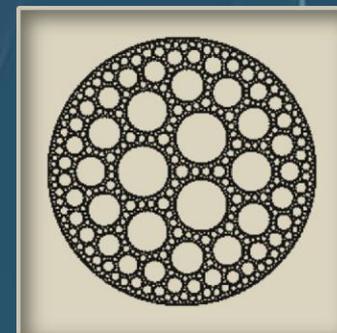


ОБЫКНОВЕННЫЕ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ



{ определения - примеры решения дифференциальных уравнений - математические модели в виде дифференциальных уравнений - циклоидальные часы - осцилляторы – примеры }



- **Обыкновенным дифференциальным уравнением** называется уравнение, связывающее независимую переменную x , искомую функцию $y(x)$ и производные искомой функции разных порядков. Порядок старшей производной определяет порядок уравнения.

$$F\left(x, y, \frac{dy}{dx}, \frac{d^2y}{dx^2}, \frac{d^3y}{dx^3}, \dots, \frac{d^ny}{dx^n}\right) = 0$$

Пример ОДУ :
$$\frac{d^2y}{dx^2} - \frac{1}{x} \frac{dy}{dx} + \frac{3}{x^2} y = x^2$$

- **Решением дифференциального уравнения** называется всякая функция $y = \varphi(x)$, которая будучи подставленной в уравнение, обращает его в тождество

$$F\left(x, \varphi(x), \frac{d\varphi(x)}{dx}, \frac{d^2\varphi(x)}{dx^2}, \frac{d^3\varphi(x)}{dx^3}, \dots, \frac{d^n\varphi(x)}{dx^n}\right) \equiv 0$$

Решение часто называют **интегралом** дифференциального уравнения.



@ Найти решение дифференциального уравнения $\frac{d^2 y}{dx^2} + 4y = 0$

$$y = \sin 2x \quad y = C_1 \sin 2x + C_2 \cos 2x \quad y = C_1 e^{2ix} + C_2 e^{-2ix}$$

Проверка: $\frac{d^2}{dx^2} (\sin 2x + C_2 e^{-2ix}) + 4(\sin 2x + C_2 e^{-2ix}) = 0 \Rightarrow \frac{d}{dx} (2 \cos 2x - 2C_2 e^{-2ix}) + 4 \sin 2x = 0 \Rightarrow$

Проверка: $\Rightarrow \frac{d}{dx} (-4 \sin 2x + 4C_2 e^{-2ix}) + 4(C_1 e^{2ix} + C_2 e^{-2ix}) \Rightarrow$

Проверка: $\frac{d^2}{dx^2} (C_1 \sin 2x + C_2 \cos 2x + C_1 e^{2ix} + C_2 e^{-2ix}) + 4(C_1 \sin 2x + C_2 \cos 2x) = 0 \Rightarrow$
 $\Rightarrow 4(-C_1 e^{2ix} - C_2 e^{-2ix} + C_1 e^{2ix} + C_2 e^{-2ix}) = 0 \Rightarrow$
 $\Rightarrow -4C_1 \sin 2x - 4C_2 \cos 2x + 4C_1 \sin 2x + 4C_2 \cos 2x = 0 \Rightarrow 0 \equiv 0$



Пример решения ОДУ с начальными условиями

● $\frac{dy}{dx} + 4y = 0 \quad y(1) = 1$

Решение

$$\frac{dy}{dx} + 4y = 0 \Rightarrow dy = -4y dx \Rightarrow$$

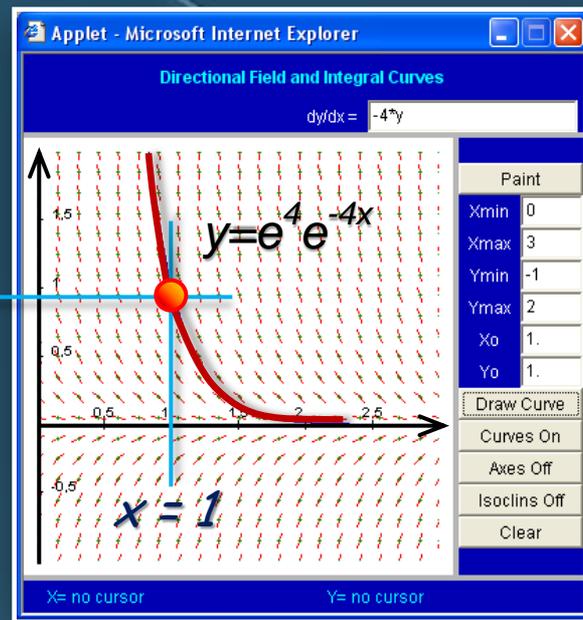
$$\Rightarrow \frac{dy}{y} = -4 dx \Rightarrow \int \frac{dy}{y} = -4 \int dx \Rightarrow$$

$$\ln |y| = -4x + \ln C$$

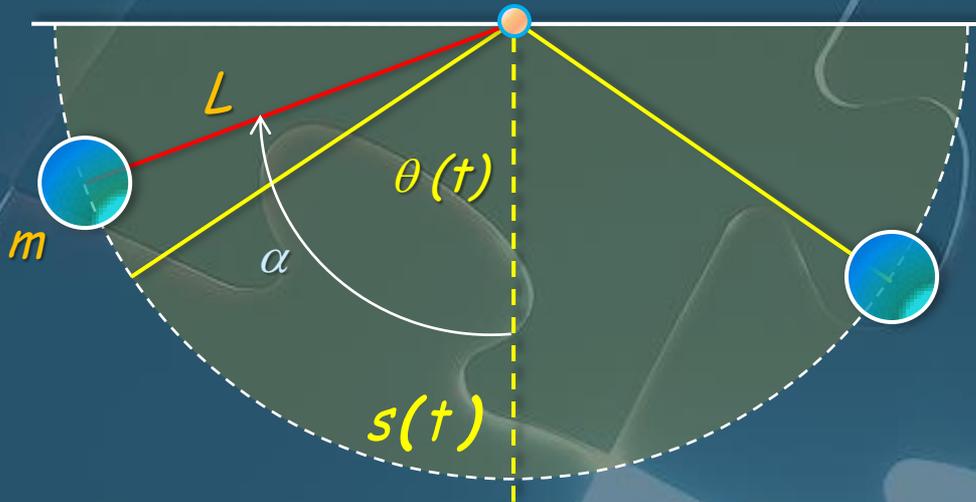
$$y = Ce^{-4x} \quad y(1) = Ce^{-4} = 1 \Rightarrow C = e^4$$

Проверка: $(Ce^{-4x})' + 4Ce^{-4x} = 0 \Rightarrow -Ce^{-4x} + Ce^{-4x} \equiv 0$

$$y = \frac{e^4}{e^{4x}}$$



- **Модель колебаний маятника.** Почему маятниковые часы не являются точными ?



$$\frac{1}{2} mv^2 = mg(L \cos \theta - L \cos \alpha)$$

$$v = \frac{ds}{dt} = L \frac{d\theta}{dt} \quad (s = L\theta)$$

$$\frac{1}{2} L^2 \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 = gL(\cos \theta - \cos \alpha)$$

Так как θ убывает с возрастанием t , то из последнего дифференциального уравнения, разделив переменные, получаем

$$dt = -\sqrt{\frac{L}{2g}} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos \alpha}}$$

$$T = 4 \sqrt{\frac{L}{2g}} \int_0^{\alpha} \frac{d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos \alpha}}$$



$$T = 4 \sqrt{\frac{L}{2g}} \int_0^\alpha \frac{d\theta}{\sqrt{\cos \theta - \cos \alpha}} = 2 \sqrt{\frac{L}{g}} \int_0^\alpha \frac{d\theta}{\sqrt{\sin^2 \frac{\alpha}{2} - \sin^2 \frac{\theta}{2}}} =$$

$$= 2 \sqrt{\frac{L}{g}} \int_0^\alpha \frac{d\theta}{\sqrt{k^2 - \sin^2 \frac{\theta}{2}}}, \quad k = \sin \frac{\alpha}{2} \quad \sin \frac{\theta}{2} = k \sin \varphi \quad 0 \leq \theta \leq \alpha \rightarrow 0 \leq \varphi \leq \frac{\pi}{2}$$

Сделаем замену :

$$\frac{1}{2} \cos \frac{\theta}{2} d\theta = k \cos \varphi d\varphi$$

$$d\theta = \frac{2k \cos \varphi d\varphi}{\cos \frac{\theta}{2}} = \frac{2 \sqrt{k^2 - \sin^2 \frac{\theta}{2}}}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} d\varphi$$

$$T = 4 \sqrt{\frac{L}{g}} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \frac{d\varphi}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 \varphi}} = 4 \sqrt{\frac{L}{g}} F(k, \frac{\pi}{2}) \quad F(k, \varphi) = \int_0^\varphi \frac{dt}{\sqrt{1 - k^2 \sin^2 t}}$$

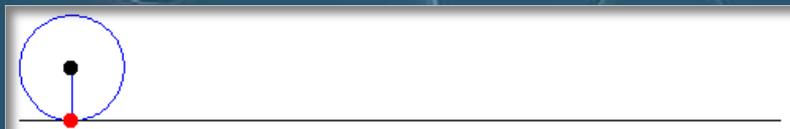
Эллиптический интеграл 1-го рода



Циклоидальные часы

- Х. Гюйгенс в 1673 году сконструировал точные часы. Он построил колебательную систему с постоянной амплитудой, не зависящей от начальных условий.

Задача : найти такую кривую, чтобы время необходимое для спуска по ней до фиксированного горизонта тяжелой материальной точки, бывшей в начальный момент времени в состоянии покоя, не зависело от исходного положения точки на этой кривой. Такой *изохронной* (таутохронной) кривой оказалась **циклоида**.



$$\begin{cases} x = r(\theta - \sin \theta) \\ y = r(1 - \cos \theta) \end{cases} \quad 0 \leq \theta \leq 2\pi$$

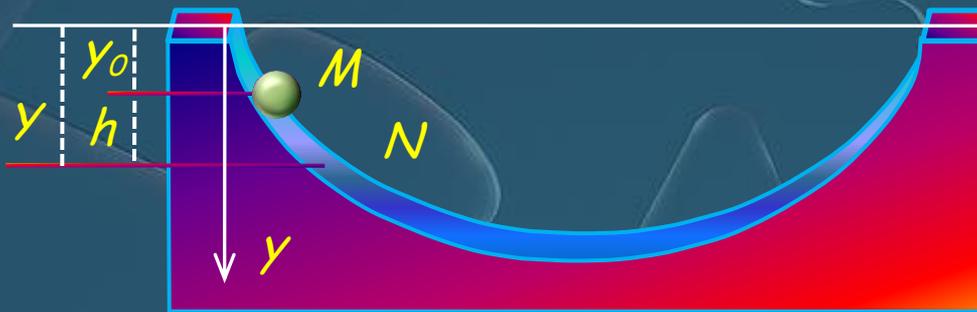


Была предложена конструкция: в доске вырезается желоб в форме циклоиды. По нему катится шарик. Трение отсутствует.



Циклоидальные часы

Пусть x_0, y_0 – координаты исходного положения точки M (центра шарика) и θ_0 – значение параметра из уравнения. Когда шарик окажется в положении $N(\theta)$, то его уровень понизится на расстояние



$$\begin{aligned}h &= y - y_0 = \\ &= r(1 - \cos \theta) - r(1 - \cos \theta_0) = \\ &= r(\cos \theta_0 - \cos \theta)\end{aligned}$$

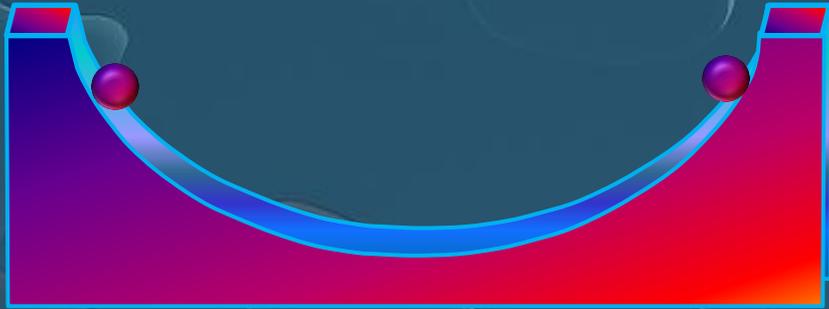
Из закона сохранения энергии:

$$\frac{mv^2}{2} = mgh \Rightarrow v = \sqrt{2gh} \quad v = \sqrt{2gr(\cos \theta_0 - \cos \theta)} \quad v = \frac{ds}{dt}$$

$$\begin{aligned}ds &= \sqrt{dx^2 + dy^2} = \sqrt{r^2(1 - \cos \theta)^2 + r^2 \sin^2 \theta} d\theta = \\ &= r\sqrt{1 - 2\cos \theta + \cos^2 \theta + \sin^2 \theta} d\theta = 2r \sin \frac{\theta}{2} d\theta\end{aligned}$$



Циклоидальные часы



$$dt = \frac{2r \sin \frac{\theta}{2} d\theta}{\sqrt{2gr(\cos \theta_0 - \cos \theta)}}$$

$$t = \int \frac{2r \sin \frac{\theta}{2} d\theta}{\sqrt{2gr(\cos \theta_0 - \cos \theta)}} + c$$

$$T = \pi \sqrt{\frac{r}{g}}$$

$$T = \int_{\theta_0}^{\pi} \frac{2r \sin \frac{\theta}{2} d\theta}{\sqrt{2gr(\cos \theta_0 - \cos \theta)}}$$

$$T = -2 \sqrt{\frac{r}{g}} \int_{\theta_0}^{\pi} \frac{d(\cos \frac{\theta}{2})}{\sqrt{\cos^2 \frac{\theta_0}{2} - \cos^2 \frac{\theta}{2}}} = \pi \sqrt{\frac{r}{g}}$$

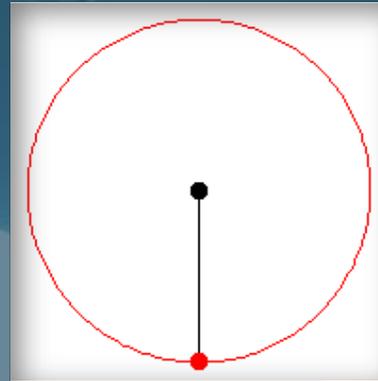


Если уравнение $\frac{1}{2} L^2 \left(\frac{d\theta}{dt} \right)^2 = gL(\cos \theta - \cos \alpha)$

продифференцировать еще раз, то уравнение колебаний примет вид ДУ 2-го порядка.

Свободные и вынужденные колебания описываются ДУ 2-го порядка

$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + k \sin \theta = 0, \quad k = \sqrt{\frac{g}{L}}$$



$$\frac{d^2 \theta}{dt^2} + k \sin \theta = f(t)$$

