

С. Г. МИХЛИН

**СВЕДЕНИЕ СИНГУЛЯРНОГО ИНТЕГРАЛЬНОГО УРАВНЕНИЯ  
К ЭКВИВАЛЕНТНОМУ УРАВНЕНИЮ ФРЕДГОЛЬМА**

(Представлено академиком И. М. Виноградовым 15 V 1938)

Нами было доказано <sup>(1)</sup>, что всякий сингулярный оператор вида

$$TW = a(M)W(M) + \int_E W(M_1) \frac{f(M; \theta_1, \dots, \theta_{m-2}, \varphi)}{R^m} d\tau_1^*, \quad (1)$$

где  $E$  —  $m$ -мерное евклидово пространство—можно представить в виде ряда, расположенного по степеням некоторых сингулярных операторов  $U_1, U_2, \dots, U_{m-2}, U_{m-1}$ . Эти операторы имеют символы, равные соответственно  $e^{2i\theta_1}, e^{2i\theta_2}, \dots, e^{2i\theta_{m-2}}, e^{i\varphi}$  <sup>(1)</sup>, и являются коммутативными и унитарными в пространстве  $L_2$ :

$$T = \sum_{-\infty}^{+\infty} a_{n_1 n_2 \dots n_{m-1}}(M) U_1^{n_1} U_2^{n_2} \dots U_{m-1}^{n_{m-1}}. \quad (2)$$

Заменяя в (2)  $U_k$  их символами, получим символ оператора  $T$ .

*Лемма.* *Норма оператора  $T$  не превосходит максимума модуля его символа.*

Определим самосопряженные операторы  $A_1, \dots, A_{m-1}$  с помощью равенства:

$$U_k = e^{2\pi i A_k}. \quad (3)$$

Пусть

$$T = \sum_0^{\infty} b_{n_1 n_2 \dots n_{m-1}}(M) A_1^{n_1} A_2^{n_2} \dots A_{m-1}^{n_{m-1}} = F(M; A_1, A_2, \dots, A_{m-1}). \quad (4)$$

Обозначим через  $E_k(\lambda_k)$  разложение единицы, отвечающее оператору  $A_k$ . Тогда, как известно,

$$A_1^{n_1} A_2^{n_2} \dots A_{m-1}^{n_{m-1}} W = \int_0^{1(m-1)} \lambda_1^{n_1} \lambda_2^{n_2} \dots \lambda_{m-1}^{n_{m-1}} dE_0 W, \quad (5)$$

где

$$dE_0 = dE_1(\lambda_1) dE_2(\lambda_2) \dots dE_{m-1}(\lambda_{m-1}).$$

В равенстве (5) соответствующая интегральная сумма сильно сходится к левой части равенства.

\* Мы сохраняем обозначения заметки <sup>(1)</sup>.

Умножая (5) на соответствующие коэффициенты и суммируя, найдем:

$$TW = \int_0^{1(m-1)} F(M; \lambda_1, \lambda_2, \dots, \lambda_{m-1}) dE_0 W. \quad (6)$$

Отметим, что совокупность значений  $F$  совпадает с совокупностью значений символа оператора  $T$ .

Из (6) следует

$$\|TW\|^2 = \int_0^{1(m-1)} (F dE_0 W, TW),$$

откуда

$$\|TW\| \leq \max |F| \cdot \|W\|. \quad (7)$$

*Теорема.* Если символ оператора  $T$  не принимает значения нуль, сингулярное интегральное уравнение

$$TW = f(M) \quad (8)$$

эквивалентно некоторому уравнению Фредгольма. В уравнении (8)  $f(M)$  есть сумма известной функции из  $L_2$  и вполне непрерывного в  $L_2$  оператора.

Эта теорема была нами доказана для  $m=2$  (2-3). Наше доказательство остается верным при произвольном  $m$ , если разложение (2) содержит степени только одного оператора. Допустим теперь, что наша теорема верна, когда разложение (2) содержит степени  $m-2$  операторов, и докажем, что она верна и тогда, когда это разложение содержит степени  $m-1$  оператора. Разложим  $T$  по степеням  $U_1$ :

$$T = \sum_{-\infty}^{+\infty} \rho_n(M; U_2, \dots, U_{m-1}) U_1^n. \quad (9)$$

Обозначим

$$T_n = \sum_{-n}^{+n} \rho_k U_1^k \quad (10)$$

и положим

$$T = T_n + R_n. \quad (11)$$

Возьмем  $n$  настолько большим, чтобы символ  $T_n$  не обращался в нуль. Уравнение (8) запишем в виде:

$$T_n W = f - R_n W = f_1. \quad (12)$$

Будем пока рассматривать величину  $f_1$ , как известную. Разложим  $T_n$  на множители:

$$T_n = U_1^{-n} \prod_{k=1}^{2n} [\nu_k(M; U_2, \dots, U_{m-1}) U_1 - \nu_k(M; U_2, \dots, U_{m-1})]. \quad (13)$$

Равенство (13) верно с точностью до некоторого вполне непрерывного оператора. Уравнение (12) запишем в виде:

$$\prod_{k=1}^{2n} (\nu_k U_1 - \nu_k) W = U_1^n f_2 = f_3.$$

$f_2$  отличается от  $f_1$  на вполне непрерывный оператор.

Положим

$$\prod_{k=1}^{2n-1} (\nu_k U_1 - \nu_k) W = V_1; \quad (14)$$

тогда

$$\nu_{2n} U_1 V_1 - \nu_{2n} V_1 = f_3. \quad (15)$$

Ни один из символов множителей произведения (13) не принимает значения нуль. Сохраняем для символов те же обозначения, что и для их операторов. Необходимо постоянно, чтобы либо  $|\nu_{2n}| > |\nu_{2n}|$ , либо  $|\nu_{2n}| > |\nu_{2n}|$ .

Пусть, например,  $|\nu_{2n}| > |\nu_{2n}|$ . Тогда символ  $\nu_{2n}$  не принимает значения нуль. Положим

$$\nu_{2n} V_1 = V_0. \quad (16)$$

Рассматривая (16), как уравнение с неизвестной  $V_1$ , находим, что его можно свести к эквивалентному ему уравнению Фредгольма:

$$V_1 + tV_1 = \nu_{2n}^{-1} V_0 + t'V_0^*,$$

где  $t$  и  $t'$  — вполне непрерывные операторы. Подставив это в (15), получим:

$$V_0 - \nu_{2n} U_1 \nu_{2n}^{-1} V_0 = f_4 = -f_3 - \nu_{2n} U_1 (tV_1 - t'V_0). \quad (17)$$

Норма второго члена в левой части меньше единицы, и уравнение (17) можно решить последовательными приближениями. При этом мы рассматриваем правую часть как известную. Решив (17), заменим  $V_0$  по формуле (16) и  $V_1$  по формуле (14). Мы приходим таким образом к уравнению:

$$\prod_{k=1}^{2n-1} (\nu_k U_1 - \nu_k) W = f_5.$$

Полагаем

$$\prod_{k=1}^{2n-2} (\nu_k U_1 - \nu_k) W = V_2$$

и т. д. В конечном счете мы получим уравнение:

$$W + R_n T_n^{-1} W = \Phi, \quad (18)$$

где  $\Phi$  есть сумма известной функции и вполне непрерывного оператора. При достаточно большом  $n$  имеем:

$$\|T_n^{-1}\| \leq \max \frac{1}{|T_n|} < \max \frac{2}{|T_n|},$$

а  $\|R_n\|$  сколь угодно мала. Но тогда норму произведения  $R_n T_n^{-1}$  можно при  $n$  достаточно большом сделать меньше единицы. Теперь уравнение (18) решается последовательными приближениями, и это приводит нас к уравнению Фредгольма, эквивалентному уравнению (8).

Для систем сингулярных уравнений имеет место аналогичная теорема.

\*  $\nu_{2n}^{-1}$  здесь означает сингулярный оператор, символ которого равен  $\frac{1}{\nu_{2n}}$ . В этом же смысле следует понимать обозначение  $T_n^{-1}$  в формуле (18) и ниже.

*Если символический определитель системы не принимает значения нуль и число измерений пространства  $m \geq 2$ , то система сингулярных интегральных уравнений эквивалентна некоторой фредгольмовой системе.*

Сейсмологический институт.  
Академия Наук СССР.  
Москва.

Поступило  
16 V 1938.

#### ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

<sup>1</sup> С. Г. Михлин, ДАН, XIX, № 5, 353 (1938). <sup>2</sup> С. Г. Михлин, ДАН, XV, № 8, 429—432 (1937). <sup>3</sup> С. Г. Михлин, Матем. сб., **3(45)**, 1, 121—140 (1938).