Практическое рукоВводство по дифференциальным уравнениям

Латыпов Владимир (конспектор)
t.me/donRumata03, github.com/donRumata03, donrumata03@gmail.com

20 декабря 2022 г.

Содержание

1	Вве	дение, постановка задачи, визуальные представления	3	
2	Ура	внения, интегрируемые в квадратурах	4	
	2.1	С разделёнными переменными	4	
	2.2	С разделЯЮЩИМИСЯ переменными	4	
	2.3	Однородные	5	
	2.4	Линейное первого порядка	5	
	2.5	Бернулли	5	
	2.6	Рикатти	5	
	2.7	В полных дифференциалах	6	
		2.7.1 Интегрирующий множитель	6	
3	Ненормальные уравнения		6	
	3.1	Разрешимое	6	
	3.2	Параметризация	6	
4	Уравнения высшего порядка, методы понижения порядка 7			
	4.1	Не присутствуют функция и производные низких поряд-		
		ков	7	
	4.2	Без символа x	7	
	4.3	Однородное относительно функции и производных	7	
	4.4	В точных производных	7	
5	Сис	Системы уравнений, теоремы о единственности, существова-		
	нии	и продолжимости	7	
6	Лин	ейные системы и уравнения	8	
7	Решение с постоянными коэффициентами 9		9	
	7.1	Метод неопределённых коэффициентов для ЛСУ	10	
	7.2	Метод вариации постоянной для ЛСУ	10	
	7.3	Задача Коши	10	
8	Линейные уравнения высших порядков		11	
	8.1	Метод неопределённых коэффициентов для ЛУВП	11	
	8.2	Метод вариации постоянной	11	
	8.3	Метод «божественного озарения» — угадай и подгони	12	
	8.4	Решение с помощью рядов	12	
9	Теория устойчивости		12	

Состоит из разобранных в курсе методов решения (и определения границ применимости) и комментариев-концептуализаций.

1. Введение, постановка задачи, визуальные представления

Дифференциальное уравнение — условие на функцию, записанное с использованием дифференциальных операторов. Возможно, ещё дана кастомная область, в которой уравнение рассматривается и точка, через которую требуется проходить.

Решить дифференциальное уравнение — описать класс всех функций, удовлеторяющих уравнению. Рго tip: мы в основном рассматриваем уравнения, для которых «в большей части точек» выполняются условия Коши о единственности, так что решения обычно параметризуются n константами (где n — подядок уравнения).

Также в курсе рассматриваются системы уравнений (которые фактически диффуры для векторной переменной). Теория в основном выводится сначала для них, а потом переносится на уравнения высшего порядка через сведение их к системе.

В общем случае диффуры формулируются как F(...)=0, где ... — все символы, которые нам разрешено использовать

Важный тип уравнений: нормальные (для систем и для уравнений первого порядка) и (с той же сутью, но для уравнений высшего порядка) канонический — когда уравнение разрешено относительно производных (самого высокого порядка для УВП). Тогда запись будет $y^{(n)} = f(...)$, где «...» — всё остальное.

Для них мы как бы в каждой точке знаем, в какую сторону надо идти. Направление, в котором надо двигаться (вектор-значение функции f), можно изобразить в виде векторного поля (на плоскости или в пространстве $\mathbb{R}_{t,r}$).

Мы можем построить ломанную Эйлера.

Но тупо проинтегрировать мы не можем (так как есть зависимость от самого y, не только x).

А этот «метод решения диффуров» — вычислительно нестабильный (то есть малая погрешность в начале накапливается и может приве-

сти к очень сильно отличающемуся результату в итоге) — в отличие от интегрирования. ...так что решать диффуры (даже в нормальной форме) хочется по-честному...

Иногда предоставить решение в явном виде (т.е. y(x) или r(t)) не получается, тогда можно предъявить в параметрическом виде или в виде т.н. «общего интеграла» — неявного отображения.

Иногда записывают уравнения в диффернциалах: $P(x,y)\,\mathrm{d}x + Q(x,y)\,\mathrm{d}y = 0$ — это позволяет удобного говорить о решениях как y(x), так и x(y)

— и даже
$$egin{cases} x(t), \\ y(t) \end{cases}$$

Причём если изобразить векторное поле формы $\omega = P \, \mathrm{d} x + Q \, \mathrm{d} y$, получится, что в каждой точке решение ($\stackrel{\mathrm{def}}{=}$ вектор — его дифференциал) должно быть перпенликулярно вектору (P,Q), потому что требование — равенство скалярного произведения нулю.

2. Уравнения, интегрируемые в квадратурах

Для узкого класса уравнений, можем через элементарные функции и операции интегрирования неявно выразить ответ. Иногда даже получается явно.

2.1. С разделёнными переменными

 $P(x)\,\mathrm{d}x + Q(y)\,\mathrm{d}y = 0$ — коэффициенты формы зависят только от «своей» переменной.

Общий интеграл: $\int P(x) \, \mathrm{d}x + \int Q(y) \, \mathrm{d}y = C, \quad C \in \mathbb{R}.$

2.2. С разделЯЮЩИМИСЯ переменными

 $p_1(x)q_1(y)\,\mathrm{d} x+p_2(x)q_2(y)\,\mathrm{d} y=0$ — коэффициенты формы предствавимы в виде произведения функций, зависящих только от одной переменной.

Метод решения: разделяем область задания на прямоугольники, в которых функции q_1,p_2 принимают ноль, рассматриваем в каждой отдельно, поделив на них $\frac{p_1(x)}{p_2(x)}\,\mathrm{d}x+\frac{q_2(y)}{q_1(y)}\,\mathrm{d}y=0$, затем — склеиваем решения, чтобы они получились гладкими (то есть совпадать в месте склейки должны пределы самих y и пределы y').

2.3. Однородные

 $P(x,y)\,\mathrm{d}x+Q(x,y)\,\mathrm{d}y=0$, где коэффициенты — однородные функции $\mathbb{R}^2 o\mathbb{R}$ степени p, то есть $f(\alpha x,\alpha y)=\alpha^p f(x,y)$.

Тогда замена

$$\begin{cases} x = x, \\ z = \frac{y}{x} \end{cases} \tag{1}$$

...приводит к УРП.

Обычно замена производится тривиально.

2.4. Линейное первого порядка

$$y' = p(x)y + q(x).$$

Решения такие и только такие (покрывают всю область + теорема о единственности):

$$y = \left(C + \int qe^{-\int p}\right)e^{\int p}, \quad C \in \mathbb{R}$$
 (2)

(Здесь и далее интеграл будет значить «какая-нибудь первообразная» (причём здесь, кажись, должна быть одна и та же в $\pm \int p$) — константу дописываем при необходимости)

2.5. Бернулли

$$y' = p(x)y + q(x)y^{\alpha}, \quad \alpha \neq 0, 1.$$

Сводится делением на y^{α} и переходу к переменной $z(x)=y^{1-\alpha}.$

2.6. Рикатти

$$y' = p(x)y^2 + q(x)y + r(x).$$

В общем случае в квадратурах не интегрируется, но, если известно какое-нибудь решение φ , подстановкой $y=z+\varphi$ к Бернулли.

2.7. В полных дифференциалах

Если форма $\omega P\,\mathrm{d} x+Q\,\mathrm{d} y$ интегрируема, то есть $du=\omega$, называется «в полных дифференциалах». (То есть u — такая, что $u_x'=P,u_y'=Q$)

Обший интеграл: $u(x,y)=C, \quad C\in\mathbb{R}.$

Если живём в односвязной области, точность формы проверяется через $P_y' \mathrel{?=} Q_x'$.

Получать u можно зафиксировав и проинтегрировав от неё по пути.

А можно сначала зафиксировать y, найти поведение вдоль прямой через частную производную u_x' , а потом — учесть изменение вдоль y. C(y) находится через уравнение для u_y' .

2.7.1. Интегрирующий множитель

Если условие $P_y'=Q_x'$ не выполнено, можно попробовать угадать такое μ , чтобы уравнение $\mu(x,y)\omega=0$ было в полных дифференциалах.

Для этого необходимо $\mu_{y}'P + \mu_{x}'Q = (Q_{x}' - P_{y}')\mu.$

3. Ненормальные уравнения

3.1. Разрешимое

Если можно разрешить локально, делаем это потом склеваем.

3.2. Параметризация

Если какого-то символа из x,y,y' нет — можно параметризовать кривую решения уравнения F(...,...) как для независимых переменных, а потом — воспользоваться основным соотношением: $\mathrm{d}y=y_x'\,\mathrm{d}x$ (неизвестны всегда разные штуки).

Если все символы есть, параметризуем поверхность (двумя параметрами u,v) F(x,y,y')=0 как для независимых переменных. Запишем то же соотношение и получим диффуру на u,v. Если смогли решить в виде $v=\phi(u,C)$, выражам через один параметр параметрически x,y.

4. Уравнения высшего порядка, методы понижения порядка

4.1. Не присутствуют функция и производные низких порядков

То есть $F(x,y^{(k)},y^{(k+1)},...)$. Тогда делаем замену $z=y^{(k)}$.

4.2. Без символа x

То есть F(y, y', y'', ...) = 0.

Отдельно рассмотрим константные решения. Иначе — область задания разбивается на промежуктки обратимости. В них z(y)=y'(x(y)), возьмём y за переменную, а z — за функцию. Получим уравнение менбшего порядка.

Производные высших порядков легко выражаются через y, z, z', z'',

4.3. Однородное относительно функции и производных

Делаем замену: $z = \frac{y'}{y}$.

4.4. В точных производных

$$F(x,y,y',...,y^{(n)})=\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x}\Phi(x,y,y',...,y^{(n-1)}).$$
 Тогда сводимся к $\Phi(x,y,y',...,y^{(n-1)})=C.$

5. Системы уравнений, теоремы о единственности, существовании и продолжимости

Нормальная система. Можно рассмотреть равносильное интегральное уравнение. Можно построить ломанную Эйлера.

Теорема Пеано: Если $f\in C(G o \mathbb{R}^n)$, то существует решение на отрезке Пеано.

Теорема Пикара: Если она ещё и локально Липшицева по r (равномерно по t), то решение задачи Коши единственно на всём отрезке, на котором существует.

Приближения Пикара, получающиеся в процессе доказательства:

$$\varphi_0(t) = r_0 \tag{3}$$

$$\varphi_k(t) = r_0 + \int_{t_0}^t f(\tau, \varphi_{k-1}(\tau)) \, \mathrm{d}\tau \tag{4}$$

Продолжимость решений: для локально липшицевых существует единственное максимальное решение, являющееся продолжением остальных.

Максимальное решение всегда выходит за любой компакт, содержащийся в области.

Если $G=(a,b)\times \mathbb{R}^n$, а система сравнима с линейной, максимальное решение определено на всём (a,b).

Общие методы решения: их особо нет, может быть, получится сделать удачную замену, чтобы взаимозависимость пропала. Иногда можно свести к уравнению высшего порядка.

Pro tip: если хочется проанализировать нормальное уравнение высшего порядка, можно в голове свести его к системе, но фактически нужно проанализировать непрерывность/липщицевость функции f.

6. Линейные системы и уравнения

$$r' = P(t)r + Q(t) \tag{5}$$

Где P — матричная, а Q — вектор- функция. Обе не обязаны быть линейными по t.

Выделяют виды: однородные/неоднродные, с постоянными/непостоянными коэффициентами.

Решение однородной — линейное пространство (так как подпространство непрерывных функций, замкнутое относительно умножения на

коэффициент и сложения). Размерность — n. Матрица-базис — «фундаментальная матрица системы». Тогда решения системы — для любого вектора коэфициентов C: $\varphi(t) = \Phi(t)C$

Общее решение неоднородной — частное решение + решение однородного уравнения.

Pro tip: Вронскиан (не) ноль однажды — Вронскиан (не) ноль навсегда (если функции — решения). Его можно вычислить через Остроградского-Ливулля как начальное значение умножить на экспоненту интеграла следа матрицы коэффициентов.

7. Решение с постоянными коэффициентами

Если коэффициенты матрицы постоянны, общее решение получается через разложение Жордана: для каждого числа λ и цепочки Жордана будут решения $e^{\lambda t} \cdot h_1$, $e^{\lambda t} \cdot (\frac{t^1}{1!}h_1 + h_2)$,

Фактически, получаем e^{Pt} с точностью до умножения на обратимую матрицу справа.

Другой способ получить фундаментальную матрицу: найти матричную экспоненту от матрицы системы, умноженной на t.

Тут нужно помнить, как потенциировать ячейку Жордана... И как строить башни.

Pro tip для поиска корней (тык). То есть в случае характеристического многочлена рациональные корни — целые и делят свободный член.

Башни строить, если они небольшие, можно уравнениями, начиная с собственных векторов: $Ah_{i+1} = h_i$.

Ультимативный способ — пропалывать корневые пространства, но вряд ли это понадобится.

Главное — не забывать, в каком порядке писать в матрице перехода к Жорданову базису векторы — «в обратном»: слева пишутся верхние этажи башни Жордана, а затем — направо по очереди применение оператора)

Рецепта решения однородного уравнения с непостоянными коэффициентами — не будет...

7.1. Метод неопределённых коэффициентов для ЛСУ

Для поиска частного решения неоднородной системы. Работает только для постоянных коэффициентов.

Если в правой части $p_k(t)e^{\gamma t}$, то решением будет некий тоже некий квази-вектор-многочлен (pen-pineapple-apple-pen...): $e^{t\gamma}q_{k+s}(t)$, где s — максимальный размер клетки Жордана для собственного числа γ (также известен как высота замка, самая длинная Жорданова цепочка) — или ноль, если это не собственное число.

7.2. Метод вариации постоянной для ЛСУ

Коэффициенты не обязаны быть постоянными.

Находим частное решение как линейную комбинацию базиса однородного, но теперь коэффициенты — любые функции, то есть таким образом покрываются все возможные непрерывные кандиадаты на частное решение.

Находим коэффициенты из системы $\Phi C' = q$. И это гарантирует, что полученая штука — частное решение.

Найти C' в явном виде можем так: $C' = \Phi^{-1}q$, потом покоординатно иетегрируем и находим вектор коэффициентов-функций. Считаем линейную комбинацию, получаем частное решение.

Рго tip: если вронскиан хороший, удобно может быть считать обратную матрицу через союзную матрицу: $A^{-1} = \frac{A^{*^T}}{\det A}$. (Не путать с сопряжённой матрицей, которая тоже со звёздочкой).

7.3. Задача Коши

Условие Коши $\varphi(t_0) = r_0$.

Получаем отсюда коэффициенты:

$$C = \Phi^{-1}(t_0)(r_0 - \psi(t_0))$$
, где ψ — частное решение неоднородного.

Если решали через матричную экспоненту — легко обращается и решением будет $e^{A(t-t_0)}r_0$.

8. Линейные уравнения высших порядков

В теории ≈все выводы и формулы получаются через сведение к системам, однако формулы для частного случая — более красивые/приятные.

Базис решения (для постоянных коэффициентов) получается через корни характеристического уравнения, для каждого корня λ кратности m будут решения: $e^{\lambda t}, te^{\lambda t}, ... t^{m-1} e^{\lambda t}$.

Причём, если коэффициенты вещественные, то комплексные корни разбиваются на пары комплексно совряжённых, так что заменяем y, \overline{y} на $\Re y, \Im y$: пару $t^k e^{(a\pm b\mathbf{i})t}$ комплексно сопряжённых можно заменить на вещественную: $t^k e^{at} \cos b\mathbf{t}, t^k e^{at} \sin b\mathbf{t}$.

8.1. Метод неопределённых коэффициентов для ЛУВП

Для нахождения частного решения. Работает только для постоянных коэффициентов.

Если $f(x)=p_k(t)e^{\gamma t}$ (квазимногочлен степени k), ищем частное решение системы в виде $t^mq_k(t)e^{\gamma t}$, где m крстность характеристического числа корня γ (0, если это не корень).

В частности, если справа линейная комбинация $a\cos(\beta t) + b\sin(\beta t)$, ищем тоже линейную комбинацию $A\cos(\beta t) + B\sin(\beta t)$.

Подробнее: тут.

8.2. Метод вариации постоянной

Более обобщённый, но и более сложный.

Ищем линейную комбинацию решений однородной, но коэффициенты теперь — функции (так что, так как они базис при каждом t, так можно любую функцию выразить...).

Но ещё добавляем условие $\alpha'y_1+\beta'y_2=0$. И из того, что решение после дифференцирования, подстановки и сокращения (с учётом того, что y_1,y_2 — решения) получися уравнение: $\alpha'y_1'+\beta'y_2'=f$

Это система относительно α',β' в каждой точке разрешима, так как Вронскиан — как раз определитель её матрицы, а решения — линейно независимы.

Решим через Крамера, а потом проинтегрируем, чтобы получить сами $\alpha,\beta.$

Подробнее — на Вики или тут.

8.3. Метод «божественного озарения» — угадай и подгони

n-1 решений угадываем, а оставшееся — находится, учитывая, что Вронскиан (вычисляющийся по Остроградскому-Ливуллю и записывающийся как определитель — представляем $\frac{W}{y_1^2} = \left(\frac{y_2}{y_1}\right)'$, интегрируем) везде отличен от нуля.

Для ЛУ теорема О-Л такая: $W=W(t_0)e^{\int_{t_0}^t(-p_{n-1}(\tau))\,\mathrm{d}\tau}$. (p_{n-1} — коэффициент перед старшей не-единичной степенью, то есть как раз перед y^{n-1}).

Подробнее — здесь.

8.4. Решение с помощью рядов

Будем искать разложимые в ряд решения в виде ряда. Их легко дифференцировать и умножать на степени x.

Из равенства нулю полученного свёрнутого ряда нулю как функции получаем равенство нулю всех коэффициентов. А из него получаем рекуррентные соотношения на коэффициенты ряда (первые несколько обычно либо нули, либо любые — то есть можно взять их в качестве параметров).

9. Теория устойчивости

//TODO