

Ю. Л. РАБИНОВИЧ

**ДОКАЗАТЕЛЬСТВО ЗАМКНУТОСТИ НЕКОТОРЫХ СИНГУЛЯРНЫХ
ЯДЕР**

(Представлено академиком И. Г. Петровским 11 V 1948)

Рассмотрим ядро $K(x, y)$, определенное в квадрате $a \leq x \leq b$, $a \leq y \leq b$ и являющееся суммой конечного числа слагаемых вида $|x-y|^\alpha H(x, y)$, $|x-y|^\alpha \ln|x-y| H(x, y)$, $\delta(x, y)|x-y|^\alpha H(x, y)$, $\delta(x, y)|x-y|^\alpha \ln|x-y| H(x, y)$, где $\delta(x, y) = 1$, если $y < x$ и $\delta(x, y) = -1$, если $y > x$, а $H(x, y)$ обозначает функцию, непрерывную вместе со своими частными производными сколь угодно высокого порядка во всем основном квадрате.

Частные производные такого ядра имеют такой же вид и, начиная с некоторого порядка, становятся разрывными или обращаются в бесконечность вдоль диагонали $y=x$, причем порядок обращения в бесконечность повышается при дальнейшем дифференцировании.

Если $K(x, y)$ интегрируемо, то функция

$$k(x) = \int_a^b K(x, y) dy = \int_0^{x-a} K(x, x-y) dy + \int_0^{b-x} K(x, x+y) dy$$

непрерывна в отрезке $a \leq x \leq b$ и имеет во всех внутренних точках промежутка (a, b) непрерывные производные сколь угодно высокого порядка, тогда как при $x=a$ и $x=b$ производные достаточно высокого порядка функции $k(x)$ могут обратиться в бесконечность.

То же самое относится и к функциям

$$k_1(x) = \int_a^b (y-x) \frac{\partial K}{\partial x} dy.$$

Легко убедиться в справедливости следующей леммы:

Лемма. Если $u(x)$ удовлетворяет условию Липшица, $\frac{\partial^m K}{\partial x^m} = \frac{H(x, y)}{|x-y|^\alpha}$, где $1 \leq \alpha \leq 2$, а $H(x, y)$ ограничено, то

$$\begin{aligned} & \frac{d^m}{dx^m} \int_a^b K(x, y) u(y) dy = \\ & = \int_a^b \frac{\partial^m K}{\partial x^m} [u(y) - u(x)] dy + u(x) \frac{d^m}{dx^m} \int_a^b K(x, y) dy. \end{aligned} \quad (1)$$

Если $u(x)$ имеет производную, удовлетворяющую условию Липшица, а $\frac{\partial^{m-1} K}{\partial x^{m-1}} = \frac{H_1(x, y)}{|x-y|^\alpha}$, $\frac{\partial^m K}{\partial x^m} = \frac{H_2(x, y)}{|x-y|^{\alpha+1}}$, где $1 \leq \alpha \leq 2$, $H_1(x, y)$ и $H_2(x, y)$ ограничены, то

$$\begin{aligned} \frac{d^m}{dx^m} \int_a^b K(x, y) u(y) dy &= \int_a^b \frac{d^m K}{dx^m} [u(y) - u(x) - (y-x)u'(x)] dy + \\ &+ u''(x) \frac{d}{dx} \int_a^b \left(\frac{\partial^{m-2} K}{\partial x^{m-2}} - (x-y) \frac{\partial^{m-1} K}{\partial x^{m-1}} \right) dy + \\ &+ u(x) \frac{d^m}{dx^m} \int_a^b K(x, y) dy. \end{aligned} \quad (2)$$

Примечание. Если $K(x, y)$, $\frac{\partial K}{\partial x}, \dots, \frac{\partial^{m-2} K}{\partial x^{m-2}}$ непрерывны, а $\frac{\partial^{m-1} K}{\partial x^{m-1}}$ совершает скачок при переходе через диагональ $y=x$, то формула (1) имеет место для любой непрерывной функции $u(x)$.

Допустим теперь, что для сингулярного ядра $K(x, y)$ рассматриваемого типа выполняются условия:

- $\frac{\partial^m K}{\partial x^m} > 0$ во всем квадрате $a \leq x \leq b$, $a \leq y \leq b$;
- $\frac{d^m}{dx^m} \int_a^b K(x, y) dy < 0$ во всем промежутке $a \leq x \leq b$.

Тогда имеют место следующие две теоремы.

Теорема 1. Если $\left| \frac{\partial^m K}{\partial x^m} \right| < \frac{M}{|x-y|^\alpha}$, где $1 \leq \alpha \leq 2$, а выражение

$J_m(x) = \int_a^b K dy$ обращается в бесконечность при $x=a$ и $x=b$, то ядро $K(x, y)$ замкнуто относительно класса функций, удовлетворяющих условию Липшица.

Теорема 2. Если $\left| \frac{\partial^{m-1} K}{\partial x^{m-1}} \right| < \frac{M}{|x-y|^\alpha}$, $\left| \frac{\partial^m K}{\partial x^m} \right| < \frac{M}{|x-y|^{\alpha+1}}$, где $1 \leq \alpha < 2$, а выражения $J_m(x)$ и

$$\tilde{J}_m(x) = \frac{d}{dx} \int_a^b \left(\frac{\partial^{m-2} K}{\partial x^{m-2}} - (x-y) \frac{\partial^{m-1} K}{\partial x^{m-1}} \right) dy$$

обращаются в бесконечность при $x=a$ и $x=b$, причем порядок обращения в бесконечность $J_m(x)$ выше порядка обращения в бесконечность $\tilde{J}_m(x)$, то ядро $K(x, y)$ замкнуто относительно класса функций, имеющих производную, удовлетворяющую условию Липшица.

Доказательство. Из формулы (1) и, соответственно, (2) и условия ортогональности $\int_a^b K(x, y) u(y) dy = 0$ вытекает

$$\int_a^b \frac{\partial^m K}{\partial x^m} (u(y) - u(x)) dy + J_m(x) u(x) = 0, \quad (3)$$

или, соответственно,

$$\int_a^b \frac{\partial^m K}{\partial x^m} (u(y) - u(x) - (y-x)u'(x)) dy + \tilde{J}_m(x) u'(x) + J_m(x) u(x) = 0. \quad (4)$$

Первые слагаемые в левых частях уравнений (3) и (4) остаются ограниченными во всем отрезке $a \leq x \leq b$, тогда как $J_m(x)$, а также $\tilde{J}_m(x)$ в случае теоремы 2 обращаются в бесконечность при $x=a$ и $x=b$, причем порядок обращения в бесконечность $J_m(x)$ выше порядка обращения в бесконечность $\tilde{J}_m(x)$.

Поэтому в обоих случаях должны выполняться условия

$$u(a) = 0, \quad u(b) = 0. \quad (5)$$

Таким образом, функция $u(x)$ либо тождественно равна нулю, либо имеет в промежутке (a, b) положительный внутренний максимум или отрицательный внутренний минимум.

Но из неравенств а) и б) и соотношений (3) или (5) следует, что, если $u(x)$ достигает своего минимума во внутренней точке x_1 или своего максимума в точке x_2 промежутка (a, b) , то $u(x_1) \geq 0$, $u(x_2) \leq 0$.

Следовательно, $u(x)$ тождественно равняется нулю.

Примеры.

а) $K(x, y) = |x - y|^\sigma$; $a=0$; $b=1$; $\sigma > -1$.

$$\frac{\partial^{2m} K}{\partial x^{2m}} = \sigma(\sigma-1)\dots(\sigma-2m+1)|x-y|^{\sigma-2m};$$

$$J_{2m}(x) = -\sigma(\sigma-1)\dots(\sigma-2m+2)[x^{\sigma-2m+1} + (1-x)^{\sigma-2m+1}];$$

$$\tilde{J}_{2m}(x) = -\sigma(\sigma-1)\dots(\sigma-2m+3)(\sigma-2m+1) \times \\ \times [x^{\sigma-2m+2} - (1-x)^{\sigma-2m+2}].$$

Если $2m > \sigma + 1$, то $\frac{\partial^{2m} K}{\partial x^{2m}}$ и $J_{2m}(x)$ имеют противоположные знаки.

Если $2m - 2 < \sigma < 2m - 1$, то производная $\frac{\partial^{2m-1} K}{\partial x^{2m-1}}$ интегрируема,

$J_{2m}(x)$ обращается в бесконечность при $x=0$ и $x=1$, т. е. выполняются условия теоремы 1.

Если $2m - 3 < \sigma < 2m - 2$, то производная $\frac{\partial^{2m-2} K}{\partial x^{2m-2}}$ интегрируема,

$$\frac{\partial^{2m-1} K}{\partial x^{2m-1}} = \frac{A}{|x-y|^{2m-1-\sigma}}; \quad \frac{\partial^{2m} K}{\partial x^{2m}} = \frac{B}{|x-y|^{2m-\sigma}}, \quad \text{причем } 1 < 2m-1-\sigma < 2.$$

При $x=0$ и $x=1$ $\tilde{J}_{2m}(x)$ обращается в бесконечность порядка $2m - \sigma - 2$, а $J_{2m}(x)$ — в бесконечность порядка $2m - \sigma - 1$. Следовательно, выполняются условия теоремы 2.

б) $K(x, y) = (x - y)^{2m-2} \ln |x - y|$; $a = 0$; $b = 1$; $m \geq 1$ целое.

$$\frac{\partial^{2m-1} K}{\partial x^{2m-1}} = \frac{(2m-2)!}{x-y}; \quad \frac{\partial^{2m} K}{\partial x^{2m}} = \frac{(2m-2)!}{(x-y)^2},$$

$$J_{2m}(x) = (2m-2)! \left(\frac{1}{x} + \frac{1}{1-x} \right); \quad \tilde{J}_{2m}(x) = \ln \frac{x}{1-x}.$$

Следовательно, выполняются условия теоремы 2.

в) $K(x, y) = |x - y|^\sigma \left(\ln |x - y| - \frac{1}{\sigma} - \frac{1}{\sigma-1} - \dots - \frac{1}{\sigma-2m+2} \right)$,

где $2m-1 \geq \sigma > 2m-3$; $\sigma \neq 2m-2$.

$$\frac{\partial^{2m} K}{\partial x^{2m}} = \sigma(\sigma-1) \dots (\sigma-2m+2) |x-y|^{\sigma-2m} [(\sigma-2m+1) \ln |x-y| + 1],$$

$$J_{2m}(x) = \sigma(\sigma-1) \dots (\sigma-2m+2) [x^{\sigma-2m+1} \ln x + (1-x)^{\sigma-2m+1} \ln(1-x)],$$

$$\begin{aligned} \tilde{J}_{2m}(x) = & -\sigma(\sigma-1) \dots (\sigma-2m+3)(\sigma-2m+1) \times \\ & \times \left[\left(\ln x + \frac{1}{(\sigma-2m+1)(\sigma-2m+2)} \right) x^{\sigma-2m+2} - \right. \\ & \left. - (\ln(1-x) + \frac{1}{(\sigma-2m+1)(\sigma-2m+2)}) (1-x)^{\sigma-2m+2} \right]. \end{aligned}$$

Эти формулы показывают, что при $2m-1 \geq \sigma > 2m-2$ выполняются условия теоремы 1, а при $2m-2 > \sigma > 2m-3$ выполняются условия теоремы 2.

Поступило
5 V 1948