

Лекция 2.7

**ОБЫКНОВЕННЫЕ  
ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ.**

# Дифференциальные уравнения 1-го порядка.

## Общие понятия. Теорема существования.

### Определение.

**Дифференциальным уравнением** называется уравнение, связывающее независимые переменные, их функции и производные (или дифференциалы) этой функции.

Простейшие дифференциальные уравнения:  $y' = f(x)$  или  $dy = f(x)dx$ .

Решение  $y = \int f(x)dx + C$ .

Более сложные дифференциальные уравнения:  $y' + x^2 y = 0$ ,  $xy' - y = 0$ ,  
 $xy' = y + x$  и т.д.

или  $dy + x^2 y dx = 0$ ,  $xdy - ydx = 0$ ,  $xdy - (y + x)dx = 0$  и т.д.

Если дифференциальное уравнение имеет одну независимую переменную, то оно называется **обыкновенным дифференциальным уравнением**, если же независимых переменных две или более, то такое дифференциальное уравнение называется **дифференциальным уравнением в частных производных**.

Наивысший порядок производных, входящих в уравнение, называется **порядком дифференциального уравнения**

Будем рассматривать уравнения функции одной переменной.

Представление дифференциальных уравнений 1-го порядка

$$F(x, y, y') = 0 \quad (\text{общий вид})$$

$$y' = f(x, y) \quad (\text{нормальная форма})$$

$$M(x, y)dx + N(x, y)dy = 0 \quad (\text{дифференциальная форма})$$

**Определение.** Решением дифференциального уравнения называется функция, которая при подстановке ее вместе с производной в это уравнение, превращает его в тождество.

**Пример 1.**  $y' = y$ . Решение  $y = Ce^x$ ,  
где  $C$  - произвольная постоянная.

**Пример 2.**  $y' = -y$ . Решение  $y = Ce^{-x}$ .

Дифференциальное уравнение 1-го порядка  $y' = f(x, y)$  имеет бесчисленное множество решений, которые обычно определяются формулой  $y = \varphi(x, C)$ , содержащей одну произвольную постоянную.

## Определения

Такое множество решений, зависящее от произвольной постоянной называют **общим решением дифференциального уравнения**.

Придавая  $C$  определенные (допустимые) значения, **получим частное решение дифференциального уравнения**.

При решении конкретных задач нас будет интересовать *частное решение, определяемое начальными условиями*. Обычно начальные условия задаются в виде

$$y(x_0) = y_0 \text{ или } y|_{x_0} = y_0.$$

Задача отыскания частного решения по начальному условию называется **задачей Коши**.



A. Cauchy.

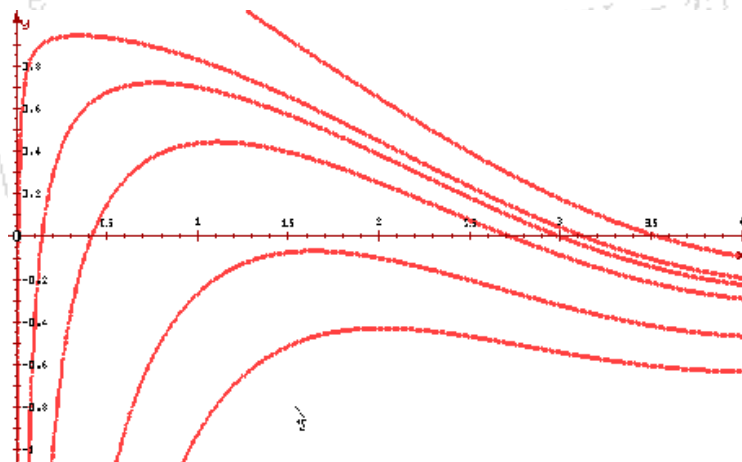
B<sup>on</sup> Augustin Cauchy

**Огюстен Луи Коши́** (фр. *Augustin Louis Cauchy*; 1789—1857,) — великий французский математик, член Парижской академии наук, Лондонского королевского общества, Петербургской академии наук и других академий. Разработал фундамент математического анализа, внёс огромный вклад в анализ, алгебру, математическую физику и многие другие области математики. Его имя внесено в список величайших учёных Франции, помещённый на первом этаже Эйфелевой башни.



График частного решения дифференциального уравнения называется **интегральной кривой**.

Общее решение – семейство интегральных кривых.



Чтобы отыскать частное решение, нужно в общее решение  $y = \varphi(x, C)$  подставить  $x_0$ ,  $y_0$  и разрешить уравнение относительно  $C$ .

Рассмотрим интегральные кривые дифференциального уравнения 1 порядка  $y' = f(x, y)$ . В любой точке плоскости OXY правая часть дифференциального уравнения известна, ее можно вычислить. Поэтому в любой точке плоскости известна и левая часть. Левая часть, исходя из геометрического смысла производной, задает тангенс угла наклона касательной к интегральной кривой.

Следовательно, в любой точке плоскости можно определить угол наклона (к оси OX) касательной к интегральной кривой, проходящей через эту точку, т.е. определить *направление вектора касательной к интегральной кривой*.

Поэтому **геометрический смысл дифференциального уравнения первого порядка** состоит в том, что оно задает в области определения  $G(x, y)$  функции  $f(x, y)$  векторное поле **направлений векторов касательных к интегральным кривым**. Если интерпретировать дифференциальное уравнение механически, как скорость  $f(x, y)$  движения точки по траектории – интегральной кривой, то дифференциальное уравнение задает *поле скоростей*.

**Изоклинами** называются кривые в плоскости  $OXY$ , в каждой точке которой угол  $\varphi$  наклона к оси  $OX$  касательной к интегральной кривой один и тот же ( $\operatorname{tg} \varphi = k$ ). Уравнение изоклины:  $f(x, y) = k$ .

Строя изоклины как можно чаще, можно достаточно точно построить интегральные кривые, нанося на каждой изоклине соответствующее ей направление вектора касательной к интегральной кривой..

**Пример.**  $y' = -\frac{x}{y}$

Уравнение изоклины  $-\frac{x}{y} = k$

$k$	$\varphi$	Уравнение изоклины
0	0	$x=0$ (ось OY)
1	$\frac{\pi}{4}$	$y = -x$
-1	$-\frac{\pi}{4}$	$y = x$
$\infty$	$\frac{\pi}{2}$	$y = 0$ (ось OX)

Можно предположить, что уравнение интегральной кривой  $x^2 + y^2 = R^2$  (это легко проверить:)  $2xdx + 2ydy = 0$ ,  $y' = \frac{dy}{dx} = -\frac{x}{y}$ .

Таким образом, интегральные кривые – окружности с центром в начале координат.

## Теорема Коши о существовании и единственности решения

Пусть дано дифференциальное уравнение  $y' = f(x, y)$  и начальное условие  $y|_{x_0} = y_0$ .

Если функция  $f(x, y)$  и ее частная производная  $\frac{\partial f}{\partial y}$  непрерывны в открытой области, содержащей точку  $P(x_0, y_0)$ , то в достаточно малом интервале  $(x_0 - h, x_0 + h)$  это уравнение имеет единственное решение  $y = y(x)$ , удовлетворяющее заданному начальному условию ( $y(x_0) = y_0$ ).

Без доказательства.

Существуют более общие формулировки теоремы существования и единственности

### Теорема существования решения задачи Коши.

Пусть функция  $f(x,y)$  непрерывна в области  $(x,y) \in G$ , тогда существует хотя бы одно решение, удовлетворяющее любым заданным начальным условиям  $(x_0, y_0) \in G$  или существует хотя бы одна интегральная кривая, проходящая через точку  $(x_0, y_0) \in G$ .

## Теорема существования и единственности решения задачи Коши.

Пусть функция  $f(x,y)$  непрерывна в области  $(x,y) \in G$  и удовлетворяет в этой области одному из трех условий:

**A:** функция  $f(x,y)$  удовлетворяет условию Липшица по  $y$ :

$$|f(x,y_1) - f(x,y_2)| \leq L|y_1 - y_2|,$$

**B:** существует и ограничена частная производная  $\frac{\partial f(x,y)}{\partial y}$ ,

**D:** существует и непрерывна частная производная  $\frac{\partial f(x,y)}{\partial y}$ .

Заметим, что из условия D следует условие B., а из условия B следует условие A. Поэтому класс функций, удовлетворяющих условию A, шире, чем класс функций, удовлетворяющих условию B, а класс функций, удовлетворяющих условию B, шире, чем класс функций, удовлетворяющих условию C. Условие A проверить трудно, а условие B или условие D проверить гораздо легче.



$$\int_a^b f(t) dt = f(b) - f(a)$$

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{df}{dx} = \frac{df}{dt} \frac{dt}{du} \frac{du}{dx}$$

$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{z^2}{2}}$$

$$x^n + y^n = z^n$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n} dS = \iiint \nabla \vec{F} dV$$

$$(a+b)^n = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} a^{n-k} b^k$$

$$\int |fg| \leq \|f\| \|g\|$$

Если в какой-либо точке  $(x,y) \in G$  решение дифференциального уравнения не существует (через точку не проходит интегральная кривая), то в ней разрывна функция  $f(x,y)$ .

Если через какую-либо точку проходят две или более интегральных кривых, то функция  $f(x,y)$  непрерывна в этой точке, но ни одно из условий А, В, D не выполнено в ней.

$$\frac{a}{1-r}$$

$$= \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$

$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{z^2}{2}}$$

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{\partial f}{\partial x} = \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$

$$x^n + y^n = z^n$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n} dS = \iiint \nabla \vec{F} dV$$

$$\sum_{k=0}^n \binom{n}{k} a^{n-k} b^k$$

**Пример.**

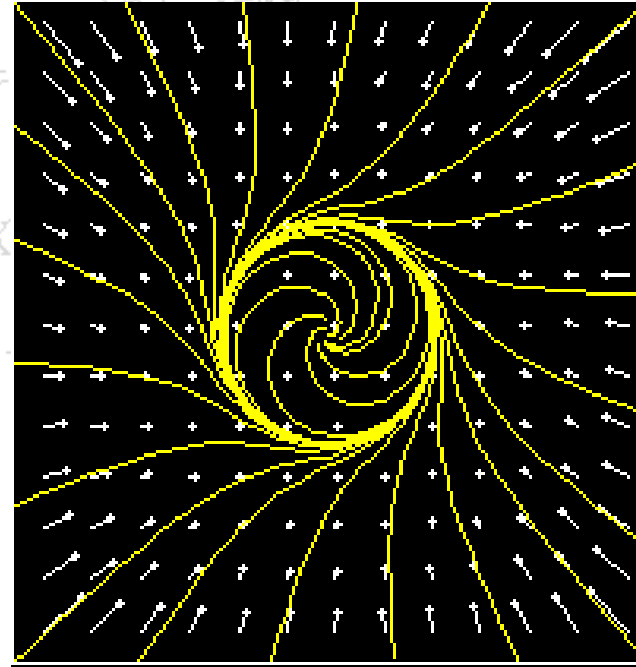
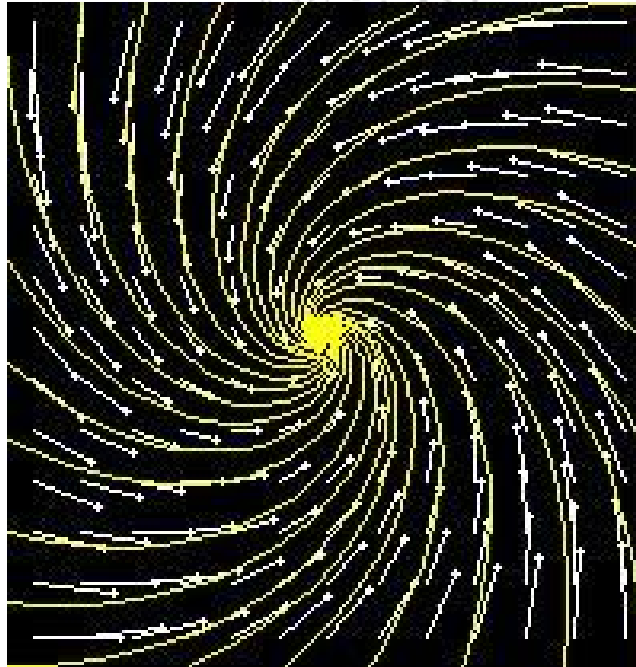
Найти общее и частное решение уравнения  $y' = y$ .

Очевидно, что общее решение будет  $y = Ce^x$ . Так как правая часть непрерывна и удовлетворяет условию D, то через любую точку конечной плоскости OXY проходит единственная интегральная кривая.

Для заданных начальных условий  $(x_0, y_0) \in G$  существует константа  $C_0 = y_0 e^{-x_0}$ , такая что  $y_0 = C_0 e^{x_0} = (y_0 e^{-x_0}) e^{x_0}$ .

## Отыскание решений дифференциального уравнения первого порядка

### Метод изоклин



Метод изоклин (изоклины — линии, на которых  $f(x,y) = \text{const}$ ):  
 $y'(x_0) = f(x_0, y_0)$ , то есть функция  $f$  позволяет определить значения производной во всех точках плоскости. Таким образом, можно задать на плоскости поле направлений касательных и решать задачу Коши графически.

## Метод ломаных Эйлера

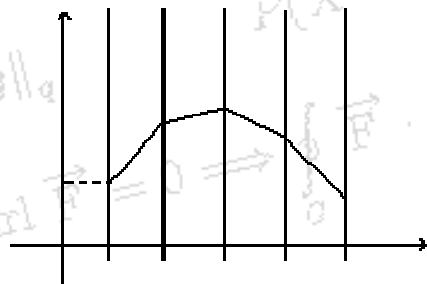


Леона́рд Э́йлер (1707,—1783,) — швейцарский, немецкий и российский математик, внёсший значительный вклад в развитие математики, а также механики, физики, астрономии и ряда прикладных наук.

Эйлер — автор более чем 800 работ по математическому анализу, дифференциальной геометрии, теории чисел, приближённым вычислениям, небесной механике, математической физике, оптике, баллистике, кораблестроению, теории музыки и др. Почти полжизни провёл в России, где внёс существенный вклад в становление российской науки

$$y' = f(x, y)$$

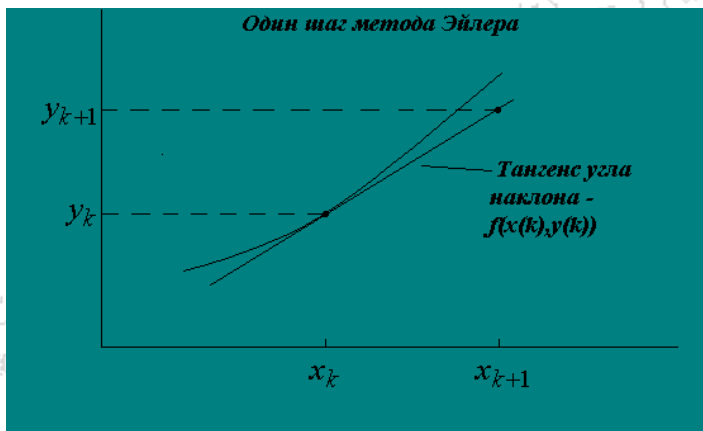
Если взять последовательность точек и заменить на получившихся отрезках интегральную кривую на отрезки касательных к ней, то получим ломаную линию



$$y_1 = y_0 + f(x_0, y_0)(x_1 - x_0).$$

$$y_2 = y_1 + f(x_1, y_1)(x_2 - x_1).$$

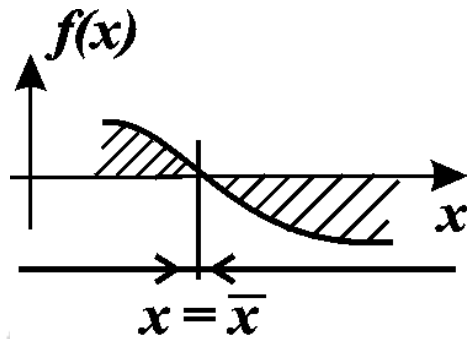
$$y_n = y_{n-1} + f(x_{n-1}, y_{n-1})(x_n - x_{n-1}).$$



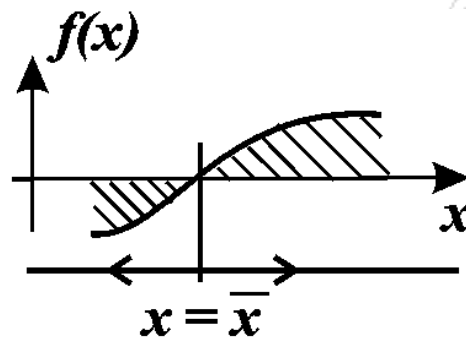
**Ломаная Эйлера.**

## Устойчивость стационарного состояния

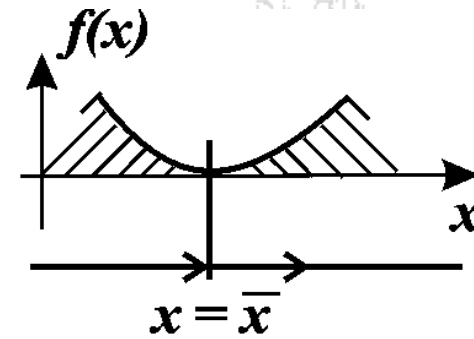
В случае одного уравнения вопрос об устойчивости состояния равновесия нетрудно решить, рассматривая график функции  $f(x)$ . По определению в стационарной точке правая часть уравнения - функция  $f(x)$  обращается в нуль. Здесь возможны три случая.



**a**



**b**



**c**

**Пример 1.** Дифференциальное уравнение  $y' = 2x$ .

Общее решение  $y = x^2 + C$ .

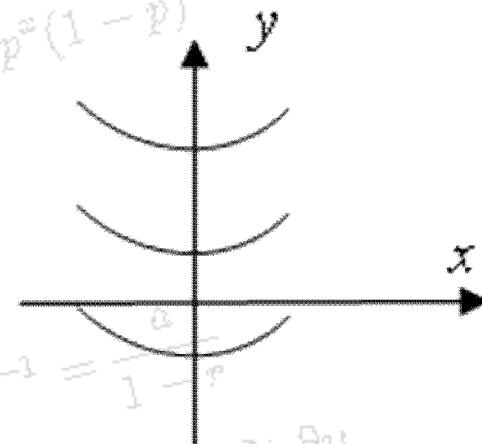
Начальное условие  $y|_{x=1} = 2$ .

Подставим начальное условие в общее решение дифференциального уравнения.

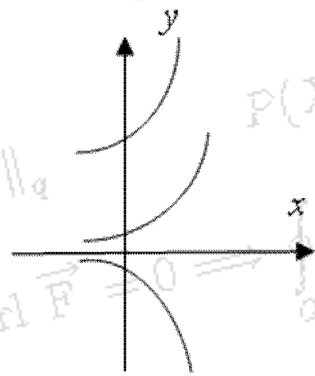
Получим алгебраическое уравнение для определения произвольной постоянной  $C$ :  $2 = 1 + C$ .

Следовательно  $C = 1$ .

Частным решением дифференциального уравнения, удовлетворяющим начальным условиям будет  $y = x^2 + 1$ .



**Пример 2.** Дифференциальное уравнение  $y' = y$ . Общее решение  $y = Ce^x$ .



Начальное условие  $y|_{x=0} = 2$ .

Подставим начальное условие в общее решение дифференциального уравнения.

Получим  $2 = C$ .

Частным решением дифференциального уравнения, удовлетворяющим начальным условиям будет  $y = 2e^x$ .



**Пример 3.** Дифференциальное уравнение  $y' = \frac{y+x}{x}$ ,  $x > 0$ .

Общее решение  $y = x \ln x + Cx$ .

Начальное условие  $y|_{x=1} = 0$ .

Подставим начальное условие в общее решение дифференциального уравнения.

Получим  $C = 0$ .

Частным решением дифференциального уравнения, удовлетворяющим начальным условиям будет  $y = x \ln x$ .

Общее решение дифференциального уравнения не обязательно должно быть получено в явном виде. Неявное выражение

$$F(x, y, C) = 0$$

также определяет решение дифференциального уравнения.

Если решение дифференциального уравнения задано в неявном виде

$$F(x, y, C) = 0$$

то его называют **общим интегралом** дифференциального уравнения. Придавая константе  $C$  конкретные значения будем получать **частные интегралы**

**Интегралом** дифференциального уравнения называется любое уравнение, не содержащее производных, для которого данное дифференциальное уравнение является следствием.

Точка  $(x, y)$  называется *не особой точкой* дифференциального уравнения первого порядка  $y' = f(x, y)$ , если существует ее окрестность, что через каждую точку этой окрестности проходит единственная интегральная кривая.

Все прочие точки называются *особыми точками* дифференциального уравнения первого порядка  $y' = f(x, y)$ .

**Особым решением** дифференциального уравнения называется решение, все точки  $(x, y)$  которого – особые, то есть во всех точках которого условие единственности Коши не выполняется, т.е. в окрестности некоторой точки  $(x, y)$  существует не менее двух интегральных кривых.

Особые решения не зависят от постоянной  $C$ .

Особые решения нельзя получить из общего решения ни при каких значениях постоянной  $C$ . Если построить семейство интегральных кривых дифференциального уравнения, то особое решение будет изображаться линией, которая в каждой своей точке касается по крайней мере одной интегральной кривой.

Отметим, что не каждое дифференциальное уравнение имеет особые решения

**Пример.**  $y' = 3y^{\frac{2}{3}}$

Решая это уравнение, получим общее решение  $y = (x - C)^3$  и решение, не принадлежащее этому семейству – тривиальное решение  $y \equiv 0$ .

Каждая точка оси  $Ox$  – особая, так как через нее проходят как тривиальное решение, так и частное решение из семейства  $y = (x - C)^3$ .  
 $y \equiv 0$  – особое решение.

**Пример.**  $y' = \sqrt{y}$

Заметим, что  $y' = \sqrt{y} \geq 0$ . Общее решение  $y = \frac{1}{4}(x - C)^2, x \geq C$  (иначе  $y' < 0$ ).  
Кроме того,  $y \equiv 0$  – тоже решение.  $y \equiv 0$  – особое решение.

Заметим, что на особом решении не выполняются условия теоремы Коши, гарантирующие единственность. В самом деле, в том и другом примерах  $\frac{\partial f(x, y)}{\partial y}$  терпят разрыв при  $y \equiv 0$ .

Если задачу об отыскании всех решений дифференциального уравнения удастся свести к алгебраическим операциям и к вычислению конечного числа интегралов и производных от известных функций, то уравнение называется **интегрируемым в квадратурах**. Класс таких уравнений относительно узок.

Для решения уравнений, которые не интегрируются в квадратурах, применяются приближенные или численные методы.

## Дифференциальные уравнения с разделяющимися переменными.

Рассмотрим дифференциальное уравнение  $f(y)dy = g(x)dx$ .

Проинтегрировав, получим

$$\int f(y)dy = \int g(x)dx + C. \text{ Если } y|_{x=x_0} = y_0, \text{ то } \int_{y_0}^y f(y)dy = \int_{x_0}^x g(x)dx.$$

**Пример:**  $3y^2dy = 2xdx. y^3 = x^2 + C, y = \sqrt[3]{x^2 + C}.$

**Определение.** Дифференциальные уравнения, **в которых переменные можно разделить** посредством умножения или деления обеих частей уравнения на одно и то же выражение, называются дифференциальными уравнениями с разделяющимися переменными.

$$\frac{dy}{dx} = \frac{f(x)}{g(y)}, \quad \int g(y) dy = \int f(x) dx + C.$$

$$P(x)Q(y)dy + M(x)N(y)dx = 0, \quad \int \frac{Q(y)}{N(y)} dy + \int \frac{M(x)}{P(x)} dx = C.$$

**Внимание!** Может произойти потеря решения.

$$g(y)=0; \quad N(y)=0; \quad P(x)=0$$



**Пример.**  $y' = y$ ,  $\frac{dy}{y} = dx$ . Заметим, что  $y \equiv 0$  - решение, это так называемое тривиальное решение. Только, проанализировав, является ли  $y \equiv 0$  решением или нет, мы имеем право, разделив обе части на  $y$ , двигаться дальше. Иначе тривиальное решение будет потеряно.

$$\ln|y| = x + C_1.$$

Здесь нельзя потерять модуль, иначе потеряем решения при  $y < 0$ .

$$|y| = e^{C_1} e^x.$$

Обозначим  $C_2 = e^{C_1} > 0$  и раскроем модуль:

$$y = \pm C_2 e^x.$$

Заменим  $C = \pm C_2$  и разрешим  $C$  быть равной нулю, т.к. тривиальное решение есть. Окончательно,

$$y = Ce^x, \text{ где } C \text{ — произвольная действительная постоянная.}$$

Обычно все эти «подводные камни» опускают (достаточно сказать о них один раз) и сразу выписывают решение уравнения  $\frac{dy}{dx} = Ce^x, \forall C$ .

### Пример.

Рассмотрим дифференциальное уравнение

$$x(y+1)dx - (x^2+1)ydy = 0.$$

Разделим переменные  $\frac{x}{x^2+1}dx - \frac{y}{y+1}dy = 0 \rightarrow$

$$\frac{1}{2} \ln(x^2+1) - \int \left(1 - \frac{1}{y+1}\right) dy = \ln C \rightarrow$$

$$\frac{1}{2} \ln(x^2+1) - y + \ln|y+1| = \ln C \rightarrow \frac{Ce^y}{y+1} = \sqrt{x^2+1}.$$

Потеряли особое решение  $y = -1$ .

**Пример.**

Решить уравнение  $y' + \sin(x + y) = \sin(x - y)$

Решение

$$y' + \sin(x + y) - \sin(x - y) = 0$$

$$y' - 2 \sin \frac{x - y - x - y}{2} \cos \frac{x - y + x + y}{2} = 0$$

$$y' - 2 \sin(-y) \cos x = 0$$

$$y' + 2 \sin y \cos x = 0$$

$$\frac{dy}{\sin y} = -2 \cos x dx; \quad \int \frac{dy}{\sin y} = -2 \int \cos x dx;$$

**Пример.** Найти кривую, проходящую через точку  $\left(1, \frac{1}{3}\right)$ , если угловой коэффициент касательной к кривой в три раза больше углового коэффициента радиус-вектора в точке касания.

$y' = 3 \frac{y}{x}$ ,  $\frac{dy}{y} = 3 \frac{dx}{x}$ ,  $y \neq 0$  - решение,  $y = Cx^3$ . Подставляя начальные условия, получим  $\frac{1}{3} = C$ ,  $y = \frac{1}{3}x^3$ .

## Физические задачи, приводящие к дифференциальным уравнениям.

**Нет общего метода составления дифференциальных уравнений.**

Каждая задача требует своего подхода и знания законов физики.

**1) Радиоактивный распад.** Экспериментально установлено, что скорость распада пропорциональна количеству не распавшегося вещества.

В момент  $t_0$   $M = M_0$ .  $\frac{dM}{dt} = -kM$ , ( $k > 0$ ).

$$\frac{dM}{M} = -k dt, \ln M = -kt + \ln C, M = Ce^{-kt}, M|_{t=0} = M_0, C = M_0, M = M_0 e^{-kt}.$$

Период полураспада  $T$ .  $\frac{M_0}{2} = M_0 e^{-kT} \rightarrow e^{kT} = 2 \rightarrow T = \frac{\ln 2}{k}$ .  $k$  - определяется экспериментально.

**Пример.** Формула Циолковского.

Ракета вместе с топливом, массой  $m(t)$ , движется прямолинейно, без учета гравитации. Скорость истечения топлива  $v_0$ , в начальный момент времени  $t_0$  ракета неподвижна и имеет вместе с топливом массу  $M$ . Вывести формулы для скорости ракеты  $v(t)$ .

Выделим элемент массы  $dm$ . По закону сохранения количества движения

$$d(mv) = (v - V_0)dm, \quad m dv + v dm = v dm - V_0 dm, \quad dv = -V_0 \frac{dm}{m}, \quad v = -V_0 \ln m + C$$

Подставляя  $v(t_0) = 0$ , получим  $C = V_0 \ln M$ . Отсюда

$$v = V_0 \ln \frac{M}{m} - \text{формула Циолковского.}$$

**2) Охлаждение тела.** Скорость охлаждения тела пропорциональна разности между температурой тела и температурой окружающей среды  $T_c$ .  $T|_{t_0} = T_0$ .

$$\frac{dT}{dt} = -k(T - T_c), \quad (k > 0).$$

$$\frac{dT}{T - T_0} = -k dt, \quad \ln(T - T_c) = -kt + \ln C, \quad (T > T_c).$$

$$T = T_c + C e^{-kt}, \quad T|_{t=0} = T_0, \quad T_0 = T_c + C, \quad C = T_0 - T_c.$$

$$\text{Окончательно } T = T_c + (T_0 - T_c) e^{-kt}.$$

Однако в сложных многопараметрических системах уравнение релаксации в общем случае не работает. В таких системах процессы релаксации становятся неэкспоненциальными. А уравнение релаксации принимает вид уравнения в дробных производных

$$\frac{d^{\nu} \rho(t)}{dt^{\nu}} + \lambda \rho(t) = 0 \quad (\nu < 1)$$

(уравнение сверхмедленной релаксации).

$$\frac{d^{\nu} u(t)}{dt^{\nu}} = \frac{d}{dt} \left[ \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^t \frac{u(\tau)}{(t-\tau)^{\alpha}} d\tau \right]$$



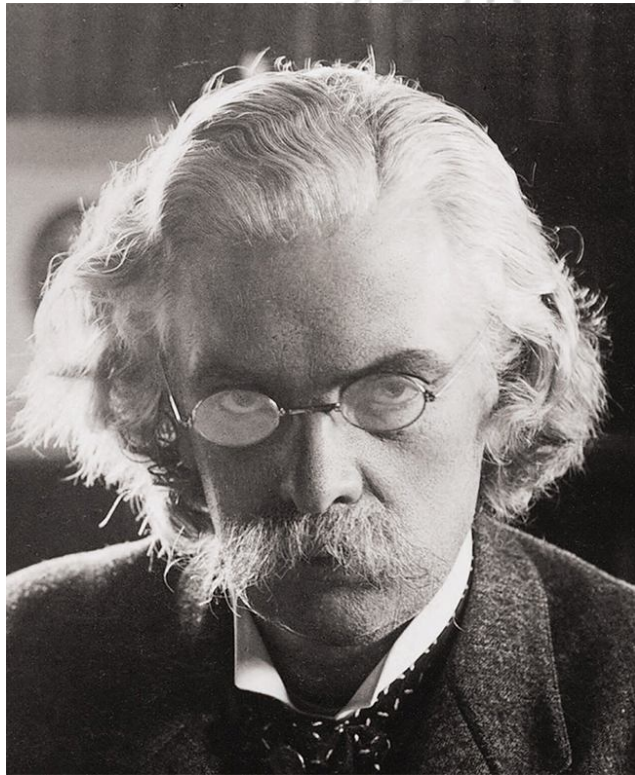
Уравнение сверхмедленной релаксации имеет точное решение, выражающееся функциями Миттаг-Леффлера

$$e_\nu(t) = \sum_{n=0}^{\infty} (-1)^n \frac{(\lambda t^\nu)^n}{\Gamma(\nu n + 1)}, \quad t > 0, 0 < \nu \leq 1.$$

Одно из асимптотических выражений для этой функции имеет вид

$$e_\nu(t) \sim \exp\left[-\frac{\lambda t^\nu}{\Gamma(1+\nu)}\right]$$

(экспоненциальный закон Уильямса-Уотса), позволяющий оценить порядок убывания решения



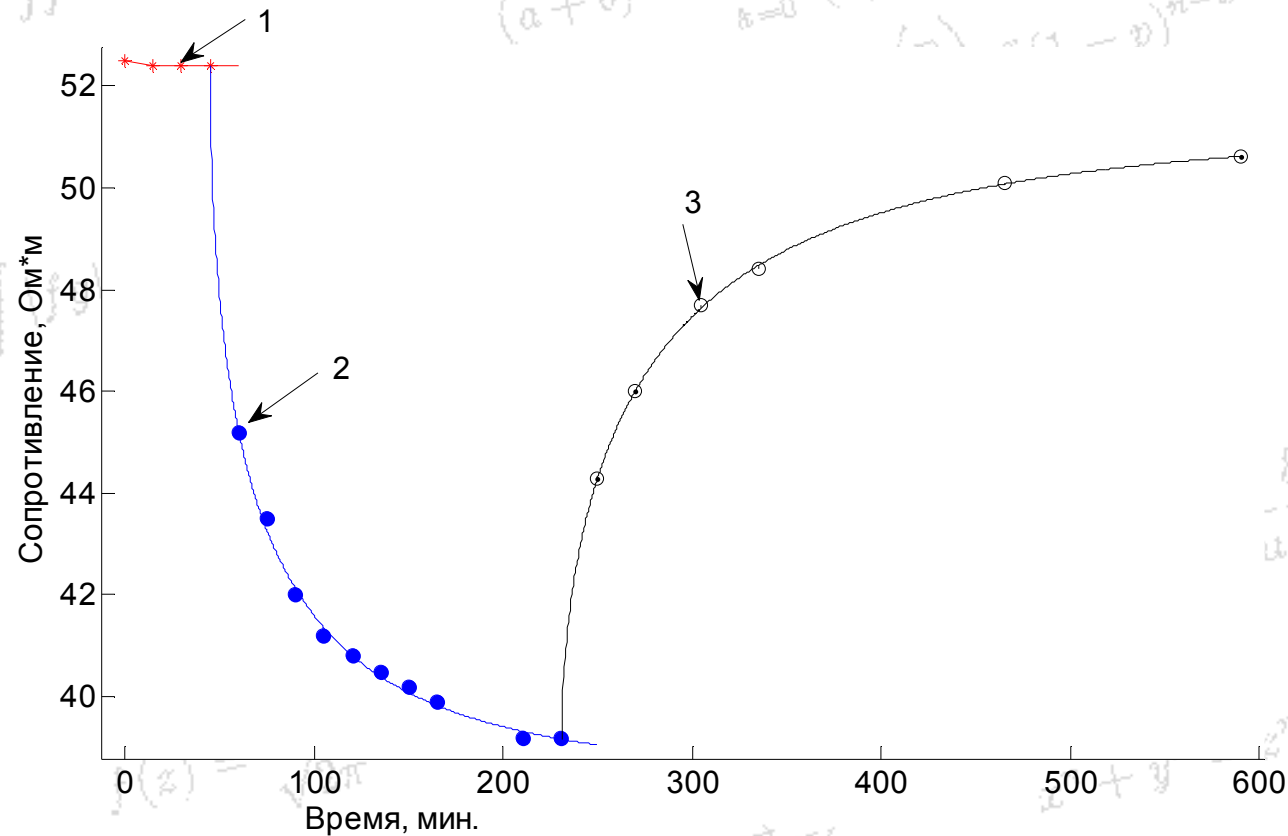
Магнус Густав Миттаг-Леффлер — шведский математик. Профессор университетов в Гельсингфорсе и Стокгольме. Работы относятся к теории аналитических функций. В 1882 году основал один из крупнейших математических журналов — Acta mathematica.

**Родился:** 16 марта 1846

г., **Стокгольм, Швеция**

**Умер:** 7 июля 1927 г.

Действительно, реально наблюдаемые в эксперименте изменения сопротивления описываются функциями Миттаг-Лефлера



1-сопротивление до начала упругого воздействия, 2- в процессе упругого воздействия, 3 – после воздействия