# ФЕДЕРАЛЬНОЕ АГЕНТСТВО ПО ОБРАЗОВАНИЮ

Государственное образовательное учреждение высшего профессионального образования «Уральский государственный университет им. А.М. Горького»

Физический факультет

Кафедра общей и молекулярной физики

Термодинамика нелинейных биологических процессов. Переход к хаосу

# МЕТОДИЧЕСКИЕ УКАЗАНИЯ

Екатеринбург 2008

## МЕТОДИЧЕСКИЕ УКАЗАНИЯ

по решению задач к учебному пособию «Термодинамика нелинейных биологических систем. Переход к хаосу»

Приведены методические указания по решению как качественных, так и количественных приводимых в учебном пособии. Задачи к главе 1 являются качественными задачами, для остальных глав количественными.

Количественные задачи предполагают использование стандартного программного продукта Mathcad. Освоение программного продукта осуществляется по мере решения каждой последующей задачи. В задачу авторов входило нахождение алгоритмов численных решений нелинейных задач.

Для каждой сформулированной задачи приводится алгоритм решения и результаты численных расчетов. Дается графическая интерпретация полученных решений, и делаются выводы по содержанию каждой задачи.

Студент должен посмотреть зависимость решений от различных значений управляющих параметров. Все результаты он должен уметь представлять в графической форме.

### Задачи к главе 1

Одной из наиболее привлекательных черт термодинамического метода всегда была возможность получения глубоких по содержанию следствий на основе небольшого числа первичных принципов. В предлагаемых задачах все эти следствия имеют четкую формулировку и доказываются.

Задача 1.1. Докажите, что реальные процессы при фиксированных граничных условиях протекают в направлении уменьшения свободной энергии *F* до тех пор, пока свободная энергия не достигнет минимума в устойчивом равновесном состоянии.

Задача 1.2. Переходя к дифференциалам, вводя термодинамический потенциал внешней среды  $\Lambda_e$ , а также  $\Lambda^F = F - F_0 -$ термодинамический потенциал неравновесной системы, докажите результат, полученный А.Б. Рубиным  $Td_iS = -d(\Lambda^F + \Lambda_e)$  (записан в наших обозначениях).

1

Задача 1.3. Покажите, что скорость продуцирования энтропии, или диссипации энергии согласно (1.18), в единицу времени равна [11]

$$\beta = T \frac{d_i S}{dt} = -\frac{\Delta \Lambda_e}{\tau_0} \,.$$

Задача 1.4. Докажите, что если имеются две системы, для которых  $\Delta \Lambda_1^* = \Delta \Lambda_2^*$ , то из (1.19) при  $\tau_1 < \tau_2$  следует что  $\beta_1 > \beta_2$ , т.е. скорость диссипации энергии в первом цикле больше, чем во втором, при том же значении совершенной работы. (задача Т. Мицунойя (1959) [11]).

Задача 1.5. Покажите, что уменьшение энтропии для открытой системы является неустойчивым по Ляпунову процессом, т.е. оно не выполняется на бесконечном интервале времени.

Задача 1.6. Докажите, что приращение энтропии при неравновесном процессе больше, чем при равновесном

$$T\frac{dS}{dt} \ge \frac{dU_0}{dt} + P\frac{dV}{dt} \,.$$

# Задачи к главе 2

Задача 2.1. Используя литературу, опишите катастрофу складки, подразумевая, выполнимость следующей модели:

$$\frac{dx}{dt} = -\frac{\partial G}{dt}, \qquad G(x,a) = \frac{1}{3}x^3 + ax.$$

Определите устойчивость состояния системы. Дайте графическую и физическую интерпретацию функции *G*(*x*,*a*).

Задача 2.2. Покажите, что коэффициент эффективности энергетических/энтропийных превращений для нелинейных процессов может быть определен по уравнению

$$\phi = -\frac{cy - c_1(cy)^2 + c_2(cy)^3 - b_1}{1/cy - b_2}.$$

*Задача 2.3.* Покажите, что в стационарном состоянии величина  $\chi_{st}$  связана с коэффициентом энергетических превращений  $\phi$ :  $\infty > \chi_{st} = 1/\phi \ge 1$ ,  $0 < \phi \le 1$ .

*Задача 2.4.* Определите решения для уравнения  $d\eta/dt = -(\eta^3 + a^*\eta + b^*)$ , задав параметры и начальное условие. Введите шум, изменяющийся по гармоническому закону. Постройте спектр хаотических пульсаций решений.

### Задачи к главе 3

*Задача.3.1.* В параболическом уравнении теплопроводности с нелинейным тепловым источником

$$\frac{\partial T}{\partial t} = a \nabla^2 T + \beta T - \alpha T^3,$$

определите скорость изменения энтропии и производство энтропии, скорость изменения свободной энергии, функцию Релея. Найдите также вторые производные указанных термодинамических параметров, а также запишите вариационный принцип для этого уравнения.

Задача 3.2. Считая уравнения (4.5) нестационарными уравнениям переноса в локально неравновесных системах сформулируйте и докажите для них теорему 1 для устойчивых по Ляпунову процессов.

Задача 3.3. Определить производство энтропии и скорость изменения энтропии для локально неравновесных процессов, описываемых гиперболическим уравнением с нелинейным тепловым источником

$$\frac{\partial T}{\partial t} + \tau_T \frac{\partial^2 T}{\partial t^2} = a \nabla^2 T + \beta T - \alpha T^3.$$

### Задачи к главе 4

Задача 4.1. Составьте алгоритм решения уравнения (4.7), которое следует представить в виде системы трех нелинейных дифференциальных уравнений – автономной системы уравнений (4.8). Получите результаты, приведенные на рис. 4.1, или близкие к ним. Проведите анализ статистический анализ гомофазных и гетерофазных флуктуаций внутренней термодинамической силы (*a*)(параметра порядка), фазовый портрет (*б*).

Задача 4.2. Используя решения уравнения (4.7) определите хаотиче-

скую динамику скорости изменения энтропии  $G^*$ , т.е. то, что представлено на рис. 4.2 ( $a, \delta$ )). Как ведет при этом параметр порядка  $\eta$  (в)?

Задача 4.3. Найдите хаотические решения, приведенные на рис. 4.3. и эволюцию "расстояния" между двумя расчетными траекториями уравнения (4.7) при заданных отличающихся начальных условиях. Расстояние между двумя соседними траекториями  $\eta(t)^{/\prime}$  и  $\eta(t)^{/\prime}$  задайте величиной  $\delta\eta(t) = |\eta(t)^{\prime} - \eta(t)^{\prime\prime}|$ , определите  $t_r$  – характерное время, за которое система забывает начальные условия.

Задача 4.4. Научитесь строить псевдофазовые портреты решений уравнения (5.7) для любых произвольно заданных  $\Delta$ ; получите частные решения, приведенные на рис.4.4.

Задача 4.5. Постройте алгоритм получения хаотической динамики параметра порядка и показателя Ляпунова  $\lambda$  для термодинамической системы, описываемой отображением (4.14), который приводит к результату, приведенному на рис. 4.5.

*Задача 4.6.* Постройте бифуркационную диаграмму  $\eta = \eta(a^*)$ для отображения сборки (4.14) в интервале  $-1.6 < a^* < 0.1$ .

Задача 4.7. Найдите решения для отображения Хенона. Определите показатели Ляпунова.

### Задачи к главе 5.

*Задача 5.1.* Найдите решения отображения сборки для показателя Ляпунова λ<0.

*Задача 5.2.* Найдите решения отображения сборки для показателя Ляпунова  $\lambda > 0$ .

# Задачи к главе 6.

Задача 6.1. Найдите решение для странного аттрактора Реслера.

*Задача 6.2.* При указанных ниже параметров найдите решения аттрактора Лоренца:  $\sigma = 7, r = 28, b = 8/3$ .

### Задачи к главе 7

Задача 7.1. Составить к схеме цикла реакций (7.1)-(7.7) соответствующие кинетические уравнения. Предложить алгоритм их решений при различных константах реакций  $k_i$  и  $k'_i$ . Получите результаты, приведенные на рис. 7.1-7.2, или близкие к ним. Проведите анализ полученных результатов.

*Задача* 7.2. Найдите эволюцию "расстояния" между двумя расчетными траекториями кинетических уравнений.

Задача 7.3. Построить псевдофазовые портреты решений кинетических уравнений для для любых произвольно заданных  $\Delta$ ; получите частные решения, приведеные на рис.7.4.

## Задачи к глава 8

*Задача 8.1.* Используя отображение сборки, разработайте модель шагающего в норме человека (без патологий)? Внешний управляющий параметр  $b^*$ .

### Решения задач главы 1

**1.1**. Оба выражения в правой части (1.11) являются неполными дифференциалами, так как производство энтропии представляет только часть прироста энтропии . Однако производство энтропии при  $\sigma^e=0$  можно преобразовать в полный дифференциал, следуя (1.12), так как выполняется:

$$\frac{d_i S}{dt} = -\frac{1}{T} \frac{d\Lambda_F}{dt} \bigg|_{\sigma_e = 0}$$

Для устойчивых по Ляпунову термодинамических систем

$$\sigma^{i} = \frac{d_{i}S}{dt} \ge 0 , \frac{d\Lambda^{F}}{dt} \le 0.$$

Это и означает, что в реальных процессах свободная энергия уменьшается, т.к.  $\Lambda^F = F - F_0 > 0$ .Этот результат является следствием используемого принципа минимальности потенциала в состоянии равновесия. Из (1.23) получаем для полного дифференциала Пригожина–Гленсдорфа соотношение  $d_i S = -(1/T) dF|_{T,V}$ . Этот дифференциал непосредственно связан с изменением свободной энергии Гельмогольца *dF*. Пригожин и Гленсдорф, не доказывая этого соотношения, объясняли последнее тем, что все процессы протекают в направлении уменьшения *F* до тех пор, пока свободная энергия не достигнет минимума в устойчивом равновесном состоянии. Наличие такой взаимосвязи между изменениями термодинамических потенциалов для неравновесных состояний и производством энтропии в литературе как правило не обсуждается, кроме единственного упоминания в [12] о взаимосвязи свободной энергии и производства энтропии в виде указанного выше дифференциала Пригожина–Гленсдорфа.

1.2. Производство энтропии в системе равно:

$$T\frac{d_iS}{dt} = -\frac{d(\Lambda^F + \Lambda_e)}{dt}; \qquad \qquad \frac{d\Lambda_e}{dt} \equiv T\frac{d_eS}{dt} \ ,$$

где  $\Lambda^F = F - F_0$  – термодинамический потенциал неравновесной системы, а  $\Lambda_e$  – термодинамический потенциал внешней среды. Последнее и является ответом на вопрос в данной задаче. Если перейти к дифференциалам, то получаем результат, приведенный А.Б. Рубиным. Аналогичные соотношения могут быть получены для других потенциалов.

**1.3.** После совершения одного оборота цикла через  $\tau$  система вновь вернется в первоначальное состояние, следовательно скорость продуцирования энтропии, или диссипации энергии, в единицу времени определиться уравнением (1.25). В этом случае изменение значения термодинамического потенциала неравновесной системы через время  $\tau_0$  будет равно нулю  $\Delta \Lambda^{*F}_{\ \tau}=0$ . В (1.25)  $\tau_0$  – время совершения одного оборота цикла (считается достаточно малым). Для внешней среды  $\Delta \Lambda_{e}_{\ \tau}\neq 0$ , так как именно за счет взаимодействия с внешней средой и совершается оборот цикла с производимой им за это время работой. Это и доказывает что протекание неравновесных процессов в цикле сопровождается остаточными изменениями в окружающей среде.

6

**1.4.** Уравнение (1.25) позволяет сравнивать между собой различные циклы в отношении их энергетической эффективности. Действительно, если имеются две системы, для которых  $\Delta \Lambda_1^* = \Delta \Lambda_2^*$ , то при  $\tau_1 < \tau_2$  следует что  $\beta_1 > \beta_2$ . Иными словами, скорость диссипации энергии в первом цикле больше, чем во втором, при том же значении совершенной работы. Этим самым доказывается результат, полученный впервые Т. Мицунойей.

**1.5.** Для открытой системы энтропия может как увеличиваться так и уменьшаться со временем, так как при стремлении  $F \rightarrow F_0$  функция  $\Lambda^F(t)$  в (1.12) уменьшается во времени  $d\Lambda^F(t)/dt < 0$ , а при удалении/отклонении от состояния равновесия  $d\Lambda^F(t)/dt > 0$ . Таким образом, уменьшение энтропии является неустойчивым по Ляпунову процессом, т.е. оно не выполняется на бесконечном интервале времени.

**1.6.** Для доказательства выделим в структуре обратимых потоков через границу, составляющую с теплом  $d_0S/dt$ :

$$\frac{d_e S}{dt} = \frac{d_0 S}{dt} + \frac{d_e^{\prime} S}{dt} ,$$

 $d_e^{/S/dt}$  – все остальные потоки через границу. В результате с учетом уравнения для производства энтропии и неравенства (1.16) получаем:

$$T\frac{d_iS}{dt} = T\frac{dS}{dt} - T\left(\frac{d_0S}{dt} + \frac{d_e'S}{dt}\right) = T\frac{dS}{dt} - \frac{dU_0}{dt} - P\frac{dV}{dt} \ge 0$$

ПРИ  $d_e^{/}S/dt = 0$ .

### Решения задач главы 2

**2.1**. Представим коэффициент  $L_{ii}$  в виде:

$$L_{ii}(X_i) = |k_1| - |k_2|X_i + |k_3|X_i^2.$$

Тогда из (2.11) следует (2.12), в котором

$$c = \sqrt{\frac{\left|L_{ii}^{0}\right|}{\left|L_{ee}\right|}}; \qquad b_{1} = \frac{\left|L_{ie}\right|}{\sqrt{\left|L_{ii}\right|\left|L_{ee}\right|}}, \qquad b_{2} = \frac{\left|L_{ei}\right|}{\sqrt{\left|L_{ii}\right|\left|L_{ee}\right|}}; \qquad c_{1} = \frac{\left|k_{2}|b_{1}|X_{e}\right|^{2}}{\left|L_{ie}\right|}; \qquad c_{2} = \frac{c_{1}}{3x_{0}^{*}}.$$

Здесь мы учли, что принцип симметрии коэффициентов для нелинейных процессов не выполняется:  $L_{ie} \neq L_{ei}$ , для упрощения предполагалось выполнение равенства  $X_c \approx X_e$ . Здесь также процесс с индексом "*e*" "приводит в движение" процесс "*i*" и  $0 \le \phi \le 1$  при условии, что знаки у величин *су* и  $b_1$  и  $b_2$ различны. Расчеты по (2.12) показали, что кривая энергетических превращений для нелинейных процессов может лежать как выше так и ниже кривой для линейных превращений (рис. 2.4б). Численные расчеты также показали, что наибольшие отклонения  $\phi$  имеют место в области максимума кривой в сторону превышения эффективности линейных процессов при  $c_1 \approx c_2$ :

 $x_0^* = \frac{x_1^* + x_2^*}{2} \approx \frac{1}{3},$  ИЛИ  $x_1^* + x_2^* \approx \frac{2}{3}.$ 

#### КАТАСТРОФА СБОРКИ. ОДНОПАРАМЕТРИ ЧЕСКАЯ МОДЕЛЬ

Рассматривается однородное нелинейное дифференциальное уравнение: d  $\eta^{/}$ dt=( $\eta^{3}$ +a\* $\eta^{+}$ b\*). Оно является двухпар аметрическим, так как имеет два управляющих параметра а, b. На сепаратрисе выполняется  $\eta/dt = (\eta^3 + a^* \eta + b_s^*)$ соотношение (a\*/3) <sup>3</sup> +(b<sub>s</sub>\*/2)<sup>2</sup>=0 и уравнение становится однопараметрическим:d

А. Задаются управляющие параметры b := -0.7a := -1.43Задается конечное число расчетных точек В.Задаются начальные условия (-1.8< i <1.8) N и, тем самым, временной интервал рекомендуемое начальное значение i := 0рассмотрения процесса t=N 3 в анализе і =0 : Задается шаг временной расчетной сетки ( ξ=<u>∆</u>t)∶  $\xi := 0.01$ N := 1500  $N \cdot \xi = 15$ 

### Задание 1. НЕЛИНЕЙНАЯ ДИНАМИКА ПАРАМЕТРА ПОРЯДКА. **ДИССИПАТИВНЫЙ ПОТЕНЦИАЛ**

Отсутствие последействия - константы а\* и b\* определены для момента времени t, что и переменна η, приводит к обычной нелинейной динамике параметра порядка - достижению ближайшего устойчивого минимума потенциала. Такая система, хотя и является диссипативной, не обнаруживает признаков хаотической динамики.

Диссипативный потенциал

$$n := -3, -2.9..3$$
  $F(n) := \left(\frac{1}{4}\right) \cdot (n)^4 + \left(\frac{1}{2}\right) \cdot a \cdot (n)^2 + (b) \cdot n$ 

(b) Экстремумы потенциала имеют место при следующих значениях параметра порядка

А. Экстремумы диссипативного потенциала находятся из решений кубического алгебраического уравнения. Эторешение в MATHAD осуществляется по следующей процедуре:

 $dF(n) := n^3 + a \cdot n + b$ 

roots := polyroots (dFKoef)

 $\max \text{ root} := |\max(\text{roots})|$ 

В. Решение нелинейного ДУ без послед лика параметра порядка без эффекта детерминированной стохастичности

$$\mathbf{y} := 1.. \mathbf{N} \quad \mathbf{y}_j := \mathbf{i} \quad \mathbf{y}_{j+1} := \mathbf{y}_j - \boldsymbol{\xi} \cdot \left[ \mathbf{b} + \left( \mathbf{y}_j \right)^3 + \mathbf{a} \cdot \mathbf{y}_j \right]$$

С. Динами ка параметра порядка на потенциальной функции без эффекта детерминированной стохастичности

Начальные условия:

$$\begin{split} \mathbf{I}(\mathbf{i}) &:= \left(\frac{1}{4}\right) \cdot \left(\mathbf{i}\right)^4 + \left[\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \mathbf{a} \cdot \left(\mathbf{i}\right)^2 + \mathbf{b} \cdot \left(\mathbf{i}\right)\right] \qquad \mathbf{S}_{\mathbf{N}} := \left(\frac{1}{4}\right) \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{N}}\right)^4 + \left[\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \mathbf{a} \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{N}}\right)^2 + \mathbf{b} \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{N}}\right)\right] \\ \end{aligned}$$
енциальной 
$$\mathbf{S}_{\mathbf{j}} := \left(\frac{1}{4}\right) \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{j}}\right)^4 + \left[\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \mathbf{a} \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{j}}\right)^2 + \mathbf{b} \cdot \left(\mathbf{y}_{\mathbf{j}}\right)\right] \qquad \mathbf{S}_{\mathbf{N}} = -1.4211994 \end{split}$$

Решение на потенциальной функции:

9

Значение параметра порядка

в ближайшем экстремуме

 $\operatorname{roots} = \begin{pmatrix} -0.6952382 - 0.1416631i \\ -0.6952382 + 0.1416631i \\ 1.3904764 \end{pmatrix}$ 



На рисунке слева фиксируется траектория спуска к ближайшему минимуму потенциала как результат строгого решения НДУ численными методами в условиях отсутствия стохастичности, t=j определяется начальными условиями. Рисунок справа фиксирует само решение. На сепаратрисе устойчивость является асимптотической.

Задание. 1. Измените начальное условие (-1.8<i<1.8) и проведите анализ полученных решений.

Задание 2. Измените приведенные значения управляющих параметров и проведите анализ полученных решений.

#### Задание 2. ВЛИЯНИЕ ВНЕШНИХ ШУМОВ. Шум, ограниченный гармонической функцией

В этой задаче рассматривается для примера шум, ограниченный гармонической функцией. Задается интенсивность внешнего шума к (в долях от b) и частота ωω:

$$\kappa := 3$$
 noise  $:= -b \cdot \kappa \quad \omega \omega := 3$ 

 $\begin{array}{ll} \text{HARMONIC\_FORCE}_{j} := \text{noise} \cdot \cos \left( \omega \omega \cdot j \cdot \xi \right) & \text{HARMONIC\_NOISE}_{j} := \text{HARMONIC\_FORCE}_{j} \cdot (\text{md}(1) - 1) \\ \text{NOISE} := \text{HARMONIC\_NOISE} & \text{Этот шум вводится в правую часть уравнения} : \end{array}$ 

$$y_{j+1} := y_j - \xi \cdot \left| b + \text{NOISE}_j + (y_j)^3 + a \cdot y_j \right|$$

Так выглядит этот шум: (увеличенный масштаб)

20

Так шум влияет на решение





СПЕКТР МОЩНОСТИ продольных пуль саций находится в рамках интегрального преобразования Фурье для конечного множества точек j=1...N. Используется алгоритм оптимизации представления результатов на рисунке для ограниченного количества точек U=200. Время расчета зависит от мощности компьютера.

$$\begin{split} \zeta(\omega) &:= \xi^2 \cdot \left[ \left( \left| \sum_j y_j \cdot \cos\left(\omega \cdot j \cdot \xi\right) \right| \right)^2 + \left( \left| \sum_j y_j \cdot \sin\left(\omega \cdot j \cdot \xi\right) \right| \right)^2 \right] \\ \text{Алгоритм} \\ \text{оптимизации:} \quad u0 &:= 1 \quad U := 200 \quad \omega0 := 0.01 \quad \Delta \omega := 0.0417 \\ \omega(u) &:= \omega 0 \cdot e^{\Delta \omega \cdot u} \qquad u := u0 .. U \\ \Omega_u &:= \zeta(\omega(u)) \end{split}$$

Мощность внешнего шума частоты \_\_\_\_\_ (число):

$$\zeta(\omega\omega) := \xi^{2} \cdot \left[ \left( \left| \sum_{j} y_{j} \cdot \cos\left(\omega\omega \cdot j \cdot \xi\right) \right| \right)^{2} + \left( \left| \sum_{j} y_{j} \cdot \sin\left(\omega\omega \cdot j \cdot \xi\right) \right| \right)^{2} \right]$$

$$\zeta(\omega\omega) = 2.402221$$

 $v_{\rm u} := 22 \left(\frac{1}{\omega({\rm u})}\right)^2$ 

2

Закон зависимости мощности от частоты: меняя показатель степени в формуле на рисунке установите этот закон:

Графическое представление спектра мощности поперечных пульсаций от частоты. Обратите внимание, что это непрерывная линия. Точка соответствует спектральной энергии шума.

Шум деформирует потенциальную функцию интервал деформации зависит от указанных Вами начальных условий:



Задание:

1. Измените значение интенсивности шума ( к), проведите анализ полученных решений (вид спектра, деформацию потенциальной функции и пр.). Фиксируется ли на спектре всплеск при частоте ωω?

 Измените значение частоты ωω шума, проведите анализ полученных решений.
 Измените начальные условия (i). Проведите анализ полученных решений)

## Решения задач главы 3

3.1. В уравнении (3.14) источник тепла равен

$$\frac{W}{C_V \rho} = \frac{T_0^2}{C_V \rho} \left( \frac{\partial \sigma^e}{\partial T} \right)_V = \beta T - \alpha T^3.$$

В случае линейного источника имеем  $\alpha$ =0. После интегрирования последнего уравнения получаем, что в данной задаче функция источников  $\sigma^{e}$  содержит

слагаемые разных знаков, характеризующие стоки и источники тепла (рис.3.1):

$$\sigma^e = -\frac{C_V \rho \alpha}{T_0^2} \left( \frac{1}{4} T^4 - \frac{\beta}{2\alpha} T^2 \right).$$

В результате скорость изменения энтропии (кинетический потенциал) в такой задаче является сложной функцией температуры:

$$\frac{dS}{dt} = \sigma^{e} + J_{q}X_{q} = -\frac{\alpha C_{V}\rho}{4T_{0}^{2}}T^{4} + \frac{\beta C_{V}\rho}{2T_{0}^{2}}T^{2} + \frac{\lambda}{T_{0}^{2}}(\nabla T)^{2}.$$

Производство энтропии в этой задаче равно

$$\sigma_i = J_q X_q = \frac{\lambda}{T_0^2} (\nabla T)^2.$$

Можно доказать, что теорема Пригожина для описываемого уравнения выполняется, т.к. в такой нелинейной системе имеется одно стационарное состояние при  $\sigma^e = const$ .



Рис.3.1. Зависимость нелинейного источника тепла для нелинейного уравнения теплопроводности (3.14) при β/α = *1.2*.

3.2. В этом уравнении функция внешних источников равна

$$\frac{W}{C_V \rho} = \frac{T_0^2}{C_V \rho} \left( \frac{\partial \sigma^e}{\partial T} \right)_V = \beta T - \alpha T^3.$$

После интегрирования последнего уравнения получаем, что в данной задаче функция источников σ<sup>*e*</sup> содержит слагаемые разных знаков, характеризующие источники и стоки тепла соответственно:

$$\sigma^e = -\frac{C_V \rho \alpha}{T_0^2} \left( \frac{1}{4} T^4 - \frac{\beta}{2\alpha} T^2 \right).$$

В результате в такой задаче скорость изменения энтропии (кинетический потенциал) является сложной функцией температуры и содержит слагаемые разных знаков:

$$\begin{split} \frac{dS}{dt} &= \sigma^e + J_q X_q = -\frac{\alpha C_V \rho}{4T_0^2} T^4 + \frac{\beta C_V \rho}{2T_0^2} T^2 + \\ &+ \frac{\lambda}{T_0^2} (\nabla T)^2 - \frac{\lambda}{T_0^2} \nabla T \nabla T \tau_T \cdot \end{split}$$

Характерно, что данный тип нелинейности не приводит к нарушению теоремы Пригожина при постоянных граничных условиях ( $\sigma^{e}=const$ ).

# Решения задач главы 4

4.1.-4.6.



0 Z<sub>n,2</sub> 5

0<u>∟</u> -5 Потенциальная функция задается значениями переменной. Несмотря на ее хаотический характер эта функция прорисовывается хорошо





1

1



АЛГОРИТМ ПОСТРОЕНИЯ БИФУРКАЦИОННОЙ ДИАГРАММЫ ДЛЯ ОТОБРАЖЕНИЯ СБОРКИ

$$F(\tau, N, x0, h, a) \coloneqq \begin{bmatrix} \text{for } k \in 0.. N \\ x_0 \leftarrow x0 \\ x_{k+1} \leftarrow x_k - h \cdot \left[ \frac{(x_k)^3 + a \cdot x_k}{1 - \tau \cdot \left[ 3 \cdot (x_k)^2 + a \right]} \right] \end{bmatrix}$$

Устанавливается шаг изменения параметра

Выбираются численные значения других параметров и начальных условий

a := -1.6, -1.598 .. 0.1

их параметров и начальных условии $G(a) \coloneqq F(0.14\ , 100\ , 0.01\ , 0.6\ , a)$ 

$$F(a) := F(0.14, 100, -0.01, 0.6, a)$$

Построение бифуркационной диаграммы



#### ОТОБРАЖЕНИЕ ХЕНОНА



Экспоненциальная расходимость хаотических траекторий может быть только локальной, так как если система ограничена, то x(t) не может возрастать до бесконечности. Поэтому когда достигает величины, сравнимой с длиной интервала [0,1], наступает насыщение. Результаты определения показателей Ляпунова для логистического отображения и для других подтверждают этот вывов. Критерий хаоса в терминах показателя Ляпунова принимает следующий вид хаотическое движение ;<0 - регулярное движение.





## Решения задач главы 5

#### ОТОБРАЖЕНИЕ ДЛЯ СБОРКИ. ПОКАЗАТЕЛИ ЛЯПУНОВА

Задаются параметры уравнения и начальные условия a:=-1.0 N := 100  $\tau:=0.03$   $\frac{1}{x0:=(-a)^2}$  x0=1 h:=1 k := 0.. N  $x_0:=0.0200001$  -начальное условие для первой траектории х

.

$$\mathbf{x}_{k+1} := \mathbf{x}_{k} - \mathbf{h} \cdot \left[ \frac{\left(\mathbf{x}_{k}\right)^{3} + \mathbf{a} \cdot \mathbf{x}_{k}}{1 - \left(\tau\right) \cdot \left[ 3 \cdot \left(\mathbf{x}_{k}\right)^{2} + \mathbf{a} \right]} \right]$$

Обратная задача. Строятся решения, соответствующие визуально реально наблюдаемым. Псевдофазовый портрет

¢Δ

$$\Delta := 1$$





### Решается уравнение для второй траектории у

 $y_0 := 0.02008$ 

-начальное условие для второй траектории у

$$\mathbf{y}_{k+1} := \mathbf{y}_{k} - \mathbf{h} \cdot \left[ \frac{\left( \mathbf{y}_{k} \right)^{3} + \mathbf{a} \cdot \mathbf{y}_{k}}{1 - \left( \tau \right) \cdot \left[ 3 \cdot \left( \mathbf{y}_{k} \right)^{2} + \mathbf{a} \right]} \right]$$

Находится расстояние между двумя траекториями δк для времени kh

$$\delta_{k} := \left| \mathbf{y}_{k} - \mathbf{x}_{k} \right| \qquad \qquad \lambda := -0.369$$
$$\mathbf{D}_{k} := 10^{4} \left( \mathbf{y}_{0} - \mathbf{x}_{0} \right) \cdot e^{\lambda \cdot \mathbf{k} \cdot \mathbf{h}}$$

Показатель Ляпунова находится по наклону прямой линии

5.1.



Хаос в дстерминированных системах подразумевает чувствительную зависимость от начальных условий. Это означает, что две траектории, близкие друг к другу в фазовом пространстве в некоторый начальный момент времени, экспоненциально расходятся за малое в среднем время.

Экспоненциальная расходимость хаотических траекторий может быть только локальной, так как если система ограничена, то x(t) не может возрастать до бесконечности. Поэтому когда достигает величины, сравнимой с длиной интервала [0,1], наступает насыщение. Результаты определения показателей Ляпунова для отображения сборки и для других подтверждают этот вывод. Критерий хаоса в терминах показателя Ляпунова принимает следующий вид: >0 - хаотическое движение ;< 0 - регулярное движение.

#### ОТОБРАЖЕНИЕ ДЛЯ СБОРКИ. ПОКАЗАТЕЛИ ЛЯПУНОВА

Задаются параметры уравнения и начальные

траектории х

a := -1.5 N := 100 
$$\tau$$
 := 0.03  
h := 1 k := 0.. N  $x_0 := 0.02000$ 

0001 **`**0

Решается уравнение для первой траектории

$$\mathbf{x}_{k+1} := \mathbf{x}_{k} - \mathbf{h} \cdot \left[ \frac{\left(\mathbf{x}_{k}\right)^{3} + \mathbf{a} \cdot \mathbf{x}_{k}}{1 - \left(\tau\right) \cdot \left[ 3 \cdot \left(\mathbf{x}_{k}\right)^{2} + \mathbf{a} \right]} \right]$$

Обратная задача. Строятся решения, соответствующие визуально реально наблюдаемым. Псевдофазовый портрет

cΔ  $\Delta := 1$ 





### Решается уравнение для второй траектории у

 $y_0 := 0.02000008$ 

-начальное условие для второй траектории у

\_

$$\boldsymbol{y}_{k+1} := \boldsymbol{y}_{k} - \boldsymbol{h} \cdot \left[ \frac{\left(\boldsymbol{y}_{k}\right)^{3} + \boldsymbol{a} \cdot \boldsymbol{y}_{k}}{1 - \left(\boldsymbol{\tau}\right) \cdot \left[ 3 \cdot \left(\boldsymbol{y}_{k}\right)^{2} + \boldsymbol{a} \right]} \right]$$

Находится расстояние между двумя траекториями δк для времени kh

$$\delta_k := \left| y_k - x_k \right|$$

$$\mathbf{D}_{\mathbf{k}} := \left(\mathbf{y}_{0} - \mathbf{x}_{0}\right) \cdot \mathbf{e}^{\lambda \cdot \mathbf{k} \cdot \mathbf{h}}$$

### λ := 0.58 Показатель Ляпунова находится по наклону прямой линии



Хаос в детерминированных системах подразумевает чувствительную зависимость от начальных условий. Это означает, что две траектории, близкие друг к другу в фазовом пространстве в некоторый начальный момент времени, экспоненциально расходятся за малое в среднем время.

Экспоненциальная расходимость хаотических траекторий может быть только локальной, так как если система ограничена, то x(t) не может возрастать до бесконечности. Поэтому когда достигает величины, сравнимой с длиной интервала [0,1], наступает насыщение. Результаты определения показателей Ляпунова для отображения сборки и для других подтверждают этот вывод. Критерий хаоса в терминах показателя Ляпунова принимает следующий вид: >0 - хаотическое движение ;< 0 - регулярное движение.

# Решения задач главы 6



23

$$\sigma := 7 \quad r := 28 \qquad b := \frac{8}{3} \qquad x := \begin{pmatrix} -30 \\ 25 \\ 10 \end{pmatrix}$$

$$D(t, x) := \begin{pmatrix} -\sigma \cdot x_0 + \sigma \cdot x_1 \\ r \cdot x_0 - x_1 - x_0 \cdot x_2 \\ x_0 \cdot x_1 - b \cdot x_2 \end{pmatrix}$$

$$Z := rk fixed(x, 0, 100, 10000, D) \quad n := 0...9998$$



6.2.

# Решения задач главы 7

### Цикл реакций, проходящих при сокращении саркомера

Решение нелинейной системы, описывающих реакции с участием АТФ

Задаются параметры уравнения приведенные константы прямой и обратной скоростей реакций

a := 1.019	b := 0.1	c := 0.049	d := 0.01 f :	= 3.3 h :=	i := 0	.0015
j := 10	k := 8.1	1 := 7	n := 1.21	p := 0.1	q := 0.00059	r := 2.7111

Решение системы 10 нелинейных кинетических уравнений

$$D(t,x) := \begin{bmatrix} b \cdot (x_2)^2 - a \cdot (x_0) \cdot (x_1)^2 + m \cdot x_5 - p \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 \cdot (x_9)^2 + k \cdot x_7 \cdot (x_8)^2 - l \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 \\ b \cdot (x_2)^2 - a \cdot (x_0) \cdot (x_1)^2 \\ a \cdot (x_0) \cdot (x_1)^2 - b \cdot (x_2)^2 - c \cdot (x_2)^2 + d \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) \\ -d \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) + c \cdot (x_2)^2 - r \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) + f \cdot x_5 \\ -d \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) + c \cdot (x_2)^2 - r \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) + f \cdot x_5 \\ r \cdot (x_3)^2 \cdot (x_4) - f \cdot x_5 + h \cdot x_6 - q \cdot x_5 \\ q \cdot x_5 - h \cdot x_6 + j \cdot x_7 \cdot (x_9)^2 - i \cdot x_6 + p \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 \cdot (x_9)^2 - n \cdot x_6 \\ -j \cdot x_7 \cdot (x_9)^2 + i \cdot x_6 - k \cdot x_7 \cdot (x_9)^2 + l \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 \\ -l \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 + k \cdot x_7 \cdot (x_9)^2 \\ + n \cdot x_5 - p \cdot (x_0) \cdot (x_8)^2 \cdot (x_9)^2 \end{bmatrix}$$

Задаются начальные условия



Оператор решения

Z := rkfixed(x, 0, 50, 1000, D)

Проверка начальных условий

Количество n := 0.. 1000 расчетных точек во времени

 $\mathsf{t}(\mathsf{n}) \coloneqq \frac{50 \cdot \mathsf{n}}{1000}$ Переход к реальному времени

 $Z_{0,2} = 1$ 

Расчет: Динамика гасчет. дипамика концентраций веществ системы саркомер-раствор





















#### Решается уравнение для второй траектории

$$\begin{split} & \left[ \begin{array}{c} b \cdot \left( y_2 \right)^2 - a \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_1 \right)^2 + m \cdot y_5 - p \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 \cdot \left( y_9 \right)^2 + k \cdot y_7 \cdot \left( y_8 \right)^2 - 1 \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 \right)^2 \\ & b \cdot \left( y_2 \right)^2 - a \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_1 \right)^2 \\ & a \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_1 \right)^2 - b \cdot \left( y_2 \right)^2 - c \cdot \left( y_2 \right)^2 + d \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) \\ & - d \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) + c \cdot \left( y_2 \right)^2 - r \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) + f \cdot y_5 \\ & - d \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) + c \cdot \left( y_2 \right)^2 - r \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) + f \cdot y_5 \\ & - d \cdot \left( y_3 \right)^2 \cdot \left( y_4 \right) - f \cdot y_5 + h \cdot y_6 - q \cdot y_5 \\ & q \cdot y_5 - h \cdot y_6 + j \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 - i \cdot y_6 + p \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 \cdot \left( y_9 \right)^2 - n \cdot y_6 \\ & - j \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 + i \cdot y_6 - k \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 \\ & - l \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 + k \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 \\ & - j \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 + \left[ i \cdot y_6 - k \cdot y_7 \cdot \left( y_9 \right)^2 + l \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 \right] + n \cdot y_5 - p \cdot \left( y_0 \right) \cdot \left( y_8 \right)^2 \cdot \left( y_9 \right)^2 \\ & M := rkfixed(y, 0, 50, 1000, G) \\ \end{array}$$

-начальное условие для второй траектории у



G(t

$$\begin{bmatrix} -1 \cdot (y_0) \cdot (y_8)^2 + k \cdot y_7 \cdot (y_9)^2 \\ -j \cdot y_7 \cdot (y_9)^2 + \left[ i \cdot y_6 - k \cdot y_7 \cdot (y_9)^2 + 1 \cdot (y_0) \cdot (y_8)^2 \right] + n \cdot y_5 - p \cdot (y_0) \cdot (y_8)^2 \\ M := rk fix ed(y, 0, 50, 1000, G) \qquad n := 0..1000 \\ S := 46..47 \\ M_{0, 10} = 9 \times 10^{-7} \\ t(n) := \frac{50 \cdot n}{1000}$$

Находится расстояние между двумя траекториями δк для времени

прямой линии

 $\delta_{n,\,10} \coloneqq \left| Z_{n,\,10} - M_{n,\,10} \right|$ w := 47.. 50 Показатель Ляпунова находится по наклону  $\lambda := 13.018$ 

Находится расстояние в начальный момент времени

 $\delta_{0,10} = 9 \times 10^{-7}$ 

$$D(s) := \frac{\delta_{0,10}}{10^{259}} \cdot e^{\lambda \cdot s} \qquad L := \sum_{n = 940}^{1000} \frac{\delta_{n,10}}{60} \qquad L = 0.376$$
$$p := \left(\frac{1}{\lambda}\right) \cdot \ln\left(\frac{L \cdot 10^{259}}{\delta_{0,10}}\right)$$

-находится время забывания системой начальных условий

$$\begin{array}{c}
10\\
1\\
0.1\\
0.01\\
0.01\\
\hline
0.01$$

p = 46.805

8.1.

# Шагающий в норме человек

Задаются параметры уравнения и начальные условия  $x0 := (-a)^{\frac{1}{2}}$ a := -0.8 f := -0.31134 N := 400  $\Omega := 9$ h := 1 k := 0.. N $\tau := 0.07201$ h := 1 K := 0.. IN  $b_k := f \cdot sin(\Omega \cdot k \cdot h)$  T :=  $\frac{2\pi}{\Omega}$ T = 0.698х<sub>0</sub> := −0.92 -начальное условие для первой траектории х

### Решается уравнение для первой траектории

100

$$\mathbf{x}_{k+1} \coloneqq \mathbf{x}_{k} - \mathbf{h} \cdot \left[ \frac{\left(\mathbf{x}_{k}\right)^{3} + \mathbf{a} \cdot \mathbf{x}_{k} + \mathbf{b}_{k}}{1 - \tau \cdot \left\lceil 3\left(\mathbf{x}_{k}\right)^{2} + \mathbf{a} \right\rceil} \right]$$

1

0

-1

0

x<sub>k</sub>

### Обратная задача. Строятся решения, соответствующие визуально реально наблюдаемым. Псевдофазовый портрет

cΔ





200

300

### Решается уравнение для второй траектории

 $y_0 := -0.920001$ 

-начальное условие для второй траектории у

$$y_{k+1} := y_k - h \cdot \left[ \frac{(y_k)^3 + a \cdot y_k + b_k}{1 - \tau \cdot [3(y_k)^2 + a]} \right]$$

λ := 0.24 Показатель Ляпунова находится по наклону прямой линии

Находится расстояние между двумя траекториями бк для времени kh

$$\delta_k := |x_k - y_k|$$
 s := 0.. N p := 55.. 190

Находится расстояние в начальный момент времени

$$|\delta_0| = 10 \times 10^{-7}$$

$$\begin{split} D(s) &:= \left| \delta_0 \right| \cdot e^{\lambda \cdot S} \\ t &:= \left( \frac{1}{\lambda} \right) \cdot \ln \left( \frac{L}{\left| \delta_0 \right|} \right) \\ t &= 55.97 \end{split} \qquad \begin{array}{l} L &:= \sum_{k=55}^{190} \delta_k \cdot \left( \frac{1}{135} \right) \\ t &= 0.682 \\ t &= 55.97 \end{array}$$

10 1 0.1 0.01 ·10 D(s) $\cdot 10$ 1.10 1.10  $1 \cdot 10$  $1 \cdot 10$ 0 50 100 150 200 250 300 k,s,p

Хаос в детерминированных системах подразумевает чувствительную зависимость от начальных условий. Это означает, что две траектории, близкие друг к другу в фазовом пространстве в некоторый начальный момент времени, экспоненциально расходятся за малое в среднем время. Харпактеристикой этой расходимости является показатель Ляпунова.