Содержание

B	Введение							
1	Изучение поставленной задачи с помощью							
	компьютерного моделирования							
	1.1	Матем	матическая постановка исходной задачи	7				
	1.2	Некот	орые факты из теории дифференциальных					
		уравн	ений с отклоняющимся аргументом	7				
		1.2.1	Базовые понятия и определения	7				
		1.2.2	Простейшая модель с запаздыванием	8				
		1.2.3	Классификация моделей с отклоняющимся аргументом	9				
		1.2.4	Метод шагов решения уравнений					
			с отклоняющимся аргументом	11				
		1.2.5	Некоторые сведения о решениях линейных уравнений					
			с постоянными коэффициентами и постоянными					
			отклонениями аргумента	13				
	1.3	В Переход к исследованию обыкновенных						
		уравн	ений в частных производных,					
		прибл	ижающих исходное уравнение					
		с запа	здыванием	14				
	1.4	1.4 Исследование устойчивости обыкновенного						
		дифф	еренциального уравнения относительно $T(t)$	17				
	1.5	Прогр	раммное вычисление определителей					
		матри	щы Гурвица	19				
2	Ана	Аналитическое исследование						
	поставленной задачи 2							

	2.1	Teope	ма о неустойчисвости приближений	
		старш	их порядков	21
	2.2	Устой	чивость решений дифферециального уравненения	
		с запа	аздыванием по времени	24
	2.3	Доста	сточное условие неположительности знаков	
вещественных часте			твенных частей корней характерестического	
		уравн	ения	26
3	Рез	ультат	гы проведённого анализа	29
	3.1	Графі	ики решений при $ au=0.1,k=1$	30
		3.1.1	Приближение порядка $m=1$	31
		3.1.2	Приближение порядка $m=2$	32
		3.1.3	Приближение порядка $m=3$	33
		3.1.4	Приближение порядка $m=4$	34
		3.1.5	Приближение порядка $m=5$	35
		3.1.6	Приближение порядка $m=6$	36
	3.2	Графі	ики решений при $ au=0.1,k=2$	37
		3.2.1	Приближение порядка $m=1$	38
		3.2.2	Приближение порядка $m=2$	39
		3.2.3	Приближение порядка $m=3$	40
		3.2.4	Приближение порядка $m=4$	41
		3.2.5	Приближение порядка $m=5$	42
		3.2.6	Приближение порядка $m=6$	43
	3.3	Пром	ежуточный вывод	44
	3.4	Графі	ики решений при $ au = 0.001, k = 39 \ldots \ldots \ldots \ldots$	45
		3.4.1	Приближение порядка $m=1$	46
		3.4.2	Приближение порядка $m=2$	47
		3.4.3	Приближение порядка $m=3$	48

		3.4.4	Приближение порядка $m=4$	49			
		3.4.5	Приближение порядка $m=5$	50			
		3.4.6	Приближение порядка $m=6$	51			
	3.5	Графі	ики решений при $ au = 0.001, k = 40\ldots\ldots\ldots\ldots$	52			
		3.5.1	Приближение порядка $m=1$	53			
		3.5.2	Приближение порядка $m=2$	54			
		3.5.3	Приближение порядка $m=3$	55			
		3.5.4	Приближение порядка $m=4$	56			
		3.5.5	Приближение порядка $m=5$	57			
		3.5.6	Приближение порядка $m=6$	58			
	3.6	Графі	ики решений при $ au = 0.001, \gamma = \frac{\pi}{2*0.001} \ldots \ldots \ldots$	59			
		3.6.1	Приближение порядка $m=1$	60			
		3.6.2	Приближение порядка $m=2$	61			
		3.6.3	Приближение порядка $m=3$	62			
		3.6.4	Приближение порядка $m=4$	63			
		3.6.5	Приближение порядка $m=5$	64			
		3.6.6	Приближение порядка $m=6$	65			
4	Приложение математического						
	МОД	целиро	вания для исследования				
	эко	номич	еских процессов	66			
Заключение							
Cı	Список литературы						

Введение

Данный дипломный проект посвящен изучению математических моделей теплопроводности с отклоняющимся аргументом.

Впервые теорию дифференциальных уравнений сначала с запаздывающим (а потом и с отклоняющимся) аргументом рассмотрел в А.Д.Мышкис в работе [6]). Другой пионерской работой в исследовании этого вопроса стала [16].

В последствии дифференциальные уравнения с отклоняющимся аргументом (также иногда называемые функционально-дифференциальными) нашли многочисленные приложения в различных вопросах автоматики, в теории колебаний, в ракетной технике, во многих вопросах физики, в некоторых задачах экономических, биологических и медицинских наук. Важность и разнообразие приложений резко повысили интерес к теории этих уравнений. В 60-х годах XX века появилось множество работ по данной тематике: в качестве примеров можно привести монографии Белммана, Данскина и Гликсберга [13], Беллмана и Данскина [14], Пинни [8], Красовского [5] и др.

Теория дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом до сих пор находится в стадии становления и интерес к ней по-прежнему не угас. Значимыми работами современности по данной тематике стали [21] и [18].

В данной работе будет исследована устойчивость уравнения локального закона сохранения (Лиувилля) с малым запаздыванием τ :

$$\begin{cases} \rho_t(x,t) + div\bar{J}(x,t) = f(x,t), \\ \bar{J}(x,t+\tau) = -a^2 \nabla \rho(x,t) + \bar{V}(x,t)\rho(x,t) \end{cases}$$

Цель настоящего исследования – оценить, как небольшое отклонение

по времени влияет на решения и их устойчивость для уравнений теплопроводности с отклоняющимся аргументом, а также сравнить моделей с отклонением и без. Также в данной работе будет приведена необходимая теория и представлены развитые численные методы решений дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом.

Важным фактом является наличие именно малого запаздывания: в работе будет представлен переход от исходной модели к системе обыкновнных дифференциальных уравнений с малым параметром при старшей производной. Такие уравнения были рассмотрены в статьях Тихонова [9, 10], Васильевой [1], в книге Васильевой и Бутузова [2].

В экономической части работы будет **модель капитализации Ка**лецкого (Kalecki)[17].

Изучение поставленной задачи с помощью компьютерного моделирования

1.1 Математическая постановка исходной задачи

Запишем **общее уравнение непрерывности** в дифференциальной форме:

$$\rho_t(\bar{x},t) + div\bar{J}(\bar{x},t) = f(\bar{x},t) \tag{1.1.1}$$

Оно представляет собой сильную (локальную) форму закона сохранения и выражает связь между потоком $\bar{J}(\bar{x},t)$ и концетрацией (температурой) $\rho(\bar{x},t)$.

Чтобы корректно поставить задачу решения (1.1.1) необходимо дополнить его ещё одним условием – в данной работе оно представлено **законом диффузии с конвекцией** с отклоняющимся аргументом:

$$\bar{J}(\bar{x}, t + \tau) = -a^2 \nabla \rho(\bar{x}, t) + \bar{V}(\bar{x}, t) \rho(\bar{x}, t)$$

$$\tag{1.1.2}$$

В дальнейшем уравнение (1.1.1) будет классифицировано с точки зрения теории дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом. Предварительно приведем необходимую для исследования информацию.

1.2 Некоторые факты из теории дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом

1.2.1 Базовые понятия и определения

Дифференциальными уравнениями с отклоняющимся аргументом называются дифференциальные уравнения, в которые неизвестная функция и её проиводные входят, вообще говоря, при различных значениях аргумента.

Хотя уравнения с отклоняющимся аргументом по виду очень похожи на обыкновенные дифференциальные уравнения, факт отклонения аргумента усложняет их анализ.

Рассмотрим простейший пример

$$\dot{x}(t) = f(t, x(t), x(t - \tau)), \tag{1.2.1}$$

где au — положительная константа.

Для начала отметим, что для решения задачи Коши уже недостаточно задать одно начальное условие $x(t_0) = x_0$, ведь необходимо знать исходные значения на всем отрезке $[t_0 - \tau, t_0]$, т.е задать функцию $x_0(t)$, определенную на отрезке $[t_0 - \tau, t_0]$ – начальную функцию (в зарубежной литературе history function или initial function).

1.2.2 Простейшая модель с запаздыванием

Для примера рассмотрим две задачи Коши: одну для обыкновенного дифференциального уравнения, другую – для уравнения с отклонением по аргументу:

$$\begin{cases} x'(t) = x(t), & t > 0 \\ x(0) = 1 \end{cases}$$
 (1.2.2)

$$\begin{cases} y'(t) = y(t-1), & t > 0 \\ y(t) = 1, & -1 \le t \le 0 \end{cases}$$
 (1.2.3)

Методы решения подобных уравнений с запаздыванием будут рассмотрены в работе позже, а пока построим графики этих решений:

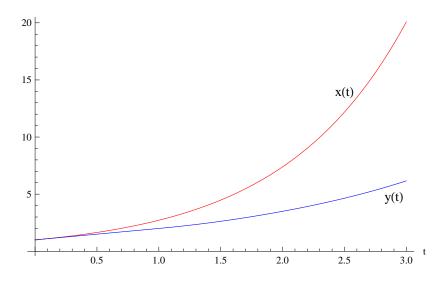


Рис. 1.2.1: Сравнение моделей с запаздыванием и без

Наглядно видно, что решения различны. Позже будет приведено аналитическое решение задачи (1.2.3) и доказано, что y(t) всегда возрастает медленнее экспоненциального решения, т.е. x(t).

Также решение зависит от начальной функции: для примера рассмотрим такую задачу:

$$\begin{cases} y_h'(t) = y_h(t-1), & t > 0 \\ y_h(t) = 1 + t, & -1 \le t \le 0 \end{cases}$$
 (1.2.4)

Отметим, что $y_h(0) = y(0) = 1$.

Построим решения на одном графике:

Таким образом, начальная функция определяет характер решения задачи.

1.2.3 Классификация моделей с отклоняющимся аргументом

Рассотрим обобщенное уранвнения n-ого порядка с l отклонениями аргумента (вообще говоря, отклонение может быть непостоянным и зависеть, например, от значений самого аргумента).

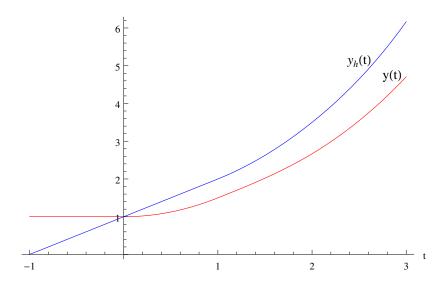


Рис. 1.2.2: Сравнение моделей с различными начальными функциями

$$x^{(m_0)}(t) = f(t, x(t), \dots, x^{(m_0-1)}(t), x(t-\tau_1(t)), \dots, \dots, x^{(m_1)}(t-\tau_1(t)), \dots, x(t-\tau_l(t)), \dots, x^{(m_l)}(t-\tau_l(t)))$$
(1.2.5)

Здесь $\tau_i(t) \geq 0$.

Каменским Г.А. была введена естественная классификация (1.2.5). Обозначим $\lambda=m_0-\max_{1\leq i\leq l}m_i$.

- 1. Если $\lambda > 0$, то такое уравнения называется уравнением с **запаздыва-** ющим аргументом;
- 2. Если $\lambda = 0$, уравнением **нейтрального типа**;
- 3. Если $\lambda < 0$, уравнением **опережающего типа**.

Вернемся к исходной задаче (1.1.1, 1.1.2):

$$\begin{cases}
\rho_t(\bar{x},t) + div\bar{J}(\bar{x},t) = f(\bar{x},t), \\
\bar{J}(\bar{x},t+\tau) = -a^2\nabla\rho(\bar{x},t) + \bar{V}(\bar{x},t)\rho(\bar{x},t)
\end{cases} (1.2.6)$$

Объединим в одно уравнение относительно $\rho(x,t)$:

$$\rho_t(\bar{x},t) = -a^2 \Delta \rho(\bar{x},t-\tau) + \rho(\bar{x},t-\tau) div \bar{V}(\bar{x},t-\tau) + (\bar{V}(\bar{x},t-\tau), \nabla \rho(\bar{x},t-\tau))$$
(1.2.7)

Отметим, что дивергенция как дифференциальный оператор была применена по пространственным переменным \bar{x} . Из этого следует, что в левой части (1.2.7) не содержится производных по t и уравнение классифицируется как уравнение с запаздывающим аргументом при $\tau>0$ и как опережающего типа при $\tau<0$.

1.2.4 Метод шагов решения уравнений

с отклоняющимся аргументом

Метод шагов – естественный метод решения уравнений с отклоняющимся аргуентом. Рассмотрим простейший пример:

$$x'(t) = f(t, x(t), x(t - \tau)), \quad \tau > 0$$
(1.2.8)

Поставим задачу Коши для него:

$$\begin{cases} x'(t) = f(t, x(t), x(t - \tau)), & t > 0, \\ x(t) = x_0(t), & -\tau \le t \le 0 \end{cases}$$
 (1.2.9)

Тогда на отрезке $[0,\tau]$:

$$\begin{cases} x'(t) = f(t, x(t), x_0(t - \tau)), & 0 \le t \le \tau, \\ x(0) = x_0(0) \end{cases}$$
 (1.2.10)

Отметим, что (1.2.10) – задача Коши уже для обыкновенного дифференциального уравнения. Предположим, что $x_1(t)$ – ее решение. Тогда на отрезке $[\tau, 2\tau]$:

$$\begin{cases} x'(t) = f(t, x(t), x_1(t - \tau)), & \tau \le t \le 2\tau, \\ x(\tau) = x_1(\tau) \end{cases}$$
 (1.2.11)

Продолжая подобные рассуждения, можно найти решение (1.2.9). Отметим, что решать можно как аналитически, так и численно.

К минусам этого метода можно отнести зависимость от величины отклонения и сложность адаптации к общему случаю зависимости запаздывания от аргумента.

В качестве примера можно рассмотреть уже использованную раннее в работе задачу Коши (1.2.3):

$$\begin{cases} y'(t) = y(t-1), & t > 0 \\ y(t) = 1, & -1 \le t \le 0 \end{cases}$$

Таким образом, на отрезке [0, 1] её решением будет функция

$$y(t) = t + 1, \quad 0 \le t \le 1$$
 (1.2.12)

На отрезке [1, 2] соответственно:

$$\begin{cases} y'(t) = (t+1) - 1, & 1 \le t \le 2, \\ y(1) = 1 + 1 = 2 \end{cases}$$
 (1.2.13)

$$y(t) = \frac{t^2}{2} + \frac{3}{4}, \quad 1 \le t \le 2$$
 (1.2.14)

Продолжая подобные рассуждения, можно построить решение на сколь угодно отдаленном по времени от начального момента отрезке.

Заметим, что на каждом из таких отрезков, решения представлены в виде полинома, а значит возрастают не быстрее решения задачи без запаздывания – экспоненциальной функции.

1.2.5 Некоторые сведения о решениях линейных уравнений с постоянными коэффициентами и постоянными отклонениями аргумента

Рассмотрим линейное однородное уравнение с постоянными коэффициентами и постоянными отклонениями аргумента

$$\sum_{i=0}^{n} \sum_{j=0}^{l} a_{ij} x^{(i)} (t - \tau_j) = 0, \qquad (1.2.15)$$

где $0 = \tau_0 < \tau_1 < \dots < \tau_m$.

Будем искать его частные решения в виде

$$x(t) = e^{kt}, (1.2.16)$$

где k — постоянная.

Подставив (1.2.16) в (1.2.15), получим характеристическое уравнение для k:

$$\sum_{i=0}^{n} \sum_{j=0}^{l} a_{ij} k^{i} e^{k\tau j} = 0$$
 (1.2.17)

Заметим, что по знакам вещественных частей корней 1.2.17 можно судить об устойчивости соотвествующего ему дифференциального уравнения с запаздыванием, как и в случае уравнений безе запаздывания. С доказательством данного факта можно ознакомиться, например, в [11].

Теория подобных трансцедентных уравнений изучалась ещё в XVIII веке Ламбертом и Эйлером. Известно, что (1.2.17) имеет бесконечное множество корней в комплексном пространстве.

В честь немецкого математика Ламберта была названа функция W(z), определяемая функциональным уравнением

$$z = W(z)e^{W(z)} (1.2.18)$$

Вообще говоря, W(z) многозначна, но если ограничиться вещественными $z=x\geq -\frac{1}{e}$ и потребовать $W(z)\geq -1$, то получим однозначно определенную функцию, представляющую одну из главных ветвей W(z):

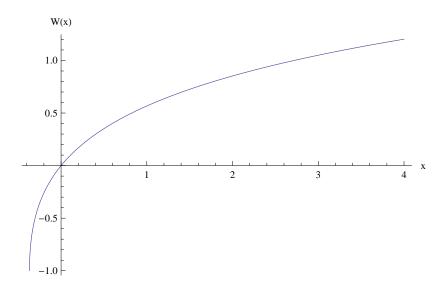


Рис. 1.2.3: График главной ветви $W_0(x)$ решений функции Ламберта

1.3 Переход к исследованию обыкновенных уравнений в частных производных, приближающих исходное уравнение с запаздыванием

Цель дальнейшего исследования – свести исходную задачи к анализу её приближений уравнениями в частных производных.

Напомним, что в работе исследуется задача (1.1.1, 1.1.2):

$$\begin{cases}
\rho_t(\bar{x}, t) + div\bar{J}(\bar{x}, t) = f(\bar{x}, t), \\
\bar{J}(\bar{x}, t + \tau) = -a^2 \nabla \rho(\bar{x}, t) + \bar{V}(\bar{x}, t) \rho(\bar{x}, t)
\end{cases} (1.3.1)$$

Разложим левую часть уравнения с запаздыванием в ряд Тэйлора, опустив члены порядка выше m:

$$\bar{J}(\bar{x},t) + \bar{J}_t(\bar{x},t)\tau + \dots + \frac{\partial^m \bar{J}}{\partial t^m}(\bar{x},t)\frac{\tau^m}{m!} = -a^2 \nabla \rho(\bar{x},t) + \bar{V}(\bar{x},t)\rho(\bar{x},t) \quad (1.3.2)$$

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n} \bar{J}}{\partial t^{n}} (\bar{x}, t) \frac{\tau^{n}}{n!} = -a^{2} \nabla \rho(\bar{x}, t) + \bar{V}(\bar{x}, t) \rho(\bar{x}, t)$$
(1.3.3)

В контексте работы будем называть т порядком приближения.

Продифференциировав (1.1.1) n раз, получим:

$$\frac{\partial^{n+1}\rho}{\partial t^{n+1}} + div\frac{\partial^n \bar{J}}{\partial t^n} = \frac{\partial^n f}{\partial t^n}$$
(1.3.4)

Домножив последнее уравнение на $\frac{\tau^n}{n!}$, перепишем его в следующем виде:

$$div\left(\frac{\partial^n \bar{J}}{\partial t^n}\right) \frac{\tau^n}{n!} = \left(\frac{\partial^n f}{\partial t^n} - \frac{\partial^{n+1} \rho}{\partial t^{n+1}}\right) \frac{\tau^n}{n!}$$
(1.3.5)

Из уравнения (1.3.3):

$$\sum_{n=0}^{m} div \left(\frac{\partial^n \bar{J}}{\partial t^n} \right) \frac{\tau^n}{n!} = -a^2 div(\nabla \rho) + div(\bar{V}\rho)$$
 (1.3.6)

Подставим (1.3.5):

$$\sum_{n=0}^{m} \left(\frac{\partial^n f}{\partial t^n} - \frac{\partial^{n+1} \rho}{\partial t^{n+1}} \right) \frac{\tau^n}{n!} = -a^2 \Delta \rho + \rho div \bar{V} + (\bar{V}, \nabla \rho)$$
 (1.3.7)

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n+1} \rho}{\partial t^{n+1}} \frac{\tau^{n}}{n!} - a^{2} \Delta \rho + \rho div \bar{V} + (\bar{V}, \nabla \rho) = \sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n} f}{\partial t^{n}} \frac{\tau^{n}}{n!}$$
(1.3.8)

Рассмотрим одномерный случай:

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n+1} \rho}{\partial t^{n+1}} \frac{\tau^{n}}{n!} - a^{2} \frac{\partial^{2} \rho}{\partial x^{2}} + \rho \frac{\partial V}{\partial x} + V \frac{\partial \rho}{\partial x} = \sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n} f}{\partial t^{n}} \frac{\tau^{n}}{n!} = g(x, t)$$
 (1.3.9)

Для простоты примем g=0 и V=const:

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n+1} \rho}{\partial t^{n+1}} \frac{\tau^n}{n!} - a^2 \frac{\partial^2 \rho}{\partial x^2} + V \frac{\partial \rho}{\partial x} = 0$$
 (1.3.10)

Заменим неизвестную функцию следующим образом:

$$\rho(x,t) = e^{\xi x} u(x,t) \tag{1.3.11}$$

Тогда

$$\rho_x = e^{\xi x} (u_x + \xi u) \tag{1.3.12}$$

$$\rho_{xx} = e^{\xi x} (u_{xx} + 2\xi u_x + \xi^2 u) \tag{1.3.13}$$

$$-a^{2}\rho_{xx} + V\rho_{x} = e^{\xi x}[-a^{2}(u_{xx} + 2\xi u_{x} + \xi^{2}u) + V(u_{x} + \xi u)] = (1.3.14)$$

$$= e^{\xi x} [-a^2 u_{xx} + (-2a^2 \xi + V)u_x + (-a^2 \xi^2 + V \xi)u] = (1.3.15)$$

$$= e^{\xi x} \left[-a^2 u_{xx} + \frac{V^2}{4a^2} u \right]$$
 (1.3.16)

при $\xi = \frac{V}{2a^2}$ (т.е. коэффициент при u_x равен 0).

Наконец, получим уравнение, для которого будем исследовать устойчивость его решений:

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n+1} u}{\partial t^{n+1}} \frac{\tau^n}{n!} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{V^2}{4a^2} u = 0$$
 (1.3.17)

Для уравнения (1.3.17) применим **метод Фурье разделения переменных**:

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} X(x)T(t)$$
 (1.3.18)

Получим:

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} X + \frac{V^2}{4a^2} TX = a^2 TX'', \quad k = 1, \dots, \infty$$
 (1.3.19)

$$\frac{\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \frac{V^2}{4a^2} T}{a^2 T} = \frac{X''}{X} = -\lambda = -k^2$$
 (1.3.20)

$$\begin{cases}
\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2 k^2\right)} T = 0 \\
Y'' + k^2 X = 0
\end{cases} (1.3.21)$$

Как видно, малый параметр входит только в уравнение относительно T(t).

Дальнейшей целью настоящего исследования станет вопрос об устойчивости нулевого решения

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2 k^2\right)}_{\gamma(k^2)} T = 0$$
 (1.3.22)

при различных m.

1.4 Исследование устойчивости обыкновенного $\label{eq: 1.4} {\mbox{ дифференциального уравнения относительно }} T(t)$

Напомним, что в данном пункте исследуется уравнение (1.3.22)

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2 k^2\right)}_{\gamma(k^2)} T = 0$$

Выпишем характеристическое уравнение:

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^{n}}{n!} \lambda^{n+1} + \gamma(k^{2}) = 0$$

Согласно общей теории, для алгебраического уравнения

$$a_0 x^n + a_1 x^{n-1} + \dots + a_{n-1} x + a_n = 0, \quad a \neq 0$$
 (1.4.1)

выполнена

 $\mathbf{Teopema} \ \mathbf{Payca-\Gamma ypbu u u}$ а. Число корней с положительной частью действительного алгебраического уравнения (1.4.1) равно числу перемен знака в любой из последовательностей

$$\Delta_0, \Delta_1, \frac{\Delta_2}{\Delta_1}, \dots, \frac{\Delta_n}{\Delta_{n-1}} \tag{1.4.2}$$

ИЛИ

$$\Delta_0, \Delta_1, \Delta_1 \Delta_2, \Delta_2 \Delta_3, \dots, \Delta_{n-2} \Delta_{n-1}, a_n, \tag{1.4.3}$$

где

$$\Delta_0 = a_0 > 0, \quad \Delta_1 = a_1, \quad \Delta_2 = \begin{pmatrix} a_1 & a_0 \\ a_3 & a_2 \end{pmatrix},$$

$$\Delta_3 = \begin{pmatrix} a_1 & a_0 & 0 \\ a_3 & a_2 & a_1 \\ a_5 & a_4 & a_3 \end{pmatrix}, \quad \Delta_4 = \begin{pmatrix} a_1 & a_0 & 0 & 0 \\ a_3 & a_2 & a_1 & a_0 \\ a_5 & a_4 & a_3 & a_2 \\ a_7 & a_6 & a_5 & a_4 \end{pmatrix}, \dots$$

Критерий Рауса-Гурвица. Для того, чтобы все корни действительного уравнения (1.4.1) имели отрицательные действительные части необходимо и достачно, чтобы выполнялись неравенства:

$$\Delta_0 > 0, \Delta_1 > 0, \dots, \Delta_n > 0$$

Отметим, что согласно построению, можем считать $\gamma(k^2) \sim k^2$ неограниченным, а $\tau > 0$ фиксированным.

Таким образом, задача об устойчивости решений дифференциального уравнения относительно T(t) сводится к нахождению определителей матриц Гурвица для различных m.

Программное вычисление определителей матрицы Гурвица

В настоящей работе была реализована программа для символьного вычисления определителей матрицы Гурвица для уравнения (1.3.22):

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2k^2\right)}_{\gamma(k^2)} T = 0$$

Ниже представлены результаты работы программы для различных порядков приближения $m=1,\ldots,7$:

при
$$m=1$$
: $\Delta_1=1>0,\,\Delta_1=\gamma>0$

при
$$m=2$$
: $\Delta_1=\tau$, $\Delta_2=\tau(1-0.5\gamma\tau)<0$, $\Delta_3=\gamma\tau(1-0.5\gamma\tau)<0$

при
$$m=3$$
: $\Delta_1=0.5\tau^2,\,\Delta_2=0.3334\tau^3,\,\Delta_3=\tau^3(0.3334-0.25\gamma\tau)<0,$ $\Delta_4=\gamma\tau^3(0.3334-0.25\gamma\tau)<0$

при
$$m=4$$
: $\Delta_1=0.167\tau^3, \ \Delta_2=0.041\tau^5, \ \Delta_3=\tau^6(0.007\gamma\tau+0.014),$ $\Delta_4=\tau^6\left(-0.0017\gamma^2\tau^2-0.007\gamma\tau+0.014\right)<0,$ $\Delta_5=\gamma\tau^6\left(-0.0017\gamma^2\tau^2-0.0071\gamma\tau+0.0139\right)$

при
$$m=5$$
: $\Delta_1=0.042\tau^4, \ \Delta_2=0.003\tau^7, \ \Delta_3=0, \ \Delta_4=\tau^{10}(0.0001\gamma\tau-0.0002), \ \Delta_5=\tau^{10}\left(-0.0001\gamma^2\tau^2+0.0002\gamma\tau-0.0002\right)<0, \dots$

при
$$m=6$$
: $\Delta_1=0.0083\tau^5$, $\Delta_2=0.0001\tau^9$, $\Delta_3=-3.858^{-6}\tau^{12}<0$, ...

при
$$m=7$$
: $\Delta_1=0.0014\tau^6$, $\Delta_2=3.307^{-6}\tau^{11}$, $\Delta_3=-4.593^{-8}\tau^{15}<0$, ...

Построим график Δ_3 для всех m, в которых в выражение для него не входит $\gamma(k^2)$:

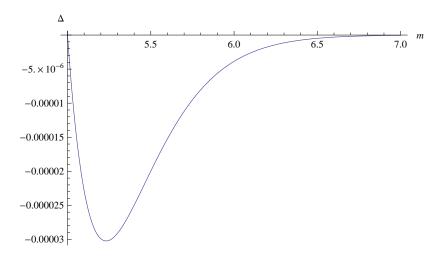


Рис. 1.5.1: График для Δ_3 при $5 \leq m \leq 7$

Таким образом, можно сделать вывод, что для любого m, начиная с 6, хотя бы один из определителей матрицы Гурвица для (1.3.22) отрицателен. Так как, $T_0 = a_0 = \frac{\tau^m}{m!} > 0$ для $\tau > 0$. В аналитической части работы данный факт будет аналитически доказан, а также будет доказана теорема о неустойчивости всех приближений (1.3.22) кроме первого.

2 Аналитическое исследование поставленной задачи

2.1 Теорема о неустойчисвости приближений старших порядков

Напомним, что в настоящей работе исследуется задача

$$\begin{cases}
\rho_t(\bar{x},t) + div\bar{J}(\bar{x},t) = f(\bar{x},t), \\
\bar{J}(\bar{x},t+\tau) = -a^2\nabla\rho(\bar{x},t) + \bar{V}(\bar{x},t)\rho(\bar{x},t)
\end{cases} (2.1.1)$$

Для нее в условиях

1. одномерной задачи,

2.
$$\rho(x,t) = e^{\frac{V}{2a^2}x}u(x,t),$$

3.
$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^n f}{\partial t^n} \frac{\tau^n}{n!} = g(x, t) \equiv 0 \iff f(x, t) \equiv 0,$$

4.
$$V = const$$

были построены приближения

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\partial^{n+1} u}{\partial t^{n+1}} \frac{\tau^n}{n!} - a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{V^2}{4a^2} u = 0, \tag{2.1.2}$$

решения которых устойчивы при устойчивости решений обыкновенного дифференциального уравнения

$$\sum_{n=0}^{m} \frac{\tau^n}{n!} T^{(n+1)} + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2 k^2\right)}_{\gamma(k^2)} T = 0$$
 (2.1.3)

и неустойчивы в противном случае.

При анализе результатов моделирования было выдвинуто предположение о неустойчивости всех приближений, начиная с m=6.

Теорема о неустойчивости приближений старших порядков. Приближения (2.1.2) задачи (2.1) всех порядков кроме m=1 неустойчивы.

Для доказательства теоремы сначала докажем следующее утверждение:

Утверждение. $\Delta_3 < 0$ при $m \ge 6$.

Выпишем общий вид определителя матрицы Гурвица при k=3:

$$\Delta_{3} = \begin{vmatrix} \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!} & \frac{\tau^{m}}{m!} & 0\\ \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} & \frac{\tau^{m-2}}{(m-2)!} & \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!}\\ \frac{\tau^{m-5}}{(m-5)!} & \frac{\tau^{m-4}}{(m-4)!} & \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} \end{vmatrix} = \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!} \begin{vmatrix} \frac{\tau^{m-2}}{(m-2)!} & \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!}\\ \frac{\tau^{m-4}}{(m-4)!} & \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} \end{vmatrix} - \frac{\tau^{m}}{m!} \begin{vmatrix} \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} & \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!}\\ \frac{\tau^{m-5}}{(m-5)!} & \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} \end{vmatrix}$$

$$\Delta_{3} = \frac{\tau^{m-1}}{(m-1)!} \frac{\tau^{m-2}}{(m-2)!} \frac{\tau^{m-4}}{(m-4)!} \begin{vmatrix} 1 & \frac{\tau}{m-1} \\ 1 & \frac{\tau}{m-3} \end{vmatrix} - \frac{\tau^{m}}{m!} \frac{\tau^{m-3}}{(m-3)!} \frac{\tau^{m-5}}{(m-5)!} \begin{vmatrix} 1 & \frac{\tau^{2}}{(m-2)(m-1)} \\ 1 & \frac{\tau^{2}}{(m-4)(m-3)} \end{vmatrix}$$

$$\Delta_3 = \frac{\tau^{3m-7}}{(m-1)!(m-2)!(m-4)!} \left(\frac{\tau}{m-3} - \frac{\tau}{m-1} \right) - \frac{\tau^{3m-8}}{m!(m-3)!(m-5)!} \left(\frac{\tau^2}{(m-4)(m-3)} - \frac{\tau^2}{(m-2)(m-1)} \right)$$

$$\Delta_3 = \tau^{3m-6} \left(\frac{(m-1) - (m-3)}{(m-1)!(m-2)!(m-4)!(m-3)(m-1)} - \frac{(m-2)(m-1) - (m-4)(m-3)}{m!(m-3)!(m-5)!(m-4)(m-3)(m-2)(m-1)} \right)$$

$$\Delta_3 = \frac{\tau^{3m-6}}{m!(m-1)!(m-3)!} (2m - (-3m+2+7m-12)) = \frac{\tau^{3m-6}}{m!(m-1)!(m-3)!} (10-2m) < 0$$

при $m \ge 6$.

Таким образом, осталось доказать неустойчивость нулевого решения 2.1.3 при $1 \le m \le 5$ в предположениях достаточно больших значений $\gamma(k^2)$ и ограниченности τ .

при
$$m=1$$
: $\Delta_1=1>0,\,\Delta_1=\gamma>0$

при
$$m=2$$
: $\Delta_1=\tau>0,\,\Delta_2=\tau(1-\frac{1}{2}\gamma\tau)<0,\,\Delta_3=\gamma\tau(1-\frac{1}{2}\gamma\tau)<0$

при
$$m=3$$
: $\Delta_1=\frac{1}{2}\tau^2>0,\ \Delta_2=\frac{1}{3}\tau^3>0,\ \Delta_3=\tau^3(\frac{1}{3}-\frac{1}{4}\gamma\tau)<0,$ $\Delta_4=\gamma\tau^3(\frac{1}{3}-\frac{1}{4}\gamma\tau)<0$

при
$$m=4$$
: $\Delta_1=\frac{1}{6}\tau^3>0$, $\Delta_2=\frac{1}{24}\tau^5>0$, $\Delta_3=\frac{1}{144}\tau^6(2+\gamma\tau)>0$, $\Delta_4=\frac{1}{576}\tau^6(8-4\gamma\tau-\gamma^2\tau^2)<0$, $\Delta_5=\frac{1}{576}\gamma\tau^6(8-4\gamma\tau-\gamma^2\tau^2<0)$

при
$$m=5$$
: $\Delta_1=\frac{1}{24}\tau^4>0$, $\Delta_2=\frac{1}{360}\tau^7>0$, $\Delta_3=0$,
$$\Delta_4=\frac{1}{14400}\tau^{10}(\frac{8}{3}+\frac{5}{3}\gamma\tau)>0$$
, $\Delta_5=\frac{1}{14400}\tau^{10}(-\frac{8}{3}+\frac{10}{3}\gamma\tau-\frac{25}{24}\gamma^2\tau^2)<0$, $\Delta_6=\frac{1}{14400}\gamma\tau^{10}(-\frac{8}{3}+\frac{10}{3}\gamma\tau-\frac{25}{24}\gamma^2\tau^2)<0$

Теорема доказана.

Таким образом, для всех приближений кроме первого нарушается условие непрерывной зависимости решений он начальных данных в силу их неустойчивости, т.е сами приближения – некорректно поставленные по Ада-

мару задачи.

2.2 Устойчивость решений дифферециального урав-

с запаздыванием по времени

Напомним, что предварительно было получен общий вид уравнения с запаздыванием 1.2.7 для исходной задачи:

$$\rho_t(\bar{x},t) = -a^2 \Delta \rho(\bar{x},t-\tau) + \rho(\bar{x},t-\tau) div \bar{V}(\bar{x},t-\tau) + (\bar{V}(\bar{x},t-\tau),\nabla \rho(\bar{x},t-\tau))$$

В тех же условиях, для которых были получены приближения для него (они перечислены, например, в начале пункта [??]), можно вывести следующее:

$$\rho_t(x,t) - a^2 \rho_{xx}(x,t-\tau) + V \rho_x(x,t-\tau) = 0$$
(2.2.1)

Так как подобный вывод уже был произведен в пункте [1.3], опустим подробности и получим:

$$u_t(x,t) - a^2 u_{xx}(x,t-\tau) + \frac{V^2}{4a^2} u(x,t-\tau) = 0$$
 (2.2.2)

Уравнение (2.2.2) – **уравнение реакции-диффузии с запаздыванием по времени**.

Отметим, что в недавней работе [20] было построено аналитическое решение похожей задачи

$$u_t(x,t) - a^2 u_{xx}(x,t) + \frac{V^2}{4a^2} u(x,t-\tau) = 0$$
 (2.2.3)

Для (2.2.2) применим метод Фурье разделения переменных:

$$u(x,t) = \sum_{k=1}^{\infty} X_k(x) T_k(t)$$
 (2.2.4)

Отметим, что, вообще говоря, метод Фурье непременим к любому дифференциальному уравнению с запаздыванием (даже линейному), но в данном случае с его помощью можно получить такие результаты:

$$X(x)T'(t) + \frac{V^2}{4a^2}X(x)T(t-\tau) = a^2X''(x)T(t-\tau), \quad k = 1, \dots, \infty \quad (2.2.5)$$

$$\frac{T'(t) + \frac{V^2}{4a^2}T(t-\tau)}{a^2T(t-\tau)} = \frac{X''(x)}{X(x)} = -\lambda = -k^2$$
 (2.2.6)

Наконец, получим:

$$\begin{cases}
T'(t) + \underbrace{\left(\frac{V^2}{4a^2} + a^2k^2\right)}_{\gamma(k^2)} T(t - \tau) = 0 \\
X'' + k^2 X = 0
\end{cases} (2.2.7)$$

Поставим задачу Коши с постоянной начальной функцией для уравнения относительно T(t):

$$\begin{cases}
T'_{k}(t) + \underbrace{\left(\frac{V^{2}}{4a^{2}} + a^{2}k^{2}\right)}_{\gamma(k^{2})} T_{k}(t - \tau) = 0, & t > 0, \\
T_{k}(t) = T_{k}^{0}, & -\tau \leq t \leq 0.
\end{cases}$$
(2.2.8)

Отметим, что если в нем совершить формальный временной сдвиг на au и применить уже используемое в настоящей работе разложение

$$T(t+\tau) = T(t) + \tau T'(t) + \dots + \frac{\tau^n}{n!} T^{(n)}(t) + \dots, \qquad (2.2.9)$$

то получим исходные приближения (2.1.2), для которых уже был исследован вопрос устойчивости.

Для решений уравнения из задачи (2.2.8) справедливо характеристическое уравнение

$$\lambda_k + \gamma(k^2)e^{-\lambda_k \tau} = 0 \tag{2.2.10}$$

Устойчивость (2.1.2) зависит от знаков вещественных частей $Re(\lambda_k)$.

2.3 Достаточное условие неположительности знаков вещественных частей корней характерестического уравнения

Напомним, что задача свелась к поиску параметров таких, что все вещественные части корней характерического уравнения

$$\phi(z) = z + \gamma e^{-z\tau} \tag{2.3.1}$$

отрицательны.

Приведем вспомогательную теорему:

 $\mathbf{T} \, \mathbf{e} \, \mathbf{o} \, \mathbf{p} \, \mathbf{e} \, \mathbf{m} \, \mathbf{a} \, \mathbf{P} \, \mathbf{y} \, \mathbf{m} \, \mathbf{e} \, \mathbf{E}$ Если комплекснозначные функции f(z) и g(z) голоморфны в односвязной области G, а на её границе δG выполняется неравенство |g(z)| < |f(z)|, то f(z) и (f+g)(z) имеют одинаковое число нулей с учетом кратности.

Данную теорему используем в доказательстве следующего факта:

Достаточное условие отсутствия корней с положительными вещественными частями характерестического уравнения $\phi(z)=z+\gamma e^{-z\tau}$.

$$\phi(z) = z + \gamma e^{-z\tau}$$

не имеет корней положительными вещественными частями при $\gamma \tau < 1$. Для доказательства этого факта представим $\phi(z)$ в следующем виде:

$$\phi(z) = \underbrace{z + \gamma}_{H_1(z)} + \underbrace{z\gamma\tau\left(\frac{e^{-z\tau} - 1}{z\tau}\right)}_{H_2(z)} = 0 \tag{2.3.2}$$

Рассмотрим функции $H_1(z)$ и $H_2(z)$ в области $D=z|Re(z)\geq 0$. Её границей будет ось чисто мнимых чисел $\delta D=z|Re(z)=0$.

Отметим, что $H_1(z) > 0$ в открытой области $D - \delta D$ при любом z.

Представим z=x+iy и рассмотрим $H_1(z)$ и $H_2(z)$ в области δD (т.е. z=iy):

$$|H_1(iy)| = \sqrt{\gamma^2 + y^2} > |y| = |z|$$
 (2.3.3)

Представим $H_2(z)$:

$$H_2(z) = z\gamma\tau \underbrace{\left(\frac{e^{-z\tau} - 1}{z\tau}\right)}_{h(z)} \tag{2.3.4}$$

$$h(iy) = \frac{\cos(y\tau) - i\sin(y\tau) - 1}{iy\tau} = -\frac{\sin(y\tau)}{y\tau} - i\frac{\cos(y\tau) - 1}{y\tau}$$
(2.3.5)

Обозначим $\alpha = y\tau$

$$|h(iy)|^2 = \frac{\sin^2(\alpha)}{\alpha^2} + \frac{(\cos(\alpha) - 1)^2}{\alpha^2} = \frac{2 - 2\cos(\alpha)}{\alpha^2} \le 1$$
 (2.3.6)

Для наглядности приведем график $|h(iy)|^2$:

Таким образом,

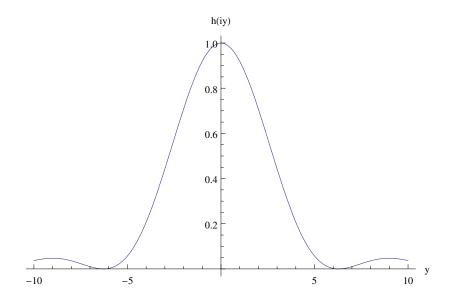


Рис. 2.3.1: График для $|h(iy)|^2$ при $-10 \le y \le 10$

$$|H_2(iy)| \le |y|\gamma\tau = |z|\gamma\tau \tag{2.3.7}$$

Объединяя (2.3.3) и (2.3.7) и потребовав $\gamma \tau < 1$, получим

$$|H_2(z)| < |z| < |H_1(z)|$$
 (2.3.8)

на границе области D. Таким образом, выполнены все условия теоремы Руше и у $\phi(z)$ нет нулей в D.

Таким образом, $\gamma \tau < 1$ – достаточное условие устойчивости решений дифференциального уравнения с запаздыванием.

$$T'_{k}(t) + \gamma(k^{2})T_{k}(t - \tau) = 0$$
(2.3.9)

Отметим, что сколь угодно бы малым не было $\tau>0$ всегда можно найти такой номер k, начиная с которого не выполняется достаточное условие устойчивости $\gamma \tau < 1$.

3 Результаты проведённого анализа

Цель данного раздела настоящей работы – сравнение решений обыкновенного дифференциального уравнения с запаздыванием

$$T'_{k}(t) - \gamma(k^{2})T_{k}(t - \tau) = 0$$
(3.0.1)

и его приближений обыкновенными дифференциальными уравнениями уже без запаздывания:

$$\sum_{n=1}^{m} \frac{\tau^{n-1}}{(n-1)!} T_k^{(n)}(t) + \gamma(k^2) T_k(t) = 0$$
(3.0.2)

В предыдущих главах было доказано, что достаточным условием устойчивости (3.0.1) является соотношение $\gamma \tau < 1$. Приближения (3.0.2) же, вообще говоря, всегда неустойчивы при порядках $m \geq 6$ и неустойчивы в предположениях фиксированного малого τ для порядков $m \geq 2$. Приближение порядка m = 1 всегда устойчиво.

В рамках работы была написана программа для построения графиков решений задач Коши для функций (3.0.1) и (3.0.2) в зависимости от параметров

- 1. τ величины запаздывания,
- 2. k порядка члена ряда Фурье,
- 3. т порядка приближения.

Начальной функцией предполагается единичная функция на [- au,0]. Скорости a и v для простоты примем также единичными.

Будем обозначать как T решение (3.0.1) и как Tm – решение 3.0.2.

3.1 Графики решений при $\tau = 0.1, \ k = 1$

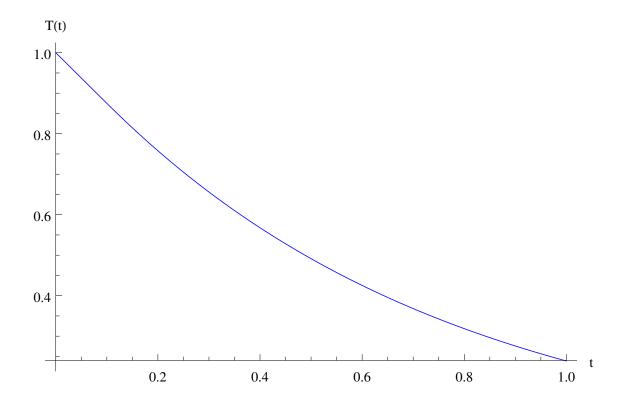


Рис. 3.1.1: График для T(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=1$

3.1.1 Приближение порядка m = 1

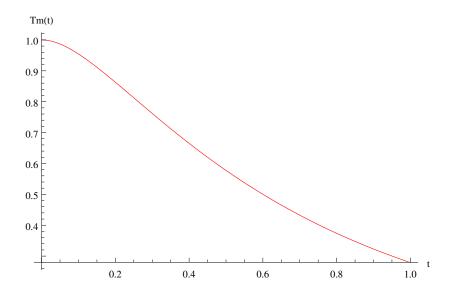


Рис. 3.1.2: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=1$

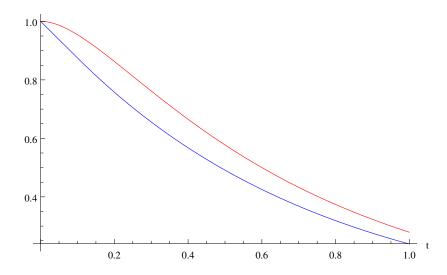


Рис. 3.1.3: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 1, \, m = 1$

3.1.2 Приближение порядка m=2

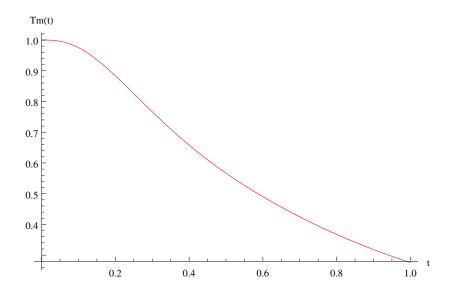


Рис. 3.1.4: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=2$

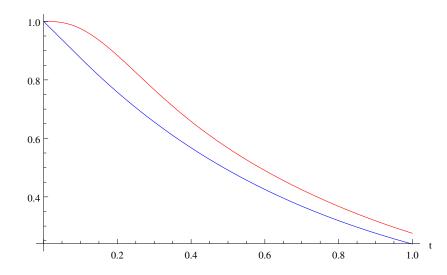


Рис. 3.1.5: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 1, \, m = 2$

3.1.3 Приближение порядка m=3

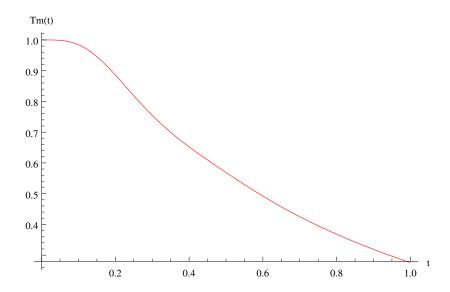


Рис. 3.1.6: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=3$

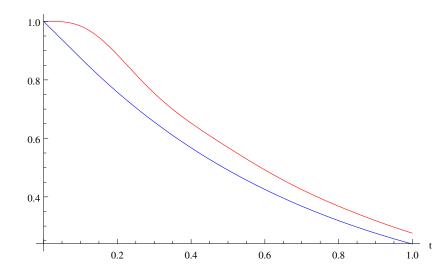


Рис. 3.1.7: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 1, \, m = 3$

3.1.4 Приближение порядка m=4

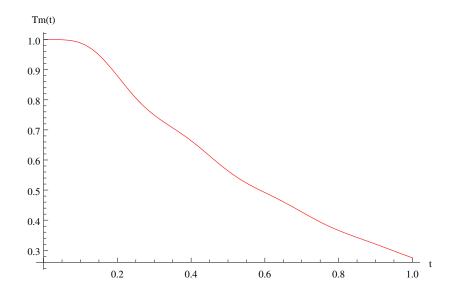


Рис. 3.1.8: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=4$

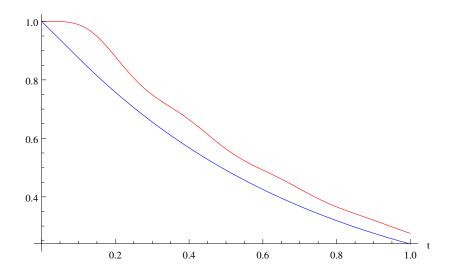


Рис. 3.1.9: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 1, \, m = 4$

3.1.5 Приближение порядка m=5

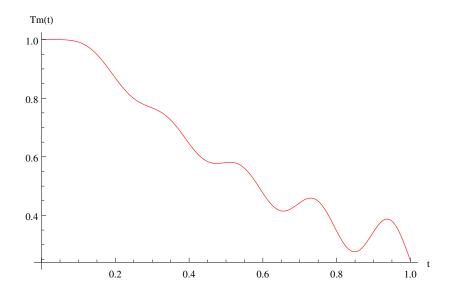


Рис. 3.1.10: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=5$

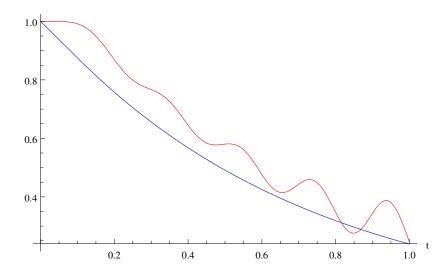


Рис. 3.1.11: Общий график при $\tau = 0.1,\, k = 1,\, m = 5$

3.1.6 Приближение порядка m=6

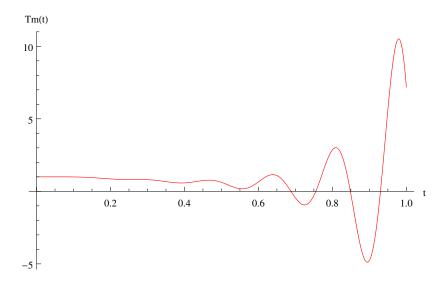


Рис. 3.1.12: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=1,\,m=6$

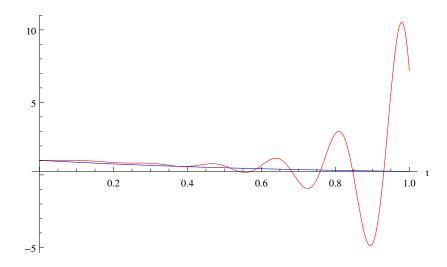


Рис. 3.1.13: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 1, \, m = 6$

3.2 Графики решений при $\tau = 0.1, \; k = 2$

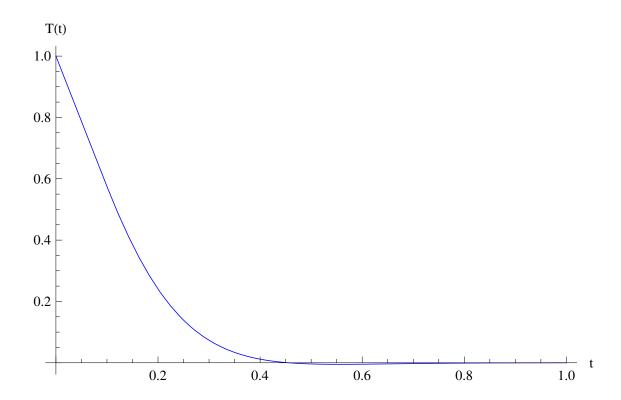


Рис. 3.2.1: График для T(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=1$

${f 3.2.1}$ Приближение порядка m=1

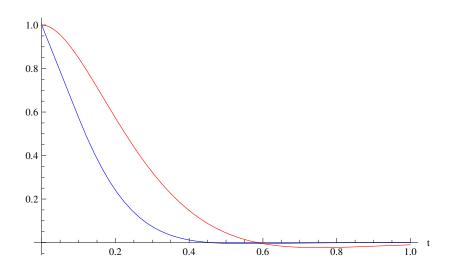


Рис. 3.2.2: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=1$

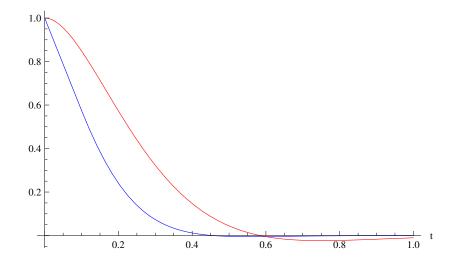


Рис. 3.2.3: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 2, \, m = 1$

3.2.2 Приближение порядка m=2

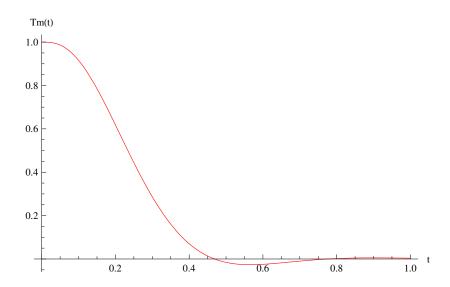


Рис. 3.2.4: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=2$

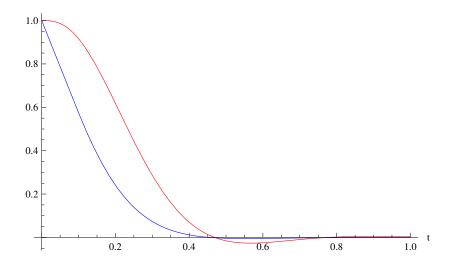


Рис. 3.2.5: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 2, \, m = 2$

3.2.3 Приближение порядка m=3

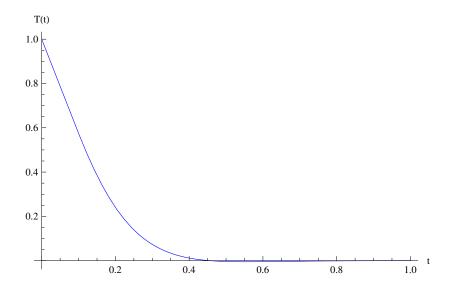


Рис. 3.2.6: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=3$

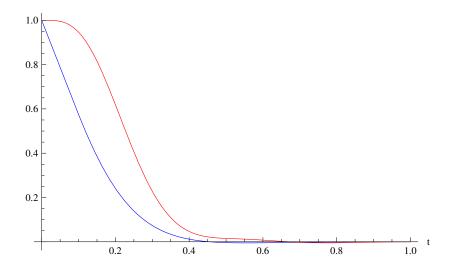


Рис. 3.2.7: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 2, \, m = 3$

${f 3.2.4}$ Приближение порядка m=4

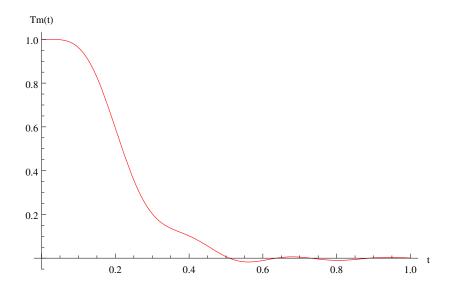


Рис. 3.2.8: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=4$

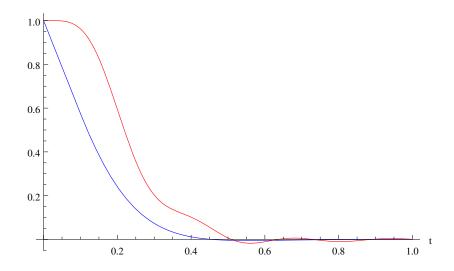


Рис. 3.2.9: Общий график при $\tau = 0.1, \, k = 2, \, m = 4$

3.2.5 Приближение порядка m=5

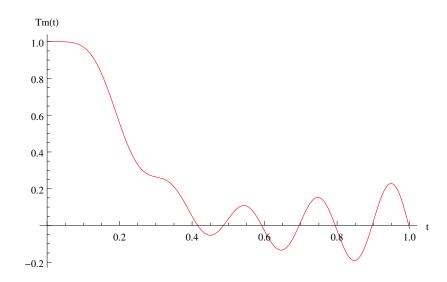


Рис. 3.2.10: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=5$

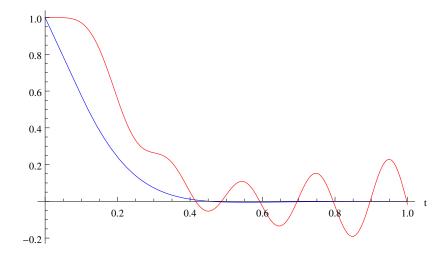


Рис. 3.2.11: Общий график при $\tau = 0.1,\, k = 2,\, m = 5$

3.2.6 Приближение порядка m=6

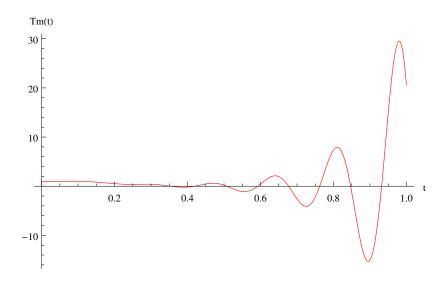


Рис. 3.2.12: График для Tm(t) при $\tau=0.1,\,k=2,\,m=6$

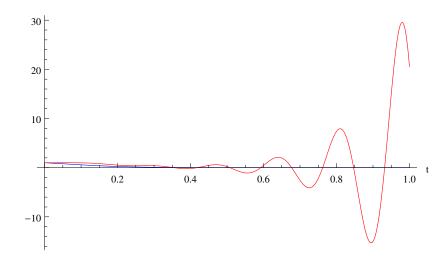


Рис. 3.2.13: Общий график при $\tau = 0.1,\, k = 2,\, m = 6$

3.3 Промежуточный вывод

В [3.1] и [3.2] были рассмотрены корректно поставленные задачи Коши для уравнения (3.0.1) и рассмотрены их первые 6 приближений (3.0.2).

На основании этих данных можно сделать следующие выводы:

- 1. Увеличение порядка приближения m не гарантирует лучшей аппроксимации решения (3.0.1).
- 2. Открыт вопрос о выборе начальных условий в задаче Коши для приближений: эвристический подход с выбором их как значений функции истории и её производных в начальной точке неоптимален.
- 3. Открыт вопрос о временном интервале и его зависимости от запаздывания τ , на которых приближения адекватны.

Далее приведем модели с гораздо большими значениями k, иллюстрирующие случаи некорректности задачи и пограничные к ним.

3.4 Графики решений при $\tau = 0.001, \ k = 39$

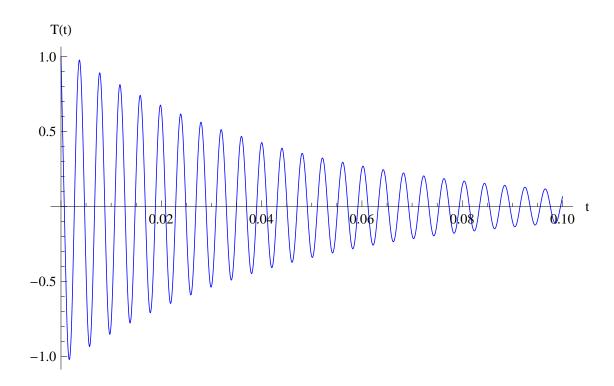


Рис. 3.4.1: График для T(t) при $\tau=0.001,\, k=39,\, m=1$

${f 3.4.1}$ Приближение порядка m=1

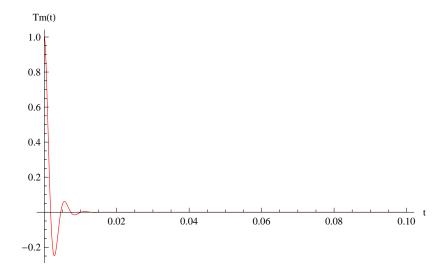


Рис. 3.4.2: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=1$

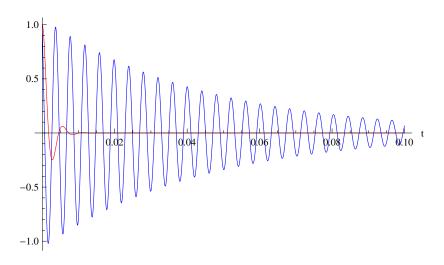


Рис. 3.4.3: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 1$

3.4.2 Приближение порядка m=2

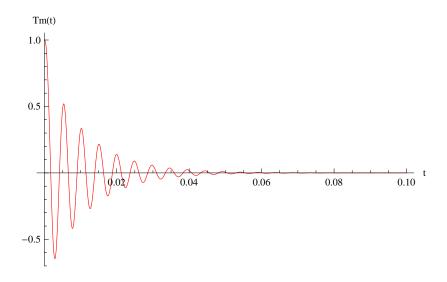


Рис. 3.4.4: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=2$

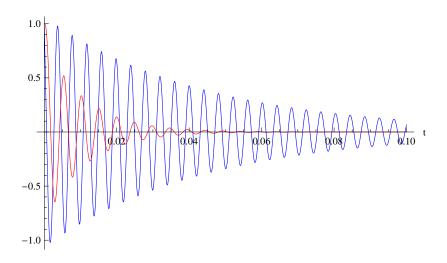


Рис. 3.4.5: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 2$

3.4.3 Приближение порядка m=3

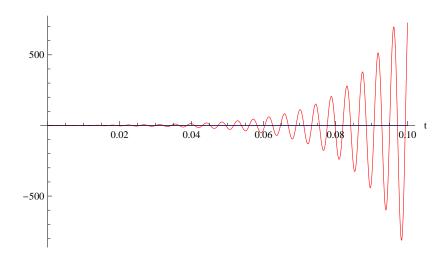


Рис. 3.4.6: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=3$

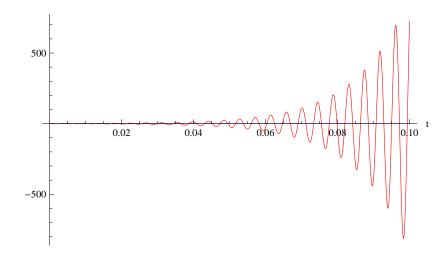


Рис. 3.4.7: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 3$

${f 3.4.4}$ Приближение порядка m=4

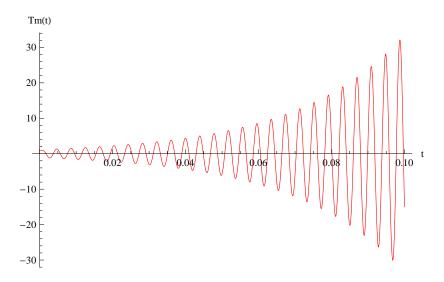


Рис. 3.4.8: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=4$

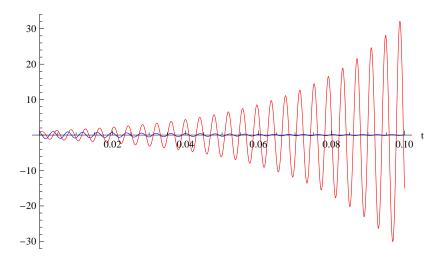


Рис. 3.4.9: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 4$

3.4.5 Приближение порядка m=5

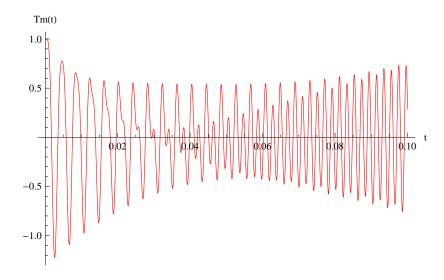


Рис. 3.4.10: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=5$

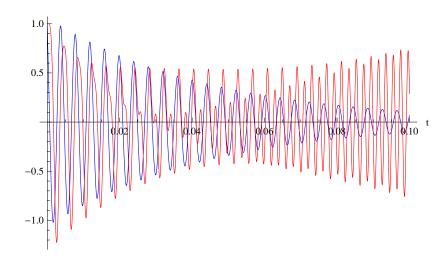


Рис. 3.4.11: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 5$

3.4.6 Приближение порядка m=6

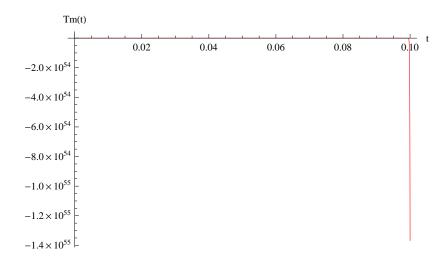


Рис. 3.4.12: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=39,\,m=6$

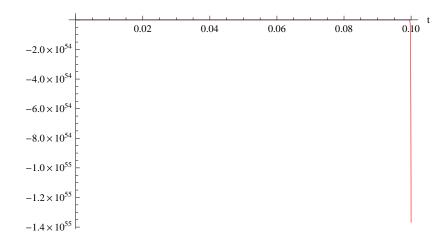


Рис. 3.4.13: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 39,\, m = 6$

3.5 Графики решений при $\tau = 0.001, \ k = 40$

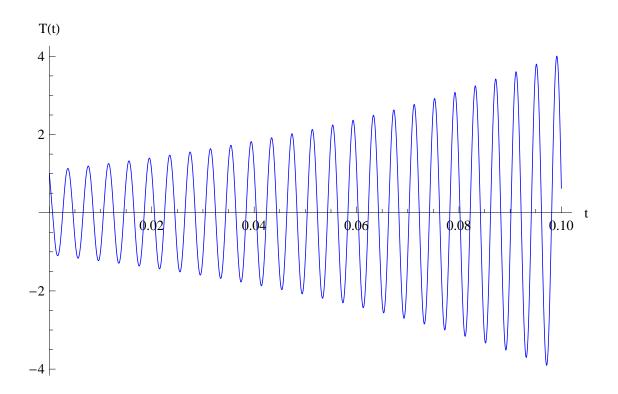


Рис. 3.5.1: График для T(t) при $\tau=0.001,\, k=40,\, m=1$

3.5.1 Приближение порядка m=1

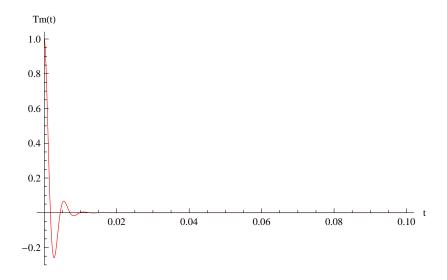


Рис. 3.5.2: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\, k=40,\, m=1$

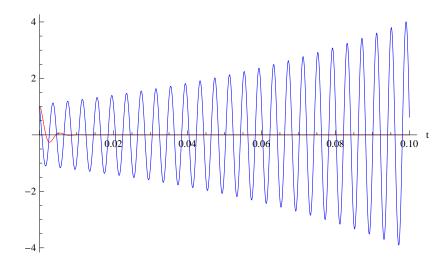


Рис. 3.5.3: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 40,\, m = 1$

3.5.2 Приближение порядка m=2

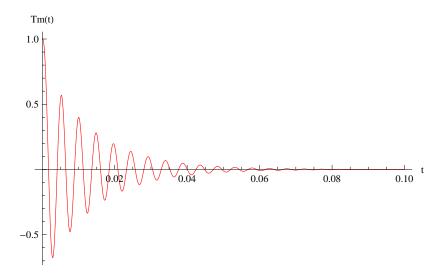


Рис. 3.5.4: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\, k=40,\, m=2$

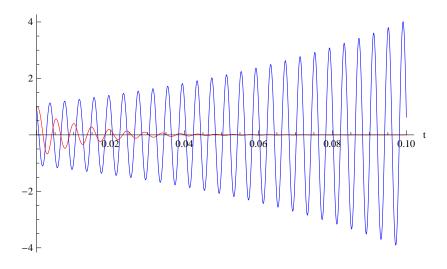


Рис. 3.5.5: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 40,\, m = 2$

3.5.3 Приближение порядка m=3

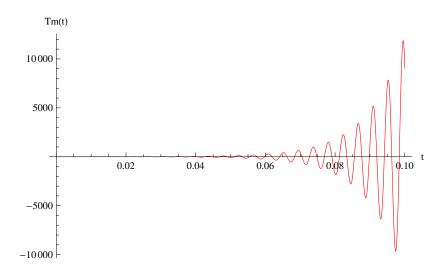


Рис. 3.5.6: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=40,\,m=3$

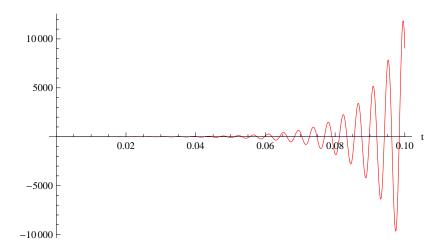


Рис. 3.5.7: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 40,\, m = 3$

3.5.4 Приближение порядка m=4

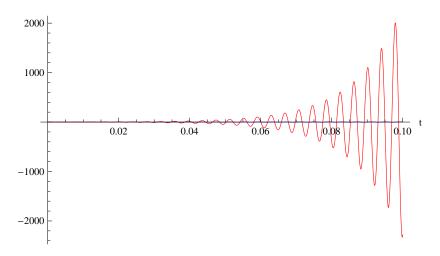


Рис. 3.5.8: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=40,\,m=4$

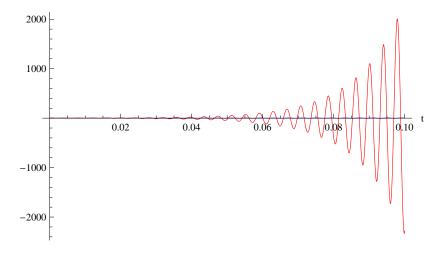


Рис. 3.5.9: Общий график при $\tau = 0.001,\, k = 40,\, m = 4$

3.5.5 Приближение порядка m=5

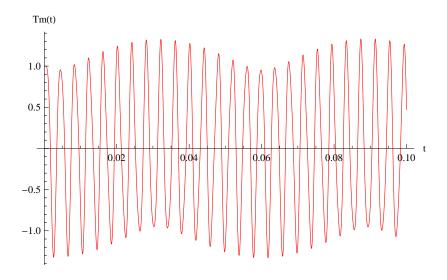


Рис. 3.5.10: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\, k=40,\, m=5$

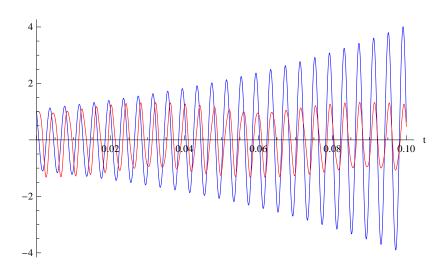


Рис. 3.5.11: Общий график при $\tau = 0.001, \, k = 40, \, m = 5$

3.5.6 Приближение порядка m=6

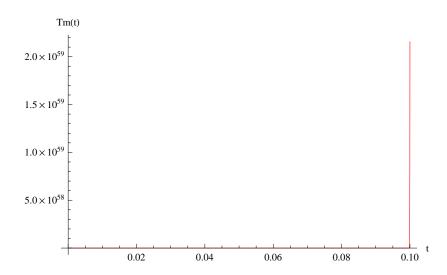


Рис. 3.5.12: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,k=40,\,m=6$

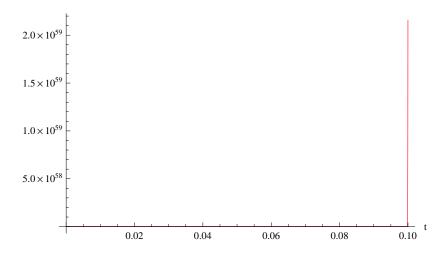


Рис. 3.5.13: Общий график при $\tau=0.001,\,k=40,\,m=6$

3.6 Графики решений при $\tau = 0.001, \; \gamma = \frac{\pi}{2*0.001}$

В ходе исследования было сделано предположение о том, что необходимым условием устойчивости исходной задачи с запаздыванием является $\gamma \tau < \frac{\pi}{2}$. Построим решение и его приближения, например, в критическом случае $\tau = 0.001, \, \gamma = \frac{\pi}{2*0.001}$.

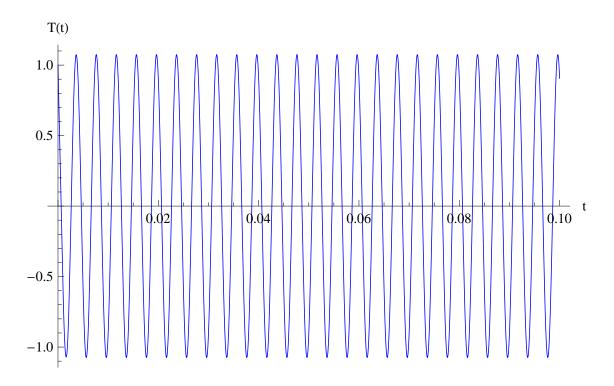


Рис. 3.6.1: График для T(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=1$

${f 3.6.1}$ Приближение порядка m=1

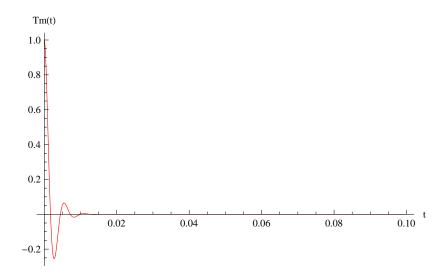


Рис. 3.6.2: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=1$

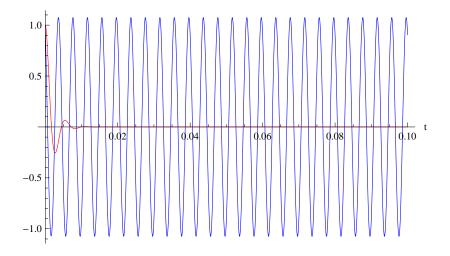


Рис. 3.6.3: Общий график при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=1$

${f 3.6.2}$ Приближение порядка m=2

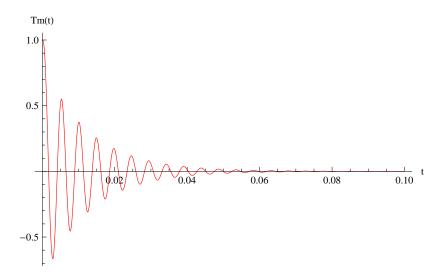


Рис. 3.6.4: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=2$

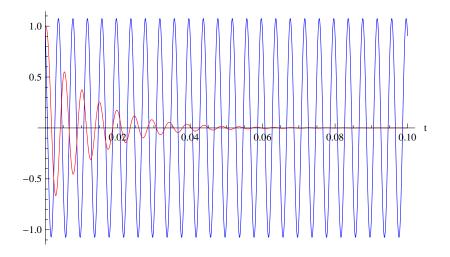


Рис. 3.6.5: Общий график при $au = 0.001, \, \gamma = \frac{\pi}{2*0.001}, \, m = 2$

3.6.3 Приближение порядка m=3

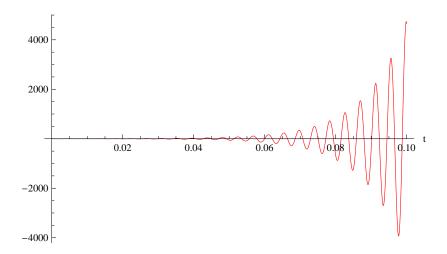


Рис. 3.6.6: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=3$

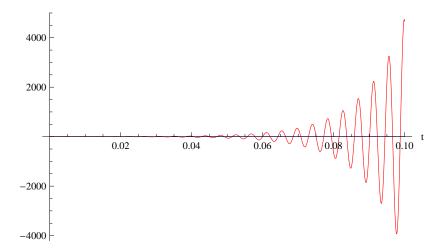


Рис. 3.6.7: Общий график при $au = 0.001, \, \gamma = \frac{\pi}{2*0.001}, \, m = 3$

${f 3.6.4}$ Приближение порядка m=4

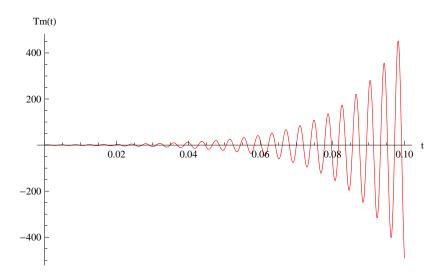


Рис. 3.6.8: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=4$

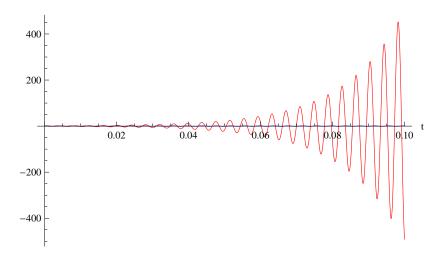


Рис. 3.6.9: Общий график при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=4$

3.6.5 Приближение порядка m=5

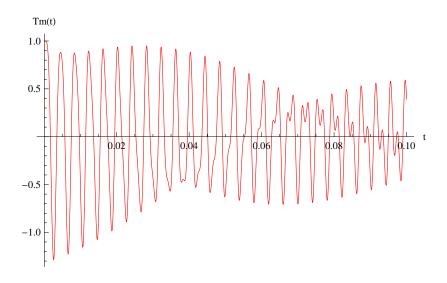


Рис. 3.6.10: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=5$

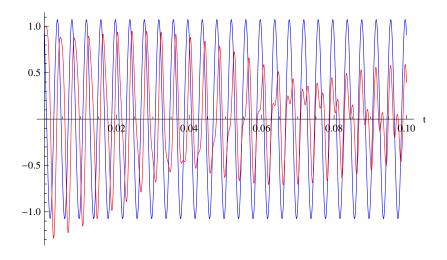


Рис. 3.6.11: Общий график при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=5$

3.6.6 Приближение порядка m=6

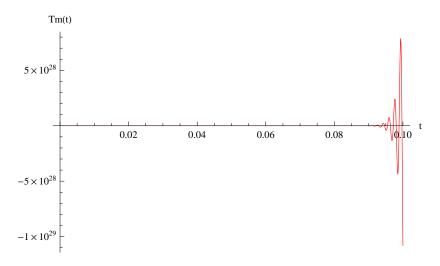


Рис. 3.6.12: График для Tm(t) при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=6$

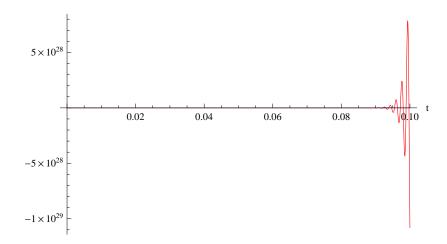


Рис. 3.6.13: Общий график при $\tau=0.001,\,\gamma=\frac{\pi}{2*0.001},\,m=6$

4 Приложение математического моделирования для исследования экономических процессов

В экономической части настоящей работы будет рассмотрена **модель капитализации Калецкого (Kalecki)**. Данная модель – одно из первых распространенных приложений дифференциальных уравнений с запаздыванием. Впервые описание данной модели самим Калецким было представлено в работе [17].

Заключение

Список литературы

- [1] Васильева А.Б., О дифференциальных уравнениях, содержащих малые параметры, Матем. сб., 31(73):3, 1952, 587–644.
- [2] Васильева А.Б., Бутузов В.Ф., Асимптотические методы в теории сингулярных возмущений, М.: Высшая школа, 1990.
- [3] Ерофеенко В.Т., Козловская И.С., Уравнения с частными производными и математические модели в экономике, М.: Едиториал УРСС, 2004.
- [4] Зверкин А.М., Каменский Г.А., Норкин С.Б., Эльсгольц Л.Э., Дифференциальные уравнения с отклоняющимся аргументом, УМН, 17:2(104), 1962, 77–164.
- [5] Красовский Н.Н., Некоторые задачи теории устойчивости движения, 1959.
- [6] Мышкис А.Д., Линейные дифференциальные уравнения с запаздывающим аргументом, Гостехиздат, М.–Л., 1951.
- [7] Мышкис А.Д., Эльсгольц Л.Э., Состояние и проблемы теории дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом, УМН, 22:2(134), 1967, 21–57.
- [8] Пинни Э., Обыкновенные дифференциальные уравнения, М., ИЛ, 1961.
- [9] Тихонов А.Н., О зависимости решений дифференциальных уравнений от малого параметра, Мат.сб., 2 2(64), 1948, 193—204.
- [10] Тихонов А.Н., О системах дифференциальных уравнений, содержащих параметры, Мат.сб., 2 7(69), 1950, 147—156.

- [11] Эльсгольц Л.Э., Норкин С.Б. Введение в теорию дифференциальных уравнений с отклоняющимся аргументом, М., Наука, 1971.
- [12] Филиппов А. Ф., Сборник задач по дифференциальным уравнениям.
 Изд. 5-е, М.: Наука, 1979.
- [13] Bellman R., Danskin J.M, Glicksberg I., A bibliography of the theory and application of differential-difference, renewal and related functional equations, The Rand Corporation RM-688, 1952.
- [14] Bellman R., Danskin J.M, The stability theory of differential-difference equations, Proc. Sympos. non-linear Circuit Anal, New York, 1953, 107-123.
- [15] Friedman A. Hu B. The Stefan problem for a hyperbolic heat equation, Math. Anal. and Appl., V. 138, 1, 1989, 249–279.
- [16] Hahn W., Berichtuber Differential-Differenzengleichungen mit festen und Veranderlichen Spannen, Jahresber. Dtsch. Math. Ver. 57, 2, 1954, 55—84.
- [17] Kalecki M., An Essay on the Theory of the Business Cycle (Próba teorii koniunktury), Instytut Badania Koniunktur Gospodarczych i Cen, Warsaw, 1933.
- [18] Kolmanovskii V.B., Myshkis A.D., Introduction to the theory and Applications of Functional Differential Equations, Kluver, Dordrecht, 1999.
- [19] Mangano S., Mathematica Cookbook, O'Reilly Media, 2010.
- [20] Polyanin A.D., Zhurov A.I., A new method for constructing exact solutions to nonlinear delay partial differential equations, arXiv:1304.5473, 2013.
- [21] Wu J., Theory and Applications of Partial Functional Differential Equations, Springer-Verlag, New-York, 1996.