

Г Л А В А II

Дифференциальные уравнения
I порядка в симметричной форме§ 1. ОПРЕДЕЛЕНИЕ РЕШЕНИЯ,
ЕГО СУЩЕСТВОВАНИЕ И ЕДИНСТВЕННОСТЬ1⁰. Объект изучения.

В предшествующей главе рассматривалось уравнение первого порядка (1.1) $y' = f(x, y)$, разрешенное относительно производной.

Недостатком уравнение (1.1) является его несимметричность относительно переменных x и y . В частности, интегральную кривую такого уравнения нельзя продолжить за точку с вертикальной касательной. Чтобы не исключать вертикальные направления, можно рассматривать "перевернутое" уравнение $dx/dy = 1/f(x, y)$, в нем переменные x и y , фактически, меняются местами. Это уравнение равносильно (1.1) всюду в области G , где $f(x, y) \neq 0$, но имеет аналогичный недостаток.

Существует форма записи дифференциального уравнения первого порядка, которая объединяет и обобщает как уравнение (1.1), так и перевернутое уравнение, — это запись уравнения, представленного в симметричной форме.

Уравнение первого порядка в симметричной форме имеет вид

$$M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0, \quad (2.1)$$

и в нем вещественные функции M и N определены и непрерывны на множестве $\hat{G}^0 = G^0 \cup \partial G^0$, где G^0 — это область в \mathbb{R}^2 , в которой

$$M^2(x, y) + N^2(x, y) \neq 0, \quad (2.2)$$

множество ∂G^0 , возможно пустое, состоит из граничных точек G^0 .

Таким образом, ни в одной из точек области G функции M и N не могут одновременно обратиться в нуль, а точки множества ∂G^0 — это те точки ∂G^0 — границы G^0 , в которых функции M и N

определены и сохраняют непрерывность или могут быть доопределены по непрерывности.

Поскольку на множество $\hat{\partial}G^0$ не распространяется условие (2.2), оно естественным образом распадается на два подмножества: $\hat{\partial}G^0 = \check{\partial}G^0 \cup \breve{\partial}G^0$, где для точек $\breve{\partial}G^0$ условие (2.2) выполняется, а для точек $\check{\partial}G^0$ — не выполняется, т.е. $M(\breve{x}, \breve{y}) = N(\breve{x}, \breve{y}) = 0$ для любой точки $(\breve{x}, \breve{y}) \in \breve{\partial}G^0$.

Df. Точки из множества $\breve{\partial}G^0$ будем называть нуль-граничными точками, а само $\breve{\partial}G^0$ — нуль-граничным множеством.

Множество $\breve{\partial}G^0$ замкнуто, так как является пересечением двух множеств, образованных нулями непрерывных функций M и N .

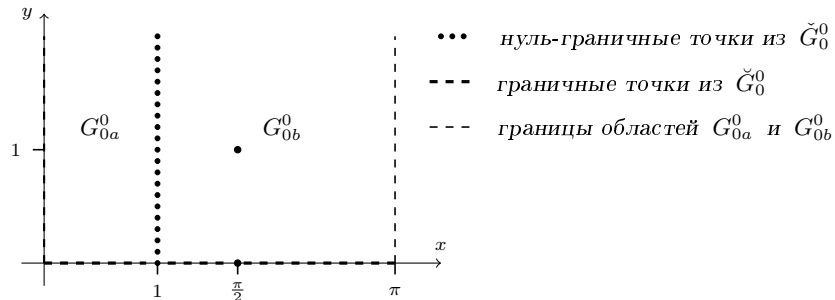
Вытекает это как из топологического определения непрерывного отображения, согласно которому прообраз любого замкнутого множества, а в нашем случае — это точка 0 из \mathbb{R}^1 , есть замкнутое множество, так и непосредственно из определения замкнутого множества, поскольку на любой сходящейся последовательности точек из $\breve{\partial}G^0$ функции M и N принимают нулевые значения, а значит, в силу непрерывности будут равны нулю и в предельной точке.

В результате уравнение (2.1) рассматривается на множестве

$$\hat{G}^0 = G^0 \cup \breve{\partial}G^0 \cup \check{\partial}G^0 \quad (M, N \in C(\hat{G}^0), M^2 + N^2 \neq 0 \text{ в } G^0), \quad (2.3)$$

Пример 1. Пусть в уравнении (2.1) $M(x, y) = \sqrt{y}(x - 1) \operatorname{ctg} x$, $N(x, y) = (y - 1) \ln x$. Для $\forall k \in \mathbb{Z}_0$ функции M и N непрерывны на связных множествах $\hat{G}_k^0 = \{(x, y) : k\pi < x < (k + 1)\pi, y \geq 0\}$.

При $k = 0$, например, множество \hat{G}_0^0 распадается в объединение двух множеств с общей границей: $\hat{G}_0^0 = \hat{G}_{0a}^0 \cup \hat{G}_{0b}^0$, где $\hat{G}_{0a}^0 = \{(x, y) : 0 < x \leq 1, y \geq 0\}$, $\hat{G}_{0b}^0 = \{(x, y) : 1 \leq x < \pi, y \geq 0\}$. Множество $\{x = 1, y \geq 0\}$ — граница \hat{G}_{0a}^0 и \hat{G}_{0b}^0 , так как состоит из нуль-граничных точек.



Рассмотрим, например, \widehat{G}_{0b}^0 — одно из множеств, на котором определено предложенное уравнение в симметричной форме.

Согласно разложению (2.3) оно состоит из области $G_{0b}^0 = \{(x, y) : 1 < x < \pi, y > 0\} \setminus \{(\pi/2, 1)\}$, множества граничных точек $\partial G_{0b}^0 = \{x \in (1, \pi/2) \cup (\pi/2, \pi), y = 0\}$ и множества нуль-граничных точек $\check{\partial} G_{0b}^0 = \{x \equiv 1, y \geq 0\} \cup \{(\pi/2, 1)\} \cup \{(\pi/2, 0)\}$, причем $(\pi/2, 1)$ является внутренней точкой связного множества \widehat{G}_{0b}^0 .

Отметим также, что если функцию $M(x, y)$ домножить на $\ln y$, то для нового уравнения все введенные множества не изменятся, поскольку, сохраняя непрерывность на границе, новую функцию $M(x, y)$ можно доопределить, положив $M(x, 0) \equiv 0$.

2⁰. Определение решения и граничных решений.

Рассмотрим уравнение симметричной форме (2.1) в области G^0 из (2.3). Тогда для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ либо $M(x_0, y_0) \neq 0$, либо $N(x_0, y_0) \neq 0$, а значит, в силу непрерывности функций M и N существует окрестность $V = V(x_0, y_0) \subset G^0$, в которой либо $M(x, y) \neq 0$, либо $N(x, y) \neq 0$.

В области V уравнение (2.1) сводится по крайней мере к одному из двух уравнений, разрешенных относительно производной,

$$\frac{dy}{dx} = -\frac{M(x, y)}{N(x, y)} \quad \text{или} \quad \frac{dx}{dy} = -\frac{N(x, y)}{M(x, y)}. \quad (2.4)$$

В свою очередь, уравнение (1.1) $y' = f(x, y)$ с $f \in C(G)$ или "перевернутое" уравнение $x' = g(x, y)$ с $g \in C(G)$ во всей области G сводятся к уравнению в симметричной форме соответственно

$$f(x, y)dx - 1 \cdot dy = 0 \quad (\text{или} \quad 1 \cdot dx - g(x, y)dy = 0),$$

поскольку в этом случае G совпадает с G^0 .

Невозможность сведения уравнения в симметричной форме (2.1) в окрестностях определенных точек к каждому из уравнений (2.4) приводит к обобщению понятия решения уравнения (2.1).

Df. Решением дифференциального уравнения (2.1) в области G^0 из (2.3) называется определенная на некотором промежутке $\langle a, b \rangle$ функция $y = \varphi(x)$ или функция $x = \psi(y)$, удовлетворяющая следующим трем условиям:

- 1) функция $\varphi(x)$ или функция $\psi(y)$ дифференцируема на $\langle a, b \rangle$,
- 2) точка $(x, \varphi(x)) \in G^0$ для $\forall x \in \langle a, b \rangle$ или точка $(\psi(y), y) \in G^0$ для $\forall y \in \langle a, b \rangle$,
- 3) $M(x, \varphi(x)) + N(x, \varphi(x))\varphi'(x) \stackrel{\langle a, b \rangle}{\equiv} 0$ или $M(\psi(y), y)\psi'(y) + N(\psi(y), y) \stackrel{\langle a, b \rangle}{\equiv} 0$.

Непосредственно из определения решения уравнения (1.1) вытекает, что оно является и решением уравнения (2.1).

Убедимся теперь, что любое решение уравнения (2.1) является решением по крайней мере одного из уравнений (2.4).

Пусть, например, $y = \varphi(x)$ является решением уравнения (2.1). Тогда согласно тождеству 3_1) $N(x, \varphi(x)) \neq 0$ для $\forall x \in \langle a, b \rangle$, иначе $M(x, \varphi(x)) = 0$ и точка $(x, \varphi(x))$ окажется нуль-граничной.

Поэтому $d\varphi(x)/dx \equiv -M(x, \varphi(x))/N(x, \varphi(x))$ для $\forall x \in \langle a, b \rangle$, а значит, на этом промежутке функция $y = \varphi(x)$ по определению является решением уравнения (2.4₁).

Аналогичные рассуждения справедливы для решения $x = \psi(y)$, удовлетворяющего тождеству 3_2).

Пример 2. Уравнение в симметричной форме $ydx = x \ln x dy$ определено в области $G^0 = \{x > 0, y \in \mathbb{R}^1\} \setminus \{(1, 0)\}$, поскольку $(1, 0)$ — единственная нуль-граничная точка этого уравнения. Помимо двух классических общих решений $y = C \ln x$, определенных при $x \in (0, 1)$ и $x > 1$, оно имеет еще два решения: $x(y) \equiv 1$ при $y < 0$ или при $y > 0$. При этом для $\forall C$ графики решений $y = C \ln x$ ($x \neq 1$), как и кривые $x(y) \equiv 1$ ($y \neq 0$), одним из своих концов примыкают к точке $(1, 0)$, и каждая пара — со своим тангенсом угла наклона касательной.

Если предложенное уравнение в симметричной форме разрешить относительно производной, то полученное уравнение $y' = y/(x \ln x)$ будет определено в областях $G_1 = \{x \in (0, 1), y \in \mathbb{R}^1\}$ и $G_2 = \{x \in (1, +\infty), y \in \mathbb{R}^1\}$, и кривая $x(y) \equiv 1$ из решения превратится в границу этих областей. Аналогичным образом перевернутое уравнение $dx/dy = y^{-1}x \ln x$ "теряет" решения $y(x) \equiv 0$ ($x \neq 1$).

Также обстоит дело с и граничными решениями. Уравнение (2.1) может иметь их не только больше, чем (1.1), но и сама природа появления граничного решения может быть иной в связи с возможностью

появления непустого множества нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0$.

Df. Функцию $y = \varphi_{\partial}(x)$ или $x = \psi_{\partial}(y)$, определенную на некотором промежутке $\langle a, b \rangle$, будем называть граничным решением уравнения (2.1), если выполняются условия 1) и 3) из определения решения уравнения (2.1), а условие 2) имеет следующий вид:

2а) точки $(x, \varphi_{\partial}(x))$ для $\forall x \in \langle a, b \rangle$ или точки $(\psi_{\partial}(y), y)$ для $\forall y \in \langle a, b \rangle$ принадлежат либо $\check{\partial}G^0$, либо $\check{\partial}G^0$ из (2.3), причем в последнем случае решение будем называть нуль-граничным.

Замечание 1. Непрерывная дифференцируемость любого граничного решения уравнения (2.1), гарантируемая непрерывностью функций M и N на \hat{G}^0 , вытекает непосредственно из определения, как это происходит и для решений уравнения (1.1). Однако, нельзя гарантировать гладкость нуль-граничного решения, хотя его график и состоит из точек $\check{\partial}G^0$, а значит, тождества $3_1)$ или $3_2)$ выполняются автоматически. Она будет зависеть от гладкости $\check{\partial}G^0$.

Замечание 2. Важно, что уравнение симметричной форме (2.1) рассматривается по определению только на множестве \hat{G}^0 из (2.3).

Допустим, например, что функции M и N непрерывны в некоторой области G и множество \overline{H} — замыкание области $H \subset \mathbb{R}^2$ — таково, что $\overline{H} \subset G$, $M(x, y) = N(x, y) = 0$ для $\forall (x, y) \in \overline{H}$ и в области $G^0 = G \setminus \overline{H}$ выполняется условие (2.2). Тогда, рассматривая уравнение (2.1) во всей области G , в качестве его решений по определению получаем любые дифференцируемые функции, чьи графики лежат в \overline{H} . А при рассмотрении уравнения (2.1) согласно (2.3) только на множестве $G^0 \cup \check{\partial}G^0$ ($\check{\partial}G^0 = \emptyset$), где $\check{\partial}G^0 = \partial H$, граница $\check{\partial}G^0$ параметризуется нуль-граничными решениями, а носитель "странных" решений — область H — из рассмотрения исключается.

Замечание 3. Граничное решение уравнения в симметричной форме может быть или не быть особым точно так же, как это происходит с граничными решениями уравнения, разрешенного относительно производной. Так, для обоих уравнений, упомянутых в примере 4 гл. I, § 1, п. 7⁰ и переписанных в симметричном виде, можно дословно повторить все проведенные там рассуждения, касающиеся частных и особых граничных решений.

Для знакомства с множеством нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0$ продемонстрируем два нетривиальных уравнения в симметричной форме (2.1), обычно предлагаемые студентам на контрольных работах. Нуль-граничные точки одного из них образуют кривую, являющуюся нуль-граничным решением. Второе уравнение имеет только изолированные нуль-граничные точки, одна из которых — внутренняя (существует ее проколота окрестность, лежащая в области G^0), а другая разделяет граничные решения, лежащие в $\check{\partial}G^0$.

Пример 3. Рассмотрим уравнение в симметричной форме

$$(y \ln y - x^2 y^5) dx + (x^2 y^2 \ln^{-1/2} y - 2x^3 y^4 + 2x \ln y - x) dy = 0, \quad (2.5)$$

где функции M и N непрерывны в области $G = \{x \in \mathbb{R}^1, y > 1\}$.

Найдем множество нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0$ уравнения (2.5).

Имеем: $M(x, y) = 0 \Leftrightarrow x = \pm y^{-2} \ln^{1/2} y$. Подставляя эти функции в равенство $N(x, y) = 0$, устанавливаем, что $x = y^{-2} \ln^{1/2} y$ является нуль-граничным решением (гладким), разделяющим G на две области $G_1^0 = \{x < y^{-2} \ln^{1/2} y, y > 1\}$ и $G_2^0 = \{x > y^{-2} \ln^{1/2} y, y > 1\}$, и его график образует $\check{\partial}G^0$.

Пример 4. Рассмотрим уравнение в симметричной форме

$$3x^{1/2}(2y - 1)y^2 dx + (8y - 2 - 4x^{3/2}y^2) dy = 0. \quad (2.6)$$

для которого согласно (2.3) $\widehat{G}^0 = G^0 \cup \check{\partial}G^0 \cup \check{\partial}G^0$, где множество нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0 = \{(0, 1/4)\} \cup \{(2^{2/3}, 1/2)\}$, поскольку только в этих точках функции M и N одновременно обращаются в нуль, множество граничных точек $\check{\partial}G^0 = \{x = 0, y \in \mathbb{R}^1 \setminus \{1/4\}\}$ и область $G^0 = \{(x, y) : x > 0, y \in \mathbb{R}^1\} \setminus \{(2^{2/3}, 1/2)\}$.

В дополнении 3 приведены: а) подробные решения уравнений (2.5) и (2.6) при помощи нахождения и использования интегрирующего множителя (см. ниже § 3, п. 2⁰), б) полные решения ряда характерных задач Коши, в) "портреты" решений поставленных задач Коши, демонстрирующие особенности поведения графиков этих решений.

Отметим еще, что нуль-граничные решения возникают как правило при решении уравнений Лагранжа $y = xu(y') + v(y')$ и уравнений Клеро $y = xy' + v(y')$ (см. напр. [2, гл. I, § 6, п. 3]), являющихся разновидностью уравнений первого порядка, не разрешенных относительно производной.

Замечание 4. В дальнейшем при обсуждении теоретических вопросов, связанных с решениями уравнения симметричной форме (2.1), оно будет рассматриваться только в области G^0 . Использование в качестве носителя непрерывных функций M и N более широкого множества \widehat{G}^0 (см. (2.3)) требуется, вообще говоря, только для практического нахождения граничных и нуль-граничных решений.

3⁰. Существование и единственность решения.

Поскольку уравнение (2.1) в некоторой окрестности любой точки из области G^0 сводится к одному из уравнений (2.4), разрешенных относительно производной, то все локальные определения и теоремы главы I остаются верными и для уравнений в симметричной форме. Переформулируем их, начиная с постановки задачи Коши.

Выберем в качестве начальных данных координаты произвольной точки $(x_0, y_0) \in G^0$. Тогда в некоторой окрестности $V(x_0, y_0) \subset G^0$ уравнение (2.1) будет равносильно хотя бы одному из уравнений (2.4), решение задачи Коши которого с начальными данными x_0, y_0 и будет по определению решением задачи Коши для уравнения (2.1).

Теорема (о существовании решения). Пусть в уравнении (2.1) функции $M(x, y)$ и $N(x, y)$ непрерывны в области G^0 из (2.3), тогда для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ и для любого отрезка Пеано $P_h(x_0, y_0)$, построенного для первого или второго уравнения (2.4) в некоторой окрестности $V(x_0, y_0) \subset G^0$, существует по крайней мере одно решение задачи Коши уравнения (2.1) с начальными данными x_0, y_0 , определенное на $P_h(x_0, y_0)$.

Теорема (о единственности решения, слабая). Пусть в уравнении (2.1) $M(x, y)$ и $N(x, y)$ непрерывны в области G^0 из (2.3), а в области $\widetilde{G} \subset G^0$ выполняется хотя бы одно из двух условий:

a) $N(x, y) \neq 0$, существуют и непрерывны частные производные $\partial M(x, y)/\partial y$, $\partial N(x, y)/\partial y$;

b) $M(x, y) \neq 0$, существуют и непрерывны частные производные $\partial M(x, y)/\partial x$, $\partial N(x, y)/\partial x$.

Тогда \widetilde{G} — это область единственности для уравнения (2.1).

Действительно, при выполнении условия а), например, в \widetilde{G} (2.1) равносильно уравнению (1.1) с $f = -M/N$, и частная производная $\partial f/\partial y = (M \partial N/\partial y - N \partial M/\partial y)/N^2$ существует и непрерывна, а значит, верна слабая теорема о единственности из гл. I, § 3, п. 3⁰.

Следствие Область G^0 будет областью единственности для уравнения (2.1), если найдется открытое покрытие ее областями, для каждой из которых выполняется хотя бы одно из условий а) или б), приведенных в формулировке теоремы.

4⁰. Интегральная кривая.

Через каждую точку области G^0 , используя одно из уравнений (2.4), можно провести отрезок поля направлений, построив, тем самым, в G^0 поле направлений уравнения (2.1).

Наличие поля направлений позволяет сохранить геометрическое определение интегральной кривой. А именно, интегральной кривой уравнения (2.1) в области G^0 назовем любую гладкую кривую, лежащую в G^0 , направление касательной к которой в каждой точке совпадает с направлением поля в этой точке.

Таким образом, локально дуга интегральной кривой задается или функцией $y = \varphi(x)$, или функцией $x = \psi(y)$.

Например, единичная окружность является одной из интегральных кривых уравнения $x dx + y dy = 0$. Поэтому в окрестностях точек $(0, 1)$ или $(0, -1)$, где касательные к ней близки к горизонтальной, интегральная кривая задается функциями $y = (1 - x^2)^{1/2}$ или $y = -(1 - x^2)^{1/2}$, а в окрестности точек $(1, 0)$ или $(-1, 0)$, где касательные близки к вертикальной, — функциями $x = (1 - y^2)^{1/2}$ или $x = -(1 - y^2)^{1/2}$. В окрестностях остальных точек окружность может быть представлена и как функцией x , и как функцией y .

Очевидно, что в области единственности любые две интегральные кривые, имеющие хотя бы одну общую точку, совпадают.

В противном случае для получения противоречия достаточно в качестве начальных данных взять "крайнюю" точку, в которой интегральные кривые совпадают, а в последующих точках уже расходятся. Тогда эта крайняя точка окажется точкой неединственности.

§ 2. ИНТЕГРАЛ УРАВНЕНИЯ В СИММЕТРИЧНОЙ ФОРМЕ

1⁰. Определение интеграла.

Для уравнения первого порядка, разрешенного относительно производной $y' = f(x, y)$, или перевернутого уравнения $x' = g(y, x)$ параметризация интегральных кривых функциями $y = \varphi(x)$ или

$x = \psi(y)$, являющихся решениями соответствующих уравнений на максимальном интервале существования, порождена несимметричным вхождением в эти уравнения переменных x и y . Тем самым, интегральные кривые таких уравнений не могут иметь соответственно вертикальных или горизонтальных касательных.

Но интегральная кривая уравнения в симметричной форме может иметь, как было установлено, любые касательные. Параметризуют такие кривые непрерывные неявные функции вида $U(x, y) = 0$.

Именно в таком неявном виде следует искать и записывать решения уравнения (2.1), называя их при этом интегралами.

Дадим строгое определение интеграла уравнения в симметричной форме и опишем в каком виде задавать формулу для всех решений уравнения (2.1), которую будем называть общим интегралом, в отличие от классического общего решения, введенного для уравнения, разрешенного относительно производной, в гл. I, § 1, п. 7⁰.

При этом следует иметь в виду, что интеграл и общий интеграл — это обобщения классических понятий решения и общего решения, а значит, они в определенном смысле должны сводиться друг к другу.

Поэтому в первую очередь необходимо потребовать, чтобы неявные функции, задающие интегралы, были разрешимы хотя бы относительно одной из своих переменных.

Выделим для этого специальный класс функций, среди которых только и имеет смысл определять интеграл.

Df. *Непрерывная в области $G^0 \subset \mathbb{R}^2$ функция $U(x, y)$ называется допустимой, если для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ существует такая непрерывная функция $y = \xi(x)$ (или $x = \eta(y)$), определенная на интервале (α, β) , содержащем точку x_0 (или y_0), что:*

- 1) $y_0 = \xi(x_0)$ (или $x_0 = \eta(y_0)$);
- 2) $(x, \xi(x)) \in G$ для $\forall x \in (\alpha, \beta)$
(или $(\eta(y), y) \in G$ для $\forall y \in (\alpha, \beta)$);
- 3) $y = \xi(x)$ (или $x = \eta(y)$) — единственное решение уравнения

$$U(x, y) = U(x_0, y_0), \quad (2.7)$$

т. е. $U(x, \xi(x)) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} U(x_0, y_0)$ или $U(\eta(y), y) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} U(x_0, y_0)$.

В дальнейшем будем всегда предполагать, что G^0 — это область единственности, так как общий интеграл, как и классическое общее

решение, может быть построен только в области единственности.

Df. Допустимая функция $U(x, y)$ называется интегралом уравнения (2.1) в области единственности G^0 , если для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ единственная функция $y = \xi(x)$ или $x = \eta(y)$ из определения допустимой функции является решением задачи Коши уравнения (2.1) с начальными данными x_0, y_0 на (α, β) , т. е. удовлетворяет тождеству $3_1)$ или $3_2)$ из определения решения.

Замечание 5. В определении интеграла можно было бы, вообще говоря, отказаться от предположения о том, что G^0 — область единственности. Но тогда в какой-либо точке неединственности $(x_0, y_0) \in G^0$ помимо единственного решения уравнения (2.7), являющегося решением задачи Коши с н. д. x_0, y_0 , уравнение (2.1) могло бы иметь еще одно решение той же задачи Коши, отличное от первого и не являющееся решением уравнения (2.7). А в последующих рассуждениях такая ситуация не допустима.

2⁰. Характеристические свойства интеграла.

В математике часто один и тот же новый объект можно определить различными способами. Тогда один из способов выдают за определение данного объекта, а другой называют характеристическим свойством объекта. При желании их можно менять местами.

Теорема (о характеристическом свойстве интеграла). Для того чтобы допустимая функция $U(x, y)$ была интегралом уравнения в симметричной форме (2.1) в области единственности G^0 , необходимо и достаточно, чтобы $U(x, y)$ обращалась в постоянную вдоль любого решения (2.1), т. е. чтобы $U(x, \varphi(x)) \stackrel{\langle a, b \rangle}{\equiv} C$ для любого решения $y = \varphi(x)$, определенного на $\langle a, b \rangle$, и $U(\psi(y), y) \stackrel{\langle a, b \rangle}{\equiv} C$ для любого решения $x = \psi(y)$, определенного на $\langle a, b \rangle$.

Д о к а з а т е л ь с т в о .

Необходимость. Пусть $U(x, y)$ — это интеграл уравнения (2.1) в области единственности G^0 и пусть, например, $y = \varphi(x)$ — какое-либо решение уравнения (2.1), определенное на промежутке $\langle a, b \rangle$.

Возьмем произвольную точку $x_0 \in \langle a, b \rangle$ и положим $y_0 = \varphi(x_0)$.

По определению решения точка $(x_0, y_0) \in G^0$, поэтому по определению допустимой функции уравнение (2.7) $U(x, y) = U(x_0, y_0)$ однозначно разрешимо или относительно x , или относительно y .

Предположим сначала, что (2.7) однозначно разрешимо относительно y , т. е. существует единственная функция $y = \xi(x)$, определенная на некотором $(\alpha, \beta) \ni x_0$ такая, что $U(x, \xi(x)) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} U(x_0, y_0)$.

Эта функция по определению интеграла является решением задачи Коши уравнения (2.1) с начальными данными x_0, y_0 .

Поскольку G^0 — область единственности, а $(x_0, y_0) \in G^0$, то по определению единственности решения задачи Коши для решений $y = \varphi(x)$ и $y = \xi(x)$, интегральные кривые которых проходят через точку (x_0, y_0) , найдется такой интервал $(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta}) \subset \langle a, b \rangle \cap (\alpha, \beta)$, на котором эти решения тождественно совпадают. Следовательно,

$$U(x, \varphi(x)) \stackrel{(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})}{\equiv} U(x_0, y_0). \quad (2.8)$$

Предположим теперь, что уравнение (2.7) однозначно разрешимо относительно x , т. е. существует единственная функция $x = \eta(y)$, определенная на некотором интервале $(\alpha, \beta) \ni y_0$, что $\eta(y_0) = x_0$ и $U(\eta(y), y) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} U(x_0, y_0)$.

По определению интеграла $x = \eta(y)$ при $y \in (\alpha, \beta)$ является решением задачи Коши уравнения (2.1) с начальными данными y_0, x_0 .

В результате, единственное решение задачи Коши с начальными данными x_0, y_0 имеет два представления: $y = \varphi(x)$ и $x = \eta(y)$.

Поэтому дуга интегральной кривой этого решения в некоторой окрестности точки (x_0, y_0) , не имея вертикальных и горизонтальных касательных, может быть параметризована как функцией $y = \varphi(x)$, так и функцией $x = \eta(y)$, т. е. эти функции взаимно обратны.

Сказанное означает, что существуют такие интервалы (\tilde{a}, \tilde{b}) и $(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})$, что $x_0 \in (\tilde{a}, \tilde{b}) \subset (a, b)$, $y_0 \in (\tilde{\alpha}, \tilde{\beta}) \subset (\alpha, \beta)$ и $y \stackrel{(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})}{\equiv} \varphi(\eta(y))$, а $x \stackrel{(\tilde{a}, \tilde{b})}{\equiv} \eta(\varphi(x))$. Поэтому справедлива цепочка тождеств

$$U(x, \varphi(x)) \stackrel{(\tilde{a}, \tilde{b})}{\equiv} U(\eta(\varphi(x)), \varphi(x)) \stackrel{(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})}{\equiv} U(\eta(y), y) \stackrel{(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})}{\equiv} U(x_0, y_0).$$

Таким образом, при наличии решения $y = \varphi(x)$ уравнения (2.1), определенного на $\langle a, b \rangle$, в окрестности любой точки $x_0 \in (a, b)$ уравнение (2.7) с $y_0 = \varphi(x_0)$ обязательно однозначно разрешимо относительно y и выполняется тождество (2.8).

Остается показать, что тождество (2.8) справедливо не только на $(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta})$, а на всем промежутке $\langle a, b \rangle$, если, конечно, $(\tilde{\alpha}, \tilde{\beta}) \subsetneq \langle a, b \rangle$.

Ситуация, когда $\tilde{\beta} = b$, решение $y = \varphi(x)$ определено на $\langle a, b \rangle$, $U(x, \varphi(x)) \stackrel{(\tilde{\alpha}, b)}{\equiv} U(x_0, y_0)$, а $U(b, \varphi(b)) \neq U(x_0, y_0)$, невозможна в силу непрерывности функции U .

Действительно, в этой ситуации для $\forall \delta > 0$ из непрерывности слева решения $y = \varphi(x)$ следует, что $\exists \delta_1 > 0$ ($\delta_1 \leq \delta$) такое, что для $\forall x : b - x < \delta_1$ выполняется неравенство $|\varphi(x) - \varphi(b)| < \delta$.

Выберем $x^* = b - \delta_1/2$, тогда точка $(x^*, \varphi(x^*))$ принадлежит произвольно выбранной δ -окрестности точки $(b, \varphi(b))$ и при этом $|U(x^*, \varphi(x^*)) - U(b, \varphi(b))| = |U(x_0, y_0) - U(b, \varphi(b))| = \varepsilon > 0$. Это значит, что функция $U(x, y)$ терпит разрыв в точке $(b, \varphi(b))$.

Допустим теперь, что $\tilde{\beta} < b$ и $\exists x_1, x_2 \in [\tilde{\beta}, b)$ ($x_1 < x_2$), что $U(x, \varphi(x)) \stackrel{(\tilde{\alpha}, x_1]}{\equiv} U(x_0, y_0)$, $U(x, \varphi(x)) \neq U(x_0, y_0)$ для $\forall x \in (x_1, x_2)$.

Пусть $y_1 = \varphi(x_1)$. Тогда из последнего тождества вытекает, что $U(x_1, y_1) = U(x_0, y_0)$. По определению решения точка $(x_1, y_1) \in G^0$, поэтому для нее верны все рассуждения, касающиеся точки (x_0, y_0) .

В частности, если $y = \xi_1(x)$ — единственное на интервале (α_1, β_1) ($x_1 \in (\alpha_1, \beta_1) \subset (x_0, x_2)$) решение уравнения $U(x, y) = U(x_1, y_1)$ относительно y , т. е. $U(x, \xi_1(x)) \stackrel{(\alpha_1, \beta_1)}{\equiv} U(x_1, y_1)$, и оно же по определению интеграла является единственным решением задачи Коши уравнения (2.1) с начальными данными x_1, y_1 , т. е. $\xi_1(x) \equiv \varphi(x)$ на (α_1, β_1) , то $U(x, \varphi(x)) \stackrel{[x_1, \beta_1)}{\equiv} U(x_1, y_1) = U(x_0, y_0)$ — противоречие.

Ситуация с точками $x_1, x_2 \in \langle a, \tilde{\alpha} \rangle$ рассматривается аналогично.

Достаточность. Пусть допустимая функция $U(x, y)$ обращается в постоянную на любом решении уравнения (2.1). Покажем, что тогда $U(x, y)$ — интеграл этого уравнения в области единственности G^0 .

Возьмем произвольную точку $(x_0, y_0) \in G^0$. По определению допустимой функции уравнение (2.7) $U(x, y) = U(x_0, y_0)$ однозначно разрешимо либо относительно y , либо относительно x .

Так как (x_0, y_0) — это точка единственности, существует единственное решение задачи Коши с начальными данными x_0, y_0 вида $y = \varphi(x)$ для $\forall x \in (a, b) \ni x_0$ или $x = \psi(y)$ для $\forall y \in (a, b) \ni y_0$.

Пусть, например, $x = \psi(y)$ является решением уравнения (2.1). Тогда по условию теоремы $U(\psi(y), y) \equiv U(x_0, y_0)$ на (a, b) . Тем самым, $U(x, y)$ разрешима относительно x и, поскольку она допустима, $x = \psi(y)$ является единственным решением уравнения (2.7).

А если уравнение (2.7) было однозначно разрешимо относительно y , то как и при доказательстве необходимости можно показать, что функция $y = \xi(x)$ — решение уравнения (2.1), поскольку является обратной к решению $x = \psi(y)$.

В результате допустимая функция $U(x, y)$ — это интеграл уравнения (2.1) в области единственности G^0 . \square

3⁰. Характеристическое свойство гладкого интеграла.

Df. Непрерывную в области G^0 функцию $U(x, y)$ будем называть гладкой и использовать запись: $U(x, y) \in C^1(G^0)$, если в G^0 существуют и непрерывны частные производные U по x и по y .

Будем для краткости обозначать $\partial U / \partial x = U'_x$ и $\partial U / \partial y = U'_y$.

Df. Функция $U(x, y)$ называется гладкой допустимой в области G^0 , если $(U'_x)^2 + (U'_y)^2 > 0$ для любой точки $(x, y) \in G^0$.

По теореме о неявной функции для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ уравнение (2.7) $U(x, y) = U(x_0, y_0)$ с гладкой допустимой функцией U однозначно разрешимо относительно y , если $U'_y \neq 0$, и полученное решение $y = \xi(x)$ непрерывно дифференцируемо в некоторой окрестности точки x_0 . Аналогично в окрестности точки y_0 имеется единственное гладкое решение уравнения (2.7) $x = \eta(y)$, если $U'_x \neq 0$. Ну, а если в точке $(x_0, y_0) \in G^0$ обе частные производные функции $U(x, y)$ отличны от нуля, то уравнение (2.7) однозначно разрешимо как относительно y , так и относительно x .

Df. Интеграл $U(x, y)$ уравнения (2.1) будем называть гладким, если U — гладкая допустимая функция.

Теорема (о характеристическом свойстве гладкого интеграла). Для того чтобы гладкая допустимая функция $U(x, y)$ была гладким интегралом уравнения (2.1) в области единственности G^0 , необходимо и достаточно, чтобы выполнялось тождество

$$N(x, y) U'_x(x, y) - M(x, y) U'_y(x, y) \stackrel{G^0}{=} 0. \quad (2.9)$$

Д о к а з а т е л ь с т в о .

Необходимость. Пусть $U(x, y)$ — это интеграл уравнения (2.1).

Возьмем произвольную точку $(x_0, y_0) \in G^0$. Тогда согласно (2.3) $M^2(x_0, y_0) + N^2(x_0, y_0) \neq 0$. Пусть, например, $N(x_0, y_0) \neq 0$. Тогда найдется окрестность $V(x_0, y_0) \subset G^0$, в которой $N(x, y) \neq 0$ и уравнение (2.1) равносильно классическому уравнению (2.4₁).

Пусть $y = \varphi(x)$ — решение задачи Коши с начальными данными x_0, y_0 уравнений (2.1), (2.4₁), определенное на некотором интервале $(a, b) \ni x_0$. Тогда по определению решения справедливо тождество $\varphi'(x) \stackrel{(a,b)}{\equiv} -M(x, \varphi(x))/N(x, \varphi(x))$, задающее производную $\varphi(x)$.

По теореме о характеристическом свойстве интеграла имеем:

$$U(x, \varphi(x)) \stackrel{(a,b)}{\equiv} U(x_0, y_0).$$

Продифференцируем это тождество по x :

$$U'_x(x, \varphi(x)) + U'_y(x, \varphi(x)) \varphi'(x) \stackrel{(a,b)}{\equiv} 0.$$

Подставляя сюда $\varphi'(x)$ и домножая на N , получаем:

$$N(x, \varphi(x)) U'_x(x, \varphi(x)) - M(x, \varphi(x)) U'_y(x, \varphi(x)) \stackrel{(a,b)}{\equiv} 0.$$

Положив $x = x_0$, а тогда $\varphi(x_0) = y_0$, получаем равенство (2.9) для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$.

Достаточность. Пусть в области G^0 выполняется равенство (2.9).

Возьмем произвольную точку $(x_0, y_0) \in G^0$, и пусть, например, $U'_y(x_0, y_0) \neq 0$. Тогда $U'_y(x, y) \neq 0$ в некоторой окрестности $V(x_0, y_0)$ и в ней уравнение (2.7) $U(x, y) = U(x_0, y_0)$ однозначно разрешимо относительно y , т. е. существует и единственна такая функция $y = \xi(x)$, определенная на некотором интервале $(\alpha, \beta) \ni x_0$, что $\xi(x_0) = y_0$, $\xi \in C^1((\alpha, \beta))$ и $U(x, \xi(x)) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} U(x_0, y_0)$.

Продифференцировав это тождество, получаем

$$U'_x(x, \xi(x)) + U'_y(x, \xi(x)) \xi'(x) \stackrel{(\alpha, \beta)}{\equiv} 0 \quad ((x, \xi(x)) \in V),$$

а значит, $\xi'(x) \equiv -U'_x(x, \xi(x))/U'_y(x, \xi(x))$.

Покажем, что $y = \xi(x)$ является решением уравнения (2.1), т. е. на интервале (a, b) , например, удовлетворяет тождеству \mathfrak{Z}_1 из определения решения. Тогда $U(x, y)$ будет гладким интегралом.

Подставим функцию $\xi(x)$ в \mathfrak{Z}_1 : $M(x, \xi(x)) + N(x, \xi(x))\xi'(x) \equiv (M(x, \xi(x)) U'_y(x, \xi(x)) - N(x, \xi(x)) U'_x(x, \xi(x)))/U'_y(x, \xi(x)) \stackrel{(2.9)}{\equiv} 0$. \square

Следствие. Гладкая допустимая функция $U(x, y)$ является гладким интегралом уравнения (1.1) $y' = f(x, y)$ в области единственности G тогда и только тогда, когда верно тождество $U'_x(x, y) + f(x, y)U'_y(x, y) \stackrel{G}{\equiv} 0$.

4⁰. Существование интеграла, связь между интегралами.

Итак, в предыдущих пунктах были введены понятия интеграла и гладкого интеграла. Теперь, как обычно, надо ответить на вопрос об их существовании.

Существование только непрерывного интеграла, фактически, вытекает из существования общего решения классического уравнения.

Теорема (о существовании непрерывного интеграла). *Для любой точки (x_0, y_0) из области единственности G^0 существует окрестность $A \subset G^0$, в которой дифференциальное уравнение (2.1) имеет интеграл $U(x, y)$.*

Д о к а з а т е л ь с т в о . Пусть (x_0, y_0) — это произвольная точка из области единственности G^0 . И пусть, например, $N(x_0, y_0) \neq 0$. Тогда найдется окрестность $V(x_0, y_0) \subset G^0$, в которой $N(x, y) \neq 0$, а значит, в ней уравнение в симметричной форме (2.1) равносильно уравнению (2.4₁) $y' = -M(x, y)/N(x, y)$.

По теореме о существовании общего решения в области $A = \{(x, y) | a < x < b, \varphi_1(x) < y < \varphi_2(x)\} \subset V$ существует общее решение $y = \varphi(x, C)$ уравнения (2.4₁).

По определению общего решения уравнение $y = \varphi(x, C)$ однозначно разрешимо относительно C для любой точки $(x, y) \in A$, т. е. $C = U(x, y)$, причем $U(x, \varphi(x, C)) \stackrel{(a,b)}{=} C$.

В результате уравнение $U(x, y) = C$ однозначно разрешимо относительно y , а значит, функция U — допустимая и постоянна вдоль любого решения, график которого лежит в области A .

По теореме о характеристическом свойстве интеграла функция $U(x, y)$ является интегралом уравнения (2.1) в области A . \square

Df. Пусть $U(x, y)$ — интеграл уравнения (2.1) в области единственности G . Тогда равенство $U(x, y) = C$ называется общим интегралом дифференциального уравнения (2.1).

Из приведенной теоремы непосредственно вытекает, что общий интеграл задает все решения уравнения (2.1) в неявном виде.

Доказать существование гладкого интеграла уравнения (2.1) при имеющихся предположениях относительно M и N не удастся, так как ни откуда не следует что используемое в предыдущей теореме общее решение $y = \varphi(x, C)$ непрерывно дифференцируемо по C .

Теорема (о существовании гладкого интеграла). Пусть в уравнении (2.1) функции $M(x, y), N(x, y)$ являются гладкими в некоторой области G^0 из (2.3), т. е. в G^0 определены и непрерывны частные производные $M'_x(x, y), M'_y(x, y), N'_x(x, y), N'_y(x, y)$. Тогда для любой точки $(x_0, y_0) \in G^0$ найдется окрестность $A \subset G^0$, в которой уравнение (2.1) имеет гладкий интеграл $U(x, y)$.

Доказательство. Согласно слабой теореме единственности из п. 3⁰ область G^0 является областью единственности.

Возьмем произвольную точку (x_0, y_0) из G^0 . И пусть, например, $N(x_0, y_0) \neq 0$, а $V \in G^0$ — окрестность (x_0, y_0) , где $N(x, y) \neq 0$ и уравнение в симметричной форме (2.1) равносильно уравнению (2.4₁) $y' = f_0(x, y)$ с $f_0 = -M(x, y)/N(x, y)$. При этом по условию теоремы в области V определена и непрерывна $\partial f_0(x, y)/\partial y$.

Пусть $A = \{(x, y) \mid a < x < b, \varphi_1(x) < y < \varphi_2(x)\}$ — окрестность точки (x_0, y_0) , лежащая в V , в которой существует общее решение $y = \varphi(x, C)$ уравнения $y' = f_0(x, y)$, задаваемое формулой (1.14) $\varphi(x, C) = y(x, \zeta, C)$, где $\zeta \in (a, b)$ можно выбирать произвольным образом, $(\zeta, C) \in \bar{A}$, т. е. $C \in [\varphi_1(\zeta), \varphi_2(\zeta)]$, а $y(x, \zeta, C)$ — решение задачи Коши с начальными данными ζ, C .

Выберем $\zeta = x_0$, тогда по теореме о дифференцируемости решений по начальным данным и параметрам, которая будет сформулирована и доказана в гл. III, §6, п. 2⁰, в окрестности $W = \{(x, C) \mid a < x < b, \varphi_1(x_0) < C < \varphi_2(x_0)\}$ точки (x_0, y_0) существует и непрерывна частная производная $\varphi'_C(x, C) = y'_C(x, x_0, C)$.

При этом $d\varphi(x_0, C)/dC = dy(x_0, x_0, C)/dC = dC/dC = 1$ для $\forall C \in (\varphi_1(x_0), \varphi_2(x_0))$. Поэтому по теореме о неявной функции уравнение $\varphi(x, C) - y = 0$ однозначно разрешимо относительно C и решение $C = U(x, y)$, являющееся, как уже установлено, интегралом дифференциального уравнения (2.1), непрерывно дифференцируемо по y в области W и $dU(x_0, y)/dy|_{y=y_0} = 1$.

Остается заметить, что функция $U(x, y)$ является также непрерывно дифференцируемой по x , поскольку таковой по определению общего решения является обратная к ней функция $y = \varphi(x, C)$.

Следовательно $U(x, y)$ — гладкая допустимая функция, а значит, гладкий интеграл дифференциального уравнения первого порядка, записанного в симметричной форме, с гладкими функциями M и N .

Случай, когда $N(x_0, y_0) = 0$, а $M(x_0, y_0) \neq 0$ рассматривается аналогично, только уравнение (2.1) сводится к "перевернутому" уравнению (2.4₂) $dx/dy = -N(x, y)/M(x, y)$, в котором потребуется гладкость функций M и N по x , после чего переменные x и y можно поменять местами. \square

Ответим теперь на следующие вопросы: как связаны между собой любые два интеграла (непрерывные или гладкие) и как из одного интеграла получить другой.

Теорема (о связи между интегралами). Пусть $U(x, y)$ является интегралом уравнения (2.1) в некоторой области A , тогда:

1) Если $U_1(x, y)$ — еще один интеграл уравнения (2.1) в области A , то существует функция $\Phi(z)$ такая, что

$$U_1(x, y) \stackrel{A}{\equiv} \Phi(U(x, y)); \quad (2.10)$$

2. Если функция $\Phi(U(x, y))$ — допустимая, то функция $U_1(x, y)$, заданная формулой (2.10), есть интеграл уравнения (2.1) в A .

Д о к а з а т е л ь с т в о .

1. Пусть интеграл $U(x, y)$ был построен в области A при помощи общего решения $\varphi(x, C)$, тогда $U(x, \varphi(x, C)) \stackrel{(a,b)}{\equiv} C$. Поскольку $U_1(x, y)$ — еще один интеграл в A , для $\forall C \in \mathbb{R}^1$ получаем, что $U_1(x, \varphi(x, C)) = \Phi(C)$. Поэтому $U_1(x, \varphi(x, C)) \stackrel{(a,b)}{\equiv} \Phi(U(x, \varphi(x, C)))$. При этом точки $(x, \varphi(x, C))$ заполняют всю область A , а значит, выполняется тождество (2.10).

2. Пусть Φ — произвольная вещественная функция такая, что $\Phi(U(x, y))$ оказывается допустимой функцией.

Положим $U_1(x, y) = \Phi(U(x, y))$. Тогда функция U_1 — допустимая и обращается в постоянную вдоль любого решения, поскольку по предположению U — интеграл. Поэтому U_1 — интеграл. \square

5⁰. Уравнения с разделяющимися переменными.

Одним из важнейших классов дифференциальных уравнений первого порядка, интегрируемых в квадратурах, является класс уравнений с разделяющимися переменными. Его особую значимость подчеркивает тот факт, что большинство уравнений, которые возможно проинтегрировать, в ходе решения теми или иными обратимыми заменами сводятся к уравнению с разделяющимися переменными.

Df. Уравнение (2.1) вида

$$g_1(x)h_2(y)dx + g_2(x)h_1(y)dy = 0, \quad (2.11)$$

где $g_i(x) \in C(\langle a, b \rangle)$, $h_i(y) \in C(\langle c, d \rangle)$ ($i = 1, 2$), называется уравнением с разделяющимися переменными в симметричной форме.

Пусть для определенности $\langle a, b \rangle = [a, b]$, $\langle c, d \rangle = (c, d]$.

Тем самым, $M = g_1(x)h_2(y) \in C(\widehat{G})$, $N = g_2(x)h_1(y) \in C(\widehat{G})$, где множество $\widehat{G} = \{(x, y) : x \in [a, b], y \in (c, d]\}$.

Для того, чтобы описать связное множество \widehat{G}^0 из (2.3), на котором следует рассматривать уравнение в симметричной форме (2.11), введем следующие множества:

$$\begin{aligned} \overline{x}_i^g &= \{x \in (a, b) : g_i(x) = 0\}, \quad \overline{y}_i^h = \{y \in (c, d) : h_i(y) = 0\}; \\ \overline{H}_i &= \{(x, y) : x \in \overline{x}_i^g, y \in \overline{y}_i^h\}, \quad H_i = \overline{H}_i \setminus \partial \overline{H}_i (= \text{Int } \overline{H}_i) \quad (i = 1, 2). \end{aligned}$$

Разумеется любая компонента связности открытого множества H_i ($\overline{x}_i^g, \overline{y}_i^h, \overline{H}_i$ замкнуты) пуста, если она является точкой или прямой.

Будем всегда предполагать, что в уравнении (2.11)

$$\overline{x}_1^g \cap \overline{x}_2^g = \emptyset \quad \text{и} \quad \overline{y}_1^h \cap \overline{y}_2^h = \emptyset. \quad (2.12)$$

В противном случае существует хотя бы одна прямая, состоящая из нуль-граничных точек, разделяющая внутренность прямоугольника \widehat{G} на компоненты связности, и надо сразу рассматривать уравнение (2.11) на каждой из них, добавляя соответствующие границы.

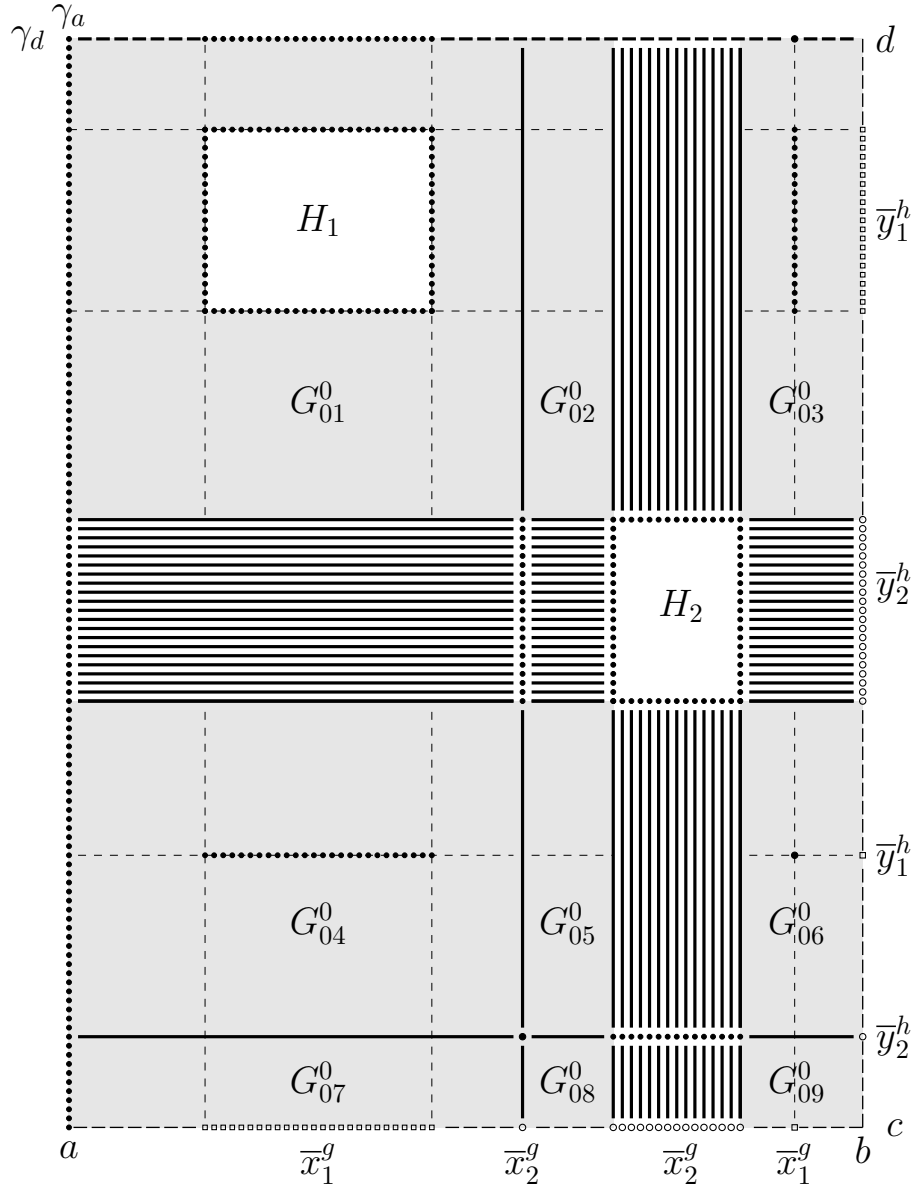
Отметим, что в силу выделения множеств \overline{x}_i^g и \overline{y}_i^h именно из интервалов условие (2.12) не относится к границам множества \widehat{G} $\gamma_a = \{x = a, y \in (c, d]\}$ и $\gamma_d = \{x \in [a, b), y = d\}$, которые могут содержать или не содержать нуль-граничные точки.

Пусть для определенности $g_1(a) = g_2(a) = 0$, $h_1^2(d) + h_2^2(d) \neq 0$. Тогда граница γ_a состоит из нуль-граничных точек ($\gamma_a = \check{\gamma}_a$), а γ_d разбита на множества $\check{\gamma}_d$ и $\check{\gamma}_d$ соответственно граничных и нуль-граничных точек, причем замкнутое множество $\check{\gamma}_d = \{\check{x}^g, y = d\}$, где $\check{x}^g = \{\overline{x}_1^g, \text{если } h_1(d) = 0; \overline{x}_2^g, \text{если } h_2(d) = 0\}$ ($\check{\gamma}_d = \gamma_d \setminus \check{\gamma}_d$).

В результате уравнение (2.11) при условии (2.12), гарантирующем, что $\overline{H}_1 \cap \overline{H}_2 = \emptyset$, рассматриваем на множестве $\widehat{G}^0 = \widehat{G} \setminus (H_1 \cup H_2)$.

Согласно (2.3) $\widehat{G}^0 = G^0 \cup \check{\partial} G^0 \cup \check{\partial} G^0$, где область $G^0 = \text{Int } \widehat{G}^0$, $\check{\partial} G^0 = \check{\gamma}_d$, $\check{\partial} G^0 = \gamma_a \cup \check{\gamma}_d \cup \partial(\overline{H}_1 \cup \overline{H}_2)$, причем внутреннее для G^0 множество $\partial(\overline{H}_1 \cup \overline{H}_2)$ может содержать как изолированные нуль-граничные точки, так и отрезки прямых из нуль-граничных точек.

Множество \widehat{G}^0 ($g_1(a) = g_2(a) = h_1(d) = 0$, $h_2(d) \neq 0$)



Выпишем все граничные и нуль-граничные решения уравнения (2.11), предположив, для определенности, что $h_1(d) = 0$ ($h_2(d) \neq 0$).

Тогда функция $y(x) \equiv d$ на каждом из интервалов множества $(a, b) \setminus \bar{x}_1^g$ является граничным решением уравнения (2.11) и его график совпадает с $\check{\gamma}_d$. А функция $x(y) \equiv a$ на промежутке $y \in (c, d]$ является нуль-граничным решением и его график совпадает с γ_a . Также нуль-граничными решениями будут являться функции, параметризующие любые горизонтальные и вертикальные отрезки прямых из нуль-граничных множеств $\check{\gamma}_d$ и $\partial(\bar{H}_1 \cup \bar{H}_2)$.

Рассмотрим теперь уравнение (2.11) при условии (2.12) в G^0 .

Для $\forall x_2 \in \bar{x}_2^g$ функция $N(x_2, y) \equiv 0$, поэтому прямая $x(y) = x_2$, $y \in (c, d)$ удовлетворяет уравнению (2.11) так же, как и прямая $y(x) = y_2$, $x \in (a, b)$, поскольку $M(x, y_2) \equiv 0$ для $\forall y_2 \in \bar{y}_2^h$. Поэтому указанные прямые являются решениями (2.11) на интервалах, принадлежащих множеству соответственно $(c, d) \setminus \bar{y}_2^h$ или $(a, b) \setminus \bar{x}_2^g$.

Удаляя из области G^0 все описанные выше прямые, получаем семейство прямоугольных областей G_{0k}^0 (на рисунке $k = \overline{1, 9}$).

Выбираем любую из них и для краткости обозначаем G_0^0 . Тогда

$$G_0^0 = \{(x, y): x \in (a_0, b_0), y \in (c_0, d_0)\}$$

и для любой точки $(x, y) \in G_0^0$ имеем:

$$g_2(x) \neq 0, \quad h_2(y) \neq 0, \quad g_1^2(x) + h_1^2(y) \neq 0. \quad (2.13)$$

Покажем, что G_0^0 — область единственности для уравнения (2.11).

Возьмем произвольную точку $(x_0, y_0) \in G_0^0$ и пусть, например, $h_1(y_0) \neq 0$. Тогда существует интервал $(\tilde{c}, \tilde{d}) \subset (c_0, d_0)$ такой, что $h_1(y) \neq 0$ для $\forall y \in (\tilde{c}, \tilde{d})$. Поэтому в области

$$\tilde{G} = \{(x, y): x \in (a_0, b_0), y \in (\tilde{c}, \tilde{d})\}$$

уравнение (2.11) эквивалентно уравнению (1.1) вида

$$y' = g(x)h(y), \quad (2.14)$$

в котором в данном случае $g = -g_1(x)g_2^{-1}(x)$, $h = h_2(y)h_1^{-1}(y) \neq 0$ и $f(x, y) = g(x)h(y)$ непрерывна в прямоугольной области \tilde{G} .

Df. Уравнение (2.14), в котором $g \in C((a_0, b_0))$, $h \in C((\tilde{c}, \tilde{d}))$, называют уравнением с разделяющимися переменными, разрешенным относительно производной.

А если бы для точки (x_0, y_0) оказалось, что $h_1(y_0) = 0$, то в силу условий (2.13) $g(x_0) \neq 0$ и уравнение (2.11) было бы эквивалентно "перевернутому" уравнению $x' = \tilde{g}(x)\tilde{h}(y)$ с разделяющимися переменными в соответствующей прямоугольной области.

Покажем, что \tilde{G} — область единственности для уравнения (2.14). Этого достаточно, чтобы произвольным образом выбранная точка $(x_0, y_0) \in G_0^0$ была точкой единственности уравнения (2.11).

Пусть $H(y) = \int h^{-1}(y) dy$ и для определенности $h(y) > 0$ при $y \in (\tilde{c}, \tilde{d})$, тогда $H(y)$ — гладкая строго возрастающая функция.

Сделаем в уравнении (2.14) замену переменных $u = H(y)$. Для этого продифференцируем ее, т. е. тождество $u(x) = H(y(x))$, по x в силу уравнения (2.14), получая $\frac{du(x)}{dx} = \frac{dH(y(x))}{dy} \cdot \frac{dy(x)}{dx} = h^{-1}(y(x)) \cdot g(x) \cdot h(y(x))$.

В результате в переменных x, z (2.14) имеет вид $z' = g(x)$, определено в области $\tilde{G}_z = \{(x, z) : x \in (a, b), z \in (H(\tilde{c}), H(\tilde{d}))\}$ и его общее решение $z(x, C) = \int g(x) dx + C$.

Область \tilde{G}_z является областью единственности для полученного уравнения $z' = g(x)$, так как интегральные кривые в ней не могут иметь общих точек. Они получены параллельными переносами вдоль оси ординат одной и той же первообразной. А поскольку замена $x = x, u = H(y)$ обратимо в силу монотонности функции H , \tilde{G} оказывается областью единственности для уравнения (2.14).

Итак, установлено, что G_0^0 — область единственности для уравнения (2.11), и в ней (2.11) с учетом (2.13) равносильно так называемому уравнению с разделенными переменными

$$\frac{g_1(x)}{g_2(x)} dx + \frac{h_1(y)}{h_2(y)} dy = 0. \quad (2.15)$$

Для $\forall (x_0, y_0) \in G_0^0$ рассмотрим гладкую в G_0^0 функцию

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x \frac{g_1(s)}{g_2(s)} ds + \int_{y_0}^y \frac{h_1(s)}{h_2(s)} ds. \quad (2.16)$$

В силу (2.13) $U'_x(x, y) + U'_y(x, y) \neq 0$ для $\forall (x, y) \in G_0^0$, поэтому U — гладкая допустимая функция, и для нее, очевидно, выполняется тождество (2.9), а значит, по теореме о характеристическом свойстве гладкого интеграла $U(x, y)$ является интегралом уравнения (2.15).

В результате оказалась доказана следующая теорема.

Теорема (об интеграле уравнения с разделяющимися переменными). *Область G_0^0 при условиях (2.13) является областью единственности для уравнения с разделяющимися переменными в симметричной форме (2.11) и в ней функция $U(x, y)$, введенная в (2.16), является гладким интегралом уравнения (2.11).*

Эта теорема завершает описание области задания и решение уравнения с разделяющимися переменными.

§ 3. УРАВНЕНИЕ В ПОЛНЫХ ДИФФЕРЕНЦИАЛАХ, ИНТЕГРИРУЮЩИЙ МНОЖИТЕЛЬ

1⁰. Уравнение в полных дифференциалах.

Рассмотрим уравнение (2.1) $M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0$ в области G^0 из (2.3), тогда $M^2(x, y) + N^2(x, y) \neq 0$ для $\forall (x, y) \in G^0$.

Def. Уравнение (2.1) называется уравнением в полных дифференциалах в области G^0 , если существует функция $U(x, y) \in C^1(G^0)$ такая, что для всякой точки (x, y) , принадлежащей G^0 ,

$$U'_x(x, y) = M(x, y), \quad U'_y(x, y) = N(x, y). \quad (2.17)$$

В этом случае, очевидно, $dU(x, y) \equiv M(x, y)dx + N(x, y)dy$, т. е. дифференциал гладкой функции U для любой точки (x, y) из области G^0 равняется левой части уравнения (2.1).

Как всегда, после введения в рассмотрение нового объекта надо ответить на три стандартных вопроса:

- 1) зачем нужен объект? 2) существует ли он? 3) как его найти?
- Давайте последовательно ответим на эти вопросы.

Теорема (об интеграле уравнения в полных дифференциалах). Пусть уравнение (2.1) является уравнением в полных дифференциалах в области G^0 , тогда функция $U(x, y)$, удовлетворяющая равенствам (2.17), — это гладкий интеграл уравнения (2.1) в G^0 .

Д о к а з а т е л ь с т в о. Пусть существует гладкая функция $U(x, y)$, для которой в G^0 выполняются равенства (2.17). Тогда $U'^2_x + U'^2_y \neq 0$ в силу (2.2), а значит, по определению U — гладкая допустимая функция.

При этом в G^0 очевидным образом выполняется тождество (2.9), а значит, по теореме о характеристическом свойстве гладкого интеграла $U(x, y)$ — гладкий интеграл в G^0 .

Остается показать, что G^0 — это область единственности.

Возьмем произвольную точку $(x_0, y_0) \in G^0$ и произвольное решение $y = \varphi(x)$ задачи Коши с н. д. x_0, y_0 уравнения (2.1) на каком-либо интервале $(a, b) \ni x_0$. Тогда $\varphi(x_0) = y_0$ и по определению решения $M(x, \varphi(x)) + N(x, \varphi(x))\varphi'(x) = 0$ для $\forall x \in (a, b)$.

Поэтому $dU(x, \varphi(x)) = U'_x(x, \varphi(x))dx + U'_y(x, \varphi(x))d\varphi(x) = 0$, а значит, на (a, b) справедливо тождество $U(x, \varphi(x)) \equiv U(x_0, \varphi(x_0))$.

В результате любое решение поставленной задачи Коши уравнения в полных дифференциалах удовлетворяет уравнению (2.7) в некоторой окрестности точки x_0 . А функция U , будучи допустимой, однозначно разрешима, следовательно в G^0 не существует двух различных решений одной и той же задачи Коши. \square

Итак, зная функцию U из определения уравнения в полных дифференциалах, мы знаем его общий интеграл: $U(x, y) = C$.

Проводя параллель с решениями уравнения, разрешенного относительно производной, еще раз убеждаемся в том, что для любой вещественной константы C интеграл $U(x, y) = C$ при подстановке в уравнение обращает последнее в тождество. Действительно, $dC = dU(x, y)$ или $0 = U'_x dx + U'_y dy \stackrel{(2.10)}{=} M(x, y)dx + N(x, y)dy$.

На второй и третий вопросы, касающиеся уравнений в полных дифференциалах, дает ответ следующая теорема.

Теорема (об уравнении в полных дифференциалах). *Для того чтобы уравнение (2.1) с определенными и непрерывными в односвязной области G функциями M, N, M'_y и N'_x было уравнением в полных дифференциалах, необходимо и достаточно, чтобы*

$$M'_y(x, y) - N'_x(x, y) \stackrel{G}{=} 0. \quad (2.18)$$

В этом случае интеграл

$$U(x, y) = \int_{(x_0, y_0)}^{(x, y)} M(x, y) dx + N(x, y) dy, \quad (2.19)$$

где (x_0, y_0) — любая фиксированная точка из G , а \int — это криволинейный интеграл II рода по любому пути, соединяющему в G точку (x_0, y_0) с точкой (x, y) . (Доказательство см., напр. в).

Замечание 6. В теореме не требуется выполнения в области G условия (2.2), поэтому в качестве G можно использовать область G^0 , имеющую внутренние нуль-граничные точки, но при этом G^0 , принадлежащая линейно-связному пространству \mathbb{R}^2 , должна быть односвязной. Односвязность области означает, что для любой замкнутой непрерывной кривой, лежащей в G^0 , часть плоскости, ограниченная этой кривой, также принадлежит G^0 .

Выбирая в (2.19) конкретные пути, можно получить различные формулы для нахождения интеграла $U(x, y)$.

Например, если область G^0 содержит прямоугольник с вершинами в точках (x_0, y_0) и (x, y) , то справедливы формулы

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x M(s, y_0) ds + \int_{y_0}^y N(x, s) ds \quad (2.19_1)$$

или

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x M(s, y) ds + \int_{y_0}^y N(x_0, s) ds. \quad (2.19_2)$$

А если G^0 — выпуклая область и $x \neq x_0$, то можно проинтегрировать по прямой, соединяющей точку (x_0, y_0) с точкой (x, y) :

$$U(x, y) = \int_{x_0}^x (M(s, l(s)) + N(s, l(s))) ds, \quad l(s) = y_0 + \frac{s - x_0}{x - x_0}(y - y_0).$$

На практике для нахождения интеграла уравнения в полных дифференциалах после проверки выполнения условия (2.18) чаще всего используют формулу (2.19₁) или (2.19₂). Поэтому имеет смысл доказать справедливость этих формул непосредственно, не ссылаясь на приведенную выше общую теорему.

Утверждение 1. Пусть для уравнения (2.1) с непрерывными $M'_y(x, y)$ и $N'_x(x, y)$ в области $G^0 = \{(x, y) : x \in (a, b), y \in (c, d)\}$ выполняется условие (2.18), тогда (2.1) — это уравнение в полных дифференциалах, а функции, заданные формулами (2.19₁) и (2.19₂), являются его интегралами.

Доказательство. Возьмем, например, гладкую функцию $U(x, y)$ из (2.19₁) и покажем, что она удовлетворяет равенствам (2.17) для $\forall (x, y) \in G^0$. Этого достаточно для того, чтобы (2.1) было уравнением в полных дифференциалах.

Дифференцируя (2.19₁) сначала по y , а потом по x , получаем

$$\frac{\partial U(x, y)}{\partial y} = N(x, y), \quad \frac{\partial U(x, y)}{\partial x} = M(x, y_0) + \int_{y_0}^y \frac{\partial N(x, s)}{\partial x} ds.$$

Теперь во втором равенстве используем тождество (2.18), тогда

$$\frac{\partial U(x, y)}{\partial x} = M(x, y_0) + \int_{y_0}^y \frac{\partial M(x, s)}{\partial y} ds = M(x, y).$$

Что и требовалось доказать. \square

2⁰. Интегрирующий множитель.

Как выяснилось в предыдущем параграфе, найти общий интеграл уравнения в полных дифференциалах просто. Но что делать, если для уравнения (2.1) не выполняются тождества (2.18)? Нельзя ли превратить исходное уравнение в уравнение в полных дифференциалах, домножив его на некоторую функцию?

Дф. Функция $\mu(x, y)$, определенная, непрерывная и не обращающаяся в нуль в области G^0 , называется интегрирующим множителем дифференциального уравнения (2.1), если уравнение

$$\mu(x, y)M(x, y) dx + \mu(x, y) N(x, y) dy = 0 \quad (2.20)$$

является в G^0 уравнением в полных дифференциалах.

Введен новый объект — интегрирующий множитель. Значит, как обычно, надо ответить на стандартные три вопроса.

Необходимость понятия интегрирующего множителя вытекает непосредственно из определения, так как знание функции $\mu(x, y)$, позволяет найти общий интеграл уравнений (2.20) и (2.1).

А когда интегрирующий множитель существует?

Теорема (о существовании интегрирующего множителя). Если в области единственности $\tilde{G} \subset G^0$ уравнение (2.1) имеет гладкий интеграл, тогда в \tilde{G} существует интегрирующий множитель.

Д о к а з а т е л ь с т в о . Пусть $U(x, y)$ — гладкий интеграл уравнения (2.1) в \tilde{G} . Тогда из тождества (2.9) вытекает, что в \tilde{G}

$$U'_x(x, y)/M(x, y) = U'_y(x, y)/N(x, y),$$

причем числитель и знаменатель в одной из частей равенства могут одновременно обращаться в нуль.

Поэтому функция $\mu(x, y) = U'_x(x, y)/M(x, y) = U'_y(x, y)/N(x, y)$ удовлетворяет определению интегрирующего множителя, так как левая часть уравнения (2.20) равна $dU(x, y)$, а значит, U является дифференциалом (2.20). \square

Итак, интегрирующий множитель существует практически всегда. Но найти его в явном виде удастся далеко не всегда, что естественно, иначе решалось бы в квадратурах любое дифференциальное уравнение I порядка, разрешенное относительно производной.

Получим сначала дифференциальное уравнение, которому должна удовлетворять функция $\mu(x, y)$.

Предположим, что $M'_y, N'_x \in C(G^0)$. Будем искать $\mu \in C^1(G^0)$.

Если (2.20) — уравнение в полных дифференциалах, то согласно тождеству (2.18) $(\mu M)'_y - (\mu N)'_x = 0$.

После перегруппировки, получаем

$$\mu'_x N - \mu'_y M = (M'_y - N'_x)\mu \quad (2.21)$$

— линейное однородное дифференциальное уравнение I порядка относительно μ , но только в частных производных.

Получается, что решить в явном виде простейшее уравнение математической физики (2.21) также трудно, как решить произвольное обыкновенное дифференциальное уравнение (2.1) или (1.1).

Для решения уравнения (2.21) хотелось бы свести его к обыкновенному линейному однородному дифференциальному уравнению, которое легко интегрируется после разделения переменных. А для этого надо, чтобы $\mu(x, y)$ была функцией только одной переменной, т. е. записать μ в виде сложной функции.

Выберем какую-либо функцию $\omega(x, y)$, например, $\omega = x^2 + y^2$, и будем искать интегрирующий множитель в виде $\mu = \mu(\omega(x, y))$.

Теорема (о нахождении интегрирующего множителя). Пусть нашлась такая $\omega(x, y) \in C^1(G^0)$, что непрерывна функция

$$\psi(\omega) = \frac{M'_y - N'_x}{\omega'_x N - \omega'_y M}, \quad (2.22)$$

тогда дифференциальное уравнение (2.1) имеет интегрирующий множитель $\mu(\omega) = \exp\{\int \psi(\omega) d\omega\}$.

Доказательство. Будем искать μ как функцию ω .

В этом случае уравнение (2.21) примет вид

$$\frac{d\mu}{d\omega} \omega'_x N - \frac{d\mu}{d\omega} \omega'_y M = (M'_y - N'_x)\mu$$

или с учетом предположения (2.22) $\frac{d\mu(\omega)}{d\omega} = \psi(\omega)\mu(\omega)$.

Функция $\mu(\omega) = C \exp\{\int \psi(\omega) d\omega\}$ является общим решением этого линейного однородного уравнения. Свободную константу в нем обычно выбирают равной единице. \square

Искать на практике функцию $\omega(x, y)$ — дело в достаточной степени неблагоприятное. Нужно выписать функцию ψ из (9.16), числитель которой отличен от нуля, иначе (2.1) было бы уравнением в полных дифференциалах, и подставлять на место частных производных ω'_x и ω'_y различные функции, стараясь подобрать их так, чтобы после приведения подобных членов ψ оказалась бы функцией только ω .

Первое, что нужно сделать на этом пути, проверить не будет ли интегрирующий множитель μ функцией только x или только y , т. е. выбрать $\omega = x$ или $\omega = y$ и посмотреть не будет ли в (9.16)

$$\frac{M'_y - N'_x}{N} = \psi(x) \quad \text{или} \quad \frac{M'_y - N'_x}{-M} = \psi(y)?$$

Возвращаясь для примера к исследованному в § 2, п. 5⁰ уравнению с разделяющимися переменными в симметричной форме (2.11), отметим, что для него интегрирующим множителем в области G_0^0 является функция $\mu(x, y) = (g_2(x)h_2(y))^{-1}$, умножение на которую приводит к уравнению с разделенными переменными (2.15), являющемуся уравнением в полных дифференциалах в G_0^0 . Теперь интеграл (2.16) получаем по любой из формул (2.19₁) или (2.19₂).

В заключение применим разработанный выше метод для того, чтобы проинтегрировать в квадратурах (найти в явном виде общее решение с точностью до не берущихся интегралов) важнейший класс обыкновенных дифференциальных уравнений — это линейные дифференциальные уравнения первого порядка.

4⁰. Линейные уравнения.

Df. Уравнение, разрешенное относительно производной, вида

$$y' + p(x)y = q(x) \quad (p(x), q(x) \in C((a, b))), \quad (2.23)$$

называется *линейным дифференциальным уравнением I порядка*.

Очевидно, что уравнение (2.23) линейное (относительно y), поскольку его слагаемые содержат искомую функцию $y(x)$ и ее производную $y'(x)$ в первой и нулевой степени.

Таким образом в линейном уравнении (1.1) $f(x, y) = q(x) - p(x)y$ и область существования и единственности $G = (a, b) \times \mathbb{R}^1$, так как в ней f вместе со своей частной производной по y непрерывна.

Найдем общее решение уравнения (2.23) и решение задачи Коши с начальными данными x_0, y_0 , используя интегрирующий множитель,

для чего перепишем (2.23) в симметричной форме:

$$(p(x)y - q(x)) dx + dy = 0. \quad (2.24)$$

Очевидно, в G существуют и непрерывны M'_y, N'_x . Будем искать μ как функцию x ($\omega(x, y) = x$). Тогда в (9.16) $\psi(x) = p(x)$, и по теореме о нахождении интегрирующего множителя для $\forall x_0 \in (a, b)$ $\mu(x) = e^{P(x)} \neq 0$, где $P(x) = \int_{x_0}^x p(t) dt$. Домножая (2.23) на μ , получаем уравнение в полных дифференциалах

$$e^{P(x)}(p(x)y - q(x)) dx + e^{P(x)} dy = 0.$$

При $y_0 = 0$ из (2.19₁) находим $U = - \int_{x_0}^x e^{P(s)} q(s) ds + \int_0^y e^{P(x)} ds$ — интеграл уравнения (2.23).

Тогда равенство $e^{P(x)}y - \int_{x_0}^x e^{P(s)} q(s) ds = C$ — это общий интеграл уравнения (2.24). Отсюда

$$y = \varphi(x, C) = e^{-P(x)} \left(C + \int_{x_0}^x e^{P(s)} q(s) ds \right)$$

— это классическое общее решение линейного уравнения (2.24), а

$$y(x, x_0, y_0) = \exp \left\{ - \int_{x_0}^x p(t) dt \right\} \left(y_0 + \int_{x_0}^x \exp \left\{ \int_{x_0}^s p(t) dt \right\} q(s) ds \right)$$

— решение задачи Коши с начальными данными x_0, y_0 или формула Коши.

Дополнение 3. Особенности решения уравнений первого порядка в симметричной форме.

Приведем подробные решения двух уравнений в симметричной форме с использованием интегрирующего множителя, включая решение различных задач Коши, позволяющих выделить характерные полные решения, а также "портреты" решений для этих уравнений.

Полезно предварительно постараться решить эти уравнения и поставленные для них задачи Коши самостоятельно, причем второе уравнение является также уравнением Бернулли относительно x .

1) Рассмотрим уравнение в симметричной форме (2.5):

$$(y \ln y - x^2 y^5) dx + (x^2 y^2 \ln^{-1/2} y - 2x^3 y^4 + 2x \ln y - x) dy = 0.$$

Функции M и N непрерывны в области $G = \{x \in \mathbb{R}^1, y > 1\}$, так как $\ln y$ должен быть положительным, и непрерывно дифференцируемы по x в ней.

Найдем множество нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0$ уравнения (2.5).

Имеем: $M(x, y) = 0 \Leftrightarrow x = \pm y^{-2} \ln^{1/2} y$. Подставляя эти функции в равенство $N(x, y) = 0$, устанавливаем, что $x = y^{-2} \ln^{1/2} y$ является нуль-граничным решением (гладким), разделяющее G на две области единственности $G_1^0 = \{x < y^{-2} \ln^{1/2} y, y > 1\}$ и $G_2^0 = \{x > y^{-2} \ln^{1/2} y, y > 1\}$, а его график образует множество $\check{\partial}G^0$ из (2.3).

Функция $x = -y^{-2} \ln^{1/2} y$ нуль-граничным решением не является, поскольку на ней $N \neq 0$. Эта функция — изоклина с вертикальными отрезками поля направлений на ней для "перевернутого" уравнения $dx/dy = g(x, y)$.

Уравнение (2.5) не является уравнением в полных дифференциалах (см. гл. II, § 3, п. 1⁰), так как $\partial M/\partial y - \partial N/\partial x = 2 - \ln y + x^2 y^4 - 2xy^2 \ln^{-1/2} y \neq 0$. Однако, в формуле (9.16) $\frac{\partial M/\partial y - \partial N/\partial x}{N\omega'_x - M\omega'_y} =$

$$\frac{2 - \ln y + x^2 y^4 - 2xy^2 \ln^{-1/2} y}{(x^2 y^2 \ln^{-1/2} y - 2x^3 y^4 + 2x \ln y - x)\omega'_x - (y \ln y - x^2 y^5)\omega'_y} = -\frac{1}{\omega},$$

если выбрать $\omega = x^2 y^3$. А значит, по теореме о нахождении интегрирующего множителя из уравнения $d\mu/d\omega = -\omega^{-1}\mu$ находим интегрирующий множитель $\mu(\omega) = \omega^{-1} = x^{-2} y^{-3}$.

Умножим обе части уравнения (2.5) на $\mu(x, y) = x^{-2} y^{-3}$ ($x, y \neq 0$), получая уравнение в полных дифференциалах

$$(x^{-2} y^{-2} \ln y - y^2) dx + (y^{-1} \ln^{-1/2} y - 2xy + 2x^{-1} y^{-3} \ln y - x^{-1} y^{-3}) dy = 0.$$

Но при умножении теряется решение $\underline{x(y) \equiv 0} \quad (y > 1)$.

Имеем: $\frac{\partial U}{\partial x} = \mu M \Rightarrow U(x, y) = \int (x^{-2} y^{-2} \ln y - y^2) dx + C(y) = -x^{-1} y^{-2} \ln y - xy^2 + C(y)$.

Из $\frac{\partial U}{\partial y} = \mu N$ находим $C'(y) = y^{-1} \ln^{-1/2} y \Rightarrow C(y) = 2 \ln^{1/2} y \Rightarrow$ функция $U(x, y) = 2 \ln^{1/2} y - x^{-1} y^{-2} \ln y - xy^2$ — интеграл.

Ответ: $x(y) \equiv 0$, $x = y^{-2} \ln^{1/2} y$ — нуль-граничное решение, $2 \ln^{1/2} y - x^{-1} y^{-2} \ln y - xy^2 = C$ — общий интеграл.

Для удобства решения задач Коши, которые будут поставлены ниже, найдем классическое общее решение $x = \psi(y, C)$.

Имеем: $x^2 - 2(\ln^{1/2} y - C/2)y^{-2}x + y^{-4} \ln y = 0 \Leftrightarrow x_{\mp}(y, C) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - C/2 \mp \sqrt{D})$, где $D = C^2/4 - C \ln^{1/2} y \geq 0$.

Если $C = 0$, то получаем граничное решение $x = y^{-2} \ln^{1/2} y$.

Пусть $C \neq 0$. Для $\forall y_* > 1$ условие $D = 0 \Leftrightarrow C_* = 4 \ln^{1/2} y_* > 0 \Leftrightarrow x_{\mp}(y_*, C_*) = -y_*^{-2} \ln^{1/2} y_*$ выделяет точку, лежащую на вышеупомянутой изоклине $x = -y^{-2} \ln^{1/2} y$, и являющуюся вершиной соответствующей "лежащей параболы".

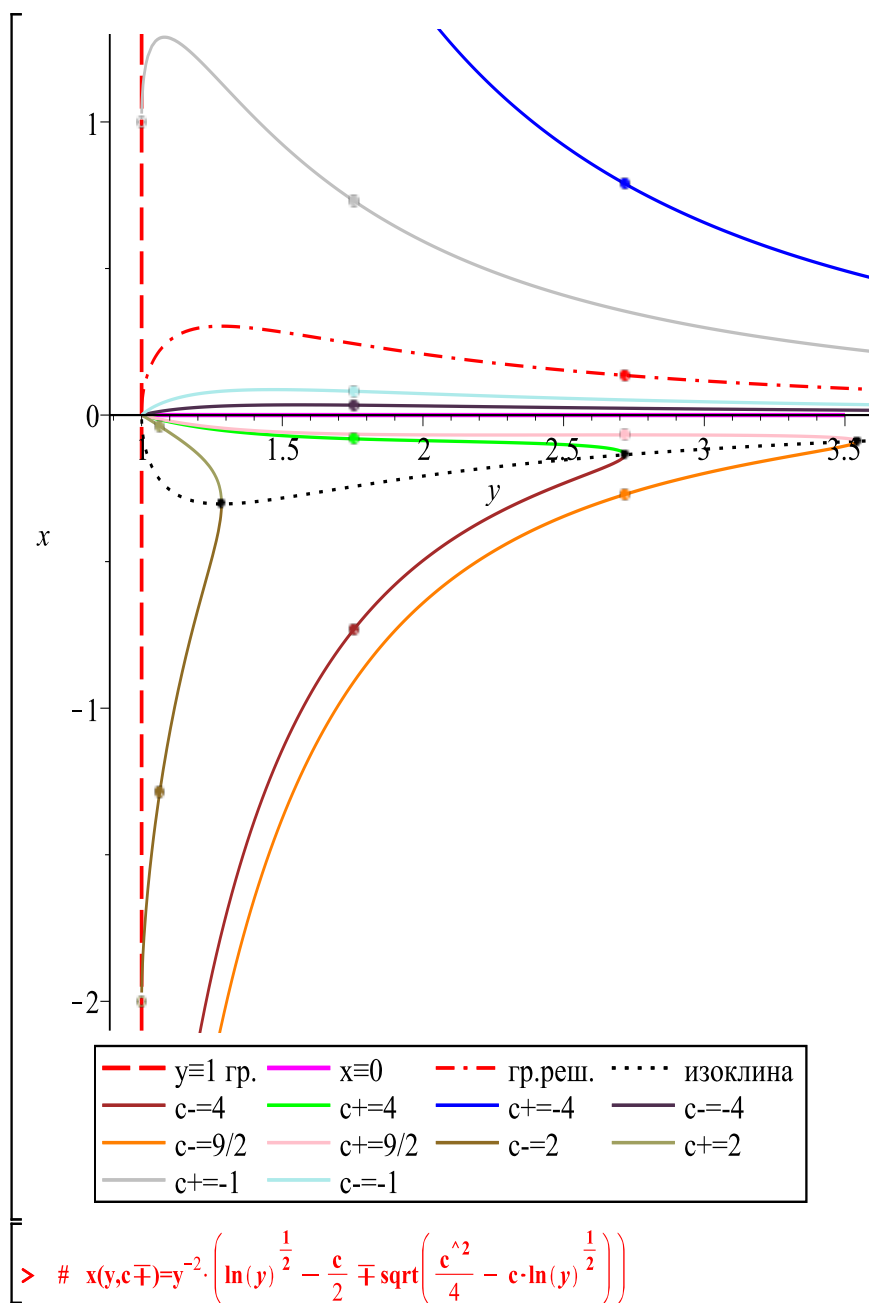
Условие $D > 0 \Leftrightarrow C(4 \ln^{1/2} y - C) < 0 \Leftrightarrow y \in \{(1, +\infty) \text{ при } C < 0, (1, e^{C^2/16}) \text{ при } C > 0\}$ задает максимальные интервалы существования классических решений $x_-(y, C)$ и $x_+(y, C)$.

Оценим области изменения функций $x_{\mp}(y, C)$ ($x_- \leq x_+$).

Пусть $C < 0$. Тогда $x_{\mp}(y, C) - y^{-2} \ln^{1/2} y = -C/2 \mp (C^2/4 - C \ln^{1/2} y)$. Поэтому графики решений x_+ лежат выше граничного решения, т. е. в области G_2 , а графики x_- лежат в G_1 . Кроме того, $x_-(y, C) > 0$ при $y > 1$, так как $\ln^{1/2} y - C/2 > \sqrt{D} \Leftrightarrow \ln y > 0$; $x_+(1, C) = -C$, $x_-(1, C) = 0$ и $x_{\mp}(y, C) \rightarrow 0$ при $y \rightarrow +\infty$.

Пусть теперь $C > 0$. Тогда $x_+(y, C) < 0$ при $y > 1$, так как $C/2 - \ln^{1/2} y > \sqrt{D} \Leftrightarrow \ln y > 0$ ($D > 0 \Leftrightarrow C/4 - \ln^{1/2} y > 0$); $x_+(1, C) = 0$, $x_-(1, C) = -C$. Следует понимать, что разрешимость общего интеграла относительно x приводит к ограничениям на правый конец максимального интервала существования. Если бы удалось разрешить общий интеграл относительно y , то для $\forall C > 0$ решение $y = y(x, C)$ было бы определено при $x \in (-C, 0)$.

Остается заметить, что частное решение $x(y) \equiv 0$ "разделяет" решения с $C < 0$ и $C > 0$.



Перейдем к решению конкретных задач Коши, придерживаясь, как обычно, следующей схемы. Сначала начальные данные x_0, y_0 подставляем в общий интеграл и находим вещественную константу C_0 , затем вычисляем $x_{\mp}(y_0, C_0)$ и выбираем знак перед дискриминантом D , при котором $x_{-}(y_0, C_0)$ или $x_{+}(y_0, C_0)$ совпадает с x_0 . После этого выписываем полученное полное решение задачи Коши и его максимальный интервал существования (см. гл. I, § 1, п. 8⁰).

1) $x_0 = -(3 + 2^{3/2})e^{-1/8}/4$, $y_0 = e^{1/16}$.

Тогда $2(1/4) + 4(3 + 2^{3/2})^{-1}/16 + (3 + 2^{3/2})/4 = C_0 \Rightarrow C_0 = 2 \Rightarrow$
 $x_{-}(y, 2) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 1 - (1 - 2 \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или
 $x = -y^{-2}((1 - 2 \ln^{1/2} y)^{1/2} + 1)^2/2$, $y \in (1, e^{1/4})$.

2) $x_0 = -(3 - 2^{3/2})e^{-1/8}/4$, $y_0 = e^{1/16}$.

Тогда $2(1/4) + 4(3 - 2^{3/2})^{-1}/16 + (3 - 2^{3/2})/4 = C_0 \Rightarrow C_0 = 2 \Rightarrow$
 $x_{+}(y, 2) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 1 + (1 - 2 \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или
 $x = -y^{-2}((1 - 2 \ln^{1/2} y)^{1/2} - 1)^2/2$, $y \in (1, e^{1/4})$.

При этом решения из 1) и 2) при $D = 0$ соприкасаются в точке $(-e^{-1/2}/2, e^{1/4})$, лежащей на изоклине $x = -y^{-2} \ln^{1/2} y$.

3) $x_0 = 9e^{-9/8}/4$, $y_0 = e^{9/16}$.

Тогда $2(3/4) - (4/9)(9/16) - (9/4) = C_0 \Rightarrow C_0 = -1 \Rightarrow$
 $x_{-}(y, -1) = y^{-2}(\ln^{1/2} y + 1/2 - (1/4 + \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или
 $x = y^{-2}((1 + 4 \ln^{1/2} y)^{1/2} + 1)^2/4$, $y \in (1, +\infty)$.

4) $x_0 = e^{-9/8}/4$, $y_0 = e^{9/16}$.

Тогда $2(3/4) - 4(9/16) - (1/4) = C_0 \Rightarrow C_0 = -1 \Rightarrow$
 $x_{+}(y, -1) = y^{-2}(\ln^{1/2} y + 1/2 + (1/4 + \ln^{1/2} y)^{1/2})$, или
 $x = y^{-2}((1 + 4 \ln^{1/2} y)^{1/2} - 1)^2/4$, $y \in (1, +\infty)$.

Приведем еще несколько задач Коши, которые указаны выше на "портрете" решений уравнения (2.5).

5) $x_0 = -9e^{-9/8}/4$, $y_0 = e^{9/16}$. Тогда $x_{-}(y, 4) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 2 - 2(1 - \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = -y^{-2}((1 - \ln^{1/2} y)^{1/2} + 1)^2$, $y \in (1, e)$.

6) $x_0 = -e^{-9/8}/4$, $y_0 = e^{9/16}$. Тогда $x_{+}(y, 4) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 2 + 2(1 - \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = -y^{-2}((1 - \ln^{1/2} y)^{1/2} - 1)^2$, $y \in (1, e)$.

7) $x_0 = (11/4 - \sqrt{7})e^{-9/8}$, $y_0 = e^{9/16}$. Тогда $x_{-}(y, -4) = y^{-2}(\ln^{1/2} y + 2 - 2(1 + \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = y^{-2}((1 + \ln^{1/2} y)^{1/2} - 1)^2$, $y \in (1, +\infty)$.

8) $x_0 = (3 + 2^{3/2})e^{-2}$, $y_0 = e$. Тогда $x_{+}(y, -4) = y^{-2}(\ln^{1/2} y + 2 + 2(1 + \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = y^{-2}((1 + \ln^{1/2} y)^{1/2} + 1)^2$, $y \in (1, +\infty)$.

9) $x_0 = -2e^{-2}$, $y_0 = e$.

Тогда $x_-(y, 9/2) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 9/4 - (81/16 - (9/2) \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = -y^{-2}((9 - 8 \ln^{1/2} y)^{1/2} + 3)^2/8$, $y \in (1, e^{81/64})$.

10) $x_0 = -e^{-2}/2$, $y_0 = e$.

Тогда $x_+(y, 9/2) = y^{-2}(\ln^{1/2} y - 9/4 + (81/16 - (9/2) \ln^{1/2} y)^{1/2})$ или $x = -y^{-2}((9 - 8 \ln^{1/2} y)^{1/2} - 3)^2/8$, $y \in (1, e^{81/64})$.

При этом решения из 5) и 6) при $D = 0$ соприкасаются в точке $(-e^{-2}, e)$, а из 9) и 10) — в точке $(-9e^{81/32}/8, e^{81/64})$.

11) $x_0 = e^{-2}$, $y_0 = e$. Тогда $C_0 = 0$ и получаем нуль-граничное решение $x = y^{-2} \ln^{1/2} y$, $y \in (1, +\infty)$.

2) Рассмотрим уравнение в симметричной форме (2.6):

$$3x^{1/2}(2y - 1)y^2 dx + (8y - 2 - 4x^{3/2}y^2) dy = 0,$$

для которого согласно (2.3) $\widehat{G}^0 = G^0 \cup \check{\partial}G^0 \cup \check{\partial}G^0$, где множество нуль-граничных точек $\check{\partial}G^0 = \{(0, 1/4)\} \cup \{(2^{2/3}, 1/2)\}$, поскольку только в этих точках функции M и N одновременно обращаются в нуль, множество граничных точек $\check{\partial}G^0 = \{x = 0, y \in \mathbb{R}^1 \setminus \{1/4\}\}$ и область $G^0 = \{(x, y): x > 0, y \in \mathbb{R}^1\} \setminus \{(2^{2/3}, 1/2)\}$.

Отметим, что функции M и N имеют непрерывные частные производные по y на всем множестве \widehat{G}^0 , а также, что кривая $8y - 2 - 4x^{3/2}y^2 = 0$, на которой $N(x, y) = 0$, является изоклиной для вертикальных отрезков поля направлений.

Уравнение (2.6) не является уравнением в полных дифференциалах, так как $\partial M/\partial y - \partial N/\partial x = 6x^{1/2}(4y - 1)y \neq 0$. Однако, при выборе $\omega(x, y) \equiv x$ в формуле (9.16) $\frac{\partial M/\partial y - \partial N/\partial x}{-M} = -2 \frac{4y - 1}{(2y - 1)y}$.

Поэтому $\frac{d\mu}{dy} = -2 \frac{4y - 1}{(2y - 1)y} \mu$, откуда $\mu = \frac{1}{(2y - 1)^2 y^2}$.

Умножая исходное уравнение на μ , получаем уравнение в полных дифференциалах $\frac{3x^{1/2}}{2y - 1} dx + \left(\frac{8y - 2}{(2y - 1)^2 y^2} - \frac{4x^{3/2}}{(2y - 1)^2} \right) dy = 0$.

Но при умножении теряются решения $y \equiv 1/2$ ($x \neq 2^{2/3}$) и $y \equiv 0$.

Имеем: $\frac{\partial U}{\partial x} = \mu M \Rightarrow U(x, y) = 3 \int x^{1/2}(2y - 1)^{-1} dx + C(y) = 2x^{3/2}(2y - 1)^{-1} + C(y)$; $\frac{\partial U}{\partial y} = \mu N \Rightarrow C'(y) = \frac{8y - 2}{(2y - 1)^2 y^2}$, откуда $C(y) = 2y^{-1} - 4(2y - 1)^{-1}$.

В результате функция $U(x, y) = \frac{2x^{3/2}}{2y-1} + \frac{2}{y} - \frac{4}{2y-1}$ — интеграл.

Ответ: $y(x) \equiv 0, x > 0$; $y(x) \equiv 1/2, x \in (0, 2^{2/3})$ или $x > 2^{2/3}$;
 $\frac{x^{3/2}}{2y-1} - \frac{1}{y(2y-1)} = C \Leftrightarrow x^{3/2}y - 1 = Cy(2y-1).$

Отметим, что приведенная в ответе формула общего интеграла описывает решения, графики которых расположены в трех различных областях, у которых $x > 0$, а y принадлежит одному из интервалов $(-\infty, 0)$, $(0, 1/2)$, $(1/2, +\infty)$. Так произошло потому, что для получения уравнения в полных дифференциалах пришлось делить на $y(2y-1)$, выделяя при этом три частных решения.

Для уравнения (2.6) имеется возможность выписать классическое общее решение как в виде $x = \psi(y, C)$, так и в виде $y = \varphi(x, C)$, и найти полные решения задач Коши так же в одном из двух видов. При этом следует обратить внимание на причины того, что графики полных решений $x = \psi_0(y)$ и $y = \varphi_0(x)$ одной и той же задачи Коши могут не совпадать, а также — на различия в примыкании решений к граничным точкам и к нуль-граничной точке.

Итак, $\psi(y, C) = (C(2y-1) + y^{-1})^{2/3}$ при $C(2y-1) + y^{-1} > 0$.

Или $y = x^{-3/2}$, если в общем интеграле $C = 0$, а если $C \neq 0$, то
 $\varphi_{\mp}(x, C) = \frac{x^{3/2} + C \mp ((x^{3/2} + C)^2 - 8C)^{1/2}}{4C}$ при $(x^{3/2} + C)^2 \geq 8C$.

Перейдем к решению конкретных задач Коши с н. д. (x_0, y_0) .

1) $(2^{2/3}, -1/8)$, 2) $(1, (7 + \sqrt{113})/32)$. Тогда $C = -8$.

$1_{x, 2_x}$ $8(2y-1) + y^{-1} > 0 \Leftrightarrow y \in (-\infty, (1-\sqrt{2})/4) \cup (0, (1+\sqrt{2})/4)$.

1_x $x = (-8(2y-1) + y^{-1})^{2/3}$, $y \in (-\infty, (1-\sqrt{2})/4) \ni y_0$.

2_x $x = (-8(2y-1) + y^{-1})^{2/3}$, $y \in (1/2, (1+\sqrt{2})/4) \ni y_0$, так как нуль-граничная точка $(2^{2/3}, 1/2)$ принадлежит как интервалу $((0, (1+\sqrt{2})/4)$, так и графику функции $x = \psi(y, -8)$.

1_y $\varphi_{\mp}(2^{2/3}, -8) = (-6 \mp 10)/(-32) \Rightarrow y = \varphi_+(x, -8) \Leftrightarrow$
 $y = \frac{x^{3/2} - 8 + ((x^{3/2} - 8)^2 + 64)^{1/2}}{(-32)}$, $x \in (0, +\infty)$.

2_y $\varphi_{\mp}(1, -8) = (-7 \mp \sqrt{113})/(-32) \Rightarrow y = \varphi_-(x, -8) \Leftrightarrow$
 $y = \frac{x^{3/2} - 8 - ((x^{3/2} - 8)^2 + 64)^{1/2}}{(-32)}$, $x \in (0, 2^{2/3}) \ni x_0$, так как $\varphi_-(2^{2/3}, -8) = 1/2$.

3) $(2^{2/3}, 1/8)$, 4) $(3^{2/3}, (11 + \sqrt{57})/32)$. Тогда $C = 8$.

$3_x, 4_x$ $8(2y-1) + y^{-1} > 0 \Leftrightarrow y \in (0, 1/4) \cup (1/4, +\infty)$.

$$3_x) \quad x = (8(2y - 1) + y^{-1})^{2/3}, \quad y \in (0, 1/4) \ni y_0.$$

$$4_x) \quad x = (8(2y - 1) + y^{-1})^{2/3}, \quad y \in (1/2, +\infty) \ni y_0 \quad (x(1/2, 8) = 2^{2/3}).$$

$3_y, 4_y)$ Здесь $\varphi_{\mp}(x, 8) = (x^{3/2} + 8 \mp (x^3 + 16x^{3/2})^{1/2})/32$, поэтому $y_-(0, 8) = y_+(0, 8) = 1/2$, т. е. графики обоих решений попадают на границу области в нуль-граничную точку $(0, 1/4)$.

$$3_y) \quad \varphi_{\mp}(2^{2/3}, 8) = (10 \mp 6)/32 \Rightarrow y = \varphi_-(x, 8) \Leftrightarrow y = (x^{3/2} + 8 - ((x^{3/2} + 8)^2 - 64)^{1/2})/32, \quad x \in (0, +\infty).$$

$$4_y) \quad \varphi_{\mp}(3^{2/3}, 8) = (11 \mp \sqrt{57})/32 \Rightarrow y = \varphi_+(x, 8) \Leftrightarrow y = (x^{3/2} + 8 + ((x^{3/2} + 8)^2 - 64)^{1/2})/32, \quad x \in (2^{2/3}, +\infty) \ni x_0, \text{ так как } \varphi_-(2^{2/3}, 8) = 1/2.$$

$$5) \quad (2^{2/3}, 9/8), \quad 6) \quad ((82/45)^{2/3}, 5/8). \text{ Тогда } C = 8/9.$$

$5_x, 6_x)$ $8(2y - 1)/9 + y^{-1} > 0 \Leftrightarrow y > 0$. Но $\psi(1/2, 5/8) = 2^{2/3}$ и $9/8 > 5/8 > 1/2$, поэтому обе пары н. д. задают одно и то же полное решение задачи Коши $x = (8(2y - 1)/9 + y^{-1})^{2/3}$, $y \in (1/2, +\infty)$.

$5_y, 6_y)$ $\varphi_{\mp}(x, 8/9) = (x^{3/2} + 8/9 \mp ((x^{3/2} + 8/9)^2 - 64/9)^{1/2})/(32/9)$ и $\varphi_{\mp}((8/3)6^{-1/3}, 8/9) = 3/4$ ($\varphi'_{\mp}(x, 8/9) = \infty$ при $x = (8/3)6^{-1/3}$), т. е. графики решений соприкасаются с изоклиной для вертикальных отрезков поля направлений в точке $((8/3)6^{-1/3}, 3/4)$.

$$5_y) \quad \varphi_{\mp}(2^{2/3}, 8/9) = (26 \mp 10)/32 \Rightarrow y = \varphi_+(x, 8/9) \Leftrightarrow y = (x^{3/2} + 8/9 + ((x^{3/2} + 8/9)^2 - 64/9)^{1/2})/(32/9), \\ x \in ((8/3)6^{-1/3}, +\infty) \ni x_0.$$

$$6_y) \quad \varphi_{\mp}((82/45)^{2/3}, 8/9) = (122/5 \mp (22/5))/32 \Rightarrow y = \varphi_-(x, 8/9) \Leftrightarrow y = (x^{3/2} + 8/9 + ((x^{3/2} + 8/9)^2 - 64/9)^{1/2})/(32/9), \\ x \in ((8/3)6^{-1/3}, 2^{2/3}) \ni x_0, \text{ так как } \varphi_-(2^{2/3}, 8/9) = 1/2.$$

Приведем еще несколько задач Коши, которые указаны ниже на "портрете" решений уравнения (2.6).

$$7) \quad (1, 1/3). \text{ Тогда } C = 6.$$

$$7_x) \quad 6(2y - 1) + y^{-1} > 0 \Leftrightarrow y > 0 \text{ и } \psi(1/2, 6) = 2^{2/3}, \text{ следовательно } x = (6(2y - 1) + y^{-1})^{2/3}, \quad y \in (0, 1/2) \ni y_0.$$

$$7_y) \quad \varphi_{\mp}(1, 6) = (7 \mp 1)/24 \Rightarrow y = \varphi_+(x, 6) \Leftrightarrow y = (x^{3/2} + 6 + ((x^{3/2} + 6)^2 - 48)^{1/2})/24, \quad x \in ((4\sqrt{3} - 6)^{2/3}, 2^{2/3}) \ni x_0, \\ \text{поскольку } \varphi_+((4\sqrt{3} - 6)^{2/3}, 6) = \sqrt{3}/6 \text{ и } \varphi'_+(x, 6) = \infty \text{ при } x = (4\sqrt{3} - 6)^{2/3}, \text{ т. е. график решения соприкасается с изоклиной для вертикальных отрезков поля в точке } ((4\sqrt{3} - 6)^{2/3}, \sqrt{3}/6).$$

$$8_y) \quad (2^{1/3}, 1/2). \text{ Тогда } y(x) \equiv 1/2, \quad x \in (0, 2^{2/3}) \ni x_0.$$

$$y(x, c \mp) = \frac{x^{\frac{3}{2}} + c \mp \sqrt{\left(x^{\frac{3}{2}} + c\right)^2 - 8c}}{4c}$$

