#### Базовые понятия

 $\Phi$ азовое пространство — совокупность всех начальных точек X или всех возможных состояний системы. Фазовая траектория — кривая в фазовом пространстве, составленная из точек, представляющих состояние динамической системы в последовательные моменты времени в течение всего времени эволюции.

Эволюция системы соответствует движению изображающей точки у фазовой плоскости вдоль траектории  $\Gamma = \bigcup_{t} G^{t} X_{0}$ . Для динамической системы с непрерывным временем траектории непрерывные кривые для динамической системы с дискретным временем, траектория— дискретные, подмножество фазовой плоскости.

Динамическая система с непрерывным временем задается системой дифференциальных уравнений  $\dot{x} = F(x)$ . Она позволяет найти состояние в любой момент времени по начальному состоянию. Если правая часть явно от времени не зависит, то динамическая система - автономная, иначе -

Динамическая система с дискретным временем: x(n+1) = F(x(n)).

#### 1 Определение динамической системы

Рассмотрим систему, состояние которой определяется вектором  $x(t) \in \mathbb{R}^n$ . Предположим, что эволюция системы определяется одно-параметрическим семейством операторов  $G^t, t \in R$  или  $t \in Z$ , таких, что состояние системы в момент  $t \colon x(t,x_0 = G^t x_0)$  где  $x_0$  – начальное состояние (начальная точка). Предположим также, что эволюционные операторы удовлетворяют двум следующим свойствам, отражающим детерминистический характер описываемых процессов.

Первое свойство:  $G^0$  – тождественный оператор, т.е.  $x(0,x_0)=x_0$ , для любых  $x_0$ . Это свойство означает, что состояние системы не может изменяться самопроизвольно.

Второе свойство эволюционных операторов имеет вид:  $\hat{x}(t_1 + t_2, x_0) = x(t_1, x(t_2, x_0)) = x(t_1, x(t_2, x_0))$  $x(t_2, x(t_1, x_0))$  Согласно ему, система приходит в одно и то же финальное состояние независимо от того, достигается ли оно за один временной интервал  $t_1 + t_2$ , или за несколько последовательных интервалов  $t_1$  и  $t_2$ , суммарно равных  $t_1 + t_2$ .

Совокупность всех начальных точек или всех возможных состояний системы называется фазовым пространством, а пара  $(X,G^t)$ , где семейство эволюционных операторов удовлетворяют условиям выше – динамической системой (ДС).

Иначе говоря, динамическая система — объект или процесс, для которого однозначно определено понятие состояния, как совокупности некоторых величин в данный момент времени и задан закон эволюции начального состояния с течением времени. По этому закону можно прогнозировать будущее состояние динамической системы.

## 2 Условия грубости динамических систем на плоскости

Так как динамические системы изменяются вместе со входящими в них параметрами, но при малости изменений качественные черты поведения сохраняются, вводится свойства грубости. Грубость — устойчивость структуры разбиения фазовой плоскости динамических систем на траектории по отношению к малым изменениям динамической системы. Для плоскости: пусть есть система:

$$\begin{cases} \dot{x} = P(x, y) \\ \dot{y} = Q(x, y) \end{cases}$$

где P и Q - гладкие функции, система диссипативна.

Система — грубая, если существует число  $\delta > 0$ , что все динамические системы вида:

$$\begin{cases} \dot{x} = P(x, y) + p(x, y) \\ \dot{y} = Q(x, y) + q(x, y) \end{cases}$$

в которых аналитические функции удовлетворяют условию |p(x,y)| + |q(x,y)| +

 $<\delta,$  имеют такую же структуру разбиения на положительные полутраектории, что

Переход от одной грубой ДС к другой происходит через негрубую ДС.

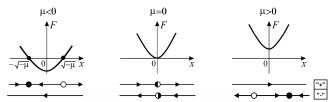
ДС на прямой устойчива (структурно грубая), если для всех состоянии равновесия  $\lambda_i(\mu) \neq 0$ .

# 3 Бифуркация состояний равновесия динамических систем на прямой

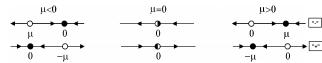
Значение параметра, при котором ДС является негрубой, называется бифуркационным.

Пусть есть динамическая система на прямой общего вида  $x = F(x, \mu)$ . F(x) - взаимооднозначная, обеспечивающая выполнение теорем существования и единственности решений. Тогда состояния равновесия будут определяться как  $F(x, \mu) = 0$ 

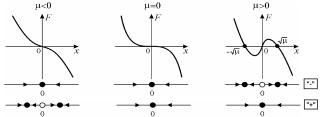
\* Двукратное равновесие:  $\dot{x} = \mu \pm x^2$ 



\* Транскритическая бифуркация:  $\dot{x} = \mu x \pm$ 



\* Трехкратное равновесие:  $\dot{x} = \mu x \pm x^3$ 



#### Метод линеаризации определения устойчивости состояний равновесия

Рассматриваем систему n-ого порядка: $\dot{x} = F(x), x \in \mathbb{R}^n, F(x)$  - гладкая вектор-функция. Пусть система имеет состояние равновесия  $x = x^*$ 

Введем малое возмущение  $\dot{\xi} = F(x^* + \xi)$ , разложим правую часть в ряд Тейлора:  $\dot{\xi} = A\xi + \dots$ , где

A - матрица Якоби m с элементами  $a_{ik} = \frac{\partial F_i}{\partial x_k}|_{x=x^*}$ , и отбросим все нелинейные по  $\xi$  слагаемые.

Этим мы линеаризовали систему.

Решения ищем в виде  $\xi = Ce^{\lambda t}$ , C - матрица-столбец. Подставив это решение в линеаризованное уравнение мы перейдем к системе линейных однородных уравнений, которая имеет нетривиальное решение, если  $det(A-\lambda E)=0$ . Это уравнение эквивалентно  $a_0\lambda^n+a_1\lambda^{n-1}+\cdots+a_n=0$  - характеристическому уравнению. Его корни - характерестические показатели состояния равновесия  $x = x^*$ 

1. Все корни имеют отрицательные вещественные части  $(Re\lambda_i < 0)$  - состояние равновесия системы асимптотически устойчиво

**2.** Среди корней есть корень с Re > 0 - состояние равновесия неустойчиво по Ляпунову 3. Среди корней нет значений с Re > 0, но есть корень с Re = 0 - состояние равновесия может быть как устойчивым, так и неустойчивым

#### 5 Линейный осциллятор. Основные свойства

Осциллятор - простейшая динамическая система с двумерным фазовым портретом

Уравнение ЛО:  $\ddot{x} + 2\delta \dot{x} + \omega_0^2 = 0$ ,  $2\delta = \frac{R}{L}$ ,  $\omega_0^2 = \frac{1}{LC}$ 

 $\delta$  - потери,  $\omega_0$  - частота собственных колебаний

1. Без потери энергии

$$\begin{cases} \dot{x} = y \\ \dot{y} = -\omega_0^2 x \end{cases} \qquad \lambda_{1,2} = \pm i\omega_0$$

Состояние равновесия в начале координат - центр

## Свойства:

\* Гармонические колебания происходят с частотой  $\omega_0$ , амплитудой  $A = \sqrt{x_0^2} + \frac{y_0^2}{\omega^2}$  и фазой

$$tgarphi=rac{\omega_0x_0}{\omega_0^2}\;(x_0$$
 и  $y_0$  - в момент  $T)$ 

- Жолебания изохронны не зависят от начальных условий
- \* Энергия системы сохраняется

## 2. С потерями энергии ( $\delta \neq 0$ )

$$\begin{cases} \dot{x}=y\\ \dot{y}=-2\delta y-\omega_0^2 x \end{cases} \qquad \lambda^2+2\delta\lambda+\omega_0^2=0 \text{ - характерестическое ур-е}$$

\* Затухающий процесс  $(\delta > 0, \delta^2 < \omega_0^2)$ :

$$\omega = \sqrt{\omega_0^2 - \delta^2}, \quad \lambda_{1,2} = -\delta \pm i\omega_0$$

Состояние равновесия - устойчивый фокус, затухающие колебания с изоклиной - экспонентой

\* Затухающий апериодический процесс  $(\delta > 0, \delta^2 > \omega_0^2)$ :  $\lambda_{1,2} = -\delta \pm \sqrt{\delta^2 - \omega_0^2},$  состояние равновесия - устойчивый узел

\* Отрицательное затухание ( $\delta<0$ ): энергия растет во времени, состояние равновесия - неустойчивый фокус при  $\delta^2<\omega_0^2$  или неустойчивый узел при  $\delta^2\geqslant\omega_0^2$ 

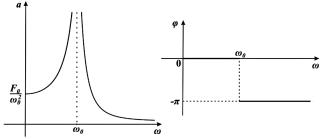
## 6 Резонанс в линейном осцилляторе

Резонанс — неограниченное возрастание амплитуды вынужденных колебаний, когда частота внешней силы близка к собственной частоте, линейного осциллятора.

## 1. Консервативный случай (без потери энергии)

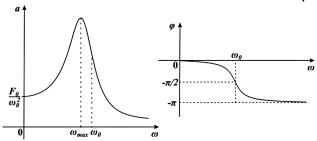
W - не диссипирует.  $a=\frac{F_0}{|\omega_0^2-\omega^2|}$  - амплитуда вынужденных колебаний переменной x(t).

При резонансе измерение переменных во времени - непереодическое:  $x(t) = t \frac{F_0}{2\pi} sin(\omega_0 t)$ 



# 2. Диссипативный случай (с потерями энергии)

 $a_{max} \to \omega_{max} < \omega_0, \quad \omega_{max} = \sqrt{\omega_0^2 - 2\delta^2}, \quad a_{max} = \frac{F_0}{2\delta\sqrt{\omega_0^2 - 2\delta^2}}, \quad \delta \uparrow a_{max} \downarrow$ 



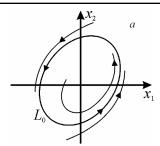
Характеристики резонансных свойств Добротность - 
$$Q=\frac{\pi}{d}=\frac{\omega_0}{2\delta}$$

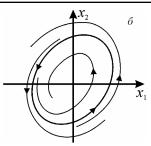
Логарифмический коэффициент затухания -  $d = \delta T = \frac{2\pi\delta}{dt}$ 

## 7 Определение предельного цикла. Характеристики

Предельный цикл — замкнутая изолированная фазовая траектория. Замкнутая фазовая траектория называется изолированный, если существует достаточно малое кольцеобразная окрестность этой траектории, внутри которой нет других замкнутых траекторий.

Предельному циклу соответствует периодический процесс.





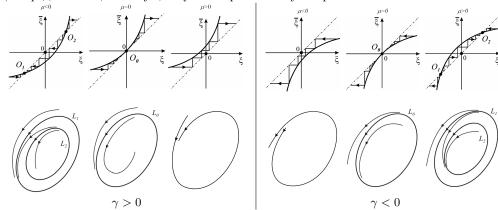
Предельные циклы: устойчивый (a); неустойчивый ( $\delta$ ).

#### Характеристики:

- \* Мультипликатор S: S < 1 ПЦ устойчивый, S > 1 ПЦ неустойчивый. Всегда S > 0
- \* Характеристический показатель  $\lambda$ :  $\lambda < 0$  ПЦ устойчивый,  $\lambda > 0$  ПЦ неустойчивый.  $\lambda$  можем получить в уравнении при линеаризации системы

Связь характеристик:  $\lambda = \frac{1}{T_0} ln(S)$ 

Для предельных циклов существует отображение Пуанкаре:



## 8 Автоколебания и автоколебательная система. Мягкий и жесткий режимы возбуждения

Автоколебательная система — диссипативная система, совершающая незатухающие колебания при отсутствии колебательного воздействия извне. В этих системах возникает баланс между действиями диссипативных потерь и внутренних механизмов, компенсирующих потери. Автоколебания — незатухающие колебания в нелинейной диссипативной системе, форма и свойства которых в определенных пределах не зависит от начальных условий и определяется параметрами самой системы.

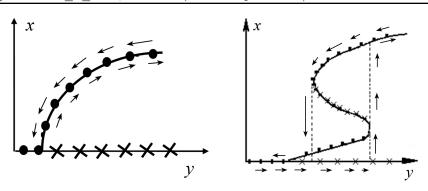
## 1. Мягкий режим

 $\gamma < 0$  - автоколебаний нет,  $\gamma = 0$  - суперкритическая бифуркация Андронова-Хопфа  $(\lambda_i < 0)$ ,  $\gamma > 0$  - неустойчивое состояние равновесия + появление одного устойчивого предельного цикла на фазовой плоскости.  $\gamma \uparrow A \uparrow$ 

Состояние равновесия  $\gamma = 0$  - безопасная граница устойчивости, то есть при ее нарушении система переходят в качественно новое состояние, но не покидает при  $0 < \gamma \ll 1$  окрестности предыдущего состояния.

#### 2. Жесткий режим

 $\lambda < 0$  - состояние равновесия локально устойчиво,  $\lambda = 0$  - состояние равновесия теряет устойчивость  $\to$  автоколебания возникают скачком (жестко),  $\lambda \uparrow A \uparrow$ , затем квазистатически  $\lambda \downarrow A \uparrow$  от  $\lambda > 0$ , а потом совсем исчезают скачком. Рождение и исчезновение АК происходит при разных  $\lambda$ - наблюдается гестерезис.  $\lambda = 0$  - опасная граница устойчивости состояния равновесия, так как поведение системы менятеся резко



#### Свойства автоколебательных систем

- \* Источник энергии для компенсации диссипации постоянен и находится внутри самой системы
- \* Система содержит колебательную подсистему и активный нелинейный элемент
- \* В изолированной колебательной системе происходят затухающие колебательные процессы, а активный элемент может усиливать колебания и их нелинейно ограничивать
- \* Между колебательной подсистемой активным элементом существует обратная связь, регулирующая поступление энергии от источника
- \* Автоколебания в определенных пределах не зависят от начальных условиях и определяются параметрами системы
- \* Математическим образом периодических автоколебаний является предельной цикл

#### 9 Бифуркационные сценарии рождения периодических движений динамических систем на плоскости

Значение параметра		$\mu$ < 0	$\mu = 0$	$\mu > 0$
Бифуркация		Фазовые портреты		
Ι	Андронова-Хопфа	(a)		
	Двукратный предельный цикл (седло-узловая циклов)	(A)		
II	Петля сепаратрис седла (седловая гомоклиническая бифуркация)	<b>X</b> )		
	Петля сепаратрис седло-узла (седло-узловая гомоклиническая бифуркация)			

## 10 Дисперсия, ее физическая природа и проявления

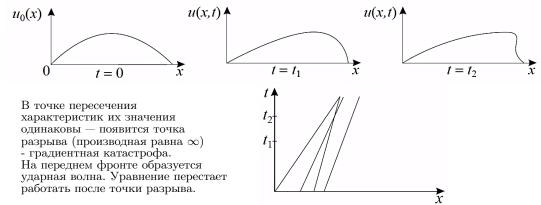
Дисперсия — зависимость фазовой скорости волны от ее частоты. Связь между частотой и волновым числом гармонической волны определяется пространственными и временными масштабами среды и называется дисперсионным соотношением.

$$\omega^2=\omega_0^2+\frac{4\gamma}{m}\sin^2(\frac{ka}{A})$$
 а - расстояние между маятниками  $\gamma$  - жесткость пружины  $k$  - действительное волновое число  $x$ 

У каждой компоненты волнового пакета будет своя  $V_{\Phi}$ , возникает его деформация. Наличием собственных масштабов объясняется эффект частичного непропускания волны Область прозрачности:  $k \in Re$  - распространение без искажения гармонической волны Область непрозрачности:  $k \in Im$  - нераспространение.

#### 11 Простые волны. Основные свойства и условия существования

 $U_t + C(U)U_x = 0$ — нелинейное уравнение простой волны. C(U)— дифференцируемая функция (скорость от состояния среды). Характеристики— линии, вдоль которых переменная U(x,t) будет оставаться постоянной и равной по значению для каждого соответствующего значения x.



#### 12 Параметрические системы. Основные свойства

Параметрически системы — системы, где внешнее воздействие находится внутри системы и может изменять ее параметры.

**Резонансные.** Период изменения параметров находится в целочисленном соотношении с периодом собственных колебаний. В такт с изменением энергии, соответствующей собственным колебаниям, вносится энергия, вызванная работой внешнего воздействия. При определенных условиях может привести к эффекту раскачки колебаний за счет накапливающейся в системе энергии.

**Нерезонансные.** Параметры изменяются очень быстро или очень медленно в сравнении с характерными временными масштабами изменения переменных системы.

#### Свойства.

- 1. Параметрическая система, находящаяся в начальный момент в состоянии равновесия, останется в этом состоянии при t>0 (дергая за нитку, маятник нельзя раскачать)
- 2. Состояния равновесия параметрической системы могут быть как устойчивы, так и неустойчивы
- 3. Если параметры системы таковы, что она неустойчива и система выведена из состояния равновесия, то в ней возникают колебания, амплитуда которых  $\uparrow exp$ . Процесс возрастания размаха в колебаний при периодическом нарастании колебаний параметрический резонанс.
- 13 Релаксационные колебания
- 14 Локальные бифуркации состояний равновесия трехмерных систем
- 15 Локальные бифуркации периодических движений трехмерных систем