

Лекция 2.14

ОБЫКНОВЕННЫЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ(8).

СИСТЕМЫ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫХ УРАВНЕНИЙ.

Общие определения.

Нормальные системы дифференциальных уравнений.

Существуют процессы, где одной функции недостаточно для описания процесса.

Далее t - независимая переменная; $x_1(t), \dots, x_n(t)$ (или $x(t), y(t), z(t)$ если функций не больше трех) - неизвестные функции.

Определение. Системой дифференциальных уравнений называют совокупность уравнений, в каждое из которых входят независимые переменные, искомые функции и их производные.

Пример 1.
$$\begin{cases} x' = 2x + y + t + 1, \\ y' = 3x - 4y + 6t. \end{cases}$$

Пример 2.
$$\begin{cases} tx_1'' + 3x_2' - 2x_1x_3 = 0, \\ 2x_2'' + x_3'' - 2tx_1 = 0, \\ x_3' + 2x_1 + tx_2 = 0. \end{cases}$$

Определение. Решением системы дифференциальных уравнений называют совокупность функций $x_1 = x_1(t), \dots, x_n = x_n(t)$, которая при подстановке в уравнения превращает их в тождества.

Определение. Система дифференциальных уравнений первого порядка, разрешенных относительно производных от неизвестных функций называется **нормальной системой дифференциальных уравнений**.

Другими словами **нормальная система - это система уравнений вида**

$$\begin{cases} x_1' = f_1(t, x_1, \dots, x_n), \\ \dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots\dots \\ x_n' = f_n(t, x_1, \dots, x_n). \end{cases}$$

Многие системы дифференциальных уравнений можно привести к нормальной системе.

Пример

$$\begin{cases} x' + 2y' - x = 0, \\ x' - 3y' + y = t. \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} x' = \frac{1}{5}(3x - 2y + 2t), \\ y' = \frac{1}{5}(x + y - t). \end{cases}$$

Некоторые системы дифференциальных уравнений нельзя привести к нормальной системе.

Пример.

$$\begin{cases} x' + y' - tx = 0, \\ x' + y' + y = 0. \end{cases}$$

Система дифференциальных уравнений, содержащая производные высших порядков, может быть приведена к нормальной системе.

Пример.
$$\begin{cases} x_1'' + tx_2 = 0, \\ x_2'' + 2x_1' - x_2 = 0. \end{cases}$$

Введем дополнительные функции
$$\begin{cases} x_1' = x_3, \\ x_2' = x_4. \end{cases}$$

Тогда

$$\begin{cases} x_1' = x_3, \\ x_2' = x_4, \\ x_3' = -tx_2, \\ x_4' = x_2 - 2x_3. \end{cases}$$

В частности, одно дифференциальное уравнение n - го порядка может быть сведено к нормальной системе дифференциальных уравнений.

Пример.

$$x''' = f(t, x, x', x''). \quad y = x', \quad z = y' = x''. \quad \begin{cases} x' = y, \\ y' = z, \\ z' = f(t, x, y, z). \end{cases}$$

Метод исключения (метод редукции)

Нормальная система дифференциальных уравнений, **как правило**, может быть заменена одним дифференциальным уравнением, порядок которого равен числу уравнений системы.

Для решения системы

$$\begin{cases} x' = f(t, x, y) \\ y' = g(t, x, y) \end{cases}$$

продифференцируем первое уравнение по x . Тогда

$$x'' = f'_t + f'_x \cdot x' + f'_y \cdot y' = f'_t + f'_x \cdot x' + f'_y \cdot g(t, x, y);$$

Если выполняются условия теоремы о неявной функции, то можно найти $y = \varphi(x, x', y)$ и, подставив в первое уравнение системы, получить дифференциальное уравнение второго порядка относительно x . Очевидно, тот же способ можно применять и для случая большего числа уравнений, что, однако, приведёт к уравнению высокого порядка по x .

Теорема о неявной функции

Если функция $F : \mathbb{R} \times \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{R}$

- дифференцируема в некоторой окрестности $I = I_x \times I_y$ точки (x_0, y_0)
- $F(x_0, y_0) = 0$ и $F'_y(x_0, y_0) \neq 0$

то существует такая непрерывная функция $f : I_x \rightarrow I_y$,
что для любой точки $(x, y) \in I$

$$F(x, y) = 0 \Leftrightarrow y = f(x)$$

Более того, в этом случае, производная функции f может быть
вычислена по формуле

$$f'(x) = -\frac{F'_x(x, f(x))}{F'_y(x, f(x))}$$

Пример

$$\begin{cases} x' = y, \\ y' = z, \\ z' = x - y + z. \end{cases} \quad x'' = y' = z, \quad x''' = z' = x - y + z, \Rightarrow x''' = x - x' + x''.$$

Отсюда сразу вытекает один из способов решения систем

$$x''' = x - x' + x''.$$

$$r^3 - r^2 + r - 1 = (r^2 + 1)(r - 1) = 0.$$

$$r_{1,2} = \pm i, \alpha = 0, \beta = 1, s = 1.$$

$$r_3 = 1, \alpha = 1, \beta = 0, s = 1.$$

$$x = C_1 e^t + C_2 \cos t + C_3 \sin t.$$

$$y = C_1 e^t - C_2 \sin t + C_3 \cos t, \quad z = C_1 e^t - C_2 \cos t - C_3 \sin t.$$

Однако имеют место случаи, когда система дифференциальных уравнений **не может быть сведена** к одному дифференциальному уравнению.

Пример
$$\begin{cases} x' = x, \\ y' = z, \\ z' = y. \end{cases}$$

Первое уравнение не зависит от остальных. $x' = x$, $y'' = z' = y$.

$$y = C_1 e^t + C_2 e^{-t}, \quad z = y' = C_1 e^t - C_2 e^{-t}, \quad x = C_3 e^t.$$

Теорема.

Общее решение нормальной системы дифференциальных

уравнений $\begin{cases} x'_1 = f_1(t, x_1, \dots, x_n), \\ \dots \\ x'_n = f_n(t, x_1, \dots, x_n) \end{cases}$ имеет вид $\begin{cases} x_1 = \varphi_1(t, C_1, \dots, C_n), \\ \dots \\ x_n = \varphi_n(t, C_1, \dots, C_n), \end{cases}$

где C_1, \dots, C_n - произвольные постоянные.

Задание начальных условий $x_1|_{t=t_0} = x_{10}, \dots, x_n|_{t=t_0} = x_{n0}$ дает частное решение системы дифференциальных уравнений

$$\begin{cases} \varphi_1(t_0, C_1, \dots, C_n) = x_{10}, \\ \dots \\ \varphi_n(t_0, C_1, \dots, C_n) = x_{n0}. \end{cases}$$

Теорема.

Если правые части нормальной системы дифференциальных уравнений непрерывны вместе со своими частными производными в окрестности значений $t_0, x_{10}, x_{20}, \dots, x_{n0}$, то в достаточно малом интервале $[t_0 - h, t_0 + h]$ существует единственная система функций $x_1(t), \dots, x_n(t)$, являющаяся решением системы и удовлетворяющая начальным условиям.

Определение. Пространство (x_1, \dots, x_n) называется *фазовым пространством* системы дифференциальных уравнений. Кривые, заданные на фазовом пространстве решениями $\mathbf{x}(t)$, называются *фазовыми траекториями* системы.

Состоянию $\mathbf{x}(t)$ в некоторый момент t в фазовом пространстве соответствует точка с координатами $x_1(t)$, $x_2(t)$, $x_3(t)$ – *изображающая точка* (она изображает мгновенное состояние). В процессе эволюции изображающая точка с течением времени, смещается вдоль некоторой линии – *фазовой траектории*. Совокупность характерных фазовых траекторий называют *фазовым портретом* системы. При определенном навыке по фазовому портрету можно многое сказать о возможных движениях системы.

Теорема

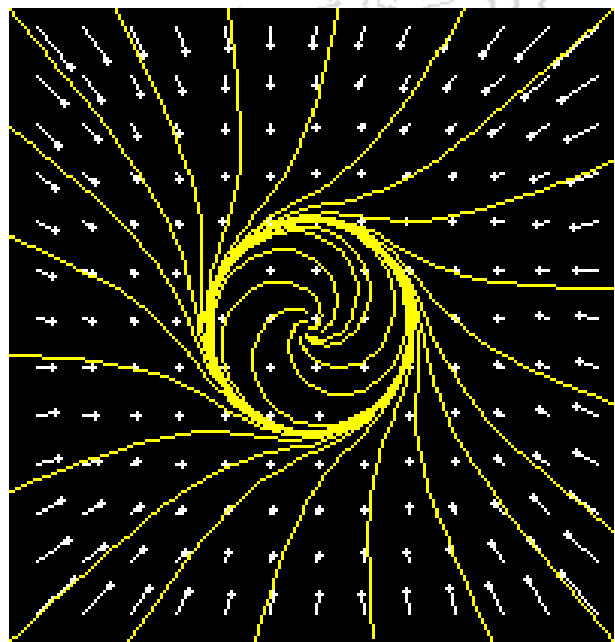
В условиях теоремы единственности фазовые траектории системы дифференциальных уравнений первого порядка не пересекаются.

Доказательство

Пусть x_0 — точка пересечения фазовых траекторий, соответствующих решениям x_1, x_2 . Тогда $x_1(x_0) = x_2(x_0)$ то есть двум различным решениям соответствует одно начальное условие, что невозможно согласно теореме единственности. Таким образом, фазовые траектории не пересекаются. ■

В типичной фазовой траектории можно выделить начальный участок (*переходный процесс*) и более поздний этап движений, которые отличаются большей степенью повторяемости – *установившиеся движения*.

Установившимся движениям, которые менее разнообразны, чем переходные процессы, в фазовом пространстве соответствуют объекты, названные *аттракторами* – от английского «attract» – притягивать, привлекать.



Примеры простейших аттракторов

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

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

$$e^{i\pi} =$$

$$\iiint \nabla \vec{F} dV$$

$$(a+b)^n =$$

$$P(X)$$

$$= 0 \Rightarrow$$

$$-f(a)$$

$$\int |f| \leq ||f||$$

$$f(z)$$

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

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

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

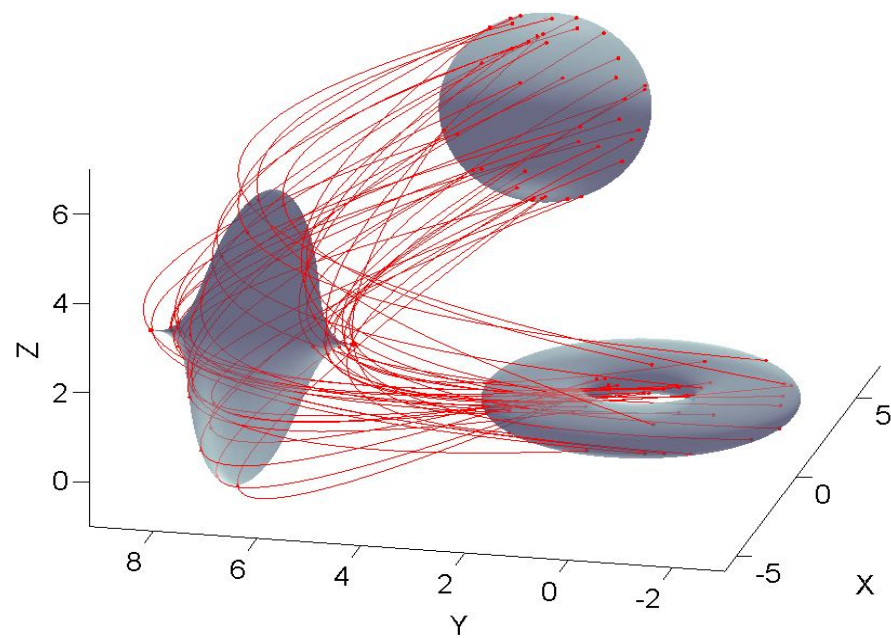
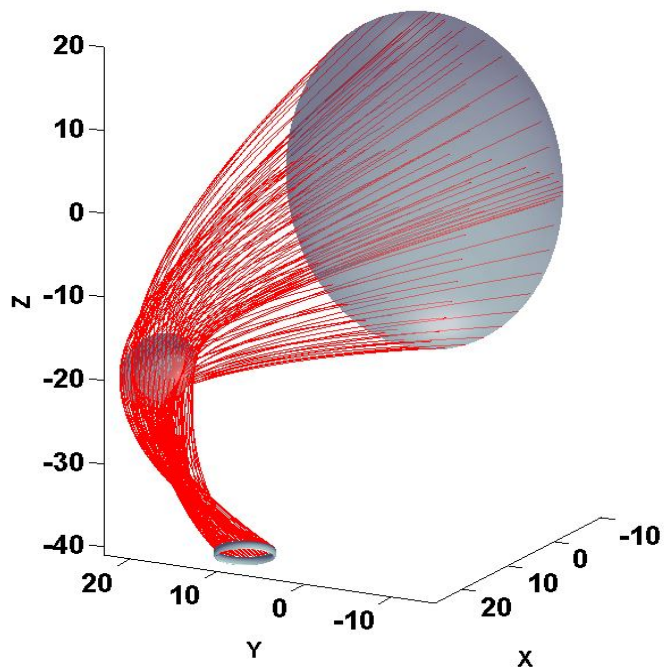
$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

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

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

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

Аттракторы могут существовать в пространстве состояний только диссипативных динамических систем. Так называют системы, обладающие свойством сжатия фазового объема,



Во фрактальной среде динамический хаос, то есть непериодическое движение в детерминированных системах, приводит к специальному виду аттрактора, который называется *странным аттрактором*.

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

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

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

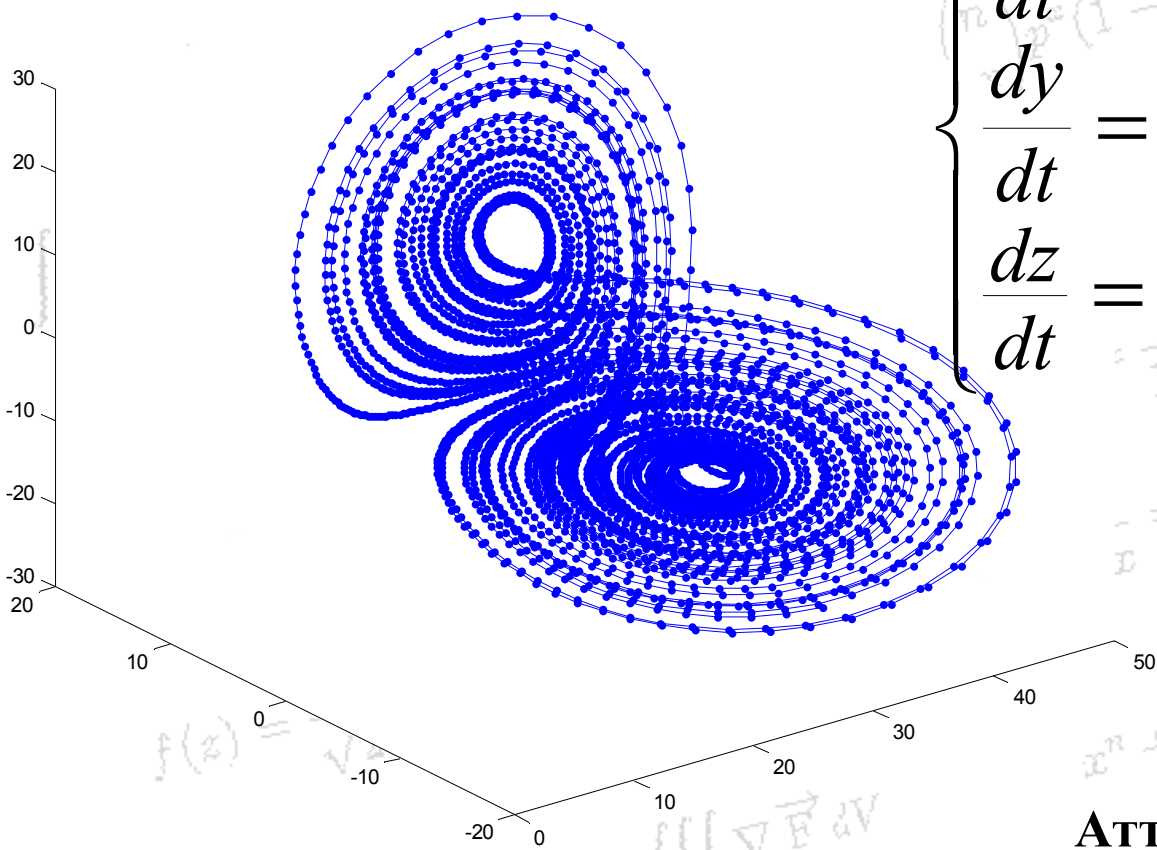
$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

$$e^{i\pi}$$

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

$$= \sum_{k=0}^n \binom{n}{k}$$

$$\left\{ \begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \sigma(y - x), \\ \frac{dy}{dt} &= rx - y - xz, \\ \frac{dz}{dt} &= yx - bz, \end{aligned} \right.$$



Аттрактор Лоренца

$$\frac{a}{1-r} = \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$

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

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

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

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



Э́двард Но́ртон Ло́ренц
(англ. *Edward Norton Lorenz*;
1917 — 2008) — американский
математик и метеоролог, один из
основоположников Теории Хаоса,
автор Эффекта бабочки,
Аттрактора Лоренца.

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

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

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

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

$$e^{in}$$

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

$$x^{(n)} = \sum_{k=0}^n \binom{n}{k} x^k y^{n-k}$$

$$\|f\| \leq \|f\|$$

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

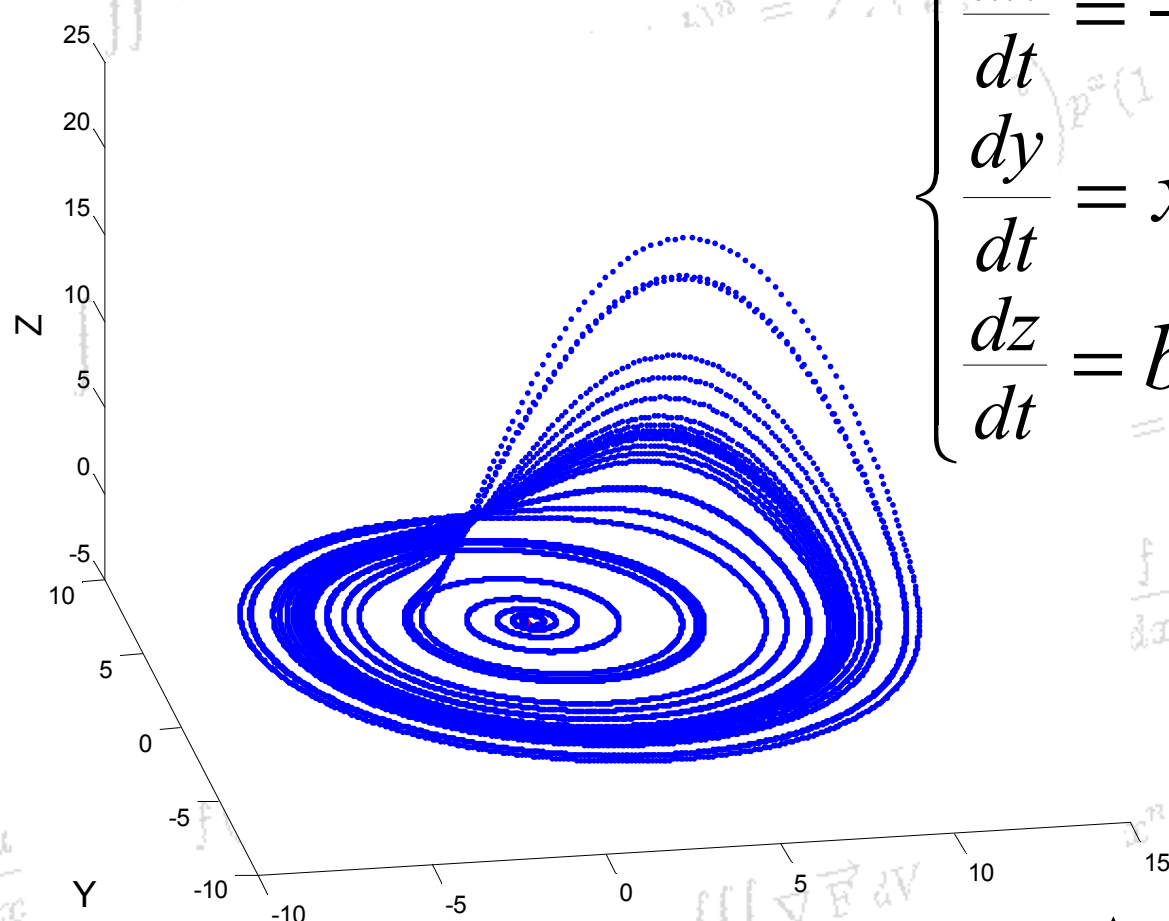
$$\frac{f}{dx} = \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$

$$f(x)$$

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

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

$$\frac{a}{1-r} = \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$



$$\begin{cases} \frac{dx}{dt} = -y - z, \\ \frac{dy}{dt} = x + ay, \\ \frac{dz}{dt} = b + (x - r)z, \end{cases}$$

Аттрактор Рёсслера

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

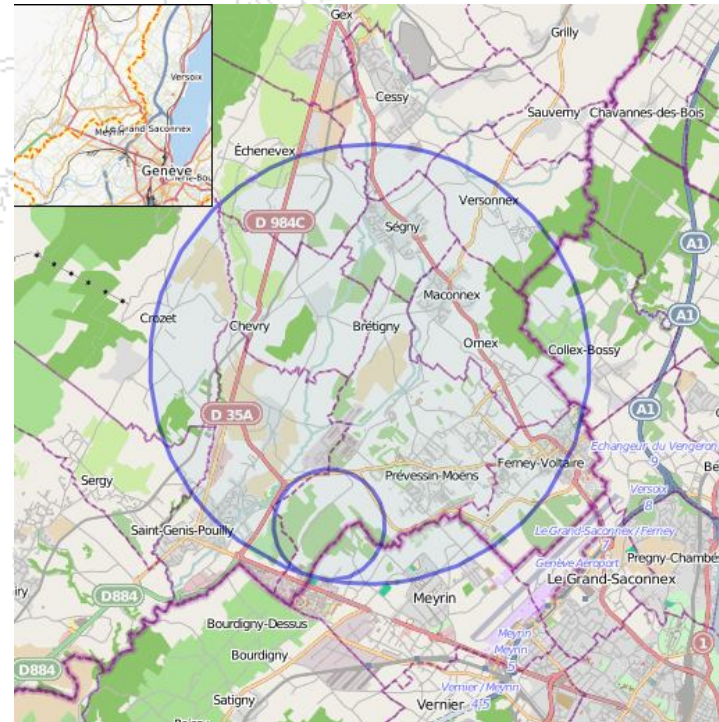
$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \quad \text{or}$$

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

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

$$e^{i\pi} = -1$$

Немецкий профессор Отто Ресслер
(р.1940) — специалист в области теории
хаоса



Большой адронный коллайдер

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

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

$$\iiint \vec{F} \cdot \vec{n} dS = \iiint$$

$$\int_0^1 f(t) dt$$
$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{z^2}{2}}$$

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \quad \text{or}$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

$$e^{2\pi}$$

$$\iint \vec{F} \cdot d\vec{V}$$



$$\leq \iint$$

© University of

(z)

$$\frac{a}{1-r}$$
$$= \frac{\partial f}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial u} \frac{\partial u}{\partial x}$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

$$- \frac{5}{2} / 2$$

Стандартная модель физики элементарных частиц, или просто Стандартная модель, — теоретические рамки в физике, которые наиболее точно и удачно описывают текущее положение элементарных частиц, их значения и поведение.

На Большом адронном коллайдере пока не смогли опровергнуть Стандартную модель, но сумели разогнать свой ускоритель до новых скоростей.

Стандартная модель имеет несколько очевидных недостатков. Она, например, не объясняет темной материи и темной энергии, она несовместима с Общей теорией относительности, в то время как одна из предложенных ей взамен альтернатив — теория суперсимметрии (сокращенно — SUSY) — прекрасным образом все существующие несоответствия в состоянии убрать, вдобавок объяснив существование и темной материи, и темной энергии.



Отто Рёсслер (нем. Otto Rössler, 6 февраля 1907, Айзенштадт, Австро-Венгрия — 9 июля 1991, Марбург) — австрийский семитолог, африканист, сотрудник Аненербе, унтерштурмфюрер СС.

Выступл на страницах «Политического журнала» («Zeitschrift für Politik») с антисемитскими статьями

После освобождения из плена и процесса денацификации Рёсслер в 1954 г. стал экстраординарным профессором Тюбингенского университета. В 1964—1975 гг. возглавлял семинар по семитологии в университете Марбурга.

Отто Ресслер, профессор химии из Университета Тюбингена (Германия) утверждает, что образовавшиеся черные дыры быстро вырастут, захватывая частицы. Например, электроны

Но в ЦЕРН (*CERN*) — Европейская организация по ядерным исследованиям тогда отбивались: если что - эксперимент будет немедленно прекращен - ускоритель остановят. И вот в 2012 г БАК остановили

А если бы не успели, - комментирует профессор Ресслер, - то образовавшаяся черная дыра могла быть притянута гравитацией к самому центру Земли за ничтожные доли секунды. И разрастаясь, уничтожит планету

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

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

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

$$\sum \binom{n}{k} a^{n-k} b^k$$

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



$$e^{ix} = \dots$$

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

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

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

$$f(z)$$

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

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

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

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

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

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

$$\sum \binom{n}{k} a^{n-k} b^k$$

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

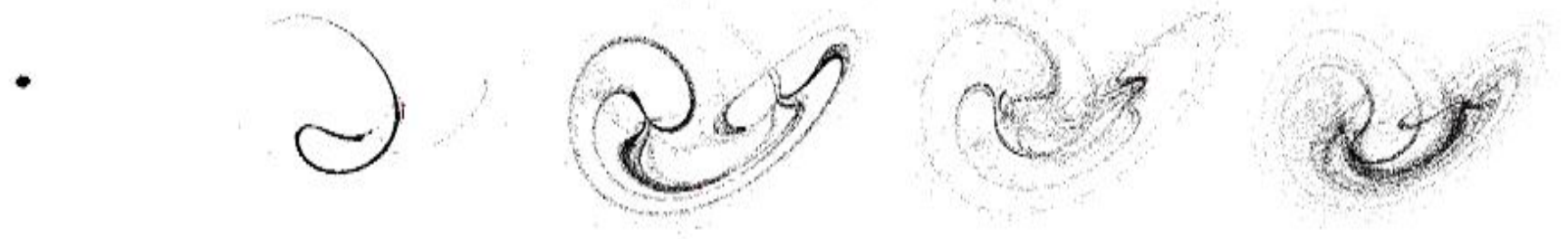
$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

$$\rightarrow \delta S = \iiint \nabla \vec{F} dV$$

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



$$\|f\| = \dots$$

$$\text{curl } \vec{F} = 0 \Rightarrow \dots$$

$$\sum_{n=1}^{\infty} ar^{n-1} = \frac{a}{1-r}$$

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

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

$$f(z)$$

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

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

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

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

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

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

$$\int_0^1 f(t) dt = \dots$$
$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{z^2}{2}}$$

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

$$e^{in\pi}$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n} dS = \dots$$

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

$$(1-p)^{n-2}$$

$$\|f\| \leq \|f\|$$

10000

5000

0

0

0.2

0.4

0.6

0.8

1

1

0.8

0.6

0.4

0.2

0

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

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

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

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

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

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

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

$$f(z)$$

$$\int_0^1 f(t) dt = \dots$$

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

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

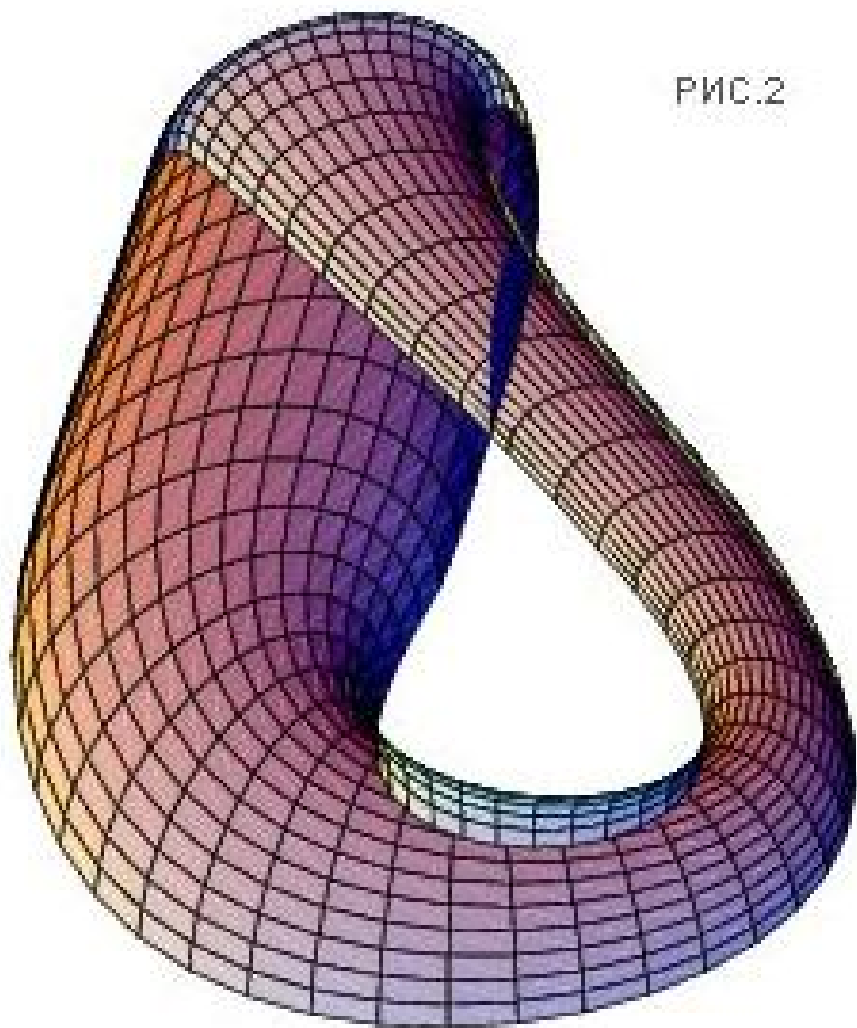
$$\iiint \nabla \cdot \vec{F} dV$$

$$a^{2n} =$$

PWC.2

$$(1-p)^{n-2}$$

$$\|f\| \leq \|g\|$$



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

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

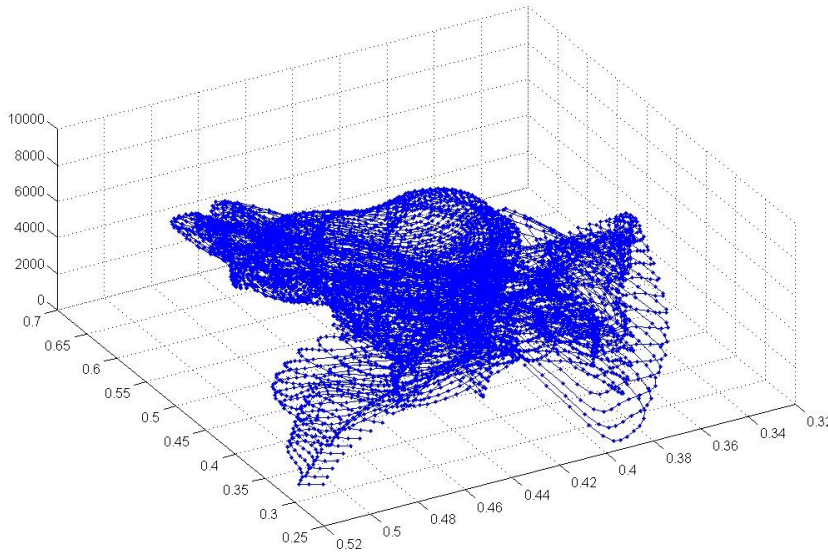
$$= \frac{a}{1-r}$$

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

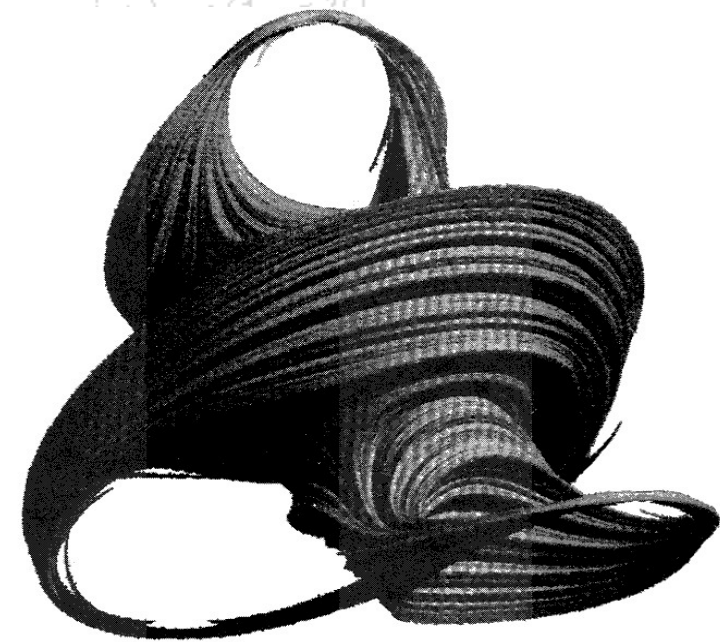
f(z)

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

$$\binom{n}{k} a^{n-k} b^k$$



**Пример странного аттрактора,
построенного по
реальным данным,**



**Пространственный фрактал , полученный в
результате трехмерного сечения четырехмерного
пространства кватернионов.(Б. Мандельброт)**

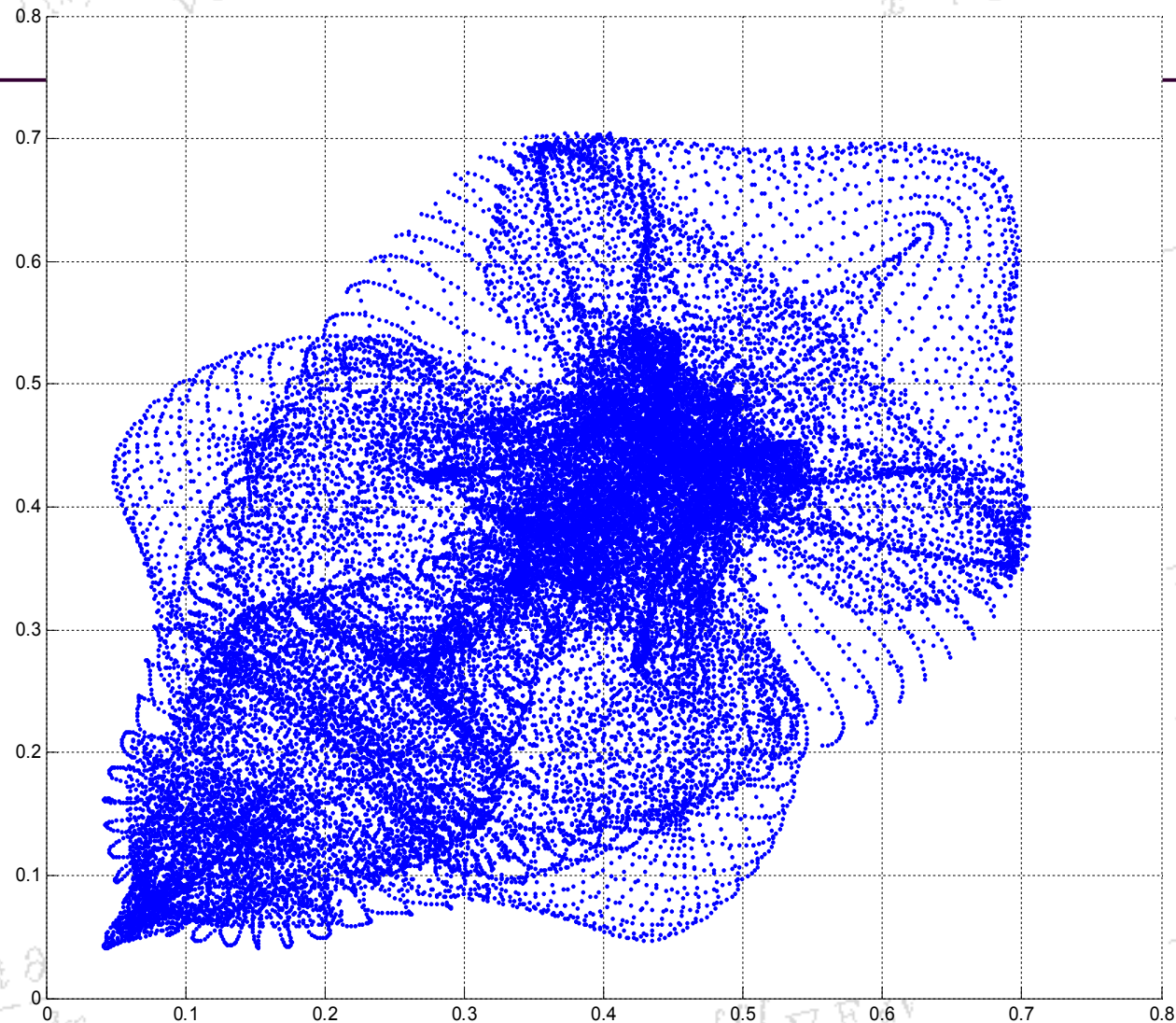
$$f(z) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{-\frac{z^2}{2}}$$

$$f = f(t(u(x))) \Rightarrow \frac{d}{dx} \text{ or } \dots$$

$$\iint \vec{F} \cdot \vec{n}$$

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

$$e^{i\pi} = -1$$



$$-p)^{n-2}$$

$$\int |f(z)| \leq \dots$$

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

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

$$f(z)$$

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

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

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

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

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

1) Если известно частное решение системы линейных дифференциальных уравнений $x_{11}(t), \dots, x_{n1}(t)$, то $C_1 x_{11}(t), \dots, C_1 x_{n1}(t)$ тоже является решением системы, где C_1 - произвольная постоянная.

Доказательство

$$X' - AX = 0 \Rightarrow (CX)' - A(CX) = C(X' - AX) = 0.$$

2) Если известны два частных решения системы линейных дифференциальных уравнений $x_{11}(t), \dots, x_{n1}(t)$ и $x_{12}(t), \dots, x_{n2}(t)$, то $x_{11}(t) + x_{12}(t), \dots, x_{n1}(t) + x_{n2}(t)$ тоже является решением системы.

Доказательство

$$X_1' - AX_1 = 0 \quad \text{и} \quad X_2' - AX_2 = 0 \Rightarrow (X_1 + X_2)' - A(X_1 + X_2) = (X_1' - AX_1) + (X_2' - AX_2) = 0.$$

