получено как следствие $(1, 2)$; впрочем, ввиду разделения переменных в интерполируемой функции, оно непосредственно следует из рассмотрения правой части (7). Неравенство (8) есть следствие теоремы Бернштейна относительно $\max_{-1 \leq x \leq 1} |r_M(\psi_{N+1}; x; z_k^{(M)})|$.

1.3. Здесь мы рассмотрим обобщенный полином

$$H_{L_2}^{(1)} = \sum_{m=1}^{M+1} \varphi_m(y) x^{m-1} + \sum_{n=1}^{N+1} \psi_n(x) y^{n-1}, \quad (9)$$

оба старших «коэффициента» которого $\varphi_{M+1}(y) \neq 0$, $\psi_{N+1}(x) \neq 0$ суть заданные непрерывные на $[-1, 1]$ функции. Точное решение задачи о построении полинома (9), н.у.н. в $\bar{\Omega}$, требует отдельного рассмотрения, однако если «коэффициенты» φ_m и ψ_n , $m = 1, 2, \dots, M$, $n = 1, 2, \dots, N$, полинома (9) определять из условия интерполирования тождественного нуля на решетке $\tilde{\Gamma}_{K_2}^{(1)}$, то такой полином $\tilde{H}_{L_2}^{(1)}$ может быть указан точно:

$$\tilde{H}_{L_2}^{(1)} = T_N(y) r_M(\psi_{N+1}; x, z_m^{(M)}) + T_M(x) r_N(\varphi_{N+1}; y, z_n^{(N)}). \quad (10)$$

Равенство (10) есть следствие теоремы 1.4 и линейности оператора интерполирования.

2. Под прямыми мы понимаем здесь приближенные методы решения задач математической физики в n -мерной области, сводящие эти задачи к решению задач математической физики в k -мерной области ($0 \leq k < n$). Это определение несколько шире определения (6) и включает известные прямые методы Л. В. Канторovichа, их обобщения (4) , метод прямых, метод интегральных соотношений и др. Во второй части заметки мы показываем, что использование обобщенных полиномов, н.у.н. или близких к ним, позволяет строить прямые методы, эффективные с точки зрения потребного счета.

2.1. Рассмотрим задачу Дирихле для уравнения Пуассона

$$\Delta U = f; \quad U(x, \pm 1) = g^{\pm}(x), \quad U(\pm 1, y) = h^{\pm}(y), \quad (11)$$

где $g^{\pm}(x)$, $h^{\pm}(y)$ и $f(x, y)$ — функции гёльдеровских классов $C^{(p)}H^{(\alpha)}$ $[-1, 1]$ и $C^{(p, p)}H^{(\alpha)}(\bar{\Omega})$ *. Пусть для функций g^{\pm} , h^{\pm} , f выполнены естественные условия согласования в угловых точках (7) , и решение задачи (11) $U \in C^{(p+2, p)}H^{(\alpha)} \cup C^{(p, p+2)}H^{(\alpha)}$. Приближенное решение \tilde{U} задачи (11) примем в форме

$$\begin{aligned} \tilde{U} = & (1-x^2) \sum_{m=1}^M \varphi_m(y) x^{m-1} + (1-y^2) \sum_{n=1}^N \psi_n(x) y^{n-1} + \Phi(x, y), \\ & \varphi_m(\pm 1) = \psi_n(\pm 1) = 0, \\ \Phi(x, y) = & \frac{1+y}{2} g^+(x) + \frac{1-y}{2} g^-(x) + \frac{1+x}{2} h^+(y) + \frac{1-x}{2} h^-(y) + \\ & + a_0 + a_1 x + a_2 y + a_3 xy, \end{aligned} \quad (12)$$

а функции $\varphi_m(y)$, $\psi_n(x)$ определяем по методу решеточной коллокации $(2, 4)$ на решетке, состоящем из линий $x = z_k^{(M)}$ и линий $y = z_h^{(N)}$, т. е. из системы уравнений

$$(\Delta \tilde{U} - f)|_{\Gamma_{K_2}^{(1)}} = 0. \quad (13)$$

* Если $s(x) \in C^{(p)}H^{(\alpha)}[-1, 1]$, $f(x, y) \in C^{(p, q)}H^{(\alpha)}(\bar{\Omega})$, то

$$\begin{aligned} g[s] & \equiv \sup_{x_1, x_2} \frac{|S(x_2) - S(x_1)|}{|x_2 - x_1|^s} \leq k_1 < \infty, \\ G[f] & \equiv \sup_{x_1, x_2, y_1, y_2} \frac{|F(x_1, y_1) - F(x_2, y_1) - F(x_1, y_2) + F(x_2, y_2)|}{|x_2 - x_1|^s |y_2 - y_1|^q} \leq k_2 < \infty, \end{aligned}$$

где k_1, k_2 не зависят от s, f ; $S = \partial^p s / \partial x^p$, $F = \partial^{p+q} f / \partial x^p \partial y^q$.

Постоянные a_i в (12) находятся обычным образом из согласования краевого условия в угловых точках.

Теорема 2.1. *Решение \bar{U} системы (13) существует и единственно в классе $C^{(p+2, p)}H^{(\beta)} \cup C^{(p, p+2)}H^{(\beta)}$, $0 < \beta < \alpha$, а для невязки справедлива оценка*

$$|\Delta \bar{U} - f| \leq c |t_M(x) t_N(y)| \left(\frac{g[\Phi_M] \ln N}{2^{1-M} N^{p+\beta}} + \frac{g[\Psi_N] \ln M}{2^{1-N} M^{p+\beta}} + \frac{cG[f] \ln M \ln N}{(MN)^{p+\beta}} \right) \equiv \equiv o(\omega_{M,N}), \quad (14)$$

где $\omega_{M,N} = (MN)^{-(p+\beta')}$, $\beta' < \beta$, c — постоянная, не зависящая от M и N .

Первая часть утверждения теоремы 2.1 может быть получена на основе общей теории приближенных методов Л. В. Канторовича; оценка (14) следует из соотношений (8), (10) и оценки погрешности интерполирования функций класса $C^{(p, p)}H^{(\beta)}(\bar{\Omega})$ обобщенными полиномами порядка $\bar{K}_2 = \{M, N\}$ ранга 1 (см. (2), п.1.4).

Замечание 2. Если задача (11) решается методом коллокации по линиям $x = z_k^{(\Lambda)}$, то для получения невязки $o(\omega_{M,N})$ необходимо брать число линий коллокации $\Lambda = O(MN)$, т. е. реализация метода решеточной коллокации требует существенно меньшего числа действий (по крайней мере в $\Lambda / (M+N)$ раз), так как в обоих случаях численная реализация сводится к решению краевой задачи для системы обыкновенных дифференциальных уравнений порядка Λ и $M+N$ соответственно. Аналогичная ситуация возникает при сравнении метода решеточной коллокации с методами прямых, интегральных соотношений и др.

Сравним число действий метода коллокации на сетке с узлами x_k, y_l , где $x_k = z_k^{(\Lambda)}, y_l = z_l^{(\Lambda)}$, примененного к исходной задаче (11) и к системе (13). Если возникающие при этом алгебраические системы (порядка Λ^2 и $\Lambda(M+N)$ соответственно) решать методом Гаусса, то, очевидно, реализация второй системы требует в $\Lambda^3 / (M+N)^3$ меньшего числа действий (порядок аппроксимации задачи (11) в обоих случаях равен $o(\omega_{M,N})$).

2.2. Рассмотрим задачу Гурса в квадрате $\bar{\Omega}$:

$$LU \equiv \sum_{i=0}^1 \sum_{j=0}^1 c_{i,j} \frac{\partial^{i+j} U}{\partial x^i \partial y^j} = f_1(x) f_2(y); \quad U(-1, y) = U(x, -1) = 0, \quad (15)$$

где $c_{i,j} = \text{const}$, $c_{1,1} = 1$; $f_1, f_2 \in C^{(p)}H^{(\alpha)}[-1, 1]$. Приближенное решение задачи (15) примем в форме

$$\bar{U} = (1+x) \sum_{m=1}^M \varphi_m(y) x^{m-1} + (1+y) \sum_{n=1}^N \psi_n(x) y^{n-1}, \quad (16)$$

где $\varphi_m(-1) = \psi_n(-1) = 0$; функции φ_m и ψ_n определяем из системы обыкновенных дифференциально-операторных уравнений

$$(L\bar{U} - f_1 f_2)|_{\Gamma_{\bar{K}_2}} = 0. \quad (17)$$

Теорема 2.2. *Решение \bar{U} системы (17) существует и единственно в классе $\bar{U} \in C^{(p+1, p+1)}H^{(\alpha)}$, а для невязки справедлива оценка*

$$|L\bar{U} - f_1 f_2| \leq |t_M(x) t_N(y)| O\left(\frac{\ln M \ln N}{(MN)^{p+\alpha}}\right). \quad (18)$$

Оценка (18) и эффективность метода решеточной коллокации доказываются здесь так же, как и в случае уравнения Пуассона.

Московский государственный университет
им. М. В. Ломоносова

Поступило
25 IX 1972

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

- ¹ А. И. Вайндинер, ДАН, 192, № 3 (1970). ² А. И. Вайндинер, Журн. вычислит. матем. и матем. физ., № 4 (1973). ³ Ю. А. Брудный, Изв. АН СССР, сер. матем., 34, № 3 (1970). ⁴ А. И. Вайндинер, Вест. Московск. ун-в, сер. матем., механ., № 3 (1972). ⁵ Н. И. Ахиезер, Лекции по теории аппроксимации, М., 1965. ⁶ С. Л. Соболев, Уравнения математической физики, М., 1947. ⁷ Е. А. Волков, Тр. Матем. инст. им. В. А. Стеклова, 77 (1965).