

Решение обыкновенных дифференциальных уравнений

Краевые задачи

К.ф.-м.н. Завьялова Наталья Александровна

natalia.zavyalova@gmail.com

Задача Штурма-Лиувилля

Общая постановка

$$\frac{d}{dt} \left(k(t) \frac{dy}{dt} \right) + c(t)y = \lambda y \quad - \text{Самосопряженная постановка}$$
$$y(0) = 0 \qquad y(T) = 0$$

Нужно найти такие λ при которых задача имеет нетривиальные решения

Тогда

λ – собственные значения, совокупность собств. значений - спектр

y – собственные функции

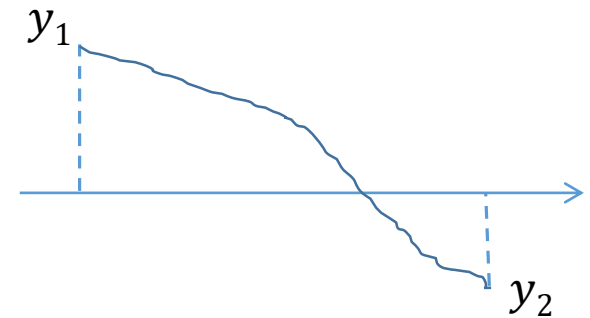
Метод стрельбы

$$\frac{d}{dt} \left(k(t) \frac{dy}{dt} \right) + c(t)y = \lambda y$$

$$y(0) = 0 \qquad y(T) = 0$$

$$y'(0) = 1$$

1. Берем произвольное λ
2. Решаем задачу Коши, находим y
3. Сравниваем со значением на конце отрезка $\Delta y_1 = y(T) - y^*(T)$
4. Выбираем другое λ , находим $\Delta y_2 = y(T) - y^*(T)$
5. Далее движемся методом деления отрезка пополам



Метод дополненного вектора

Запишем дискретизацию дифференциального уравнения

$$\frac{d}{dt} \left(k(t) \frac{dy}{dt} \right) + c(t)y = \lambda y$$

$$y(0) = 0 \qquad y(T) = 0$$

$$\frac{1}{\tau} \left(k_{n+\frac{1}{2}} \frac{y^{n+1} - y^n}{\tau} - k_{n-\frac{1}{2}} \frac{y^n - y^{n-1}}{\tau} \right) + c_n y^n = \lambda y^n \quad N + 1$$

$$y^0 = 0$$

$$y^N = 0$$

Вектор неизвестных $Y = (y^0, y^1, y^2 \dots y^N, \lambda)^T \quad N + 2$

Получается **нелинейная** система, нужно использовать, например, метод Ньютона

$$Y^{s+1} = Y^s - \left[\frac{\partial F(Y^s)}{\partial Y} \right]^{-1} F(Y^s)$$

Для доопределения системы вводим, условие нормировки

$$y_i^{s+1} = y_i^s$$

Пример

Решить спектральную задачу и найти соответствующие собственные функции для аналогичной разностной задачи.

$$\begin{aligned}y''(x) - p(x)y(x) &= \lambda \rho(x)y(x) & p(x) &= 0 \\ y(0) &= 0 & \rho(x) &= 1 \\ y(X) &= 0\end{aligned}$$

$$\begin{cases} y''(x) = \lambda y(x), \\ y(0) = 0, \\ y(X) = 0; \end{cases}$$

Введем сетку $h = XN^{-1}$

N — число узлов сетки. Представим разностную задачу для решения краевой задачи в виде

$$\frac{y_{n+1} - 2y_n + y_{n-1}}{h^2} - p_n y_n = \lambda \rho_n y_n \quad n = 1, \dots, N-1$$

$$y_0 = 0 \quad y_N = 0$$

Пример

$$\begin{cases} \frac{y_{n+1} - 2y_n + y_{n-1}}{h^2} = \lambda y_n, n = 1, \dots, N-1, \\ y_0 = 0, \\ y_N = 0. \end{cases}$$

Некраевые уравнения имеют вид

$$y_{n+1} - (2 + \lambda h^2) y_n + y_{n-1} = 0$$

Найдем решение этой разностной задачи $y_n \rightarrow c\mu^n$

Характеристическое уравнение

$$\mu^2 - (2 + \lambda h^2) \mu + 1 = 0$$

Решением разностной задачи будет μ_1 и μ_2 Отсюда

$$y_n = c_1 \mu_1^n + c_2 \mu_2^n$$

Из характеристического уравнения на основании теоремы Виета следует, что $\mu_1 = \frac{1}{\mu_2}$

Отсюда решение разностной задачи $y_n = c_1 \mu^n + c_2 \mu^{-n}$

Пример

На основании краевых условий получаем

$$\begin{cases} c_1 + c_2 = 0, \\ c_1 \mu^N + c_2 \mu^{-N} = 0, \end{cases} \quad \text{откуда} \quad c_1 = -c_2 = c$$

Следует подчеркнуть, что осуществляется поиск нетривиальных собственных значений и собственных функций. Решение системы имеет нетривиальное решение в том случае, когда детерминант матрица

$$\det \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ \mu^N & \mu^{-N} \end{pmatrix} = 0 \quad \mu^{-N} - \mu^N = 0$$

Из курса теории функций комплексных переменных решением уравнения

$$\mu^{2N} = 1 \quad \text{является} \quad \mu_m = e^{\frac{2\pi i m}{2N}} = e^{\frac{\pi i m}{N}} \quad m = 0, \pm 1, \pm 2, \dots$$

Возвращаемся к характеристическому уравнению для поиска собственных чисел

$$\lambda_m = \frac{\mu_m - \mu_m^{-1} - 1}{h^2} = \frac{e^{\frac{\pi i m}{N}} - e^{-\frac{\pi i m}{N}} - 1}{h^2} = \frac{2 \cos\left(\frac{\pi m}{N}\right) - 2}{h^2} = -\frac{4}{h^2} \sin^2\left(\frac{\pi m}{2N}\right)$$

Найдем соответствующие собственные функции

$$y_n^m = c \left(e^{\frac{\pi i m n}{N}} - e^{-\frac{\pi i m n}{N}} \right) = C \sin\left(\frac{\pi m n}{N}\right)$$

Системы уравнений

Проблема решения системы дифференциальных уравнений

Пусть есть система дифференциальных уравнений

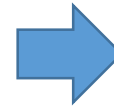
$$\frac{\partial \mathbf{U}}{\partial t} = \mathbf{F}(\mathbf{U}) + f$$

Линеаризуем задачу

Пусть \mathbf{U}^* - точное решение, тогда $\mathbf{U} = \mathbf{U}^* + \delta \mathbf{U}$

$$\frac{\partial(\mathbf{U}^* + \delta \mathbf{U})}{\partial t} \approx \mathbf{F}(\mathbf{U}^*) + \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \mathbf{U}} \delta \mathbf{U} + f$$

$$\frac{\partial \mathbf{U}^*}{\partial t} \equiv \mathbf{F}(\mathbf{U}^*) + f$$



$$\frac{\partial(\delta \mathbf{U})}{\partial t} \approx \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \mathbf{U}} \delta \mathbf{U}$$

Линейное уравнение
для приращения

$$\mathbf{A} = \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \mathbf{U}} = \begin{pmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial u_1} & \cdots & \frac{\partial F_1}{\partial u_N} \\ \vdots & & \vdots \\ \frac{\partial F_N}{\partial u_1} & \cdots & \frac{\partial F_N}{\partial u_N} \end{pmatrix}$$

Проблема решения системы дифференциальных уравнений

$$\frac{\partial(\delta \mathbf{U})}{\partial t} \approx \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \mathbf{U}} \delta \mathbf{U} \quad \Rightarrow \quad \delta \mathbf{U} = \sum_i c_i \mathbf{e}_i e^{\lambda_i t}$$

Функция устойчивости

$$R(z) = R(\lambda_i \tau)$$

Область устойчивости

$$|R(z)| = |R(\lambda_i \tau)| \leq 1$$



Большие собственные значения ограничивают шаги
интегрирования всей системы уравнений

Преобразование системы

$$\frac{d\mathbf{U}}{dt} = \mathbf{A}\mathbf{U}$$

\mathbf{U} – вектор неизвестных $1 \times N$
 \mathbf{A} – квадратная матрица $N \times N$

Спектральное разложение

$$\mathbf{A} = \mathbf{\Omega}_L^{-1} \mathbf{\Lambda} \mathbf{\Omega}_L$$

$$\mathbf{\Omega}_L = \begin{pmatrix} x_{11} & x_{12} & \dots & x_{1n} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{pmatrix}$$

$$\begin{aligned} \omega_1 &= (x_{11} \ x_{12} \ \dots \ x_{1n}) \\ \omega_2 &= (x_{21} \ x_{22} \ \dots \ x_{2n}) \\ &\vdots \\ \omega_n &= (x_{n1} \ x_{n2} \ \dots \ x_{nn}) \end{aligned}$$

квадратная матрица $N \times N$
с собственными **векторами-строками**

Приведение к системе инвариантов Римана

Нахождение собственных векторов-строк

$$\omega_i \mathbf{A} = \omega_i \lambda$$

собственное значение

ЗАМЕТИМ (!): $(\omega_i \mathbf{A})^T = \mathbf{A}^T \omega_i^T = \omega_i^T \lambda \quad \lambda_{A^T} = \lambda_A$

собственные **векторы-столбцы**

$$\mathbf{A} = \mathbf{\Omega}_{\Pi}^{T^{-1}} \mathbf{\Lambda} \mathbf{\Omega}_{\Pi}^T$$

$$\mathbf{\Omega}_{\Pi}^T = \mathbf{\Omega}_{\Pi} = \begin{pmatrix} x_{11} & x_{12} & \dots & x_{1n} \\ x_{21} & x_{22} & \dots & x_{2n} \\ \vdots & \vdots & \ddots & \vdots \\ x_{n1} & x_{n2} & \dots & x_{nn} \end{pmatrix}$$

квадратная матрица $N \times N$
с собственными **векторами-столбцами**,
которая транспонируется

Решение систем гиперболических уравнений

$$\mathbf{A} = \begin{pmatrix} 1 & 2 \\ 4 & -1 \end{pmatrix} \quad \det(\mathbf{A} - \lambda \mathbf{E}) = \begin{vmatrix} 1 - \lambda & 2 \\ 4 & -1 - \lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - 9$$

ЛЕВЫЕ собственные векторы-строки

$$\lambda_1 = 3 \quad \begin{pmatrix} -2 & 2 \\ 4 & -4 \end{pmatrix} \quad \omega_{1\lambda} = (2 \quad 1) \quad \mathbf{\Omega}_\lambda = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \mathbf{\Omega}_\lambda^T$$

$$\lambda_2 = -3 \quad \begin{pmatrix} 4 & 2 \\ 4 & 2 \end{pmatrix} \quad \omega_{2\lambda} = (1 \quad -1) \quad \mathbf{\Omega}_\lambda^{-1} = \frac{1}{\det \mathbf{\Omega}_\lambda} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{\Omega}_\lambda^{-1} \mathbf{\Omega}_\lambda = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -3 & 0 \\ 0 & -3 \end{pmatrix}$$

$$\mathbf{\Omega}_\lambda^{-1} \mathbf{A} \mathbf{\Omega}_\lambda = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -3 & 3 \\ -3 & -6 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -3 & -6 \\ -12 & 3 \end{pmatrix}$$

Решение систем гиперболических уравнений

$$A = \begin{pmatrix} 1 & 2 \\ 4 & -1 \end{pmatrix} \quad A^T = \begin{pmatrix} 1 & 4 \\ 2 & -1 \end{pmatrix}$$

$$\det(A - \lambda E) = \begin{vmatrix} 1 - \lambda & 2 \\ 4 & -1 - \lambda \end{vmatrix} = \lambda^2 - 9$$

ПРАВЫЕ собственные векторы-СТОЛБЦЫ

$$\lambda_1 = 3 \quad \begin{pmatrix} -2 & 4 \\ 2 & -4 \end{pmatrix} \quad \omega_{1\Pi} = \begin{pmatrix} 2 \\ 1 \end{pmatrix} \quad \Omega_{\Pi} = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \quad \Omega_{\Pi}^T = \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix}$$

$$\lambda_2 = -3 \quad \begin{pmatrix} 4 & 4 \\ 2 & 2 \end{pmatrix} \quad \omega_{2\Pi} = \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix} \quad \Omega_{\Pi}^{-1} = \frac{1}{\det \Omega_{\Pi}} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix}$$

$$\omega_{1\Lambda} = (2 \quad 1)$$

$$\omega_{2\Lambda} = (1 \quad -1)$$

$$\Omega_{\Pi}^{T^{-1}} \Lambda \Omega_{\Pi}^T = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -1 & -1 \\ -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 3 & 0 \\ 0 & -3 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 2 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -3 & 3 \\ -3 & -6 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 2 & -1 \end{pmatrix} = \frac{1}{-3} \begin{pmatrix} -3 & -6 \\ -12 & 3 \end{pmatrix}$$

Вид методов Рунге-Кутты для систем

Пусть дана задача: $\frac{d\mathbf{U}}{dt} = \mathbf{F}(\mathbf{U})$ $\mathbf{U}(0) = \varphi$ Пусть $\mathbf{U} = \begin{pmatrix} x \\ y \end{pmatrix}$ $\mathbf{F} = \begin{pmatrix} f(t, x, y) \\ g(t, x, y) \end{pmatrix}$

Решить методом Рунге-Кутты

Тогда

0				
1	1			
$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{2}$			
$\frac{1}{2}$	0	$\frac{1}{2}$		
1	0	0	1	
<hr/>				
	1/6	1/3	1/3	1/6

$$x^{n+1} = x^n + \frac{\tau}{6}(k_1 + 2k_2 + 2k_3 + k_4)$$

$$y^{n+1} = y^n + \frac{\tau}{6}(m_1 + 2m_2 + 2m_3 + m_4)$$

$$k_1 = f(t_n, x^n, y^n)$$

$$m_1 = g(t_n, x^n, y^n)$$

$$k_2 = f\left(t_n + \frac{\tau}{2}, x^n + \frac{\tau}{2}k_1, y^n + \frac{\tau}{2}m_1\right)$$

$$m_2 = g\left(t_n + \frac{\tau}{2}, x^n + \frac{\tau}{2}k_1, y^n + \frac{\tau}{2}m_1\right)$$

$$k_3 = f\left(t_n + \frac{\tau}{2}, x^n + \frac{\tau}{2}k_2, y^n + \frac{\tau}{2}m_2\right)$$

$$m_3 = g\left(t_n + \frac{\tau}{2}, x^n + \frac{\tau}{2}k_2, y^n + \frac{\tau}{2}m_2\right)$$

$$k_4 = f(t_n + \tau, x^n + \tau k_3, y^n + \tau m_3)$$

$$m_4 = g(t_n + \tau, x^n + \tau k_3, y^n + \tau m_3)$$

Метод квазилинеаризации

Метод Ньютона

Пусть постановка краевой задачи для системы ОДУ следующая

$$\begin{aligned}\dot{\vec{x}} &= \vec{f}(\vec{x}, t) \quad 0 \leq t \leq T \\ \vec{\Phi}(\vec{x}(0), \vec{x}(T)) &= 0\end{aligned}$$

Пусть имеется некоторое начальное приближение $\vec{x}^0(t)$

Тогда введем второе приближение, отличающее от первого на небольшую величину $\delta\vec{x}^0(t)$

пусть,
$$\vec{x}^1(t) = \vec{x}^0(t) + \delta\vec{x}^0(t)$$

Величину $\delta\vec{x}^0(t)$ найдем, подставляя в систему второе приближение,

$$\dot{\vec{x}}^0(t) + \delta\dot{\vec{x}}^0(t) = \vec{f}(\vec{x}^0(t) + \delta\vec{x}^0(t), t)$$

В силу малости приращения $\delta\vec{x}^0(t)$

$$\dot{\vec{x}}^0(t) + \delta\dot{\vec{x}}^0(t) = \vec{f}(\vec{x}^0(t), t) + f_x(\vec{x}^0(t), t)\delta\vec{x}^0(t)$$

Получаем линейную неоднородную систему ОДУ

$$\delta\dot{\vec{x}}^0(t) = f'_x(\vec{x}^0(t), t)\delta\vec{x}^0(t) + \vec{f}(\vec{x}^0(t), t) - \dot{\vec{x}}^0(t) = g(t)\delta\vec{x}^0(t) + d(t)$$

Метод Ньютона

Для краевого условия

$$\Phi(\vec{x}^0(0) + \delta\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T) + \delta\vec{x}^0(T)) = 0$$

Выполняем линеаризацию

$$\Phi(\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T)) + \Phi'_{x(0)}(\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T))\delta\vec{x}^0(0) + \Phi'_{x(T)}(\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T))\delta\vec{x}^0(T) = 0$$

В силу выполнения краевого условия для начального приближения

$$\Phi'_{x(0)}(\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T))\delta\vec{x}^0(0) + \Phi'_{x(T)}(\vec{x}^0(0), \vec{x}^0(T))\delta\vec{x}^0(T) = 0$$

или

$$A\delta\vec{x}^0(0) + B\delta\vec{x}^0(T) = 0$$

Таким образом, получаем линейную краевую задачу для $\delta\vec{x}^0(t)$

$$\delta\dot{\vec{x}}^0(t) = g(t)\delta\vec{x}^0(t) + d(t),$$

$$A\delta\vec{x}^0(0) + B\delta\vec{x}^0(T) = 0,$$

решая которую получаем оценку точности для нового приближения

$$\vec{x}^2(t) = \vec{x}^1(t) + \delta\vec{x}^1(t)$$

Пример

Используя метод Ньютона, найти следующее приближение для решения краевой задачи

$$\frac{d^2 y}{dx^2} + 2\sqrt{2\left(\frac{dy}{dx}\right)^2 - 1} - 12e^{y-x} - 2 = 0$$

$$y(0) = 0 \quad y(1) = 1$$

Подобрать начальное приближение.

Пусть $y^0(x)$ — начальное приближение $y^1(x)$ — следующее приближение, тогда приращение тогда для приращения $v(x)$

$$y^1(x) = y^0(x) + v(x)$$

Причем $|v(x)| \ll 1 \quad |v'(x)| \ll 1$

Тогда в силу справедливости (с точки зрения порядка точности по малому параметру $v(x)$) краевой задачи для приближения $y^1(x)$ получаем

$$\frac{d^2 y^0(x)}{dx^2} + \frac{d^2 v(x)}{dx^2} + 2\sqrt{2\left(\frac{dy^0(x)}{dx} + \frac{dv(x)}{dx}\right)^2 - 1} - 12e^{y^0(x)+v(x)-x} - 2 = 0$$

В силу малости приращения $v(x)$ осуществляем линеаризацию уравнения

$$y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 \left(1 + \frac{v'}{y^{0'}}\right)^2 - 1} - 12e^{y^0-x}e^v - 2 = 0$$

Пример

$$y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2\left(1+2\frac{v'}{y^{0'}}\right)-1}-12e^{y^0-x}(1+v)-2=0$$

$$y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 + 4v'y^{0'} - 1} - 12e^{y^0-x} - 12e^{y^0-x}v - 2 =$$

$$y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1} \sqrt{1 + \frac{4v'y^{0'}}{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1}} - 12e^{y^0-x} - 12e^{y^0-x}v - 2 \approx$$

$$y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1} \left(1 + \frac{2v'y^{0'}}{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1}\right) - 12e^{y^0-x} - 12e^{y^0-x}v - 2 =$$

$$= y^{0''} + v'' + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1} + \frac{4v'y^{0'}}{\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1}} - 12e^{y^0-x} - 12e^{y^0-x}v - 2 = 0.$$

Таким образом, выражение для приращения приближения

$$v'' + \frac{4y^{0'}}{\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1}}v' - 12e^{y^0-x}v + 2\sqrt{2\left(y^{0'}\right)^2 - 1} - 12e^{y^0-x} + y^{0''} - 2 = 0$$

Пример

Получаем линейное обыкновенное дифференциальное уравнение с переменными коэффициентами, решение которого в общем виде представляется затруднительным. Однако в условии предлагается подобрать начальное условие самостоятельно.

$y^0(x) = x$ - выбираем, условие так же удовлетворяет граничным условиям

$$v'' + \frac{4 \cdot 1}{\sqrt{2(1)^2 - 1}} v' - 12e^{x-x} v + 2\sqrt{2 \cdot 1^2 - 1} - 12e^{x-x} + 0 - 2 = v'' + 4v' - 12v - 12 = 0$$

решить которое уже труда не составляет. Характеристическое уравнение для дифференциального однородного

$$\lambda^2 + 4\lambda - 12 = 0$$

$$\lambda_{1,2} = -2 \pm \sqrt{4 + 12} = -2 \pm 4 = \{-6, 2\}$$

Однородное решение

$$v_o(x) = c_1 e^{-6x} + c_2 e^{2x}$$

Частное решение $v_u(x) = -1$

Приращение имеет вид $v(x) = v_o(x) - v_u(x) = c_1 e^{-6x} + c_2 e^{2x} - 1$

Константы найдем из условия равенства нулю функции приращения на краях отрезка

Пример

Константы найдем из условия равенства нулю функции приращения на краях отрезка

$$v(0) = v(1) = 0$$

$$\begin{cases} c_1 + c_2 - 1 = 0, \\ c_1 e^{-6} + c_2 e^2 - 1 = 0; \end{cases} \quad \begin{cases} c_2 = 1 - c_1, \\ c_1 (e^{-6} - e^2) + e^2 - 1 = 0; \end{cases} \quad \begin{cases} c_1 = \frac{e^2 - 1}{e^2 - e^{-6}}, \\ c_2 = \frac{1 - e^{-6}}{e^2 - e^{-6}}. \end{cases}$$

Приращение

$$v(x) = \frac{e^2 - 1}{e^2 - e^{-6}} e^{-6x} + \frac{1 - e^{-6}}{e^2 - e^{-6}} e^{2x} - 1$$

Следующее приближение

$$y^1(x) = \frac{e^2 - 1}{e^2 - e^{-6}} e^{-6x} + \frac{1 - e^{-6}}{e^2 - e^{-6}} e^{2x} + x - 1$$

Замечание. Численное решение краевой задачи $v'' + 4v' - 12v - 12 = 0$

$$v(0) = v(1) = 0$$

может осуществляться через метод прогонки.

Устойчивость метода имеет вид

$$|-2 - 12h^2| > \left|1 + \frac{1}{2}4h\right| + \left|1 - \frac{1}{2}4h\right|$$

$$|-2 - 12h^2| > |1 + 2h| + |1 - 2h|$$

$$2 + 12h^2 > 2$$

Условие устойчивости выполнено

Спасибо за внимание!