1 Формула Остроградского-Лиувилля (ФОЛ) для лин. cuc.

$$\dot{X} = A(t)x \qquad x \in \mathbb{R}$$

$$A(t) = \begin{pmatrix} a_{11}(t) & \dots & a_{1n}(t) \\ \vdots & & \vdots \\ a_{n1}(t) & \dots & a_{nn}(t) \end{pmatrix} \qquad a_{ij}(t) \in C(a,b)$$

 $x_1(t),\ldots,x_n(t)$ - решение системы

$$W(t) = |x_1(t)...x_n(t)| = \begin{vmatrix} x_{11}(t) & \dots & x_{1n}(t) \\ \vdots & & \vdots \\ x_{n1}(t) & \dots & x_{nn}(t) \end{vmatrix}$$

Теорема 1.1. Пусть $x_1(t), \dots, x_n(t)$ решение системы и W(t) - определитель Вронского, тогда:

$$W(t) = W(t_0)e^{\int_{t_0}^t tr A(\tau)d\tau} \quad \forall t \in (a, b), \ t_0 \in (a, b)$$

Доказательство.

$$\dot{W}(t) = \begin{vmatrix} \dot{x}_{11} & \dot{x}_{12} & \dots & \dot{x}_{12} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{22} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{vmatrix} + \dots + \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} & \dots & x_{12} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{22} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dot{x}_{n1} & \dot{x}_{n2} & \dots & \dot{x}_{nn} \end{vmatrix} = a_{nn}W(t)$$

- 1) решения лин. завис $\Rightarrow W(t) = 0$ на (a,b)
- 2) решения лин. независ:

$$\dot{x}_1 = Ax_1 \dots \dot{x}_n = Ax_n, \ \Phi MP \ \Phi(t) = (x_1(t), \dots, x_n(t)), \ \dot{\Phi}(t) = A\Phi$$

$$\begin{pmatrix} \dot{x}_{11} & \dot{x}_{12} & \dots & \dot{x}_{1n} \\ \dot{x}_{21} & \dot{x}_{22} & \dots & \dot{x}_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dot{x}_{n1} & \dot{x}_{n2} & \dots & \dot{x}_{nn} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_{11} & a_{12} & \dots & a_{1n} \\ a_{21} & a_{22} & \dots & a_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ a_{n1} & a_{n2} & \dots & a_{nn} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} x_{11} & x_{12} & \dots & x_{1n} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{pmatrix}$$

$$\dot{x}_{11} = a_{11}x_{11} + a_{12}x_{21} + \dots + a_{1n}x_{n1}$$

$$\dot{x}_{12} = a_{11}x_{12} + a_{12}x_{22} + \dots + a_{1n}x_{n2}$$

$$\dots$$

$$\dot{x}_{1n} = a_{11}x_{1n} + a_{12}x_{2n} + \dots + a_{1n}x_{nn}$$

$$(\dot{x}_{11}\,\dot{x}_{12}\,\ldots\,\dot{x}_{1n}) = a_{11}(x_{11}\,x_{12}\,\ldots\,x_{1n}) + a_{12}(x_{21}\,x_{22}\,\ldots\,x_{2n}) + \cdots + a_{1n}(x_{n1}\,x_{n2}\,\ldots\,x_{nn})$$

$$W_{1} = a_{11} \begin{vmatrix} x_{11} & x_{12} & \dots & x_{1n} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{vmatrix} + a_{12} \begin{vmatrix} x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{vmatrix} + \cdots + a_{1n} \begin{vmatrix} x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{vmatrix} + \cdots + a_{1n} \begin{vmatrix} x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{vmatrix} = 0$$

$$\dot{W}(t) = trA \cdot W(t)$$
 $W(t) = W(t_0)e^{\int_{t_0}^t trA(\tau)d\tau}$

2 Формула Остроградского-Лиувилля для линейного уравнения

$$a_n(x)y^{(n)}+a_{n-1}(x)y^{(n-1)}+\cdots+a_1(x)y'+a_0(x)y=0$$
 $a_i(x)/a_n(x)\in C(a,b);\,y_1,y_2,\ldots,y_n$ - решения

$$W(x) = \begin{vmatrix} y_1 & \dots & y_n \\ y'_1 & \dots & y'_n \\ \dots & \dots & \dots \\ y_1^{(n-1)} & \dots & y_n^{(n-1)} \end{vmatrix}$$

Теорема 2.1. Пусть y_1, \dots, y_n - решения уравнения и W(x) опр. Вронского, тогда

$$W(x) = W(x_0)e^{-\int_{x_0}^x \frac{a_{n-1}(\xi)}{a_n(\xi)}d\xi}$$

Доказательство. 1) y_1, \ldots, y_n лин завис $\Rightarrow W(x) = 0$

 $(2) y_1, \dots, y_n$ - лин независ

$$t = x \ x_1 = y \ x_2 = y' \dots x_n = y^{n-1}$$

$$\begin{cases} \dot{x}_1 = y' = x_2 \\ \dot{x}_2 = y'' = x_3 \\ \dots \\ \dot{x}_n = y^n = -\frac{a_{n-1}(t)}{a_n(t)} x_n - \dots - \frac{a_0(t)}{a_n(t)} x_1 \end{cases}$$

$$A(t) = \begin{pmatrix} 0 & 1 & 0 & \dots & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \dots & 0 \\ \dots & \dots & \dots & \dots \\ -\frac{a_0}{a_n} & -\frac{a_1}{a_n} & \dots & \dots & -\frac{a_{n-1}}{a_n} \end{pmatrix}$$

$$W(t) = W(t_0)e^{-\int_{t_0}^t \frac{a_{n-1}(t)}{a_0(t)} d\tau} \qquad W(x) = W(x_0)e^{-\int_{x_0}^x \frac{a_{n-1}(\xi)}{a_0(\xi)} d\xi}$$

Замечание.

$$W(x_0) = 0 \to W(x) = 0$$
 на (a,b) $W(x_0) \neq 0 \to W(x) \neq 0$ на (a,b)

Частные случаи:

1.
$$a_1(x)y' + a_0(x)y = 0$$
, $W(x) = y_1(x) = y_1(x_0)e^{-\int_{x_0}^x \frac{a_0(\xi)}{x_1(\xi)}d\xi}$

2.
$$a_2(x)y'' + a_1(x)y' + a_0(x)y = 0$$

$$W(x) = \begin{vmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y_1'(x) & y_2'(x) \end{vmatrix} = y_1 y_2' - y_2 y_1' = \left(\frac{y_2}{y_1}\right)' y_1^2 = W(x_0) e^{-\int_{x_0}^x \frac{a_1(\xi)}{a_2(\xi)} d\xi}$$

3 Схема решения уравн (линейного) второго порядка

$$a_2(x)y'' + a_1(x)y' + a_0(x)y = 0$$
 $\frac{a_1}{a_2}, \frac{a_0}{a_2}, \frac{f}{a_2} \in C(a, b)$

1. однородное уравнение

- (a) угадали $y_1(x)$ чаще всего в виде $P_n(x) = e^{ax} x^a$
- (b) $y_2(x)$ по Φ ОЛ $\left(\frac{y_2}{y_1}\right)'=\frac{1}{y_1^2}e^{-\int^x\frac{a_1(\xi)}{a_2(\xi)}d\xi}\to y_2(x)$ линейно незав. решение $y_0=C_1y_1+C_2y_2$

2. неоднородное уравнение МВП $\tilde{y} = C_1(x)y_1(x) + C_2(x)y_2(x)$ - частное решение неоднородного

$$\begin{pmatrix} y_1(x) & y_2(x) \\ y'_1(x) & y'_2(x) \end{pmatrix} \begin{pmatrix} C'_1 \\ C'_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ \frac{f(x)}{a_2(x)} \end{pmatrix}$$
$$y = y_0 + \tilde{y}$$

4 Качественное исследование лин. однор. ур. 2-го порядка

4.1 Виды уравнений

$$a_2(x)y'' + a_1(x)y' + a_0(x)y = 0$$

1. нормальный вид

$$y'' + b_1(x)y' + b_0(x)y = 0$$
 $b_0(x), b_1(x) \in C(a, b)$

2. самосопряжённый вид

$$(p(x)y')' + q(x)y = 0$$

$$p(x) > 0$$
 на $(a, b), p(x) \in C'(a, b), q(x) \in C(a, b)$.

Как приводить?

$$py'' + p'y' + qy = 0$$

$$y'' + \frac{p'}{p}y' + \frac{q}{p}y = y'' + b_1y' + b_0y = 0$$

$$\begin{cases} \frac{p'}{p} = b_1 \\ q = pb_0 \end{cases}$$

$$p(x) = e^{\int_{x_0}^x b_1(\xi)d\xi} > 0, \, p(x) \in C'(a,b), \, q = b_0 e^{\int_{x_0}^x b_1(\xi)d\xi} \in C(a,b)$$

Пример. xy''+2y'+y=0 нормальный вид $y''+\frac{2}{x}y'+\frac{1}{x}y=0$ смотрим на $(-\infty,0)$ или $(0,+\infty)$ (у нас второе) самосопр вид $(x^2y')'+xy=0$, $p=x^2,\,q=x$

3. канонический вид

$$y'' + r(x)y = 0 \qquad r(x) \in C(a, b)$$

(a)
$$b_0 \in C(a,b)$$
 и $b_1(x) \in C'(a,b)$ замена $y(x) = \varphi(x)z(x)$

Пример.
$$b_1(x) = \frac{2}{x}, \, b_0 = \frac{1}{x}, \, x > 0, \, b_1 \in C'(0, +\infty)$$

$$y' = \varphi'z + \varphi z' \qquad y'' = \varphi''z + 2\varphi'z' + \varphi z''$$

$$x\varphi''z + 2x\varphi'z' + x\varphi z'' + 2\varphi'z + 2\varphi z' + \varphi z = 0$$

Зануляем коэфициент перед $z'\Rightarrow 2x\varphi'+2\varphi=0$

$$\frac{\varphi'}{\varphi} = -\frac{1}{x} \qquad \varphi(x) = \frac{1}{x}$$

$$\varphi' = -\frac{1}{x^2} \qquad \varphi'' = \frac{2}{x^2}$$

$$\frac{2}{x^2}z + z'' - 2z\frac{1}{x^2} + \frac{1}{x}z = 0$$

$$z'' + \frac{1}{x}z = 0$$

(b) $b_0(x)$ и $b_1(x) \in C(a,b)$, замена $t = \psi(x)$

$$y' = \frac{\partial y}{\partial x} = \frac{\partial y}{\partial t} \frac{\partial t}{\partial x} = \dot{y}\psi' \qquad y'' = \dot{y}\psi'' + \ddot{y}\psi'^2$$
$$py'' + p'y' + qy = 0 \qquad p\dot{y}\psi'' + p\ddot{y}\psi'^2 + p'\dot{y}\psi' + qy = 0$$
$$p\psi'' + p'\psi' = 0 \qquad (p\psi') = 0 \qquad p\psi' = 1$$

 $\psi(x)=\int_{x_0}^x \frac{d\xi}{p(\xi)} o$ сторого монот и непр, \exists обратная функция x=x(t) на (t_1,t_2)

$$\psi' = \frac{1}{p} \qquad \psi'' = -\frac{p'}{p^2}$$

$$p\frac{1}{p^2}\ddot{y} + qy = 0$$

$$\ddot{y}(t) + q(x(t))p(x(t))y(t) = 0$$

- (с) Преобразование Фурье-Лиувилля привидение к канон. виду
 - i. $t = \varphi(x)$ к виду $\ddot{y} + c(t)\dot{y} \pm y = 0$
 - іі. $c(t) \in C'(t_1,t_2), \, y(t) = \psi(t)z(t)$ к канон. виду $\ddot{y} + \alpha(t)y = 0$

Пример.

$$xy'' + 2y' + y = 0 \quad x > 0$$

$$y' = \dot{y}\varphi'(x) \qquad y'' = \dot{y}\varphi''(x) + \ddot{y}\varphi'^2$$

$$x\dot{y}\varphi'' + x\ddot{y}\varphi'^2 + 2\dot{y}\varphi' + y = 0$$

$$x\varphi'^2 = 1 \qquad \varphi' = \frac{1}{\sqrt{x}} \qquad \varphi = 2\sqrt{x}$$

$$t = 2\sqrt{x} \qquad \varphi'' = -\frac{1}{2}\frac{1}{x^{3/2}}$$

$$\ddot{y} + \dot{y}\left(-\frac{1}{2\sqrt{x}} + \frac{2}{\sqrt{x}}\right) + y = 0$$

$$\ddot{y} + \dot{y}\frac{3}{2\sqrt{x}} + y = 0 \qquad \ddot{y} + \dot{y}\underbrace{\frac{3}{t}}_{c(t)} + y = 0$$

При t>0 непр дифф., делаем второй шаг

$$\begin{split} y(t) &= z(t)\psi(t) \\ \ddot{z}\psi(t) + 2\dot{z}\dot{\psi} + z\ddot{\psi} + \frac{3}{t}\dot{z}\psi + \frac{3}{t}z\dot{\psi} + z\psi = 0 \\ 2\dot{\psi} + \frac{3}{t}\psi &= 0 \qquad \psi = \frac{1}{t^{3/2}} \\ \dot{\psi} &= -\frac{3}{2}\frac{1}{t^{5/2}} \qquad \ddot{\psi} = \frac{15}{4}\frac{1}{t^{7/2}} \\ \ddot{z}\frac{1}{t^{3/2}} + z\left(\frac{15}{4}\frac{1}{t^{7/2}} - \frac{9}{2}\frac{1}{t^{7/2}} + \frac{1}{t^{3/2}}\right) &= 0 \\ \ddot{z} + z\left(1 - \frac{3}{4t^2}\right) &= 0 \qquad t > 0 \end{split}$$

4.2 Асимптотический вид решения

$$\ddot{y} + y(m + \beta(t)) = 0 \qquad m \neq 0$$

Теорема 4.1. Если $\beta(t)$ непр на $[t_0, +\infty)$ и $\beta(t) = O(\frac{1}{t^{1+\varepsilon}})$ при $t \to \infty$, $\varepsilon > 0$, то

- m > 0: $y(t) = C_1 \cos \sqrt{mt} + C_2 \sin \sqrt{mt} + O(\frac{1}{t^{\varepsilon}})$
- m < 0: $y(t) = C_1 e^{\sqrt{|m|}t} \left(1 + O(\frac{1}{t^{\varepsilon}})\right) + C_2 e^{-\sqrt{|m|}t} \left(1 + O(\frac{1}{t^{\varepsilon}})\right)$

Пример.

$$\begin{split} \ddot{z} + z \left(1 - \frac{3}{4t^2}\right) &= 0 \qquad t > 0 \\ m &= 1 \qquad \beta(t) = -\frac{3}{4t^2} \quad \text{Henp } (0, +\infty) \quad \varepsilon = 1 \\ z(t) &= C_1 \cos t + C_2 \sin t + O(t) \\ t &= 2\sqrt{x} \qquad y(t) = z(t) \frac{1}{t^{3/2}} \\ y(t) &= C_1 \frac{\cos t}{3^{3/2}} + C_2 \frac{\sin t}{t^{3/2}} + O\left(\frac{1}{t^{5/2}}\right) \\ y(x) &= \tilde{C}_1 \frac{\cos 2\sqrt{x}}{x^{3/4}} + \tilde{C}_2 \frac{\sin 2\sqrt{x}}{x^{3/4}} + O\left(\frac{1}{x^{3/4}}\right) \end{split}$$

Верно при $x \to \infty$

4.3 Исследование нулей решения уравн. второго порядка

$$y'' + b_1(x)y' + b_0(x)y = 0$$
 $b_0, b_1 \in C(a, b)$

Определение 4.1. Точка x_0 называется нулём решения y(x), если $y(x_0) = 0$

Теорема 4.2. Пусть y(x) нетривиальное решение и $y(x_0) = 0$ тогда $y'(x_0) \neq 0$

Доказательство. Пусть $y'(x_0) = 0$, получаем задачу Коши $y(x_0) = 0$, $y'(x_0) = 0 \Rightarrow y \equiv 0$ единст. реш., противоречит с нетрив реш.

Теорема 4.3. Любое нетривиальное решение может иметь на отрезке $[c,d]\subset (a,b)$ не более конечного числа нулей.

Доказательство. Пусть число нулей бесконечно на [c,d], счётное подмнож x_1,x_2,\ldots,x_n - ограниченная послед, выделяем сход. подпослед. $x_{n_k}\to x_0\in [c,d]$.

$$y(x_{n_k}) = 0, y(x_{n_k}) \to y(x_0) = 0$$
 непр. $y(x)$

y(x) - решение $\Rightarrow \exists y'(x_0)$

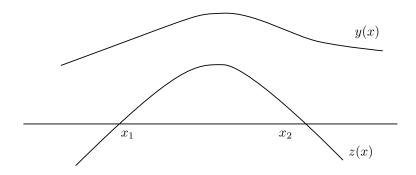
$$y'(x_0) = \lim_{k \to \infty} \frac{y(x_{n_k}) - y(x_0)}{x_{n_k} - x_0} = 0$$

Противоречие с пред. теоремой.

Теорема 4.4 (Теорема сравнения Штурма). Пусть (p(x)z')'+q(x)z=0, (p(x)y')'+Q(x)y=0, $p(x)\in C'(a,b)$, $q,Q\in C(a,b)$, p(x)>0 на (a,b) и пусть x_1 и $x_2\in (a,b)$ два последовательных нуля нетривиального решения z(x) и $q(x)\leq Q(x)$ на $[x_1,x_2]$.

Тогда любое решение y(x) имеет хотя бы один нуль на $[x_1, x_2]$.

Доказательство.



Пусть $y(x) \neq 0$ на $[x_1, x_2]$

$$(pz')'y + qzy' - (py')'z - Qyz = 0$$

$$\underbrace{p'z'y + pz''y - p'y'z - py''z}_{(p(z'y-zy'))'} + yz(q-Q) = 0 \qquad \int_{x_1}^{x_2} p(z'y-zy')' dx + \int_{x_1}^{x_2} yz(q-Q)dx = 0$$

$$\underbrace{p(x_2)(z'(x_2)y(x_2) - z(x_2)y'(x_2)) - p(x_1)(z'(x_1)y(x_1) - z(x_1)y'(x_1))}_{>0} + \int_{x_1}^{x_2} \underbrace{yz(q-Q)dx}_{>0} = 0$$

$$+ \underbrace{\int_{x_1}^{x_2} \underbrace{yz(q-Q)dx}_{>0} = 0}_{<0}$$

Противоречие.

Следствие 4.1 (Теорема о премежаемости нулей). Пусть $y_1(x)$ и $y_2(x)$ два линейно независимых решения $(p(x)y(x))'+q(x)y=0, p\in C'(a,b),$ p>0 на $(a,b), q\in C(a,b)$ и x_1 и x_2 два последовательных нуля $y_1(x)$ тогда $y_2(x)$ имеет ровно один нуль на (x_1,x_2) .

Доказательство. Пусть $y_1(x_0) = 0$ и $y_2(x_0) = 0$

$$W(x_0) = \begin{vmatrix} y_1(x_0) & y_2(x_0) \\ y'_1(x_0) & y'_2(x_0) \end{vmatrix} = 0$$

Противоречие с линейной независ.

$$(py'_1)' + qy_1 = 0$$
 $(py'_2)' + qy_2 = 0$

По теореме Штурма y_2 имеет хотя бы один нуль на (x_1, x_2) .

Пусть два нуля $y_2(x_3) = y_2(x_4) = 0$, тогда по теореме сравнения Штурма $\exists x_5 : y_1(x_5) = 0$ противоречит с соседством x_1 и x_2 .

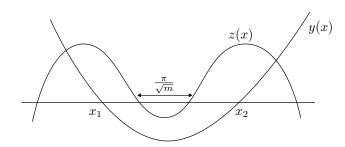
4.4 Оценка расстояние между нулями

Теорема 4.5. Пусть y'' + qy = 0, $q \in C(a,b)$, тогда для любого нетривиального решения расстояние между соседними нулями удовлетворяет неравенству:

$$\frac{\pi}{\sqrt{M}} \leq \Delta \leq \frac{\pi}{\sqrt{m}} \qquad 0 < m \leq q(x) \leq M \text{ на } (a,b)$$

Доказательство. Пусть $\Delta > \frac{\pi}{\sqrt{m}}$

$$z'' + mz = 0$$
 $z(x) = \sin(\sqrt{m}(x + \alpha))$ $\forall \alpha$



 $m \leq q$ по т. ср. Штурма между двумя нулями $z(x) \; \exists$ нуль y(x). Противоречие.

Аналогично
$$\Delta < \frac{\pi}{\sqrt{M}}$$

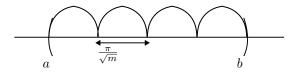
4.5 Оценка числа нулей на интервале

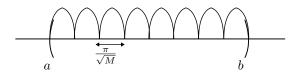
Теорема 4.6. Пусть y'' + Q(x)y = 0, $Q(x) \in C(a,b)$, $0 < m \le Q(x) \le M$ на (a,b), тогда число нулей любого нетривиального решения на (a,b) удовлетворяет неравнству:

$$\left[\sqrt{m}\frac{b-a}{\pi}\right] - 1 \le N \le \left[\sqrt{M}\frac{b-a}{\pi}\right] + 1$$

где $[\dots]$ - целая часть числа.

 \mathcal{A} оказательство. $\frac{\pi}{\sqrt{M}} \leq \Delta \leq \frac{\pi}{\sqrt{m}}$ - расстояние между соседними нулями.





Теорема 4.7. Пусть y'' + Q(x)y = 0, $Q(x) \in C(a,b)$, $Q(x) \le 0$ на (a,b), тогда число нулей любого нетривиального решения на (a,b) удовлетворяет неравнству:

$$0 \le N \le 1$$

(не более одного нуля)

Доказательство. Пусть 2 нуля x_1, x_2

$$z'' + 0z = 0 \implies z'' = 0$$

По т. сравн. Штурма на $[x_1,x_2]$ лежит хотя бы один нуль z''=0 любого решения. \square

Замечание. • в Т. 1: (a,b) - открытое и ограниченное множество

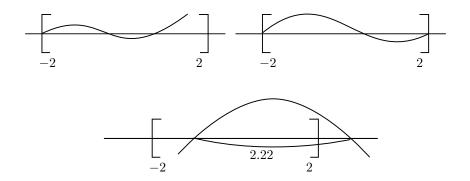
• в Т. 2 (a, b), [a, b], (a, b] и может быть неогран.

Пример. Доказать \forall нетрив. реш $y'' + \sqrt{4-x^2}y = 0$ имеет на [-2,2] не более 2 нулей.

$$0 \le Q(x) = \sqrt{4 - x^2} \le 2$$

$$(-2, 2) \quad N \le \underbrace{\left[\sqrt{2} \frac{(2 - (-2))}{\pi}\right]}_{1.8} + 1 = 2$$

Пусть 3 нуля на [-2, 2].



$$z'' + 2z = 0$$
$$z = \sin \sqrt{2}(x + \alpha) \qquad \frac{\pi}{\sqrt{2}} \approx 2.22$$

Можем подобрать α так чтобы попадал только один ноль в [-2,2].

4.6 Уравнение Бесселя

$$x^{2}y'' + xy' + (x^{2} - \nu^{2})y = 0$$
$$x > 0 \quad \nu \in \mathbb{R} \quad \nu > 0$$

Попытаемся привести к каноническому виду:

$$y = z(x)\varphi(x)$$

$$x^{2}(z''\varphi + z\varphi'' + 2z'\varphi') + x(z'\varphi + z\varphi') + (x^{2} - \nu^{2})z\varphi = 0$$

$$2x^{2}\varphi' + x\varphi = 0 \qquad \frac{d\varphi}{\varphi} = -\frac{dx}{2x}$$

$$\varphi = \frac{1}{\sqrt{x}} \qquad \varphi' = -\frac{1}{2x^{3/2}} \qquad \varphi'' = \frac{3}{4}\frac{1}{x^{3/2}}$$

$$z''x^{3/2} + z\left(\frac{3}{4\sqrt{x}} - \frac{1}{2\sqrt{x}} + x^{3/2} - \nu^{2}\frac{1}{\sqrt{x}}\right) = 0$$

$$z'' + z\left(1 + \frac{.25 - \nu^{2}}{x^{2}}\right) = 0$$

$$\nu = \frac{1}{2} \qquad z'' + z = 0 \qquad y(z) = C_{1}\frac{\cos x}{\sqrt{x}} + C_{2}\frac{\sin x}{\sqrt{x}}$$

Одно решение ограничено (синус), а другое нет (косинус). Может быть это характерно для всех решений уравнения?

$$W(x) = W(x_0)e^{-\int_{x_0}^x \frac{\xi}{\xi^2} d\xi} = W(x_0)\frac{x_0}{x}$$
$$W(x) = \frac{C}{x} = y_1 y_2' - y_2 y_1' \underset{x \to 0}{\to} \infty$$

Действительно что-то стремится к бесконечности (или производные или сама функция).

$$z'' + z(1 + \underbrace{\frac{.25 - \nu^2}{x^2}}) = 0$$

Чтобы было почти с пост. коэф. α непр на $[x_0,+\infty),\ \alpha(x)=O\left(\frac{1}{x^{1+\varepsilon}}\right), \varepsilon>0.$

$$z(x) = C_1 \cos x + C_2 \sin x + \underbrace{O\left(\frac{1}{x^{\varepsilon}}\right)}_{O\left(\frac{1}{x}\right)}$$
$$y(x) = C_1 \frac{\cos x}{\sqrt{x}} + C_2 \frac{\sin x}{\sqrt{x}} + \underbrace{O\left(\frac{1}{x^{3/2}}\right)}_{x \to \infty}$$

Обобщённый степенной ряд:

$$y(x) = x^{\alpha}(a_0 + a_1x + a_2x^2 + \dots) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k x^{k+\alpha}$$

Полагаем что дифф. нужно число раз и после нахождения решения задним числом смотрим так ли это.

$$y'(x) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k(k+\alpha)x^{k+\alpha-1}$$

$$y''(x) = \sum_{k=0}^{\infty} a_k(k+\alpha)(k+\alpha-1)x^{k+\alpha-2}$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} [a_k(k+\alpha)(k+\alpha-1)x^{k+\alpha} + a_k(k+\alpha)x^{k+\alpha} - \nu^2 a_k x^{k+\alpha} + a_k x^{k+\alpha+2}] = 0$$

$$\sum_{k=0}^{\infty} [(a_k(k+\alpha)^2 - \nu^2 a_k)x^k + a_k x^{k+2}] = 0$$

$$k = 0: \ a_0\alpha^2 - a_0\nu^2 = 0$$

$$k = 1: \ a_1(1+\alpha)^2 - a_1\nu^2 = 0$$

$$k \ge 2: \ a_k(k+\alpha)^2 - \nu^2 a_k + a_{k-2} = 0$$

$$a_0 \ne 0 \quad \alpha = \pm \nu \quad \alpha = \nu \ge 0$$

$$a_1(1+\nu^2 + 2\nu - \nu^2) = 0 \Rightarrow a_1 = 0$$

$$a_k = \frac{a_{k-2}}{\nu^2 - (k+\nu)^2} = \frac{-a_{k-2}}{k(k+2\nu)}$$

$$a_{2n+1} = 0$$

$$a_{2n} = \frac{-a_{2n-2}}{2n(2n+2\nu)} = \frac{-a_{2n-2}}{4n(n+\nu)}$$

$$a_2 = \frac{-a_0}{4(a+\nu)} \qquad a_4 = \frac{-a_2}{4 \cdot 2(2+\nu)} = \underbrace{\frac{a_0}{4 \cdot 4 \cdot 2(1+\nu)(2+\nu)}}_{2^4}$$

$$a_6 = \underbrace{\frac{a_0}{2^6 \cdot 2 \cdot 3(3+\nu)(1+\nu)(2+\nu)}}_{2^2n_1!(1+\nu)(2+\nu) \dots (n+\nu)}$$

$$\Gamma(s) = \int_0^\infty x^{s-1} e^{-x} dx \quad s > 0 \quad \Gamma(s+1) = s\Gamma(s)$$

$$\Gamma(n+\nu+1) = (n+\nu)\Gamma(n+\nu) = \dots = (n+\nu)(n+\nu-1) \dots (\nu+1)\Gamma(\nu+1)$$

$$a_{0} = \frac{1}{2^{\nu}\Gamma(\nu+1)} \qquad a_{2n} = \frac{(-1)^{n}}{2^{2n+\nu}n!\Gamma(n+\nu+1)}$$
$$y(x) = \sum_{k=0}^{\infty} a_{k}x^{k+\alpha}$$
$$y(x) = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-1)^{n}}{n!\Gamma(n+\nu+1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2n+\nu} = J_{\nu}(x)$$

Постфактум доказываем дифферинцируемость (признак Доломбера):

$$\lim_{n \to \infty} \left| \frac{u_{n+1}(x)}{u_n(x)} \right| < 1$$

$$\lim_{n \to \infty} \left| \frac{(.5x)^2}{(n+1)(n+\nu+1)} \right| = 0$$

Получаем что радиус сходимости бесконечен $(R=\infty)$, то есть можем бесконечно диф. где угодно.

 $J_{\nu}(x)$ беск. дифф x > 0.

Ищем второе решение через ФОЛ:

$$\left(\frac{y_2}{J_{\nu}(x)}\right)' = \frac{1}{J_{\nu}^2(x)} \frac{1}{x}$$

 $y_2 = Y_{\nu}(x)$ функция Бесселя второго рода.

$$y(x) = C_1 J_{\nu}(x) + C_2 Y_{\nu}(x)$$

