

СЗ45л1
Б-903

5/11

СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

878/2-73

5 - 6860



ЛАБОРАТОРИЯ ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ ТЕХНИКИ
И АВТОМАТИЗАЦИИ

С. Будням, Е.П. Жидков

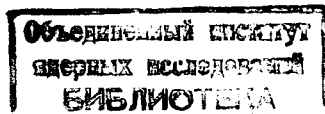
ДИФФЕРЕНЦИАЛ ГАТО
ОДНОГО НЕЛИНЕЙНОГО ОПЕРАТОРА,
ЗАВИСЯЩЕГО ОТ ОБЛАСТИ

1972

5 - 6860

С. Будням, Е. П. Жидков

ДИФФЕРЕНЦИАЛ ГАТО
ОДНОГО НЕЛИНЕЙНОГО ОПЕРАТОРА,
ЗАВИСЯЩЕГО ОТ ОБЛАСТИ



Модельная задача определения формы замкнутого электронного пучка с большим током [1, 3] математически ставится следующим образом. Даны два двумерных интегральных уравнения

$$\gamma(z, z) = \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \gamma(z', z') dz' dz' + f(z, z) \quad (1)$$

$$h(z, z) = \iint_{\Omega} A(z, z, z', z') h(z', z') dz' dz' + L(z, z), \quad (2)$$

где ядра $G(z, z, z', z')$, $A(z, z, z', z')$ и свободные члены $f(z, z)$, $L(z, z)$ определены при любых z, z, z', z' и являются достаточно гладкими функциями своих аргументов. Кроме того, решения интегральных уравнений (1) - (2) на границе q области Ω связаны следующим нелинейным соотношением:

$$\Phi[\gamma(z, z), h(z, z)] = 0, \quad (3)$$

где $\Phi(z, z)$ - достаточно гладкая нелинейная функция своих аргументов.

В конкретной задаче об определении формы пучка электронов

$$\Phi(\gamma, h) = \gamma^2(z, z) - h^2(z, z) - 1.$$

Требуется найти область Ω с достаточно гладкой границей, чтобы решения интегральных уравнений $\gamma(z, z)$, $h(z, z)$ в этой области удовлетворяли на ее границе q нелинейному соотношению (3). Для абстрактного рассмотрения поставленной выше задачи введем следующие функциональные пространства. Пусть Q - совокупность замкнутых кривых, расположенных в плоскости $\{z, z\}$, параметрические уравнения которых задаются в виде:

$$\left. \begin{array}{l} z = z(\lambda) \\ x = x(\lambda) \end{array} \right\} \quad 0 \leq \lambda \leq 1 \quad \begin{array}{l} z(0) = z(1) \quad z'(0) = z'(1) \\ x(0) = x(1) \quad x'(0) = x'(1), \end{array} \quad (4)$$

причем функции $z(\lambda)$, $x(\lambda)$ непрерывны и имеют непрерывные производные первого порядка. В множестве кривых класса \mathcal{Q} введем операции умножения на вещественное число и сложения следующим образом:

I. Умножение кривой q :

$$\left. \begin{array}{l} z = z(\lambda) \\ x = x(\lambda) \end{array} \right\}$$

$$0 \leq \lambda \leq 1 \text{ на}$$

вещественное число α означает, что на α умножаются обе функции

$$\alpha \cdot q : \left\{ \begin{array}{l} z = \alpha \cdot z(\lambda) \\ x = \alpha \cdot x(\lambda) \end{array} \right. \quad \text{Ясно, что } \alpha \cdot q \in \mathcal{Q}.$$

2. Пусть

$$q_1 : \left\{ \begin{array}{l} z_1 = z_1(\lambda) \\ x_1 = x_1(\lambda) \end{array} \right. \quad \text{и} \quad q_2 : \left\{ \begin{array}{l} z_2 = z_2(\lambda) \\ x_2 = x_2(\lambda) \end{array} \right.$$

тогда

$$q = q_1 + q_2 : \left\{ \begin{array}{l} z = z_1(\lambda) + z_2(\lambda) \\ x = x_1(\lambda) + x_2(\lambda) \end{array} \right. \quad 0 \leq \lambda \leq 1 \quad q \in \mathcal{Q}.$$

Таким образом, множество \mathcal{Q} есть линейное пространство. Введем расстояние между элементами q_1 и q_2 из \mathcal{Q} следующим образом:

$$\rho(q_1, q_2) = \max_{0 \leq \lambda \leq 1} \sqrt{(z_1(\lambda) - z_2(\lambda))^2 + (x_1(\lambda) - x_2(\lambda))^2 + (z_1'(\lambda) - z_2'(\lambda))^2 + (x_1'(\lambda) - x_2'(\lambda))^2}. \quad (5)$$

Легко проверить, что функция $\rho(q_1, q_2)$ удовлетворяет аксиомам метрического пространства. Тем самым \mathcal{Q} является метрическим пространством. Далее введем норму $q \in \mathcal{Q}$ следующим образом:

$$\|q\| = \rho(q, 0) = \max_{\lambda \in [0,1]} \sqrt{z_1^2(\lambda) + x_1^2(\lambda) + z_1'^2(\lambda) + x_1'^2(\lambda)}. \quad (6)$$

В результате мы получаем линейное нормированное пространство гладких плоских кривых класса Q . Аксиомы нормы здесь выполнены. Известно, что такое пространство является полным нормированным пространством. Рассмотрим пространство $C[0, I]$ функций $\Phi(\lambda)$, $0 \leq \lambda \leq I$, непрерывных и имеющих норму

$$\|\Phi(\lambda)\| = \max_{0 \leq \lambda \leq I} |\Phi(\lambda)|. \quad (7)$$

Зададим нелинейный оператор $\varphi(q) \equiv \Psi(\lambda)$, где q - произвольная кривая из Q без точек самопересечения и удовлетворяющая при любом λ условию $z'_\lambda{}^2(\lambda) + \bar{z}'_\lambda{}^2(\lambda) \neq 0$. Множество таких кривых q будет областью определения $\mathcal{D}(\varphi)$ оператора φ . С помощью оператора $\varphi(q)$ кривая q переводится в непрерывную функцию $\Psi(\lambda)$, где $0 \leq \lambda \leq I$. λ - параметр, причем

$$q : \begin{cases} z = z(\lambda) \\ \bar{z} = \bar{z}(\lambda) \end{cases}$$

Пусть $q \in \mathcal{D}(\varphi)$. Тогда эта кривая ограничивает некоторую область Ω . Решим для этой области интегральные уравнения (I) и (2) и образуем функцию

$$\Psi(\lambda) \equiv \Phi(\gamma(z(\lambda), \bar{z}(\lambda)), h(z(\lambda), \bar{z}(\lambda))).$$

Так определяется оператор φ из $\mathcal{D}(\varphi)$ в $C[0, I]$.

Теперь мы сформулируем задачу (I) - (3) на языке функционального анализа следующим образом. Требуется найти такую кривую

$$q : \begin{cases} z = z(\lambda) \\ \bar{z} = \bar{z}(\lambda) \end{cases},$$

принадлежащую $\mathcal{D}(\varphi)$, чтобы

$$\Psi(\lambda) \equiv 0.$$

Пусть кривая

$$q : \begin{cases} z = z(\lambda) \\ \bar{z} = \bar{z}(\lambda) \end{cases} \quad 0 \leq \lambda \leq 1.$$

Кривая q ограничивает область Ω . Придадим функциям кривой q приращение

$$\delta q : \begin{cases} z = \delta z(\lambda) \\ z = \delta z(\lambda) \end{cases} \quad \delta q \in \mathcal{D}(\varphi) \quad \text{так, что}$$

$$q_1 : \begin{cases} z_1 = z(\lambda) + \delta z(\lambda) \\ z_1 = z(\lambda) + \delta z(\lambda) \end{cases} \quad 0 \leq \lambda \leq 1.$$

На $\delta z(\lambda)$ и $\delta z(\lambda)$ наложим ограничение, чтобы $q_1 \in \mathcal{D}(\varphi)$. Кривая q_1 ограничивает область Ω_1 . Кривой q оператором $\varphi(q)$ ставится в соответствие функция $\Psi(\lambda)$, а кривой q_1 — функция $\Psi_1(\lambda)$. Найдем линейную по отношению к $\delta z(\lambda)$ и $\delta z(\lambda)$ часть приращения $\Psi(\lambda)$ (дифференциал Гато).

Сначала найдем $\delta \chi(z, z)$.

Предположим, что области Ω и Ω_1 расположены как на рисунке I (область Ω_1 содержит внутри Ω). Предположим, что область $\Delta \Omega$ можно представить в следующем виде:

$$\Delta \Omega(s) : \begin{cases} z(\lambda, s) = z(\lambda) + s \delta z(\lambda) \\ z(\lambda, s) = z(\lambda) + s \delta z(\lambda) \end{cases} \quad \begin{matrix} 0 \leq \lambda \leq 1 \\ 0 \leq s \leq 1 \end{matrix}$$

При $s = 0$

$$\left. \begin{matrix} z(\lambda, 0) = z(\lambda) \\ z(\lambda, 0) = z(\lambda) \end{matrix} \right\}$$

имеем кривую q .

При $s = 1$ получаем кривую q_1 . Рассмотрим в областях Ω и Ω_s , ограниченных соответственно кривыми q и q_1 , уравнение (I)

$$\chi(z, z, 0) = \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \chi(z', z', 0) dz' dz' + f(z, z) \quad (6)$$

$$\chi(z, z, 1) = \iint_{\Omega_s} G(z, z, z', z') \chi(z', z', s) dz' dz' + f(z, z) \quad (7)$$

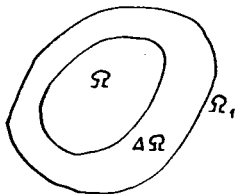


Рис. I.

Очевидно, что $\gamma(z, z)$ зависит теперь еще и от s . Найдем полную производную от $\gamma(z, z, s)$ по s , представляющую собой дифференциал Гато $\delta\gamma(z, z)$. Составим разность.

$$\begin{aligned} \gamma(z, z, s) - \gamma(z, z, 0) &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') (\gamma(z', z', s) - \gamma(z', z', 0)) dz' dz' + \\ &+ \iint_{\Delta\Omega(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z', s) dz' dz'. \end{aligned}$$

Разделяя обе части последнего выражения на s и устремив к нулю, получим:

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\gamma(z, z, s) - \gamma(z, z, 0)}{s} &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\gamma(z', z', s) - \gamma(z', z', 0)}{s} dz' dz' + \\ &+ \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} \iint_{\Delta\Omega(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z', s) dz' dz'. \end{aligned} \quad (8)$$

Найдем предел второго слагаемого правой части выражения (8).

$$J = \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} \iint_{\Delta\Omega(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z', s) dz' dz'. \quad (9)$$

В (9) сделаем замену переменных следующим образом:

$$\begin{aligned} \bar{z}(\lambda, s) &= z(\lambda) + s\delta z(\lambda) & 0 \leq \lambda \leq 1 \\ \bar{z}(\lambda, s) &= z(\lambda) + s\delta z(\lambda) & 0 \leq s \leq \tau. \end{aligned} \quad (10)$$

Эти функции определяют соответствие между точками области $\Delta\Omega$ и точками прямоугольника

$$\Delta\Gamma : \begin{cases} 0 \leq \lambda \leq 1 \\ 0 \leq s \leq \tau. \end{cases}$$

Предположим, что это отображение удовлетворяет следующим условиям:

I. Отображение взаимно однозначно, т.е. различным точкам области $\Delta\Gamma$ отвечают различные точки области $\Delta\Omega$.

2. Функциональный определитель (якобиан)

$$\frac{\mathcal{D}(\bar{z}, \bar{z}')}{\mathcal{D}(\lambda, s)} = z'_\lambda \delta z(\lambda) - z'_\lambda \delta' z(\lambda) + s(\delta z(\lambda)(\delta z(\lambda))'_\lambda - \delta z(\lambda)[\delta z(\lambda)]'_\lambda)$$

всюду в области $\Delta \Gamma$ отличен от нуля.

При сделанных предположениях

$$\begin{aligned} \mathcal{J} &= \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} \left\{ \iint_{\Delta \Omega(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z'; s) dz' d\bar{z}' \right\} = \\ &= \lim_{s \rightarrow 0} \left\{ \int_0^1 \int_0^\tau G(z, z, \bar{z}(\lambda, s), \bar{z}'(\lambda, s)) \gamma(\bar{z}(\lambda, s), \bar{z}'(\lambda, s), s) \left| \frac{\mathcal{D}(\bar{z}, \bar{z}')}{\mathcal{D}(\lambda, s)} \right| ds, d\lambda \right\} = \text{(II)} \\ &= \int_0^1 G(z, z, z(\lambda), z(\lambda)) \gamma(z(\lambda), z(\lambda)) \left| z'_\lambda(\lambda) \delta z(\lambda) - z'_\lambda(\lambda) \delta' z(\lambda) \right| d\lambda. \end{aligned}$$

Таким образом, дифференциал Гато оператора (I) окончательно получаем в виде:

$$\delta \gamma(z, z) = \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \delta \gamma(z', z') dz' d\bar{z}' + \int_{\Delta \Omega} G(z, z, z(\lambda), z(\lambda)) \gamma(z(\lambda), z(\lambda)) \cdot \left| z'_\lambda \delta z(\lambda) - z'_\lambda \delta' z(\lambda) \right| d\lambda. \quad (\text{I2})$$

Теперь мы рассмотрим случай, когда области Ω и $\Delta \Omega$ расположены так, как показано на рисунке 2 (область Ω содержит внутри себя $\Delta \Omega$). Предположим, что область $\Delta \Omega$ можно представить в следующем виде:

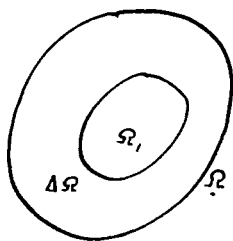


Рис. 2.

$$\Delta_{\Omega}(s) : \begin{cases} z(\lambda, s) = z(\lambda) + s \delta z(\lambda) & 0 \leq \lambda \leq 1 \\ z(\lambda, s) = z(\lambda) + s \delta z(\lambda) & 0 \leq s \leq 1. \end{cases}$$

При этом напомним подную производную $\gamma(z, z, s)$ по s , представляющую собой дифференциал Гато $\delta\gamma(z, z)$. Составим разность.

$$\begin{aligned} \gamma(z, z, s) - \gamma(z, z, 0) &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') (\gamma(z', z', s) - \gamma(z', z', 0)) dz' dz' - \\ &- \iint_{\Delta_{\Omega}(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z', s) dz' dz'. \end{aligned} \quad (I3)$$

Поделив обе части (I3) на s и устремив s к нулю, получим:

$$\begin{aligned} \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\gamma(z, z, s) - \gamma(z, z, 0)}{s} &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \lim_{s \rightarrow 0} \frac{\gamma(z', z', s) - \gamma(z', z', 0)}{s} dz' dz' \\ &\cdot \lim_{s \rightarrow 0} \frac{1}{s} \iint_{\Delta_{\Omega}(s)} G(z, z, z', z') \gamma(z', z', s) dz' dz'. \end{aligned} \quad (I4)$$

Для вычисления второго слагаемого правой части равенства (I4) сделаем замену переменных (z, z) на переменные (λ, s) . Как и раньше, в результате получим

$$\begin{aligned} \delta\gamma(z, z) &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \delta\gamma(z', z') dz' dz' \cdot \\ &\cdot \int_0^1 G(z, z, z(\lambda), z(\lambda)) \gamma(z(\lambda), z(\lambda)) (z'_\lambda \delta z(\lambda) - z''_\lambda \delta z(\lambda)) d\lambda. \end{aligned} \quad (I5)$$

Случаи, соответствующие рисункам (I) и (2), отличаются тем, что их якобианы при замене переменных $(z, z) \rightarrow (\lambda, s)$ отличаются знаком. В результате в обоих случаях получаем одинаковое выражение для дифференциала Гато:

$$\begin{aligned} \delta\gamma(z, z) &= \iint_{\Omega} G(z, z, z', z') \delta\gamma(z', z') dz' dz' + \\ &+ \int_0^1 G(z, z, z(\lambda), z(\lambda)) \gamma(z(\lambda), z(\lambda)) (z'_\lambda \delta z(\lambda) - z''_\lambda \delta z(\lambda)) d\lambda. \end{aligned} \quad (I6)$$

Теперь ясно, что дифференциал Гато $\delta\gamma(z, z)$ оператора (2) аналогично можно написать:

$$\delta \eta(z, z) = \iint_{\Omega} A(z, z, z', z') \delta \eta(z', z') dz' dz' + \int_0^1 A(z, z, z(\lambda), z(\lambda)) \eta(z(\lambda), z(\lambda)) (z'_\lambda \delta z(\lambda) - z''_\lambda \delta z(\lambda)) d\lambda. \quad (17)$$

Таким образом, дифференциал Гато оператора (1)-(2) по переменным областям есть линейное операторное уравнение того же типа с одинаковым ядром. Вернемся к основному нелинейному оператору (3) и дифференциалу Гато этого оператора. Ясно, что он имеет вид:

$$\delta \Phi(z, z) = \frac{\delta \Phi}{\delta \gamma} \cdot \delta \gamma(z, z) + \frac{\delta \Phi}{\delta \eta} \cdot \delta \eta(z, z). \quad (18)$$

Предположим, что приращения $\delta z(\lambda)$, $\delta z(\lambda)$ заданы таким образом, что области Ω и Ω_1 имеют конечное число точек пересечения. Тогда можно показать, что дифференциал Гато оператора (1) будет таким же, как и правая часть уравнения (16).

ЛИТЕРАТУРА

1. О.Н.Ярковой. Стационарное состояние пучка в накопителе с большим током.
Препринт ОИЯИ 2182, Дубна, 1965.
2. Е.П.Жидков, И.В.Пузынин.
Об одном методе введения параметра при решении краевых задач для нелинейных и обыкновенных дифференциальных уравнений 2-го порядка.
ЖВМ и МФ, т.7, № 5, 1967, стр. 1086-1095.
3. С.Будням и др.
Стационарное состояние электронного кольца во внешнем магнитном поле.
ЖВМ и МФ, 1971, т.II, № 4, стр. 1043-1047.
4. Л.А.Лукстерник, В.И.Соболев.
Элементы функционального анализа.
Москва, 1965.

Рукопись поступила в издательский отдел
25 декабря 1972 года.