

В. И. Смирнов

Курс высшей математики

Том 4. Часть 2

**Москва
«Книга по Требованию»**

УДК 51
ББК 22.1
В11

В. И. Смирнов
В11 Курс высшей математики: Том 4. Часть 2 / В. И. Смирнов – М.: Книга по Требованию, 2021. – 552 с.

ISBN 978-5-458-31236-3

Во второй части четвёртого тома курса высшей математики Смирнов В.И. продолжает изложение. В данном томе изложены общая теория уравнений с частными производными, предельные задачи. Автор писал, что "предполагается выпуск шестого тома с изложением некоторых вопросов современной теории дифференциальных операторов с одной и несколькими независимыми переменными".

ISBN 978-5-458-31236-3

© Издание на русском языке, оформление
«YOYO Media», 2021

© Издание на русском языке, оцифровка,
«Книга по Требованию», 2021

Эта книга является репринтом оригинала, который мы создали специально для Вас, используя запатентованные технологии производства репринтных книг и печати по требованию.

Сначала мы отсканировали каждую страницу оригинала этой редкой книги на профессиональном оборудовании. Затем с помощью специально разработанных программ мы произвели очистку изображения от пятен, клякс, перегибов и попытались отбелить и выровнять каждую страницу книги. К сожалению, некоторые страницы нельзя вернуть в изначальное состояние, и если их было трудно читать в оригинале, то даже при цифровой реставрации их невозможно улучшить.

Разумеется, автоматизированная программная обработка репринтных книг – не самое лучшее решение для восстановления текста в его первоизданном виде, однако, наша цель – вернуть читателю точную копию книги, которой может быть несколько веков.

Поэтому мы предупреждаем о возможных погрешностях восстановленного репринтного издания. В издании могут отсутствовать одна или несколько страниц текста, могут встретиться невыводимые пятна и кляксы, надписи на полях или подчеркивания в тексте, нечитаемые фрагменты текста или загибы страниц. Покупать или не покупать подобные издания – решать Вам, мы же делаем все возможное, чтобы редкие и ценные книги, еще недавно утраченные и несправедливо забытые, вновь стали доступными для всех читателей.



Серия Книжный Ренессанс

www.samizday.ru/reprint

- циала простого слоя по любому направлению (303). 101. Логарифмический потенциал (307). 102. Интегральные формулы и параллельные поверхности (309). 103. Последовательности гармонических функций (314). 104. Постановка внутренних предельных задач для уравнения Лапласа (318). 105. Внешние задачи в случае плоскости (320). 106. Преобразование Кельвина (323). 107. Единственность решения задачи Неймана (328). 108. Решение предельных задач в трехмерном случае (331). 109. Исследование интегральных уравнений (333). 110. Сводка результатов, касающихся решений предельных задач (338). 111. Предельные задачи на плоскости (340). 112. Интегральное уравнение сферических функций (342). 113. Тепловое равновесие излучающего тела (343). 114. Метод Шварца (345). 115. Доказательство леммы (347). 116. Метод Шварца (продолжение) (349). 117. Суб- и супергармонические функции (353). 118. Вспомогательные предложения (356). 119. Метод нижних и верхних функций (357). 120. Исследование граничных значений (361). 121. Уравнение Лапласа в n -мерном пространстве (365). 122. Функция Грина оператора Лапласа (367). 123. Свойства функции Грина (370). 124. Функция Грина в случае плоскости (373). 125. Примеры (377). 126. Функция Грина и неоднородное уравнение (379). 127. Собственные значения и собственные функции (382). 128. Нормальная производная собственных функций (387). 129. Экстремальные свойства собственных значений и функций (388). 130. Уравнение Гельмгольца и принцип излучения (390). 131. Теорема единственности (393). 132. Принцип предельной амплитуды и принцип предельного поглощения (395). 133. Предельные задачи для уравнения Гельмгольца (396). 134. Дифракция электромагнитной волны (402). 135. Вектор магнитной напряженности (404). 136. Единственность решения задачи Дирихле для эллиптических уравнений (406). 137. Уравнение $\Delta v - \lambda v = 0$ (410). 138. Асимптотическое выражение собственных значений (415). 139. Доказательство вспомогательной теоремы (420). 140. Линейные уравнения более общего вида (429). 141. Тензор Грина (431). 142. Плоская статическая задача теории упругости (433). 143. О результатах Шаудера (435). 144. Обобщенные решения класса $W_2^2(D)$ (438). 145. Первое основное (энергетическое) неравенство (444). 146. Пространство $W_{2,0}^2(D)$ и второе основное неравенство (446). 147. Некоторые сведения о гильбертовых пространствах и операторах, действующих в них (455). 148. О разрешимости задачи Дирихле в пространстве $W_2^2(D)$ (460). 149. О фредгольмовой разрешимости задачи Дирихле (465). 150. О спектре симметричного оператора (472).
- § 3. Уравнения параболического и гиперболического типов 478
151. Зависимость решений уравнения теплопроводности от начального и предельного условий и свободного члена (478). 152. Потенциалы для уравнения теплопроводности в одномерном случае (480).

153. Тепловые источники в многомерном случае (484). 154. Функция Грина уравнения теплопроводности (485). 155. Применение преобразования Лапласа (486). 156. Применение конечных разностей (491). 157. Метод Фурье для уравнения теплопроводности (494). 158. Неоднородное уравнение (496). 159. Свойства решений уравнения теплопроводности (500). 160. Обобщенные потенциалы простого и двойного слоя в одномерном случае (502). 161. Суб- и суперпараболические функции (509). 162. Параболические уравнения общего вида. Энергетическое неравенство (510). 163. Метод Фурье для параболических уравнений (514). 164. Второе основное неравенство и разрешимость первой начально-краевой задачи (521). 165. Гиперболические уравнения общего вида. Энергетическое неравенство для первой начально-краевой задачи (525). 166. Метод Фурье для уравнений гиперболического типа (528). 167. Предельная задача для сферы (534). 168. Колебания внутренней части сферы (538). 169. Исследование решения (542). 170. Предельная задача для телеграфного уравнения (545).

Алфавитный указатель 548

ПРЕДИСЛОВИЕ РЕДАКТОРА

В предисловии ко второму изданию пятого тома (1959 г.) Владимир Иванович Смирнов писал, что «предполагается выпуск шестого тома с изложением некоторых вопросов современной теории дифференциальных операторов с одной и несколькими независимыми переменными». Он хотел, чтобы я была соавтором этого нового тома. Однако разные дела и обстоятельства помешали осуществлению этого намерения, и было решено ограничиться расширением четвертого тома. Для этого во второй том была включена теория интеграла Лебега и пространство L_2 , а четвертый том был разбит на две части (книги). В первой из них изложена теория интегральных уравнений в пространстве непрерывных функций и в пространстве L_2 , вариационное исчисление, теория обобщенных производных, основные свойства пространств W_2^1 и W_2^2 и задача о минимуме квадратичного функционала в обобщенной постановке. Эта часть вышла в свет в 1974 году. Переработка и расширение второй части четвертого тома пришлось на время, когда здоровье Владимира Ивановича было подорвано тяжелой болезнью. Тем не менее он нашел в себе силы внимательно прочесть и отредактировать написанные мною дополнения и изменения и высказал пожелания относительно окончательной редакции данной книги. У Владимира Ивановича было намерение исключить часть материала предыдущего издания, которая ему казалась несколько устаревшей в свете последующих исследований. Но в результате совместного обсуждения он согласился сохранить его и внести лишь небольшие коррективы, необходимые для увязывания старого и нового текстов.

Из-за изменений, внесенных ранее в предыдущие тома, пришлось переделывать номера ссылок на них. Они даются на последние издания всех томов: 23-е издание первого тома (1974 г.),

21-е издание второго тома (1974 г.), 10-е издание первой части третьего тома (1974 г.), 9-е издание второй части третьего тома (1974 г.), на 1-е издание первой части четвертого тома (1974 г.) и на 2-е издание пятого тома (1959 г.). Например, ссылка на первую часть третьего тома дается в виде [III; 140], где число 140 указывает номер пункта. Если же имеется в виду данная книга, то номер тома не пишется, а приводится лишь номер соответствующего пункта (например, [150]), а иногда и страницы.

Апрель 1979 г.

О. А. Ладыженская

ГЛАВА I
ОБЩАЯ ТЕОРИЯ УРАВНЕНИЙ
С ЧАСТНЫМИ ПРОИЗВОДНЫМИ

§ 1. УРАВНЕНИЯ ПЕРВОГО ПОРЯДКА

1. Линейные уравнения с двумя независимыми переменными. Мы неоднократно встречались с различными дифференциальными уравнениями, содержащими частные производные искомой функции. Это были всегда уравнения совершенно специального вида, возникшие из конкретных задач математической физики. Целью настоящей главы является изложение основ общей теории уравнений с частными производными, причем мы начинаем изложение этой теории с рассмотрения уравнений первого порядка.

Одно уравнение первого порядка с одной искомой функцией u независимых переменных x_1, \dots, x_n имеет вид

$$F(x_1, \dots, x_n, u, p_1, \dots, p_n) = 0,$$

где x_k — независимые переменные и $p_k = u_{x_k}$ — частные производные искомой функции по этим независимым переменным. Мы будем изучать сначала уравнения, линейные относительно частных производных p_k , т. е. уравнения вида

$$a_1(x_1, \dots, x_n, u) p_1 + \dots + a_n(x_1, \dots, x_n, u) p_n = c(x_1, \dots, x_n, u), \quad (1)$$

причем коэффициенты a_k и свободный член, c суть заданные функции независимых переменных x_k и искомой функции u . Поскольку сама функция u может входить любым образом в коэффициенты и свободный член, такие уравнения называют иногда не линейными, а *квазилинейными уравнениями*. В настоящем параграфе мы будем рассматривать уравнение вида (1) в случае двух независимых переменных. В этом частном случае независимые переменные обозначаются обычно буквами x и y , а частные производные мы будем, как всегда, обозначать следующим образом: $p = u_x$ и $q = u_y$. Таким образом, предметом исследования настоящего параграфа будут уравнения вида

$$a(x, y, u) p + b(x, y, u) q = c(x, y, u). \quad (2)$$

Напомним, что мы уже занимались линейными уравнениями с частными производными раньше [II; 22] и видели, что задача интегрирования уравнения вида (2) равносильна задаче интегрирования некоторой системы обыкновенных дифференциальных уравнений. Мы дополним полученные раньше результаты некоторыми новыми фактами, которые окажутся нам полезными в дальнейшем при исследовании более сложных задач.

Заданные функции $a(x, y, u)$, $b(x, y, u)$ и $c(x, y, u)$ определяют некоторое поле направлений в пространстве (x, y, u) , а именно, в каждой фиксированной точке этого пространства мы имеем направление, у которого направляющие косинусы пропорциональны a , b и c . Это поле направлений определяет семейство линий, таких, что любая линия семейства имеет в каждой своей точке касательную, совпадающую с направлением поля в этой точке. Это семейство линий получается в результате интегрирования системы обыкновенных уравнений

$$\frac{dx}{a(x, y, u)} = \frac{dy}{b(x, y, u)} = \frac{du}{c(x, y, u)}, \quad (3)$$

или, если мы обозначим через ds общую величину написанных трех отношений, системы

$$\frac{dx}{ds} = a(x, y, u); \quad \frac{dy}{ds} = b(x, y, u); \quad \frac{du}{ds} = c(x, y, u). \quad (4)$$

Величины p , q и (-1) пропорциональны направляющим косинусам нормали к искомой поверхности $u = u(x, y)$, и уравнение (2) выражает условие перпендикулярности $ap + bq + c(-1) = 0$ нормали к искомой поверхности с направлением поля, т. е. уравнение (2) сводится к требованию, чтобы в каждой точке искомой поверхности $u = u(x, y)$ направление, определяемое упомянутым выше полем направлений, находилось в касательной плоскости к поверхности. Назовем линии, определяемые системой (4), *характеристическими линиями* или *характеристиками* уравнения (2). Если некоторая поверхность $u = u(x, y)$ представляет собою геометрическое место характеристик уравнения (2), т. е. образована линиями l' , которые удовлетворяют системе (4), то в каждой точке этой поверхности касательная к линии l' , проходящей через эту точку, лежит в касательной плоскости к поверхности, и, следовательно, эта поверхность удовлетворяет уравнению (2), т. е. является интегральной поверхностью этого уравнения. Таким образом, *если поверхность $u = u(x, y)$ образована характеристиками уравнения (2), то эта поверхность есть интегральная поверхность этого уравнения.*

Мы предполагаем, что поверхность $u = u(x, y)$ имеет в каждой точке касательную плоскость и что направление нормали к поверхности меняется непрерывным образом при перемеще-

нии вдоль поверхности. Это сводится к существованию и непрерывности производных первого порядка от $u(x, y)$.

В дальнейшем, говоря об интегральной поверхности, мы будем предполагать, что эта поверхность обладает указанными выше свойствами. Вообще такие поверхности мы для краткости будем называть *гладкими*.

Выше мы показали, что гладкая поверхность, имеющая уравнение $u = u(x, y)$ и образованная характеристиками, есть интегральная поверхность. Можно показать, что и, наоборот, *если некоторая гладкая поверхность удовлетворяет уравнению (2), т. е. есть интегральная поверхность, то ее можно покрыть характеристиками.*

Действительно, если некоторая поверхность S удовлетворяет уравнению (2), то в каждой ее точке направление (a, b, c) лежит в касательной плоскости к S , и мы имеем, таким образом, на S некоторое поле направлений. Интегрируя соответствующее этому полю направлений обыкновенное дифференциальное уравнение первого порядка, мы и найдем линии l' , лежащие на поверхности S и удовлетворяющие системе (4). Этим уравнением первого порядка может служить, например, уравнение

$$\frac{dx}{a(x, y, u)} = \frac{dy}{b(x, y, u)},$$

в котором u заменено его выражением $u = u(x, y)$ из уравнения поверхности S . Положим, что к полученному уравнению применима теорема существования и единственности, причем его интегральные линии l покрывают без пересечений некоторую область D , в которой определена функция $u = u(x, y)$. Линии l' суть те линии на S , проекциями которых на плоскость (x, y) являются линии l .

При исследовании обыкновенных дифференциальных уравнений первого порядка мы видели [II; 50, 51], что искомые функции вполне определяются заданием начальных значений этих функций при заданном значении независимого переменного. Из этих начальных данных определяются произвольные постоянные, входящие в общий интеграл, если этот последний нам удалось найти. Но определение решения по начальным данным может быть произведено и без знания общего интеграла, хотя бы при помощи метода последовательных приближений, которым мы пользовались при доказательстве теоремы существования и единственности [II; 51]. Общее решение уравнения (2) содержит уже не произвольные постоянные, а произвольные функции [II; 23], и задача определения решения по начальному данному формулируется в этом случае следующим образом: *определить ту интегральную поверхность уравнения (2), которая проходит через заданную кривую l в пространстве (x, y, u) .*

Если через λ мы обозначим проекцию линии l на плоскость (x, y) , то сформулированная задача приводится к задаче разыскания такого решения уравнения (2), которое принимает заданные значения в точках линии λ . Наметим предварительно решение поставленной задачи [II; 23]. Пусть M_0 — некоторая точка линии l . Примем ее координаты за начальные данные функций, определяемых системой (4). Согласно теореме существования и единственности, получим вполне определенную характеристику, выходящую из этой точки M_0 . Прodelывая это для каждой точки линии l , мы будем иметь семейство характеристик; положим, что они образуют некоторую поверхность S с уравнением $u = u(x, y)$. Она проходит через линию l и, согласно сказанному выше, является интегральной поверхностью уравнения (2).

Строгое проведение доказательства существования и единственности решения задачи требует некоторых предположений о правых частях уравнений (4) и некоторых существенных оговорок относительно линии l . Если, например, заданная линия l сама есть характеристика, то указанный выше прием проведения характеристик из точек линии l приведет не к поверхности, а к самой линии l . В этом случае решений может быть бесчисленное множество [II; 24]. Действительно, проведем через некоторую точку линии l линию l_1 , которая уже не является характеристикой. Проведя из точек этой линии характеристики (среди них будет участвовать и данная линия l), мы получим, при соблюдении некоторых условий, интегральную поверхность, проходящую через заданную линию l . Принимая во внимание произвольность в выборе l_1 , мы видим, что задача имеет бесчисленное множество решений, если заданная линия l есть характеристика. Может оказаться, что задача вовсе не имеет решения. Это будет в том случае, когда характеристики, выходящие из точек линии l , не образуют в окрестности этой линии поверхность, имеющую явное уравнение $u = u(x, y)$, где $u(x, y)$ однозначна и непрерывна и имеет непрерывные производные первого порядка. Так будет, например, если упомянутые характеристики образуют цилиндрическую поверхность с образующими, параллельными оси u . В следующем параграфе мы перейдем к выяснению условий, при которых поставленная задача имеет одно определенное решение.

2. Задача Коши и характеристики. Под задачей Коши подразумевают обычно сформулированную выше задачу об определении интегральной поверхности уравнения (2), проходящей через заданную линию l . Для точного исследования вопроса о существовании и единственности решения этой задачи нам придется пользоваться одной теоремой из теории обыкновенных дифференциальных уравнений, а именно:

Теорема. Если правые части системы дифференциальных уравнений

$$\frac{dy_k}{dx} = f_k(x, y_1, \dots, y_n) \quad (k = 1, 2, \dots, n) \quad (5)$$

суть непрерывные функции своих аргументов в некоторой области, определяемой неравенствами

$$|x - a| \leq A; \quad |y_k - b_k| \leq B \quad (k = 1, 2, \dots, n), \quad (6)$$

и если, кроме того, в этой области существуют непрерывные частные производные $\frac{\partial f_k}{\partial y_s}$, то решение системы (5), определяемое в силу теоремы существования и единственности любыми начальными данными $(x_0, y_1^0, \dots, y_n^0)$, находящимися внутри области (6):

$$y_k = \varphi_k(x, x_0, y_1^0, \dots, y_n^0) \quad (k = 1, 2, \dots, n),$$

непрерывно по своим аргументам и допускает частные производные $\frac{\partial \varphi_k}{\partial y_s^0}$ по начальным данным, которые являются непрерывными функциями своих аргументов $(x, x_0, y_1^0, \dots, y_n^0)$ в некоторой окрестности взятых начальных данных.

Чтобы не прерывать изложение, мы отложим доказательство этой теоремы до одного из следующих параграфов.

Вернемся к решению задачи Коши. Положим, что уравнение линии l задано в параметрической форме:

$$x_0 = x_0(t); \quad y_0 = y_0(t); \quad u_0 = u_0(t) \quad (t_0 \leq t \leq t_1), \quad (7)$$

и допустим, что правые части уравнений (4) удовлетворяют условиям формулированной выше теоремы в некоторой области пространства (x, y, u) , содержащей внутри себя линию l . Принимая координаты точек l за начальные данные при $s = 0$, мы получим решение системы (4):

$$x = x(s, x_0, y_0, u_0); \quad y = y(s, x_0, y_0, u_0); \quad u = u(s, x_0, y_0, u_0)$$

при s , достаточно близких к нулю, или, в силу (7),

$$x = x(s, t); \quad y = y(s, t); \quad u = u(s, t). \quad (8)$$

Считая, что правые части уравнений (7) непрерывно дифференцируемы по t , и пользуясь указанной выше теоремой, мы можем утверждать, что функции (8) имеют непрерывные производные не только по s , но и по t . При любом заданном t из промежутка $t_0 < t < t_1$ функции (8) определены при всех s ,

достаточно близких к нулю. Составим функциональный определитель от первых двух из этих функций по s и t :

$$\Delta = x_s y_t - x_t y_s. \quad (9)$$

Существенным для дальнейшего будет тот факт, является ли этот определитель отличным от нуля или нет. Мы рассмотрим, во-первых, тот случай, когда $\Delta \neq 0$ вдоль линии l , и, во-вторых, тот случай, когда $\Delta = 0$ вдоль линии l . Начнем с первого случая:

$$\Delta \neq 0 \quad (\text{вдоль линии } l), \quad (10)$$

т. е. $\Delta \neq 0$ при $s = 0$, но тем самым, в силу непрерывности производных, $\Delta \neq 0$ и в некоторой окрестности начального значения $s = 0$ и значения t , соответствующего некоторой точке M линии l . При этом первые два из уравнений (8) можно решить относительно s и t при всех x и y , находящихся в окрестности координат (x_0, y_0) точки M линии l . Это решение — единственно; и полученные функции $s(x, y)$, $t(x, y)$ имеют непрерывные производные первого порядка [III; 19]. Подставляя полученные функции $s(x, y)$ и $t(x, y)$ в третье из уравнений (8), мы и будем иметь в упомянутой окрестности функцию $u(x, y)$, имеющую непрерывные производные первого порядка, причем поверхность $u = u(x, y)$ содержит некоторый участок линии l в окрестности M . Из указанных в предыдущем параграфе геометрических соображений непосредственно следует, что $u(x, y)$ удовлетворяет уравнению (2). Мы это проверим ниже и аналитически.

Отметим, что мы построили решение $u(x, y)$ лишь в некоторой окрестности любой заданной точки M линии l , или, как говорят, получили локальное решение задачи. При некоторых условиях, налагаемых на a , b , c и линию l , можно убедиться в возможности построения интегральной поверхности в некоторой окрестности всей линии l , т. е. при всех x и y , достаточно близких к линии $x = x_0(t)$, $y = y_0(t)$ на плоскости (x, y) . При этом считается, что производные $x'_0(t)$ и $y'_0(t)$ одновременно в нуль не обращаются. Точная формулировка подобных результатов будет указана в следующем параграфе.

Вопрос о существовании решения уравнения в некоторой наперед предписанной области плоскости (x, y) представляет большие трудности. Можно построить область B плоскости (x, y) и в ней функцию $b(x, y)$, имеющую производные всех порядков, так, что для уравнения

$$u_x + b(x, y) u_y = 0$$

только $u = \text{const}$ будет решением, имеющим непрерывные производные первого порядка и существующим во всей области B .

Проверим теперь, что построенная функция $u(x, y)$ действительно является решением уравнения (2). Пользуясь правилом