

Курс « Динамика и устойчивость сооружений »

Тема 1. Основы теории колебаний систем с сосредоточенными параметрами

Лекция 1. Основные понятия теории колебаний и динамики сооружений

1.1. Понятия о колебаниях

Рассмотрим некоторую механическую систему (*систему материальных точек, абсолютно твердых тел, упругие и вообще деформируемые тела*), взаимодействующих между собой и с окружающей средой по некоторому закону.

Пусть состояние системы в каждый момент времени дописывается некоторым набором параметров.

Возьмем один из числовых параметров системы u .

Рассмотрим изменение этого параметра во времени t .

Это изменение может быть монотонным, немонотонным, существенно немонотонным (рис. 1).

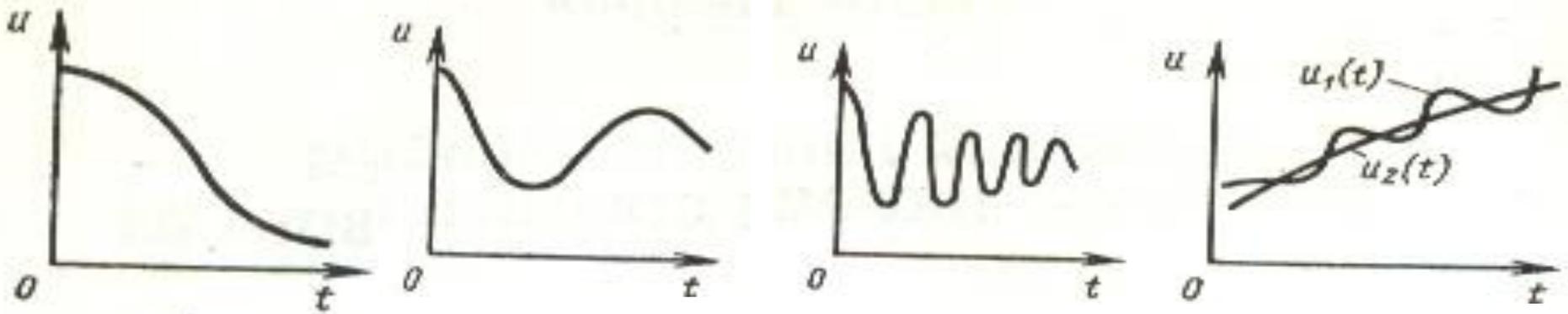


Рис. 1. Изменение параметра $u(t)$:

а) монотонное

б) немонотонное

в, г) существенно немонотонное

Процесс изменения параметра, который характеризуется многократным поочередным возрастанием и убыванием параметра во времени, называется *колебательным процессом* или просто *колебаниями*.

Можно сформулировать более общее определение колебательного процесса: параметр $u_1(t)$ совершает на заданном отрезке времени колебания относительно параметра $u_2(t)$ (и наоборот), если разность $u_1(t) - u_2(t)$ на этом отрезке многократно изменяет знак (рис. 1, г).

Система, способная при определенных условиях совершать *колебания*, называется *колебательной системой*.

1.2. Классификация колебательных систем

Понятие об уравнении системы. Классификация колебательных систем связана со свойствами операторного уравнения, устанавливающего зависимость между вектором состояния системы $u(t)$ и вектором $F(t)$ воздействий на систему со стороны окружающей среды:

$$Lu = F \quad (1)$$

Здесь L - оператор системы, включающий в себя все уравнения и дополнительные условия, необходимые для однозначного описания поведения системы $u(t)$ при внешнем воздействии $F(t)$.

Для механических систем операторное уравнение (1), как правило, сводится к совокупности некоторых *дифференциальных уравнений* с граничными и начальными условиями,

а также с дополнительными соотношениями типа уравнений связи.

1.2.1. Системы с конечным числом степеней свободы и распределенные системы.

Классифицировать колебательные системы можно по различным признакам.

Одним из важнейших признаков является **число степеней свободы** системы, т. е. количество независимых числовых параметров, однозначно определяющих состояние системы (для механических систем - **положение всех точек системы в пространстве**) в любой момент времени t .

Различают системы с **конечным и бесконечным числом степеней свободы** (либо счетным, либо континуальным).

Системы, обладающие континуальным множеством степеней свободы, называют **распределенными** (континуальными}.

Число степеней свободы зависит от характера идеализации реальной системы.

Упругие системы с распределенной массой являются распределенными системами; заменяя распределенную массу конечным числом сосредоточенных масс, получим систему с конечным числом степеней свободы.

Описываются с математической точки зрения:

- колебания систем с конечным числом степеней свободы - **обыкновенными дифференциальными уравнениями;**
- колебания распределенных систем - **дифференциальными уравнениями в частных производных.**

1.2.2. Линейные и нелинейные системы. Принцип суперпозиции.

Система называется *линейной*, если ее оператор является линейным, т. е. удовлетворяет условию

$$L(a_1 u_1 + a_2 u_2) = a_1 L u_1 + a_2 L u_2 \quad (2)$$

Если условие (2) не выполняется, система называется *нелинейной*.

Соотношение (2) содержит в себе принцип суперпозиции для линейных систем.

1.2.3. Стационарные и нестационарные системы.

Если свойства системы не изменяются на данном отрезке времени, то систему называют *стационарной*.

Если свойства системы изменяются во времени, то ее называют *нестационарной*.

Процессы, происходящие в стационарных системах, описываются *дифференциальными уравнениями с постоянными коэффициентами*; процессы, происходящие в нестационарных системах, — *дифференциальными уравнениями с переменными коэффициентами*.

1.2.4. Автономные и неавтономные системы.

В операторном уравнении (1) для ***автономной системы*** следует положить $F=0$.

Колебательные процессы в автономных системах могут происходить лишь за счет внутренних источников энергии, либо энергии, сообщенной системе в виде начального возмущения.

Остальные системы называются ***неавтономными***.

1.2.5. Консервативные и неконсервативные системы.

Система называется ***консервативной***, если ее полная механическая энергия остается постоянной при колебаниях. В противном случае система называется ***неконсервативной***.

Среди неконсервативных систем могут быть выделены:

- система называется ***диссипативной***, если полная механическая энергия автономной системы убывает.
- систему называют ***автоколебательной***, если она стационарна и автономна и если при определенных условиях в ней возможно самовозбуждение колебаний.

Автоколебательные системы характеризуются наличием в них источника энергии неколебательной природы, причем поступление энергии регулируется движением самой системы.

1.3. Классификация колебательных процессов

Свободные колебания.

Колебания, которые совершаются при отсутствии переменного внешнего воздействия и без поступления энергии извне, называются *свободными колебаниями*.

Они происходят за счет первоначально накопленной энергии, величина которой определяется перемещениями и скоростями, заданными системе в некоторый начальный момент времени.

Свободные колебания могут происходить лишь *в автономных системах*.

Вынужденные колебания. Колебания, которые вызываются переменным внешним воздействием, называют *вынужденными колебаниями*. Они характерны *для неавтономных систем*.

Параметрические колебания. Колебания называют *параметрическими*, если они вызываются *изменением* во времени *параметров* системы. Такие колебания возможны лишь *в нестационарных системах*.

Автоколебания (самовозбуждающиеся колебания).

Колебания называют самовозбуждающимися или ***автоколебаниями***, если они возникают и поддерживаются от источника энергии неколебательной природы, причем этот источник включен в систему.

Поступление энергии регулируется движением системы.

Автоколебания возможны лишь ***в неконсервативных стационарных системах***, при этом параметры установившихся автоколебаний в существенной степени определяются нелинейными свойствами системы.

В колебательных системах возможны процессы смешанного характера, которые представляют собой результат наложения свободных колебаний, колебаний, возбуждаемых внешними воздействиями, параметрически возбуждаемых колебаний и колебаний, возбуждаемых внутренними источниками энергии.

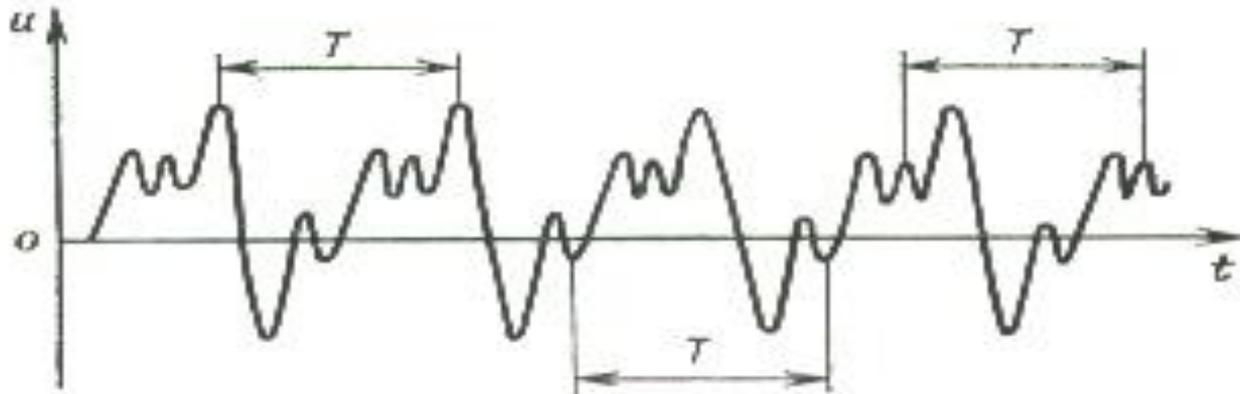
1.4. Кинематические характеристики периодических колебательных процессов

Пусть процесс характеризуется одной скалярной переменной $u(t)$.

Пусть эта переменная — *перемещение*; тогда ее первая производная по времени — *скорость* и вторая производная — *ускорение*.

1.4.1. Периодические колебания. Колебания называются периодическими, если любые значения колеблющейся величины повторяются через равные отрезки времени. .

Более точно, колебания называются периодическими, если существует такое число T , что для любого t выполняется условие (рис. 2) $u(t + T) = u(t)$.
Наименьшее из этих значений называется *периодом колебаний*.



Обозначим его через T . Величина, обратная периоду колебаний, называется *частотой колебаний*: $f = 1/T$.

В технике период колебаний обычно измеряется *в секундах*; частота f , следовательно, имеет размерность $1/c$ (c^{-1})

В теоретические формулы входит величина, называемая *угловой (циклической) частотой*

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T} \quad (3)$$

Она также измеряется в c^{-1} . Эта частота равна числу периодов колебаний, которые укладываются на отрезке времени продолжительностью 2π с.

Необходимо остерегаться смешения частот f и ω

Частоту f обычно измеряют в герцах (Гц).

Для угловой частоты наряду с размерностью c^{-1} часто используют размерность *рад/с*.

1.4.2. Гармонические колебания. Простейшим (и наиболее важным) видом периодических колебаний являются *гармонические (синусоидальные)* колебания, при которых колеблющаяся величина изменяется во времени по закону

$$u(t) = A \sin(\omega t + \varphi) \quad (4)$$

A, ω, φ постоянные параметры.

Параметр A равен наибольшему значению колеблющейся величины и называется *амплитудой*.

φ называется *начальной фазой колебаний*.

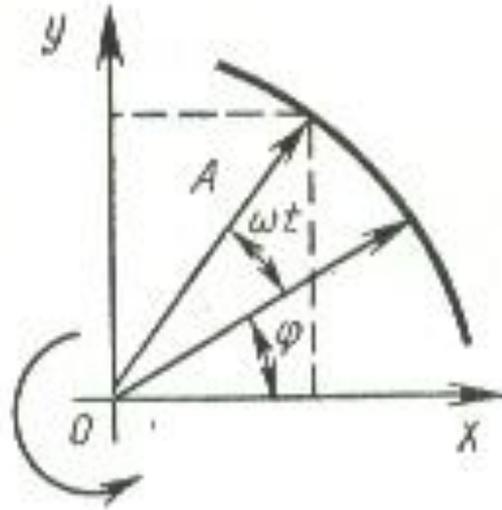
$\omega t + \varphi$ называется фазой колебаний в момент времени t .

ω является угловой частотой.

Период гармонических колебаний выражается через угловую частоту:

$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad (5)$$

Для наглядного представления гармонических колебаний можно использовать круговую диаграмму (рис. 3).



Для этого на плоскости вводится вектор длиной A , который вращается с постоянной угловой скоростью, равной ω

Начальное положение вектора задается углом φ .

Проектируя конец вектора на вертикальную ось, получим закон движения в форме (4).

Скорость при гармонических колебаниях

$$v = \frac{du}{dt} = \omega A \cos(\omega t + \varphi) \quad (6)$$

а ускорение

$$w = \frac{d^2u}{dt^2} = -\omega^2 A \sin(\omega t + \varphi) \quad (7)$$

Скорость $v(t)$ и ускорение $w(t)$ при гармонических колебаниях также изменяются во времени по синусоидальному закону с той же частотой, что и перемещение $u(t)$.

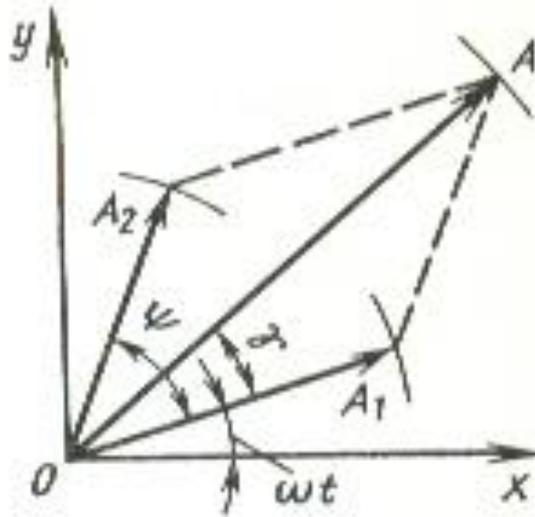
Амплитуды скорости и ускорения равны соответственно ωA и $\omega^2 A$

В технической литературе перемещение, скорость и ускорение при колебательном движении называют соответственно *виброперемещением*, *виброскоростью* и *виброускорением*.

Сумма двух гармонических колебаний с одинаковыми частотами будет гармоническим колебанием с той же частотой:

$$A_1 \cos \omega t + A_2 \cos(\omega t + \psi) = A \cos(\omega t + \gamma) \quad (8)$$

Амплитуда и фаза результирующих колебаний могут быть найдены, например, из круговой диаграммы (рис. 4):



$$A = \sqrt{A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2 \cos \psi} ;$$

$$\operatorname{tg} \gamma = \frac{A_2 \sin \psi}{A_1 + A_2 \cos \psi} \quad (9)$$

1.4.3. Полигармонические колебания. Полигармоническими называют колебания, которые могут быть представлены в виде суммы двух или более гармонических колебаний с частотами (периодами), находящимися между собой в рациональном соотношении.

Пример: колебательный процесс, являющийся суммой двух гармонических процессов

$$u(t) = A_1 \cos \omega_1 t + A_2 \cos \omega_2 t \quad (10)$$

Существенно, чтобы отношение частот было рациональным числом.

Пусть $\omega_1 = m\omega$, $\omega_2 = n\omega$ выражаются через некоторую частоту ω , где m и n - целые числа, причем m/n - несократимая дробь.

Тогда сумма (10) будет периодической функцией с периодом $2\pi / \omega$