

Модуль 1.

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

Раздел 1. Статика

Раздел 2. Кинематика

Раздел 3. Динамика точки

Раздел 4. Общие теоремы динамики

Раздел 5. Аналитическая механика

Разработал доцент, к.т.н. кафедры
МиКМ Загиров И.И.

М
Е
Х
А
Н
И
К
А

МЕХАНИКА

Теоретическая механика.

Модуль 1

Раздел 1 – СТАТИКА

ВВЕДЕНИЕ В СТАТИКУ

ЛЕКЦИЯ 1

ЛЕКЦИЯ 2

ЛЕКЦИЯ 3

УСЛОВИЯ РАВНОВЕСИЯ

ЛЕКЦИЯ 4

ЛЕКЦИЯ 5

ЦЕНТР ТЯЖЕСТИ

ЛЕКЦИЯ 6

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

СТАТИКА

Введение в статику

ЛЕКЦИЯ 1

План:

- 1.1 Основные понятия и определения.
- 1.2. Аксиомы статики.
- 1.3. Связи и их реакции

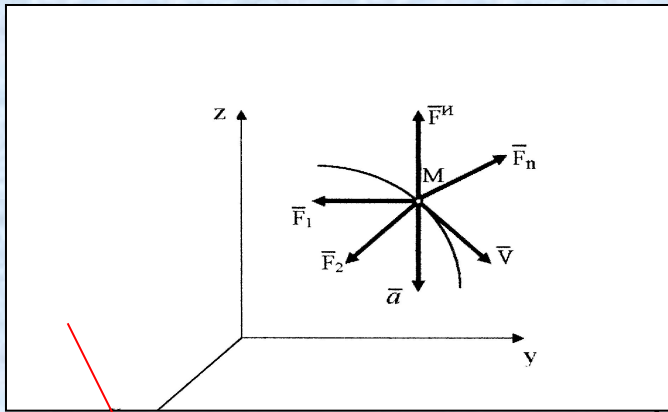
ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ И ОПРЕДЕЛЕНИЯ

Статика - раздел механики, в котором излагается общее учение о силах и условиях равновесия материальных тел, находящихся под действием сил.

Равновесие - это состояние покоя тела по отношению к другим телам, например по отношению к Земле.

Абсолютно твердое тело - такое тело, расстояние между любыми двумя точками которого всегда остается постоянным.

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ И ОПРЕДЕЛЕНИЯ



линия
действия
силы

Сила в механике – это величина, являющаяся основной мерой механического взаимодействия материальных тел.

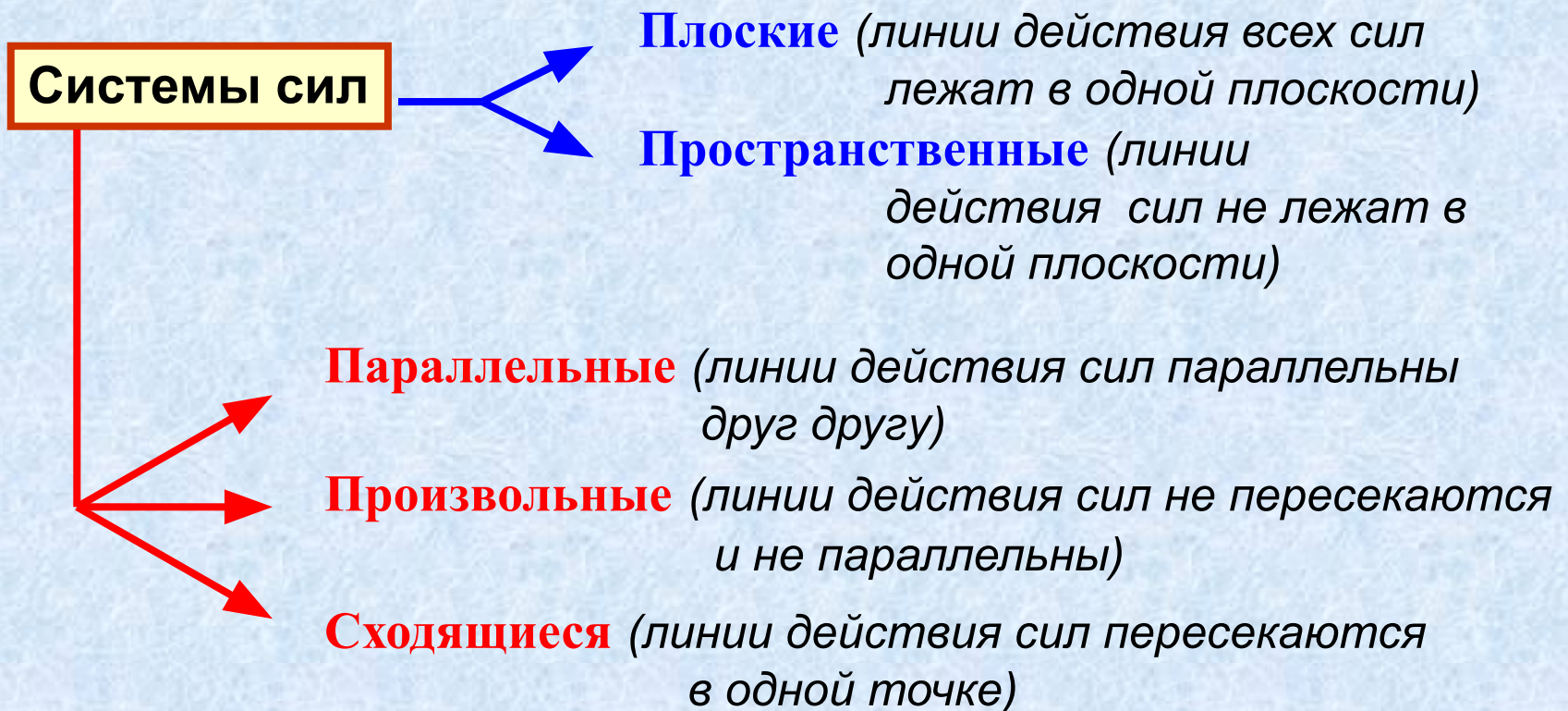
Действие силы на тело определяется:

- **модулем** силы;
- **направлением** вектора силы;
- **точкой приложения** вектора силы.

Основная единица измерения силы - 1 ньютон (1 Н).

ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ И ОПРЕДЕЛЕНИЯ

Система сил - совокупность сил, действующих на рассматриваемое тело



ОСНОВНЫЕ ПОНЯТИЯ И ОПРЕДЕЛЕНИЯ

Эквивалентными называются две системы сил, приводящие тело к одному и тому же кинематическому состоянию.

Уравновешенная (эквивалентная нулю) – это такая система сил, под действием которой свободное твердое тело может находиться в покое.

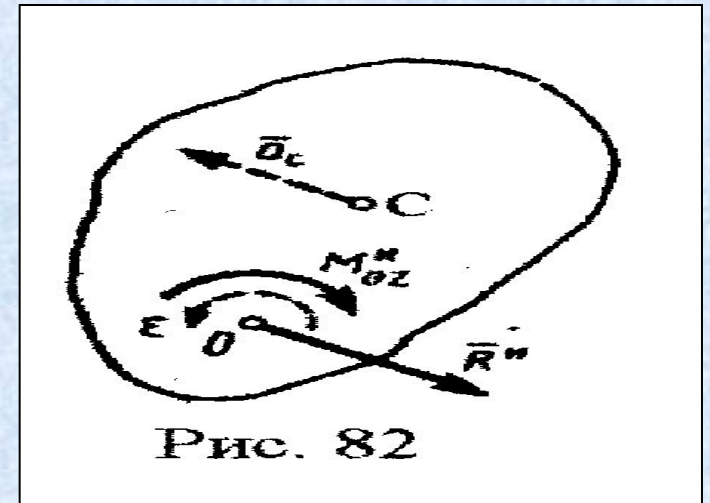
Равнодействующей системы сил, называется сила, эквивалентная данной системе сил.

Сила, приложенная к телу в какой-нибудь одной его точке, называется **сосредоточенной**.

Силы, действующие на все точки объема или части поверхности тела, называются **распределенными**.

АКСИОМЫ СТАТИКИ

1. Если на свободное абсолютно твердое тело действуют две силы, то тело может находиться в равновесии тогда и только тогда, когда эти силы равны по модулю ($F_1 = F_2$) и направлены вдоль одной прямой в противоположные стороны



2. Действие данной системы сил на абсолютно твердое тело не изменяется, если к ней прибавить или от нее отнять уравновешенную систему сил

Следствие: действие силы на абсолютно твердое тело не изменится, если перенести точку приложения силы вдоль ее линии действия в любую другую точку тела.

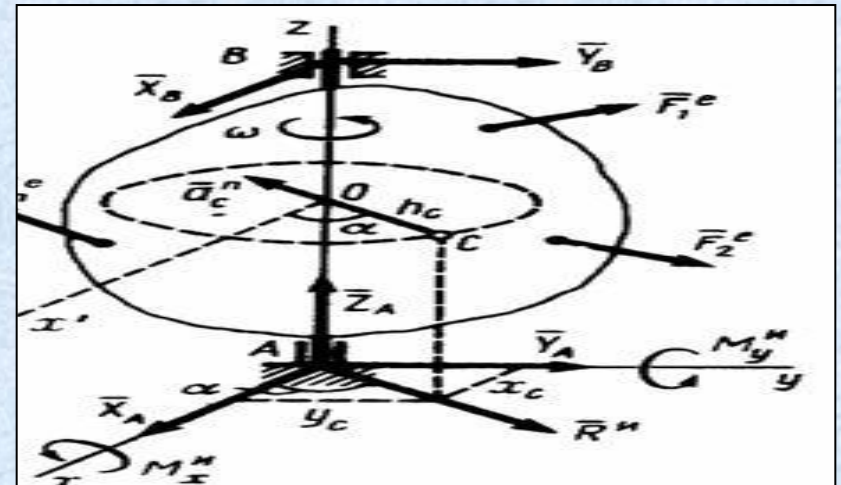
АКСИОМЫ СТАТИКИ

3. Закон параллелограмма сил: *две силы, приложенные к телу в одной точке, имеют равнодействующую, приложенную в той же точке и изображаемую диагональю параллелограмма, построенного на этих силах, как на сторонах*



АКСИОМЫ СТАТИКИ

4. Закон равенства действия и противодействия: при всяком действии одного материального тела на другое имеет место такое же численно, но противоположное по направлению противодействие, т.е.



5. Принцип отвердевания: равновесие изменяемого (деформируемого) тела, находящегося под действием уравновешенной системы сил, возможно только при его «отвердевании»



СВЯЗИ И ИХ РЕАКЦИИ

Свободным называется тело, которое может совершать из данного положения любые перемещения в пространстве

Несвободным называется тело, перемещениям которого в пространстве препятствуют какие-нибудь другие, скрепленные или соприкасающиеся с ним, тела (**связи**)

Реакция связи – это сила, с которой связь действует на тело, препятствуя его перемещениям, называется.

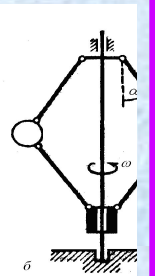
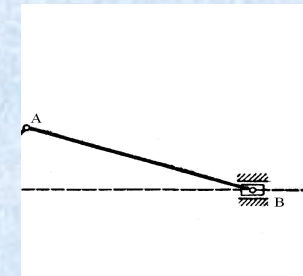
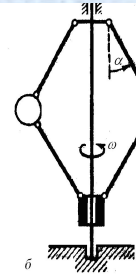
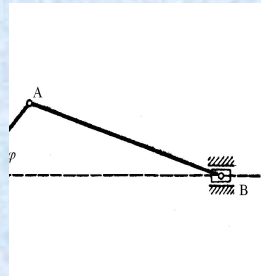
Принцип освобожденности от связей: всякое несвободное тело можно рассматривать как свободное, если действие связей заменить их реакциями, приложенными к данному телу

СВЯЗИ И ИХ РЕАКЦИИ

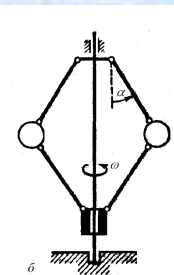
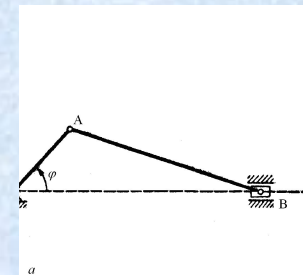
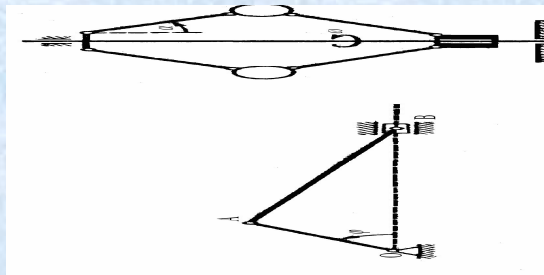
Гладкая
поверхность



Гибкая связь

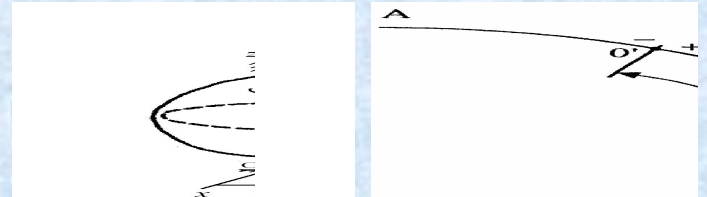


Шарнирный
стержень

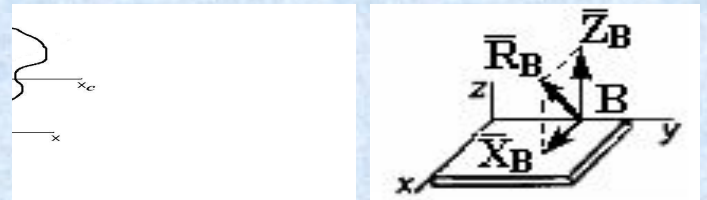


СВЯЗИ И ИХ РЕАКЦИИ

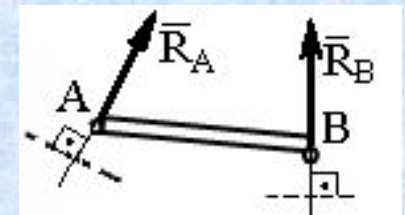
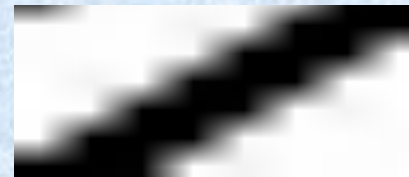
Шарнирно-неподвижная опора



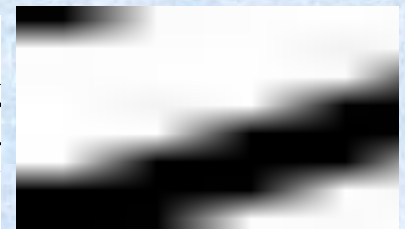
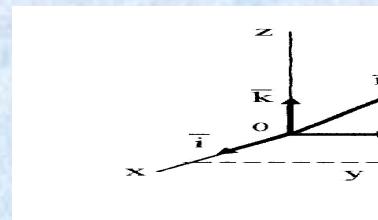
Цилиндрический шарнир



Шарнирно-подвижная опора



Жесткая заделка





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

СТАТИКА

Введение в статику

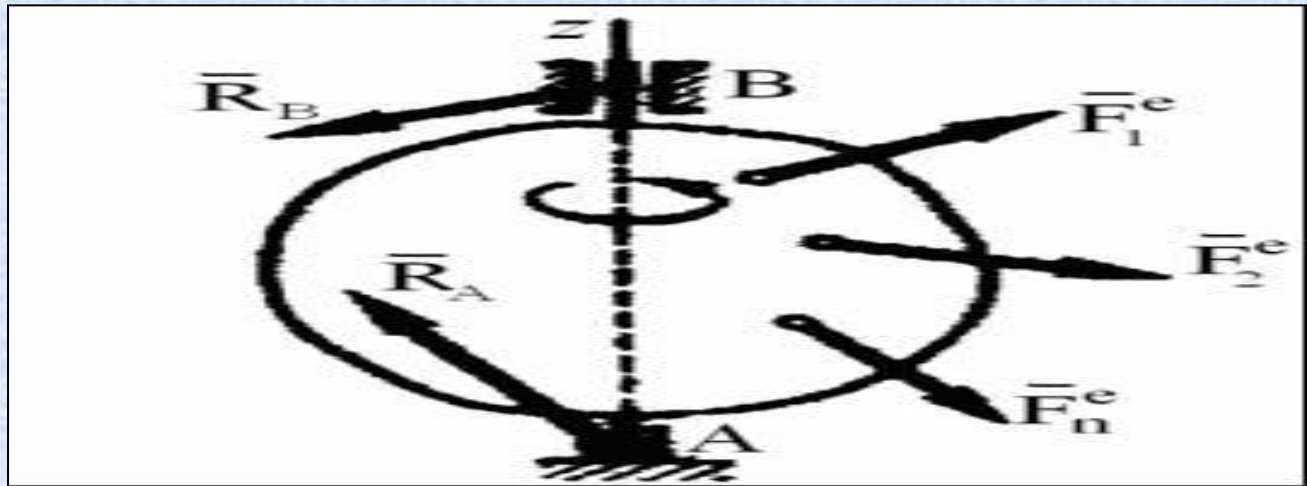
ЛЕКЦИЯ 2

План:

- 2.1. Проекция сил.
- 2.2. Момент силы относительно точки и относительно оси.
- 2.3. Пара сил, момент пары

ПРОЕКЦИИ СИЛ

Проекция силы на ось - алгебраическая величина, равная произведению модуля силы на косинус угла между силой и положительным направлением оси:



$$F_x = F \cos \alpha = ab;$$

$$Q_x = Q \cos \alpha_1 = \\ = -Q \cos \phi = -de$$

$$P_x = \\ 0$$



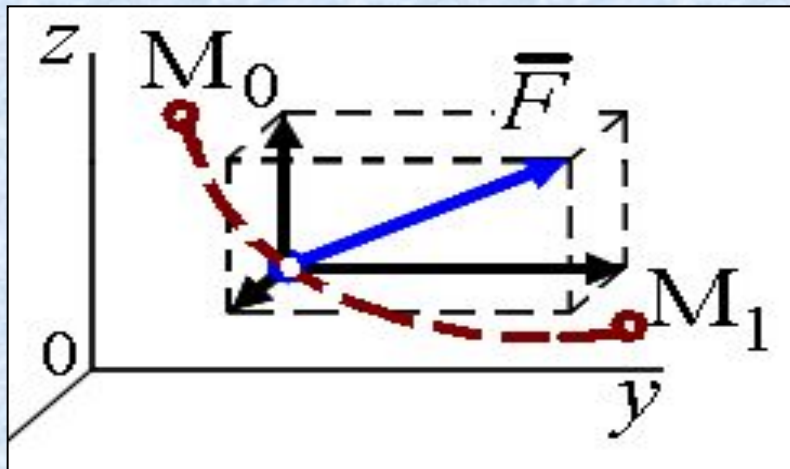
ПРОЕКЦИИ СИЛ

Проекция силы на плоскость это вектор , заключенный между проекциями начала и конца силы на эту плоскость



ПРОЕКЦИИ СИЛ

Силу можно задавать ее проекциями F_x , F_y , F_z на координатные оси:

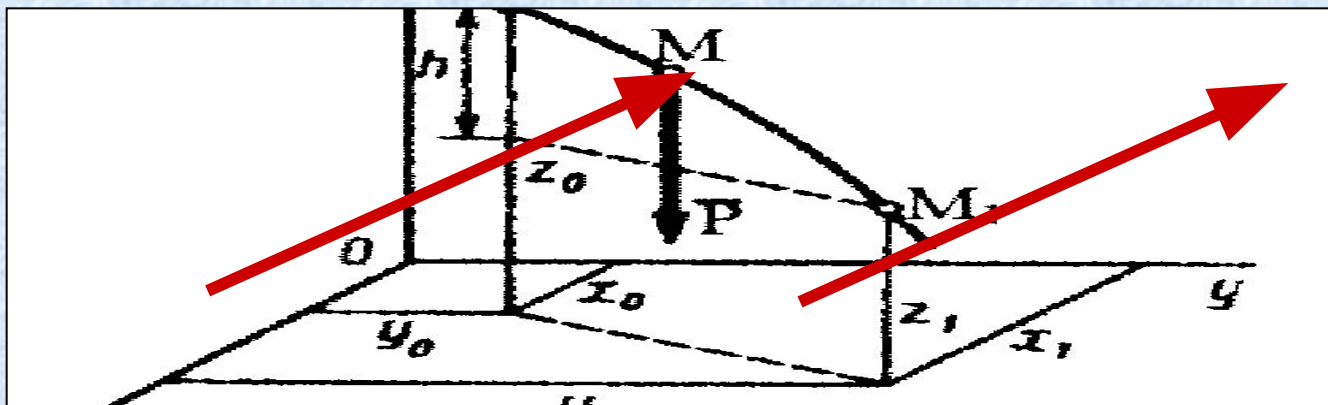


СПОСОБЫ СЛОЖЕНИЯ И РАЗЛОЖЕНИЯ СИЛ

Введение в статику

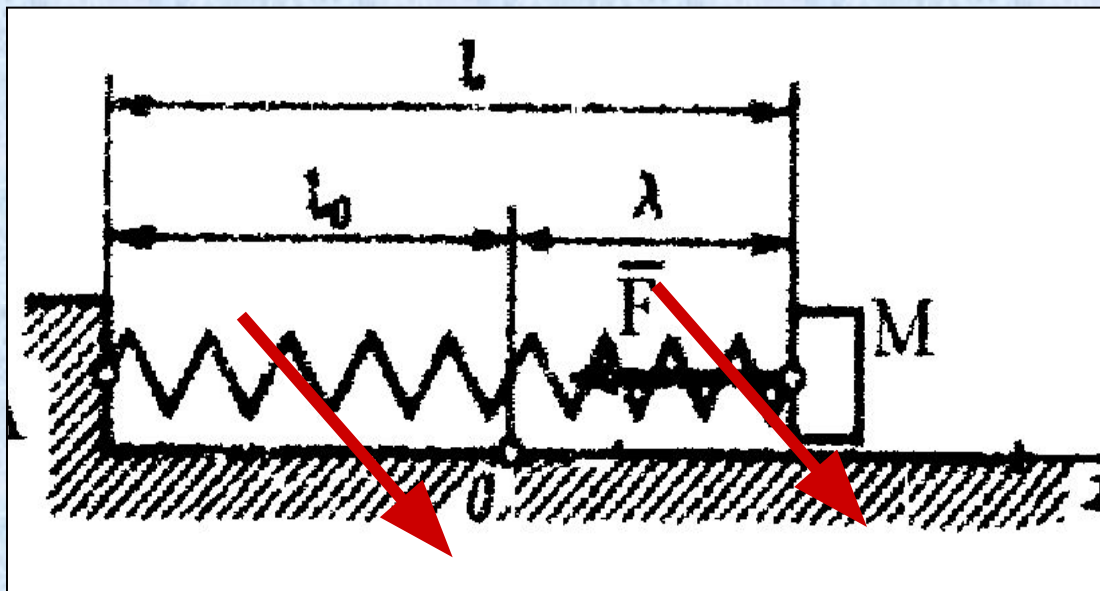
1. Сложение двух сил

Величину, равную геометрической сумме сил системы, называют **главным вектором этой системы сил**



СПОСОБЫ СЛОЖЕНИЯ И РАЗЛОЖЕНИЯ СИЛ

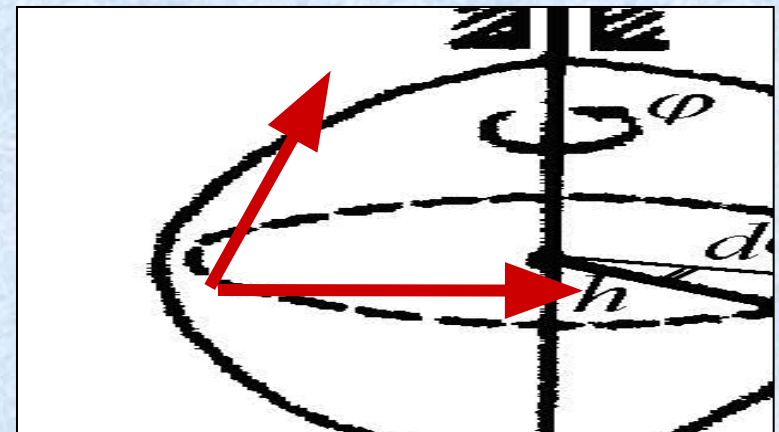
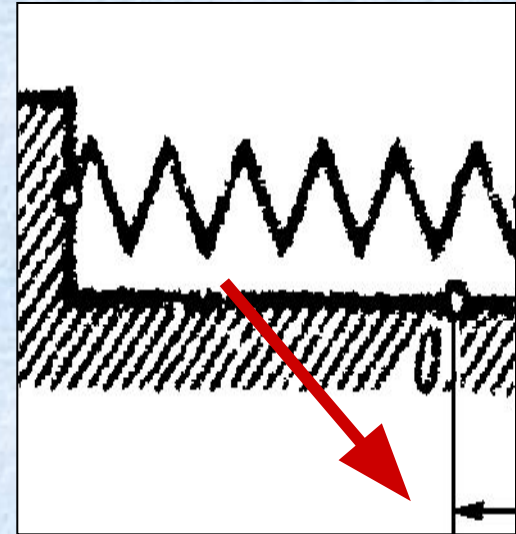
2. Сложение системы сил



Аналитический способ сложения сил

$$\begin{aligned}R_x &= \sum F_{kx}; \\R_y &= \sum F_{ky}; \\R_z &= \sum F_{kz}\end{aligned}$$

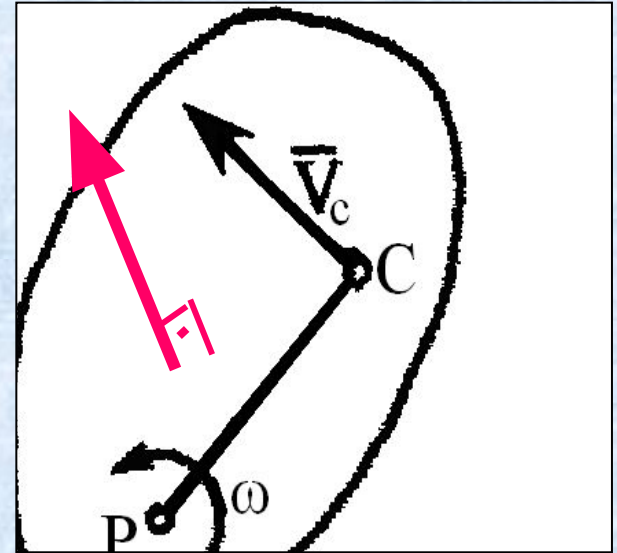
Разложение сил



Момент силы относительно точки

Векторный момент силы относительно центра O - это приложенный в центре O вектор

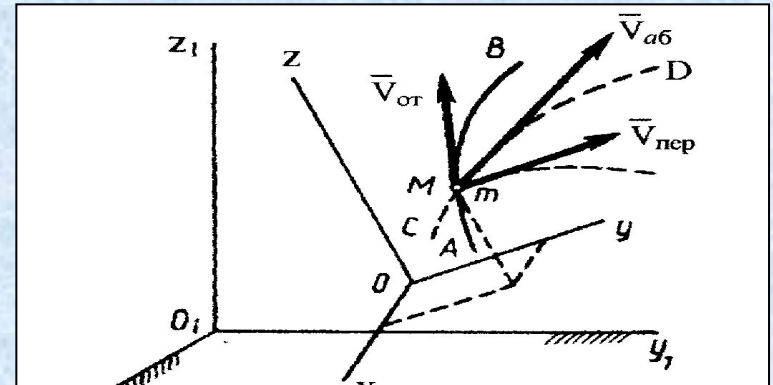
где \vec{r}_A - радиус-вектор точки A , проведенный из центра O .



Алгебраический момент силы относительно центра

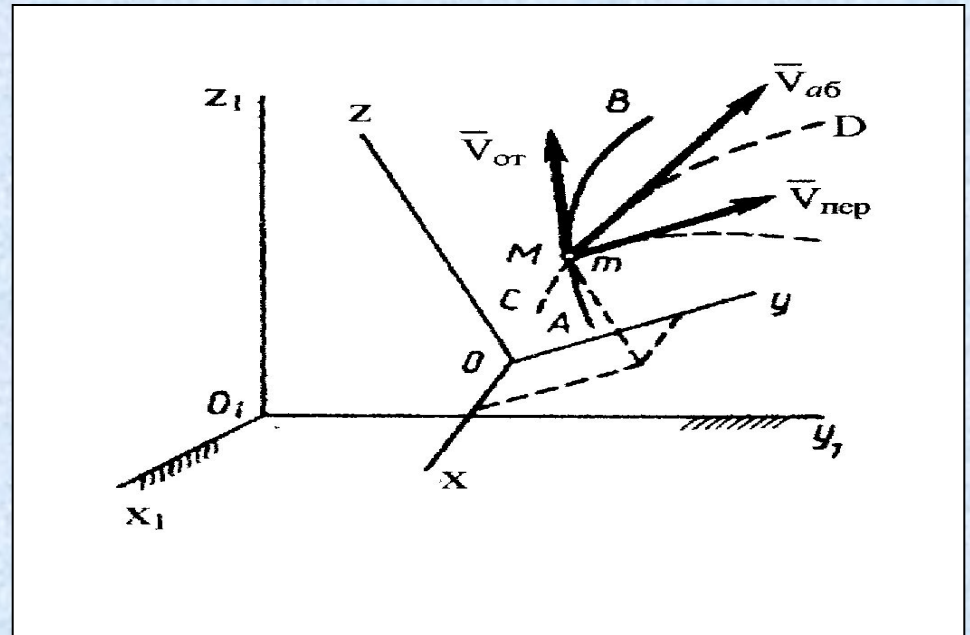
$$m_0(\vec{F}) = \pm F h$$

$$m_0(\vec{F}) = P h_1, \quad m_0(\vec{F}) = -Q h_2$$



Момент силы относительно оси

- это момент проекции вектора силы на плоскость перпендикулярную оси относительно точки пересечения оси с этой плоскостью



Пара сил, момент пары

Плоскость действия пары - плоскость, проходящая через линии действия сил пары

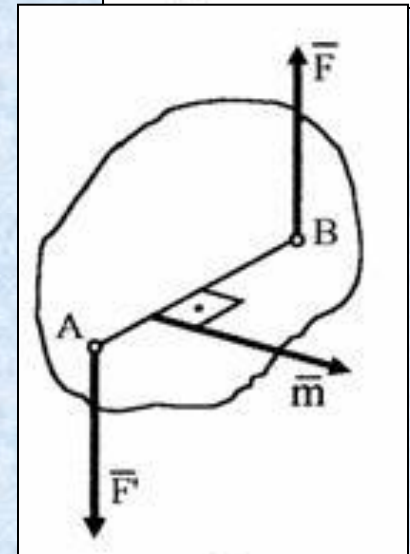
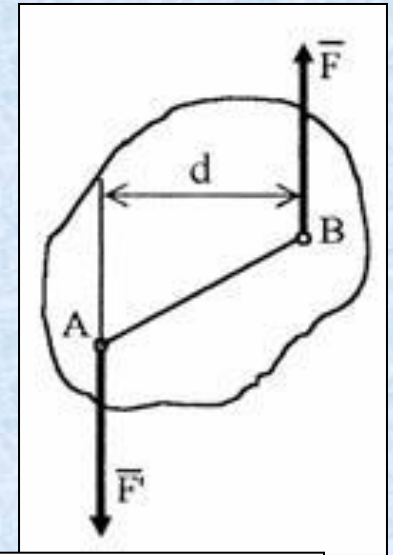
Алгебраический момент пары

$$m = \pm F d$$

Плечо пары d - кратчайшее расстояние между линиями действия сил пары

Векторный момент пары - это вектор, направленный перпендикулярно плоскости действия пары в ту сторону, откуда пара видна стремящейся повернуть тело против хода часовой стрелки

Этот вектор называется **скользящим**





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

СТАТИКА

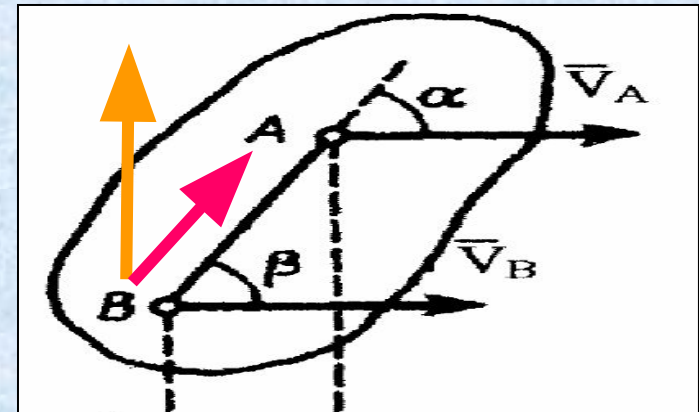
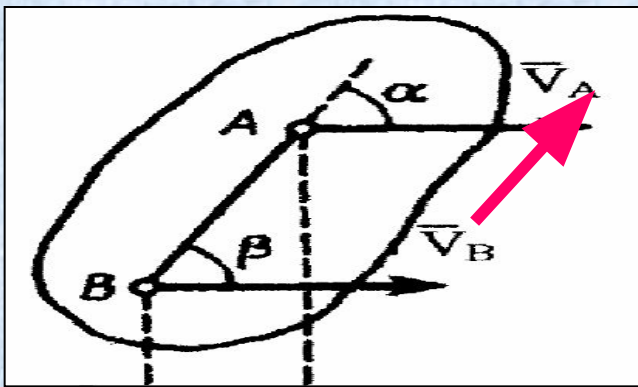
Введение в статику

ЛЕКЦИЯ 3

План:

- 3.1. Теорема о параллельном переносе силы.
- 3.2. Приведение системы сил к центру. Главный вектор и главный момент системы сил

Теорема о параллельном переносе силы



Силу, приложенную к абсолютно твердому телу, можно, не изменяя её действия, переносить из данной точки в новый произвольный центр, прибавляя при этом пару с моментом, равным моменту переносимой силы относительно нового центра

Приведение системы сил к центру

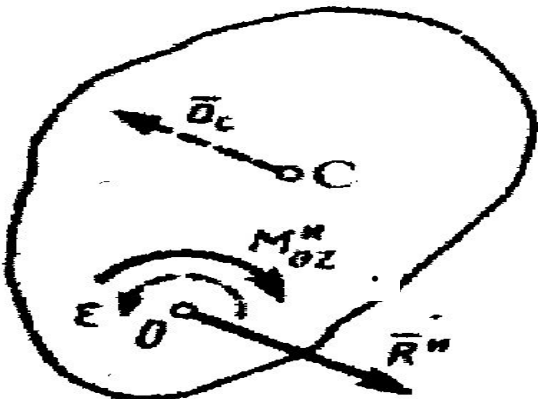


Рис. 82

- **главный вектор** системы сил;
- **главный момент** системы сил относительно центра O

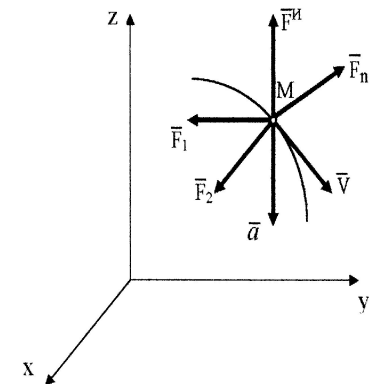


Рис. 81

Приведение системы сил к центру

Частные случаи приведения системы сил к центру:

данная система сил приводится к одной паре сил

*данная система сил приводится к одной силе, т. е.
к равнодействующей*

данная система сил будет уравновешенной

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

СТАТИКА

Условия равновесия

ЛЕКЦИЯ 4

План:

- 4.1. Теорема Вариньона.
- 4.2. Условия равновесия различных систем сил.



ТЕОРЕМА ВАРИНЬОНА

*Пусть система сил
приводится к
равнодействующей*

Приложим в точке C силу

*Система сил
будет находиться в равновесии и для нее
или*



Если данная система сил имеет равнодействующую, то момент равнодействующей относительно любого центра O равен сумме моментов сил системы относительно того же центра

УСЛОВИЯ РАВНОВЕСИЯ РАЗЛИЧНЫХ СИСТЕМ СИЛ

**Равновесие
пространственной
системы произвольно
расположенных сил**



**Равновесие
пространственной
системы параллельных
сил**

*В случае, когда все
действующие на тело силы
параллельны оси Z*

УСЛОВИЯ РАВНОВЕСИЯ РАЗЛИЧНЫХ СИСТЕМ СИЛ

Равновесие системы сходящихся сил

в геометрической форме: необходимо и достаточно, чтобы силовой многоугольник, построенный из векторов сил, был замкнутым

в аналитической форме:

$$R_x = 0, \quad R_y = 0, \quad R_z = 0,$$



УСЛОВИЯ РАВНОВЕСИЯ РАЗЛИЧНЫХ СИСТЕМ СИЛ

Равновесие плоской системы произвольных сил

1

2

3

ось Ox , *не*
перпендикулярна
прямой AB

центры A , B и C ,
не лежат
на одной прямой

УСЛОВИЯ РАВНОВЕСИЯ РАЗЛИЧНЫХ СИСТЕМ СИЛ

Равновесие плоской системы параллельных сил



В случае, когда все действующие на тело силы параллельны оси Oy

точки A и B не должны лежать на прямой, параллельной векторам сил.



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

СТАТИКА

Условия равновесия

ЛЕКЦИЯ 5

План:

5.1. Равновесие систем тел.

5.2. Равновесие тела при наличии трения

РАВНОВЕСИЕ СИСТЕМ ТЕЛ

Внутренние связи – это связи, соединяющие части конструкции

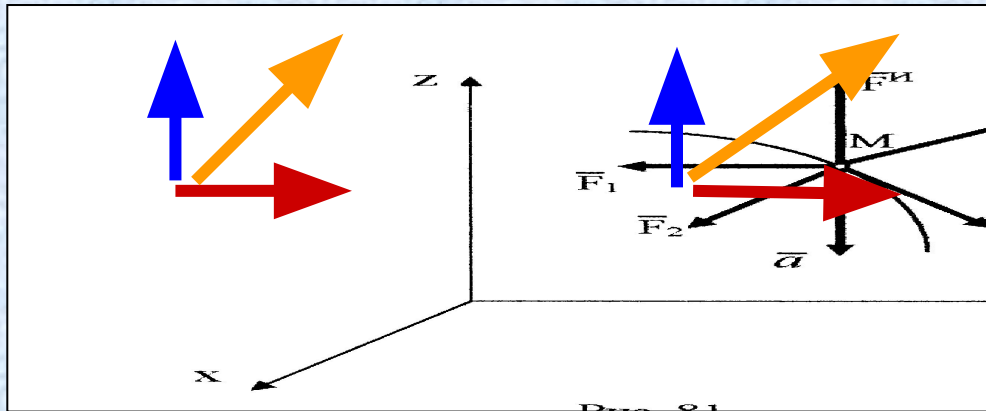
*Два способа решения задач
на равновесие составной конструкции:*

1 способ. Рассматривают равновесие всей конструкции как единое целое (не учитывая реакции внутренних связей) и дополнительно равновесие какой-нибудь одной или нескольких частей конструкции с учетом реакций внутренних связей.

2 способ. Конструкцию расчленяют на части и рассматривают равновесие каждой части, учитывая при этом реакции внутренних связей. При этом реакции внутренних связей будут попарно равны по модулю и противоположны по направлению.

РАВНОВЕСИЕ ТЕЛ ПРИ НАЛИЧИИ ТРЕНИЯ

Сцепление и трение скольжения



Условие
равновесия:

ϕ_0 - угол трения покоя

$$0 \leq F_{\text{ТР}} \leq F_{\text{ПР}}$$

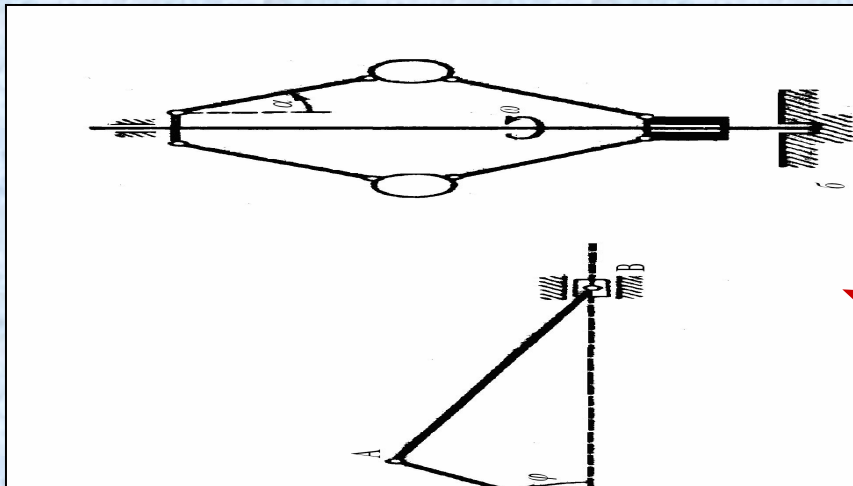
$$\frac{F_{\text{ПР}}}{N} = f_0$$

$$\text{tg} \phi_0 = F_{\text{ПР}} / N.$$

$$\text{tg} \phi_0 = f_0.$$

РАВНОВЕСИЕ ТЕЛ ПРИ НАЛИЧИИ ТРЕНИЯ

Трение качения



$$Q_{\text{ПР}} = \frac{(\delta / R)}{N}$$

Условие равновесия:

() – пара сил

() – пара сил

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

СТАТИКА

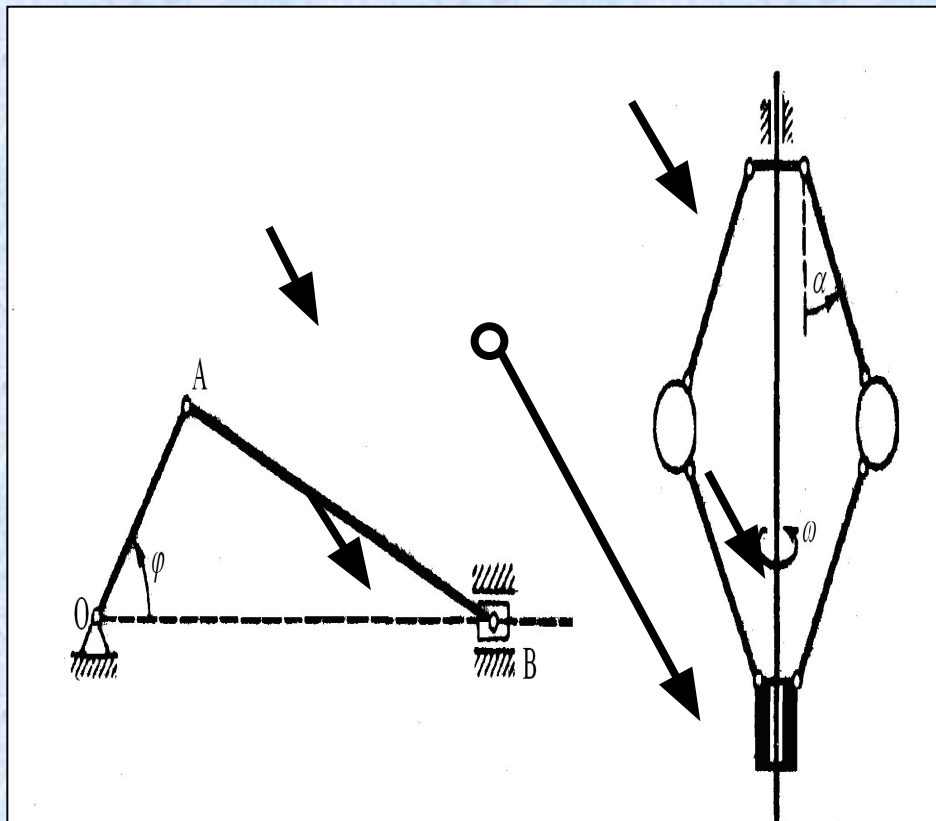
ЦЕНТР ТЯЖЕСТИ

ЛЕКЦИЯ 5

План:

- 6.1. Центр параллельных сил
- 6.2. Центр тяжести твердого тела

ЦЕНТР ПАРАЛЛЕЛЬНЫХ СИЛ



$$R x_C = F_1 x_1 + F_2 x_2 + \dots + F_n x_n$$

$R x_C = \sum F_k x_k$.
Координаты центра
параллельных сил:



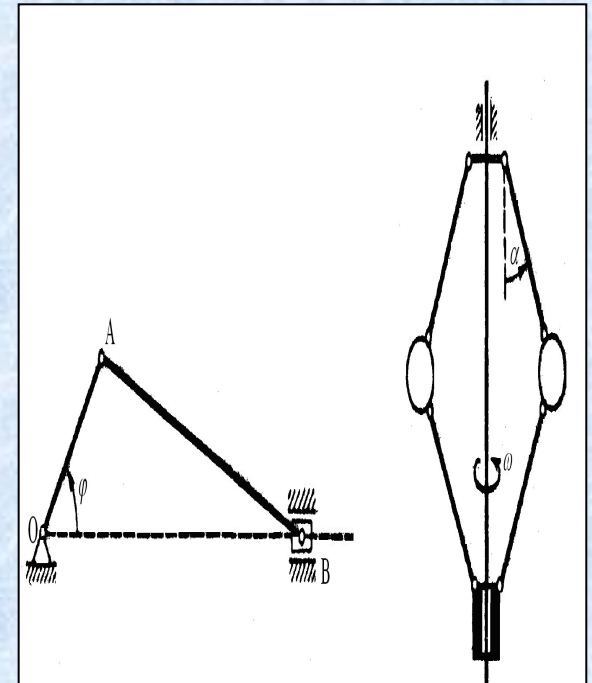
ЦЕНТР ТЯЖЕСТИ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Силовое поле – это область, в которой на каждую материальную точку действует сила, зависящая от положения этой точки,

Поле тяжести вблизи земной поверхности можно назвать **однородным полем тяжести**.

Модуль равнодействующей сил тяжести называется **весом тела P**

Координаты центра тяжести:





ЦЕНТР ТЯЖЕСТИ ТВЕРДОГО ТЕЛА

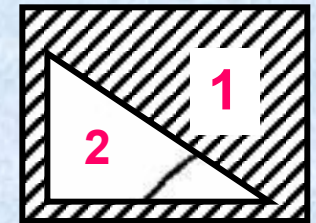
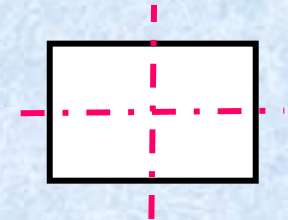
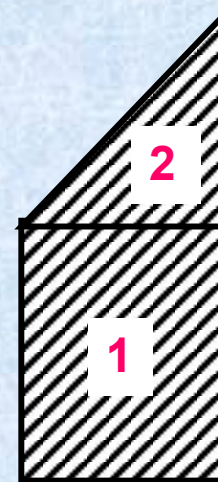
Центр тяжести некоторых однородных тел

- 1 Для однородного объемного твердого тела (вес пропорционален объему):*
- 2. Для тела, представляющего собой однородную пластину (вес пропорционален площади):*
- 3. Координаты центра тяжести тонкого прямого стержня (вес пропорционален длине):*

ЦЕНТР ТЯЖЕСТИ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Способы нахождения положения центров тяжести тел сложной формы:

- Способ симметрии
- Способ разбиения
- Способ дополнения
- Способ интегрирования



МЕХАНИКА

Теоретическая механика

Модуль 1

Раздел 2 – КИНЕМАТИКА

КИНЕМАТИКА ТОЧКИ

ЛЕКЦИЯ 7

ЛЕКЦИЯ 8

КИНЕМАТИКА ТВЕРДОГО
ТЕЛА

ЛЕКЦИЯ 9

СЛОЖНОЕ ДВИЖЕНИЕ ТОЧКИ

ЛЕКЦИЯ 10

ЛЕКЦИЯ 11

ПЛОСКОПАРАЛЛЕЛЬНОЕ
ДВИЖЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА

ЛЕКЦИЯ 12

ЛЕКЦИЯ 13



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

Кинематика точки

ЛЕКЦИЯ 7

План:

- 7.1. Векторный способ задания движения точки.
- 7.2. Координатный способ задания движения

КИНЕМАТИКА ТОЧКИ

Кинематикой называется раздел механики, в котором изучаются геометрические свойства движения тел без учета их инертности и действующих на них сил.

Траекторией точки называется непрерывная линия, которую описывает движущаяся точка относительно данной системы отсчета.

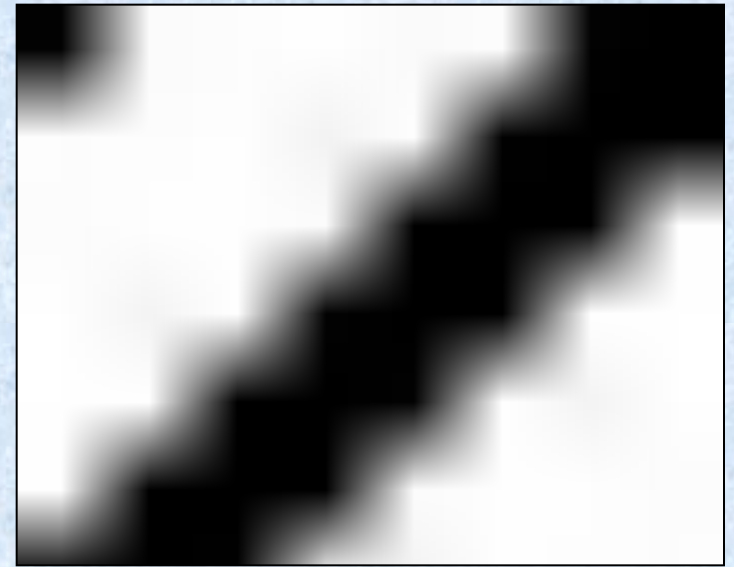
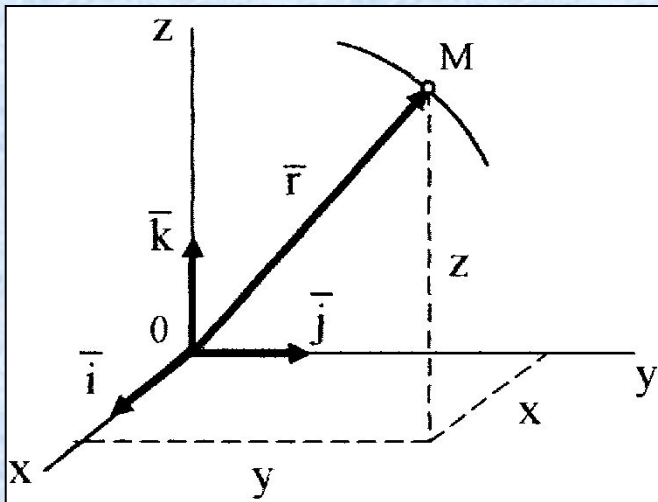
Для задания движения точки можно применять способы:

- *векторный;*
- *координатный;*
- *естественный.*

● ● ●

Векторный способ задания движения точки

закон движения точки



Скорость точки в момент времени t

Ускорение точки в момент времени t

$$\bar{a} = \frac{d\bar{V}}{dt} = \frac{d^2\bar{r}}{dt^2}.$$

● ● ●

Координатный способ задания движения точки

$$\begin{aligned}x &= \\ & f_1(t); \\ y &= \\ & f_2(t); \\ z &= f_3(t).\end{aligned}$$

закон движения точки

скорость точки

$$v_x$$

=

$$v_y$$

=

$$v_z$$

=

ускорение точки

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

Кинематика точки

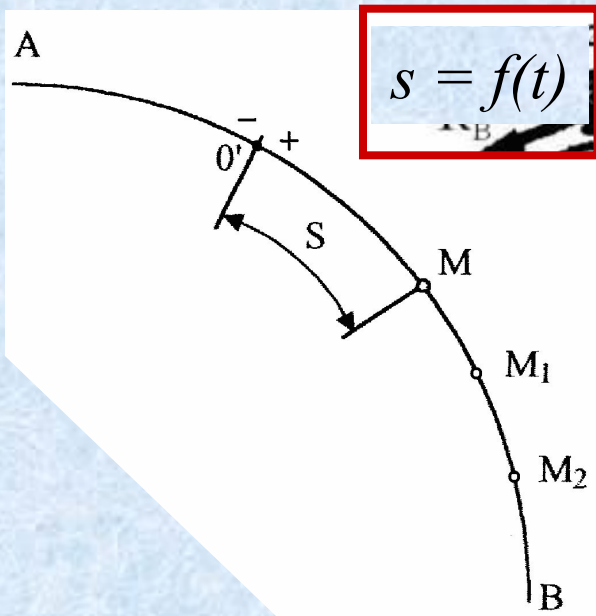
ЛЕКЦИЯ 8

План:

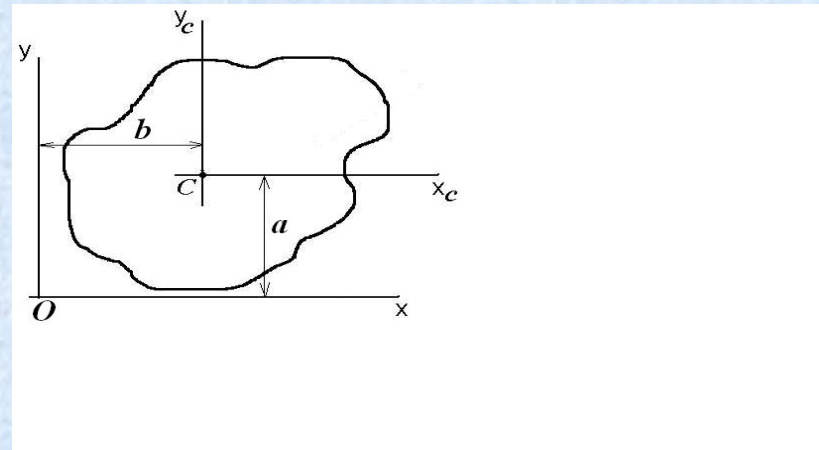
- 8.1. Естественный способ задания движения точки.
- 8.2. Частные случаи движения точки

Естественный способ задания движения точки

Закон движения точки



Оси естественного трехгранника



ось $M\tau$ - касательная

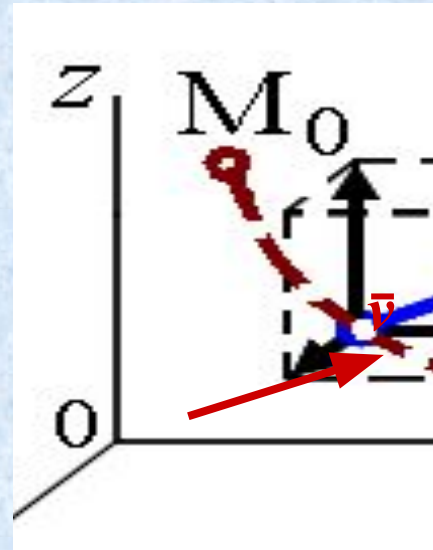
ось Mn - главная нормаль

ось Mb - бинормаль

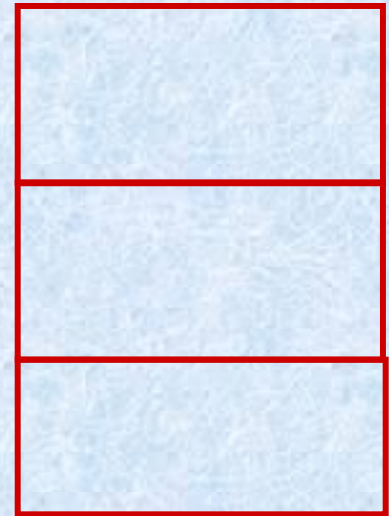
Естественный способ задания движения точки

Скорость точки

или



Ускорение точки



Кривизна траектории

в точке M

$$k = 1/\rho,$$

для прямой линии $\rho = \infty$;

для окружности $\rho = R$.

Естественный способ задания движения точки

Частные случаи движения точки

Прямолинейное движение

$$\rho = \infty$$

Тогда

$$a_n = v^2 / \rho = 0$$

Полное ускорение :

$$a = a_\tau = dv/dt.$$

При равномерном движении

$$v = \text{const}, a_\tau = 0, \\ a = 0$$

Криволинейное движение

- равномерное движение

$$v = \text{const}$$

$$a_\tau = dv/dt = 0$$

$$a = a_n = v^2/\rho.$$

- равнопеременное движение

$$a_\tau = \text{const} \quad a_n = v^2/\rho.$$



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

**Кинематика твердого тела.
Простейшие движения**

ЛЕКЦИЯ 9

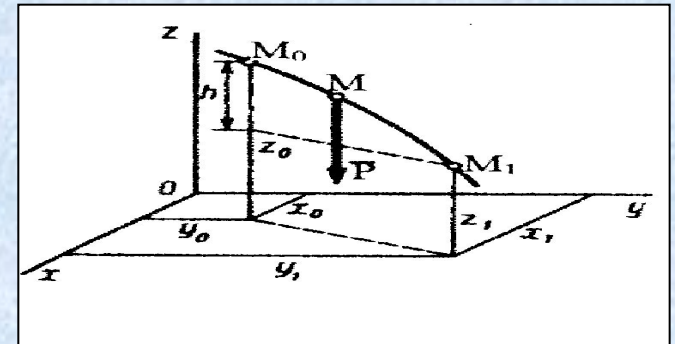
План:

9.1. Поступательное движение тела.

9.2. Вращение твёрдого тела вокруг неподвижной оси.

Поступательное движение тела

Поступательным называется движение твердого тела, при котором любая прямая, проведенная в этом теле, перемещается, оставаясь параллельной своему начальному направлению.



Свойства поступательного движения:

1. Все точки тела описывают одинаковые траектории
2. Все точки тела имеют в каждый момент времени одинаковые по модулю и направлению скорости и ускорения

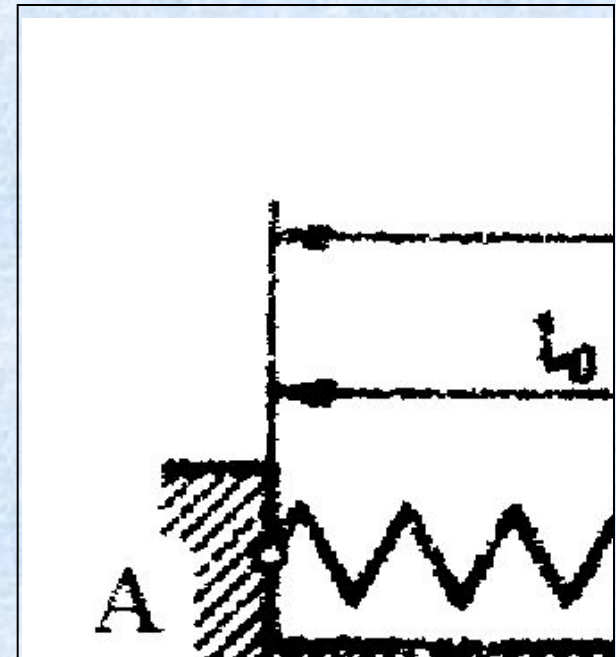
ВРАЩЕНИЕ ТВЁРДОГО ТЕЛА ВОКРУГ НЕПОДВИЖНОЙ ОСИ

Вращательным движением *твердого тела* вокруг неподвижной оси называется движение, при котором какие-нибудь две точки, принадлежащие телу (или неизменно с ним связанные), остаются во все время движения неподвижными

Проходящая через неподвижные точки прямая - **ось вращения**.

$$\phi = f(t)$$

ϕ - угол поворота тела



закон вращательного движения
твердого тела вокруг неподвижной оси.

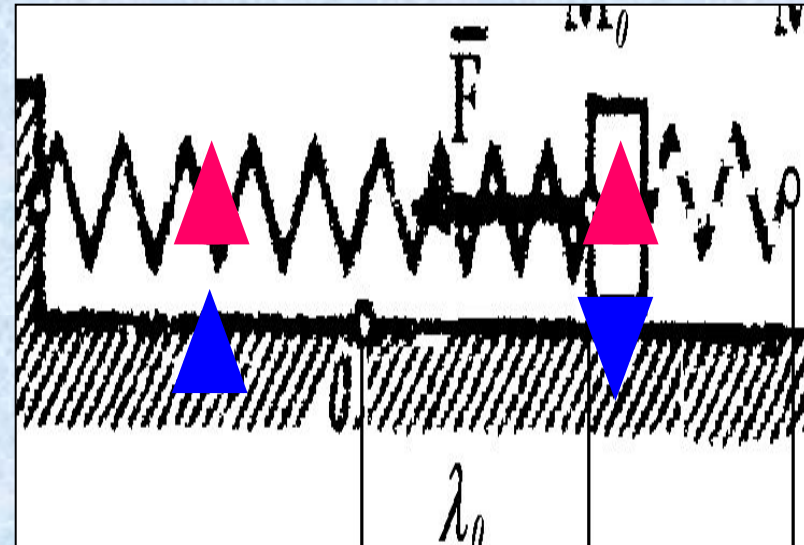
ВРАЩЕНИЕ ТВЁРДОГО ТЕЛА ВОКРУГ НЕПОДВИЖНОЙ ОСИ

Угловая скорость тела

Единица измерения ω
 $\text{рад/с}, 1/\text{с}, \text{с}^{-1}$.

Угловое ускорение тела

Единица измерения ε
 $\text{рад/с}^2, 1/\text{с}^2, \text{с}^{-2}$.



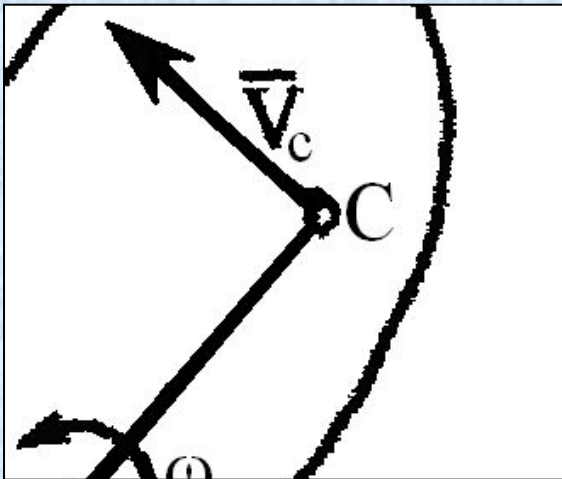
ВРАЩЕНИЕ ТВЁРДОГО ТЕЛА ВОКРУГ НЕПОДВИЖНОЙ ОСИ

Скорости точек вращающегося тела

$v = h \omega$ - линейная или окружная скорость точки M .

Ускорение точки M

$$a_{\tau} = h \varepsilon, \quad a_n = h \omega^2.$$





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

СЛОЖНОЕ ДВИЖЕНИЕ ТОЧКИ

ЛЕКЦИЯ 10

План:

10.1. Основные определения.

10.2. Теорема о сложении скоростей (теорема Кориолиса).

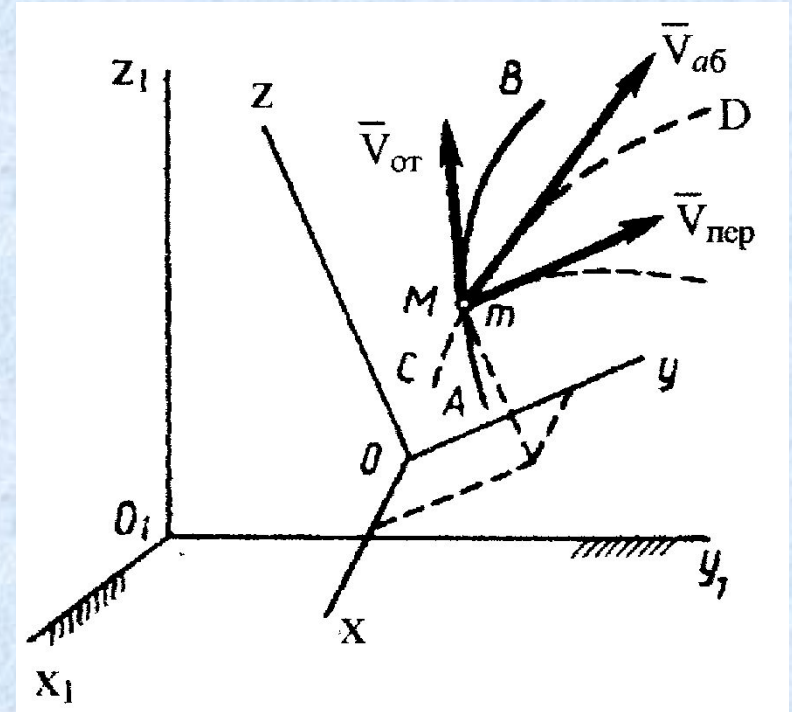
Основные определения

Сложное движение точки

– это такое движение, при котором точка одновременно участвует в нескольких движениях.

Две системы отсчёта:

- **подвижная система** отсчета - $Oxyz$
- **неподвижная система** отсчета $O_1x_1y_1z_1$

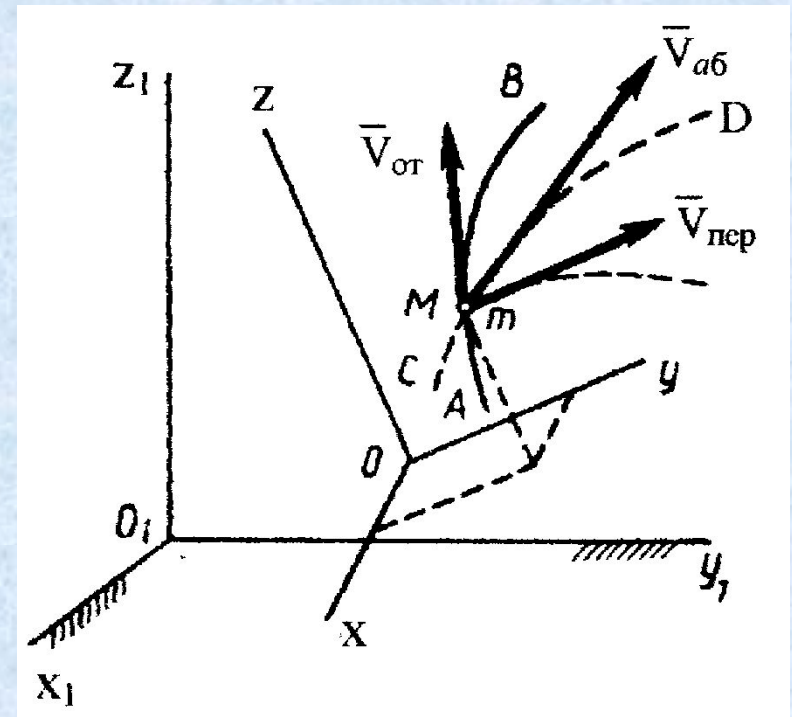


Основные определения

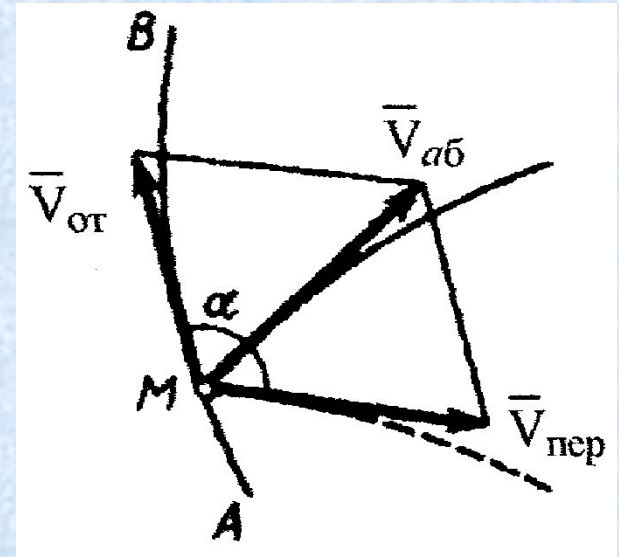
Относительное движение - движение точки по отношению к подвижной системе отсчета

Переносное движение - движение, совершаемое подвижной системой отсчета по отношению к неподвижной системе

Абсолютное движение - движение, совершаемое точкой по отношению к неподвижной системе отсчета



Теорема о сложении скоростей



при сложном движении абсолютная скорость точки равна геометрической сумме относительной и переносной скоростей.



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА


СЛОЖНОЕ ДВИЖЕНИЕ ТОЧКИ

ЛЕКЦИЯ 8

План:

11.1. Теорема о сложении ускорений.

11.2. Ускорение Кориолиса.



ТЕОРЕМА О СЛОЖЕНИИ УСКОРЕНИЙ
(ТЕОРЕМА КОРИОЛИСА)



- кориолисово ускорение
(*ускорение Кориолиса*)

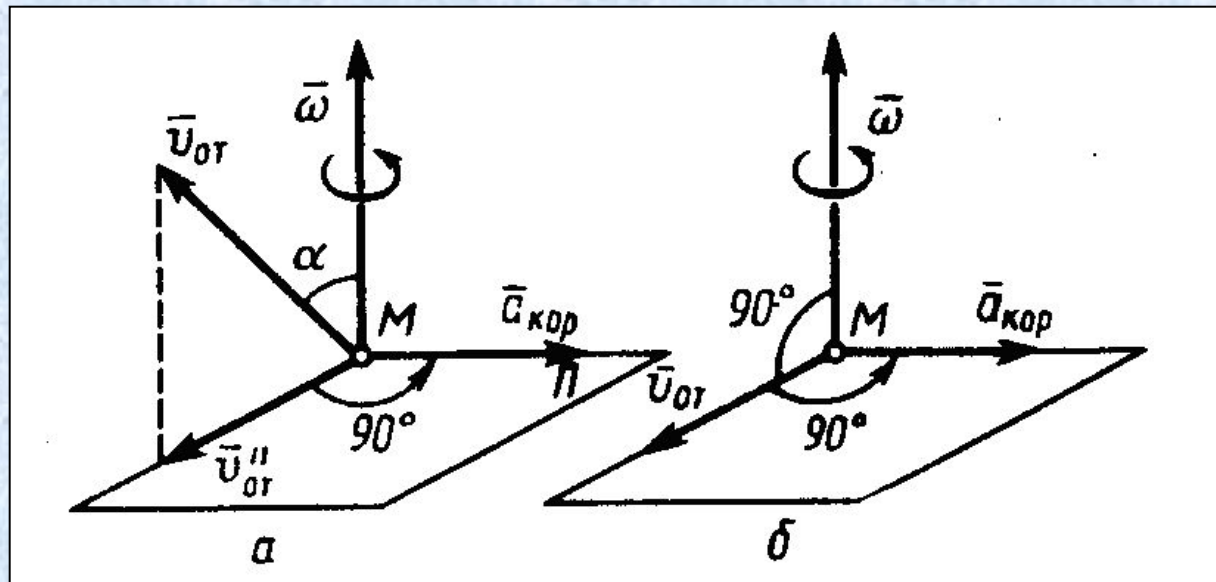
УСКОРЕНИЕ КОРИОЛИСА

$$a_{\text{кор}} = 2|\omega| \cdot |v_{\text{от}}| \sin\alpha$$

Направление вектора

можно найти двумя способами:

- по **правилу Жуковского**;
- по **правилу векторного произведения**



УСКОРЕНИЕ КОРИОЛИСА



в следующих случаях:

- когда $\omega = 0$, т. е. переносное движение является поступательным;*
- когда относительная скорость в данный момент времени обращается в нуль;*
- когда угол между векторами \mathbf{v} и $\boldsymbol{\omega}$ $\alpha = 0$, или $\alpha = 180^\circ$, т.е. \mathbf{v} параллелен оси переносного вращения*



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

**Плоскопараллельное движение
твёрдого тела**

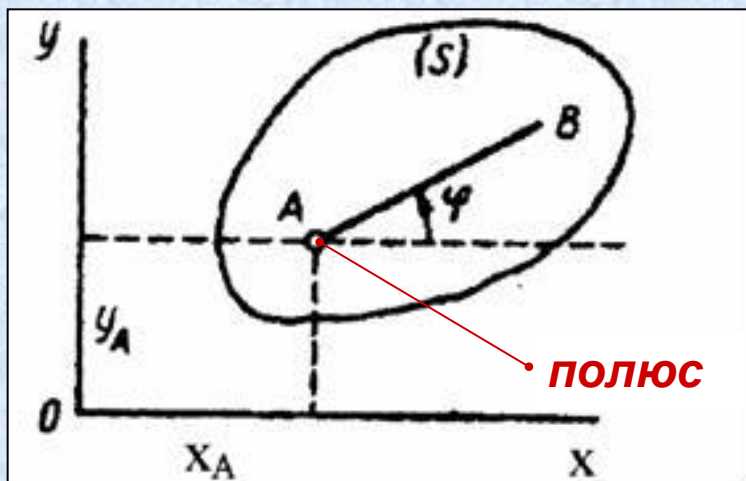
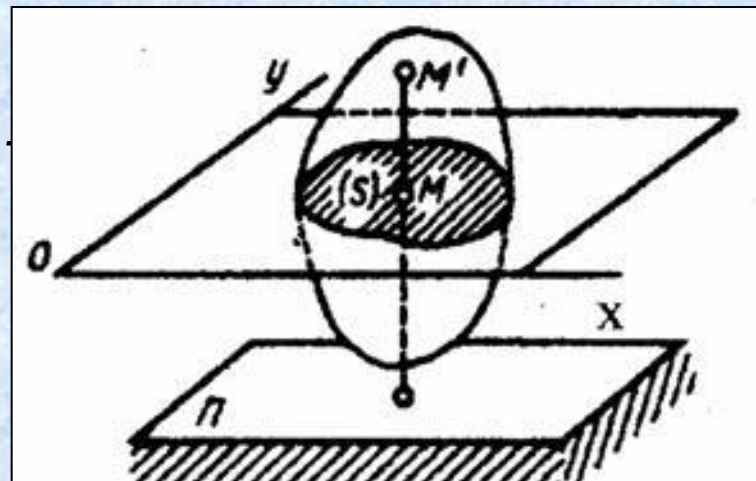
ЛЕКЦИЯ 12

План:

- 12.1. Понятие плоскопараллельного движения тела
- 12.2. Определение скоростей точек плоской фигуры
- 12.3. Понятие МЦС и способы его нахождения

Понятие о плоскопараллельном движении тела

Плоскопараллельное (плоское) движение такое движение твердого тела, при котором все его точки перемещаются параллельно некоторой фиксированной плоскости Π

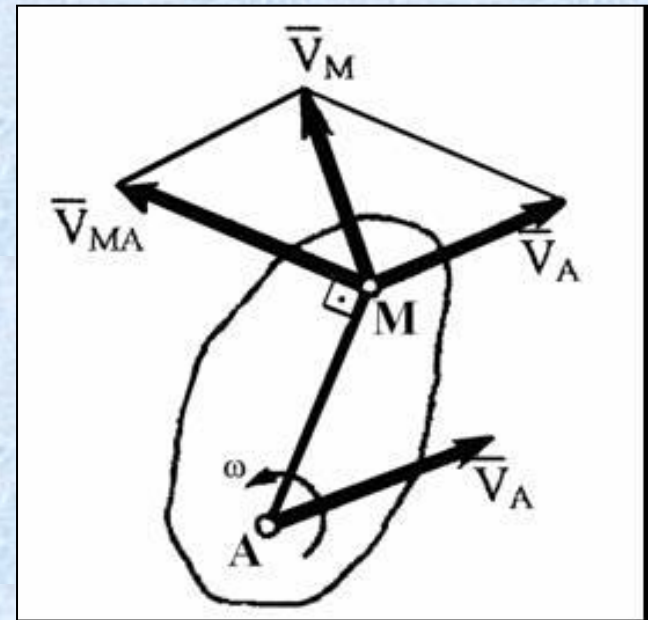
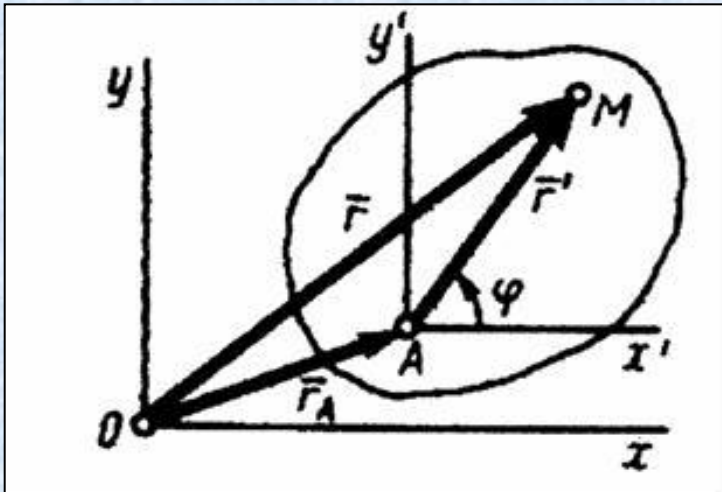


Закон движения плоской фигуры:

$$\begin{aligned} x_A &= f_1(t); \\ y_A &= f_2(t); \\ \phi &= f_3(t) \end{aligned}$$

● ● ●

ОПРЕДЕЛЕНИЕ СКОРОСТЕЙ ТОЧЕК ПЛОСКОЙ ФИГУРЫ



● ● ●

ТЕОРЕМА О ПРОЕКЦИЯХ СКОРОСТЕЙ ТОЧЕК ПЛОСКОЙ ФИГУРЫ

$$mvdv = \sum dA_k$$

$$v_B \cos \beta = v_A \cos \alpha.$$

Проекции скоростей точек плоской фигуры на прямую, проходящую через эти точки, равны, между собой.

● ● ●

Понятие МЦС и способы его нахождения

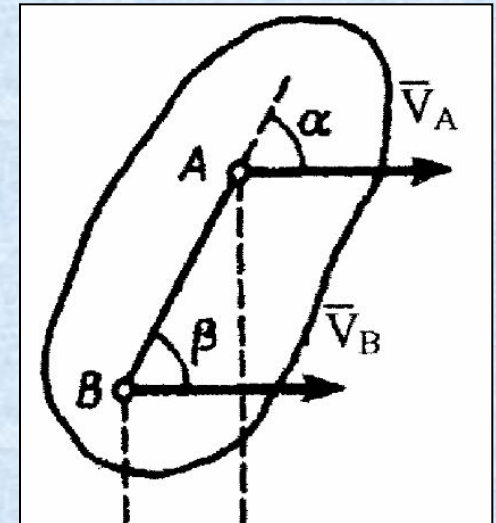
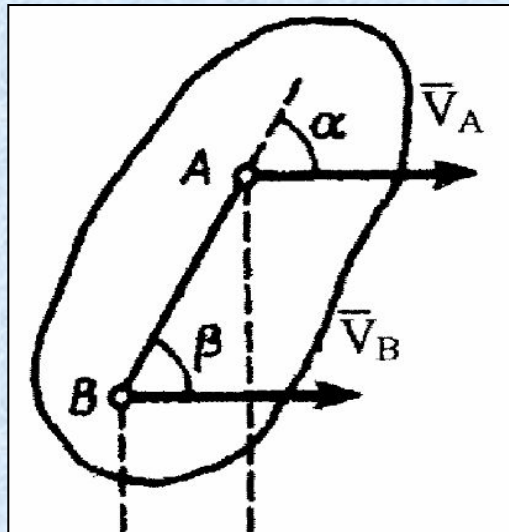
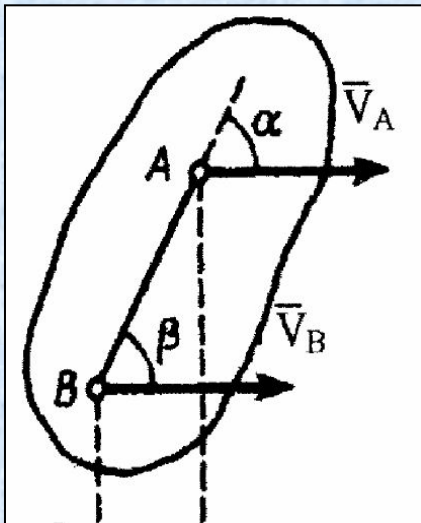
Мгновенным центром скоростей (МЦС) называется точка плоской фигуры, скорость которой в данный момент времени равна нулю

$$mvdv = \sum dA_k$$

● ● ●

Понятие МЦС и способы его нахождения

Частные случаи определения мгновенного центра скоростей





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

КИНЕМАТИКА

Плоскопараллельное движение
твёрдого тела

ЛЕКЦИЯ 13

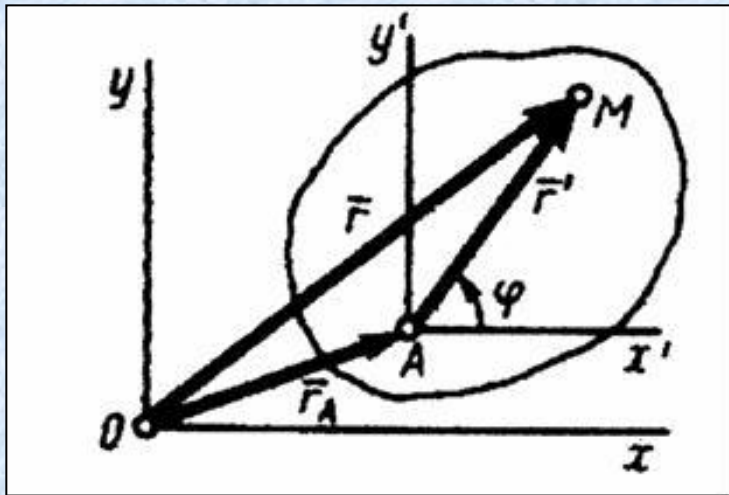
План:

13.1. Определение ускорений точек плоской фигуры

13.2. Мгновенный центр ускорений

● ● ●

ОПРЕДЕЛЕНИЕ УСКОРЕНИЙ ТОЧЕК ПЛОСКОЙ ФИГУРЫ

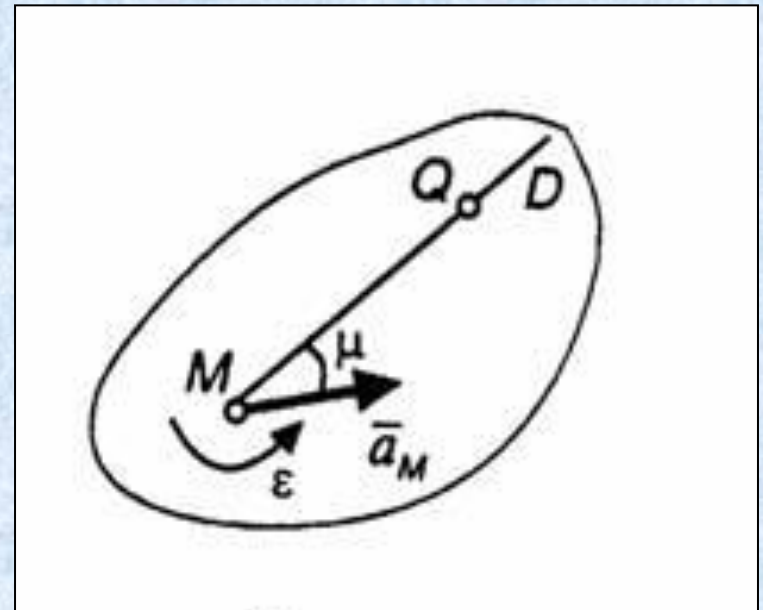


$$mvdv = \sum dA_k$$

МГНОВЕННЫЙ ЦЕНТР УСКОРЕНИЙ

Точка, ускорение которой в данный момент времени равно нулю называется **мгновенным центром ускорений (МЦУ)**.

$$\operatorname{tg} \mu = \varepsilon / \omega;$$

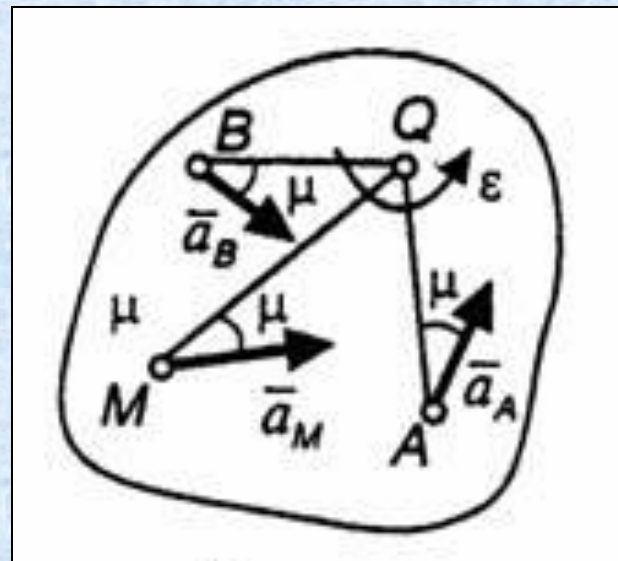


МГНОВЕННЫЙ ЦЕНТР УСКОРЕНИЙ

$$\operatorname{tg} \mu = \varepsilon / \omega;$$

Частные случаи :

- если $\varepsilon = 0$, $\omega \neq 0$, то угол $\mu = 0$ и ускорения всех точек будут направлены к МЦУ;
- если $\varepsilon \neq 0$, $\omega = 0$, то угол $\mu = 90^\circ$ и ускорения всех точек направлены перпендикулярно к отрезкам, соединяющим эти точки с МЦУ



МЕХАНИКА

Теоретическая механика

Модуль 1

Раздел 3 – ДИНАМИКА ТОЧКИ

ОБЩИЕ СВЕДЕНИЯ

ЛЕКЦИЯ 14

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЕ УРАВНЕНИЯ
ДВИЖЕНИЯ МАТЕРИАЛЬНОЙ ТОЧКИ

ЛЕКЦИЯ 15

ЛЕКЦИЯ 16

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ДИНАМИКА ТОЧКИ

Общие сведения

ЛЕКЦИЯ 14

План:

14.1. Основные законы механики

14.2. Дифференциальные уравнения движения материальной точки



ОБЩИЕ СВЕДЕНИЯ

Динамика - это раздел механики, в котором изучается движение материальных точек, тел и механических систем под действием приложенных сил

Основные законы механики

Первый закон (закон инерции)

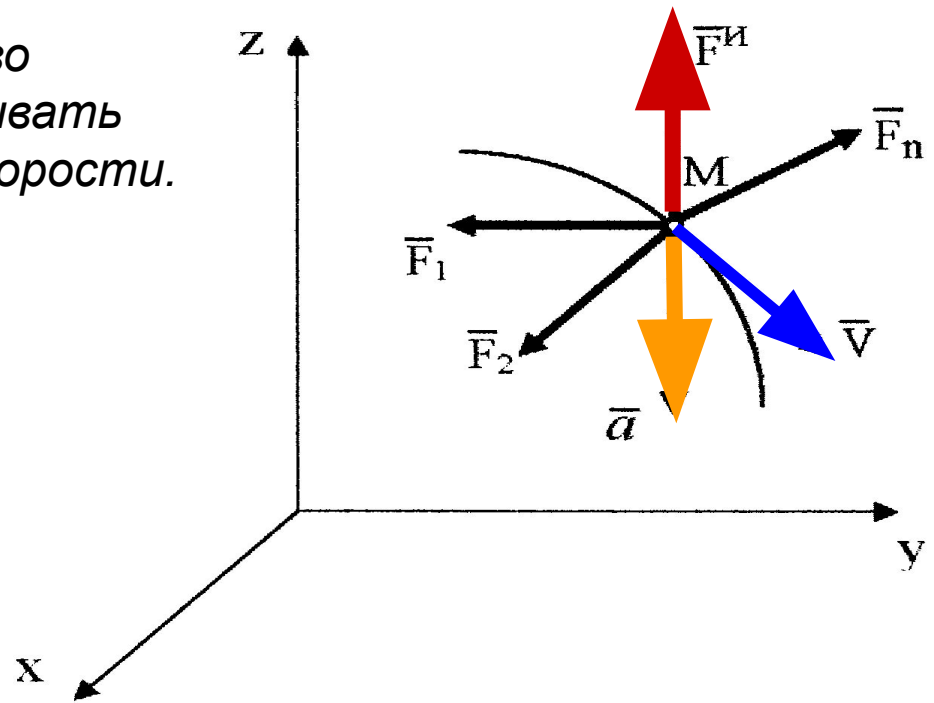
Второй закон (основной закон динамики)

Третий закон (закон равенства действия и противодействия)

Четвертый закон (закон независимости действия сил)

ОБЩИЕ СВЕДЕНИЯ

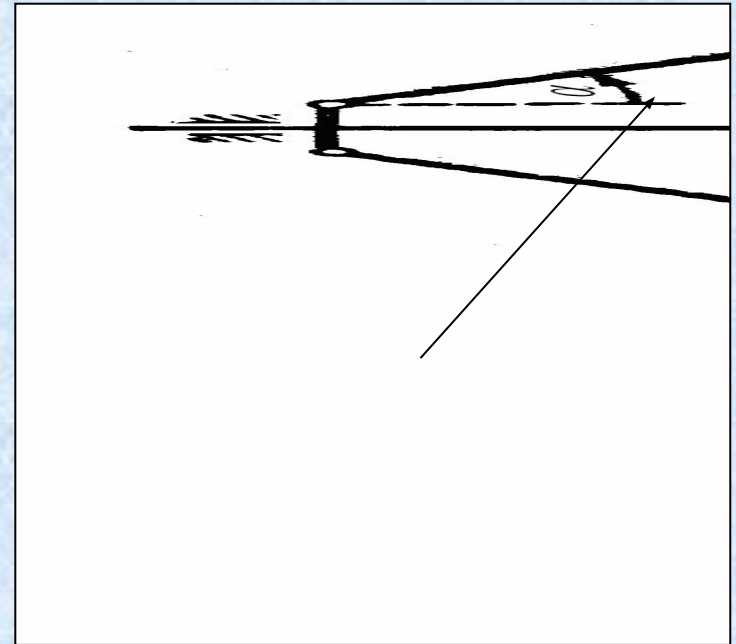
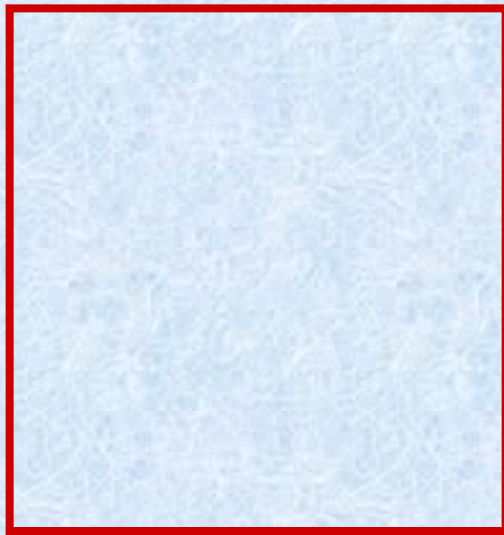
Инерция – это свойство материальной точки оказывать сопротивление изменению скорости.



Сила инерции материальной точки направлена противоположно ускорению точки и приложена к телу, сообщаемому точке это ускорение

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Дифференциальные уравнения движения точки
в проекциях на декартовы оси:

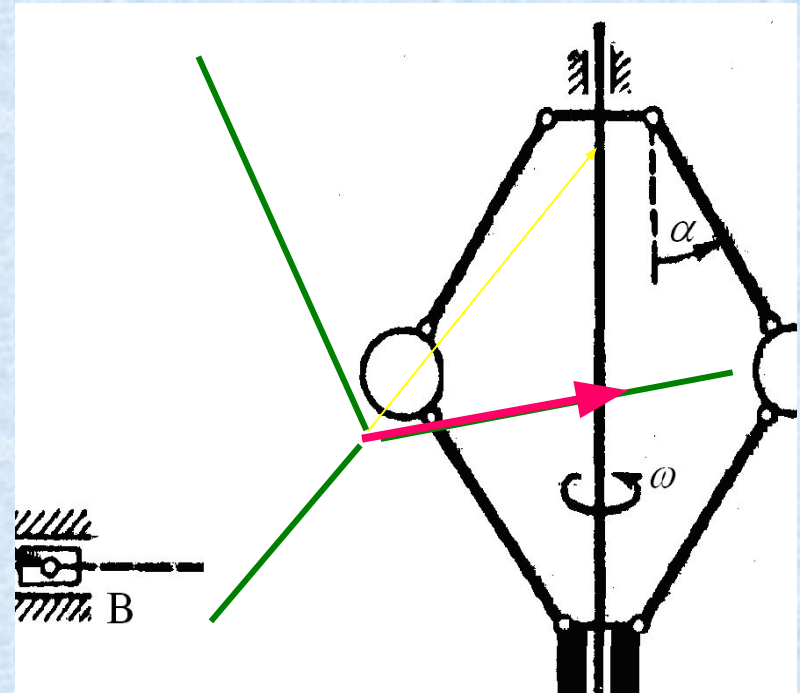


Закон движения точки:

$$\begin{cases} x = f_1(t); \\ y = f_2(t); \\ z = f_3(t). \end{cases}$$

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Дифференциальные уравнения в проекциях на оси естественного трехгранника





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ДИНАМИКА ТОЧКИ

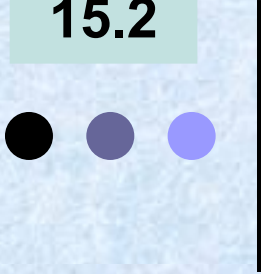
**Дифференциальные уравнения
движения материальной точки**

ЛЕКЦИЯ 15

План:

15.1. Две задачи динамики.

15.2. Решение задач



Дифференциальные уравнения движения материальной точки



ДВЕ ЗАДАЧИ ДИНАМИКИ

Первая задача динамики: по известному закону движения материальной точки находят приложенные к ней силы.

Вторая (основная) задача динамики: при известных действующих на материальную точку силах, определяют закон движения точки

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Решение задач динамики точки:

Первая задача динамики:

- *составить и решать дифференциальные уравнения движения материальной точки*

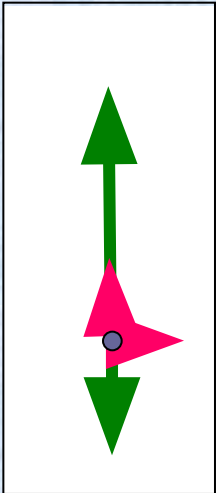
Вторая задача динамики:

- *выбрать систему координат и записать начальные условия;*
- *изобразить движущуюся точку в произвольном положении и все действующие на точку силы;*
- *составить дифференциальные уравнения движения точки;*
- *проинтегрировать полученные уравнения, определив постоянные интегрирования из начальных условий.*
- *найти искомые величины из полученных выражений.*

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Лифт весом P
начинает подъем
по закону:

$$y = at^2.$$



Определить:
натяжение троса T

Решение. На лифт действуют сила тяжести и реакция троса

$$(P/g) 2a = T - P,$$

$$T = P (1 + 2a/g).$$

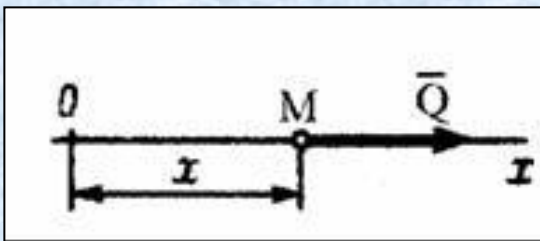
Если лифт опускается с таким же ускорением:

$$T = P (1 - 2a/g).$$

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Задача 2.

Материальная точка с массой m движется под действием постоянной силы



Найти:

закон движения точки при начальных условиях:

$$t=0, x=x_0, v_x=v_0$$

Решение:

Учитывая, что $Q_x = Q$:

$$v_x = (Q/m)t + C_1.$$

$$= (Q/m)t + C_1.$$

$$x =$$

$$(Q/2m)t^2 + C_1 t + C_2$$

$$v_0 = C_1, x_0 = C_2$$

$$x = x_0 + v_0 t + (Q/2m)t^2.$$



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ДИНАМИКА ТОЧКИ

**Дифференциальные уравнения
движения материальной точки**

ЛЕКЦИЯ 16

План:

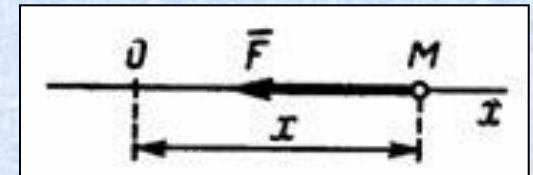
16.1. Свободные прямолинейные колебания материальной точки

16.2. Влияние постоянной силы на свободные колебания точки

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Свободные прямолинейные колебания материальной точки

Восстанавливающая сила F - сила, стремящаяся вернуть точку в положение равновесия (всегда направлена к положению равновесия и зависит от величины отклонения точки от положения равновесия x).



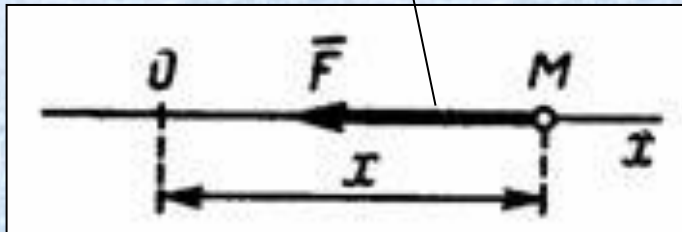
Сила сопротивления R , зависящая от скорости движения

Возмущающая сила, т.е. сила, являющаяся заданной функцией времени.

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Свободные прямолинейные колебания материальной точки

Восстанавливающая сила



, или

если $c/m = k^2$, то



дифференциальное уравнение свободных колебаний при отсутствии сопротивления.

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Свободные прямолинейные колебания материальной точки



Характеристическое уравнение:

$$x = e^{nt}, \quad n^2 + k^2 = 0, \quad n_{1,2} = \pm ik$$

общее решение

$$x = C_1 \sin kt + C_2 \cos kt,$$

Пусть

$$\begin{aligned} C_1 &= A \cos \alpha, \\ C_2 &= A \sin \alpha, \end{aligned}$$

$$x = A (\sin kt \cos \alpha + \cos kt \sin \alpha)$$

или

закон гармонических колебаний точки:

$$x = A \sin (kt + \alpha).$$

Скорость точки: $v_x = Ak \cos (kt + \alpha).$

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Свободные прямолинейные колебания материальной точки

$$x = A \sin (kt + \alpha)$$

A - амплитуда колебаний.

$(kt + \alpha) = \phi$ - фаза колебаний.

α - начальная фаза колебаний.

k - круговая частота колебаний

Период колебаний T -
промежуток времени, в течение
которого точка совершает одно
полное колебание

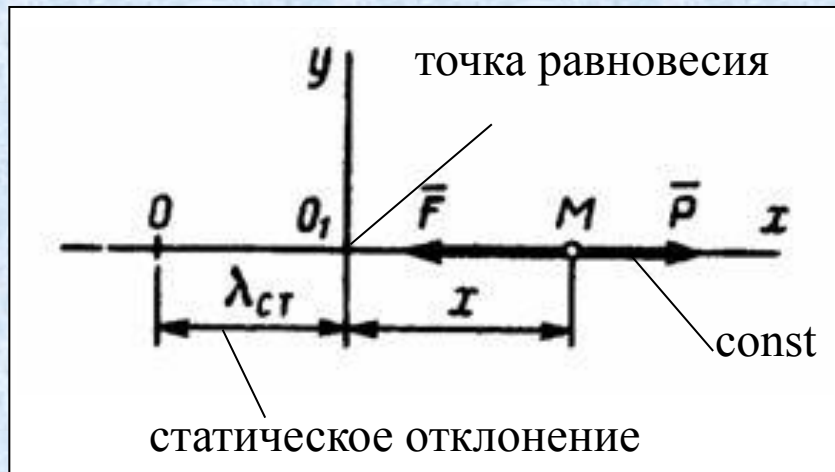
$$T = 2\pi/k.$$

Частота колебаний ν - число
колебаний, совершаемых за 1с

$$\nu = 1/T = k/2\pi.$$

Дифференциальные уравнения движения материальной точки

Влияние постоянной силы на свободные колебания точки



$$F_x = -c(x + \lambda_{\text{ст}})$$

В результате

или

$$P = \text{const}$$

$$F = cx$$

В точке равновесия при $x = \lambda_{\text{ст}}$

$$F = P = c\lambda_{\text{ст}}$$

МЕХАНИКА

Теоретическая механика

Модуль 1

Раздел 4 – ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

ЛЕКЦИЯ 17

ЛЕКЦИЯ 18

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА
ДВИЖЕНИЯ

ЛЕКЦИЯ 19

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

ЛЕКЦИЯ 20

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ
ЭНЕРГИИ

ЛЕКЦИЯ 21



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

ЛЕКЦИЯ 17

План:

- 17.1. Введение в динамику системы. Свойства внутренних сил.
- 17.2. Центр масс механической системы
- 17.3. Теорема о движении центра масс механической системы
- 17.4. Закон сохранения движения центра масс.
- 17.5. Примеры применения теоремы о движении центра масс.

ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

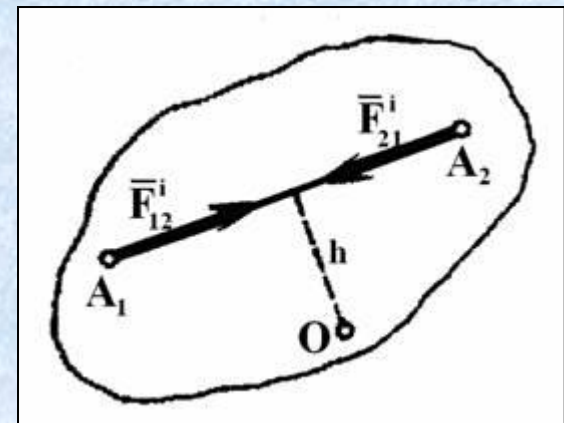
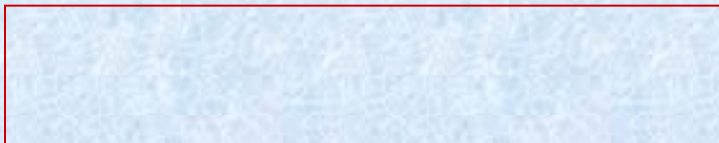
Введение в динамику системы

Механическая система - совокупность материальных точек или тел, находящихся в механическом взаимодействии

- *Внешние силы*, действующие на точки системы со стороны точек или тел, не входящих в состав данной системы

- *Внутренние силы*, с которыми точки или тела данной системы действуют друг на друга

Свойства внутренних сил:



Центр масс механической системы

Масса системы:

Центром масс (центром инерции) механической системы называется геометрическая точка C , координаты которой :

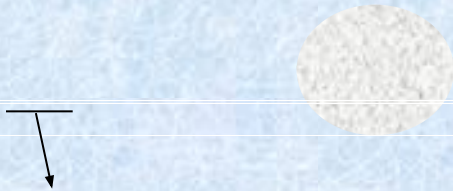


Радиус-вектор центра масс:



ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

Для каждой точки системы



— *ускорение центра
масс системы*



*Дифференциальные уравнения
движения центра масс в проекциях
на оси координат*

ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

**Закон сохранения движения
центра масс**

1. Пусть сумма внешних сил, действующих на систему, равна нулю



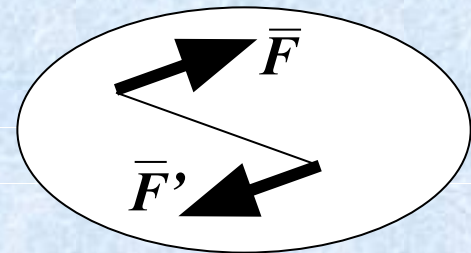
2. Пусть сумма внешних сил системы, не равна нулю, но сумма их проекций на какую-нибудь ось равна нулю



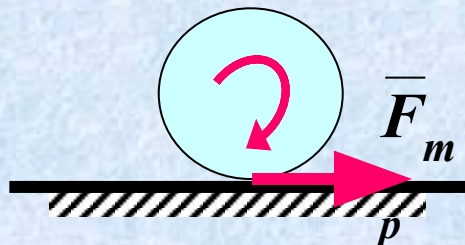
ТЕОРЕМА О ДВИЖЕНИИ ЦЕНТРА МАСС

Примеры применения теоремы о
движении центра масс

Действие пары сил на тело



Движение по горизонтальной плоскости





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА
ДВИЖЕНИЯ

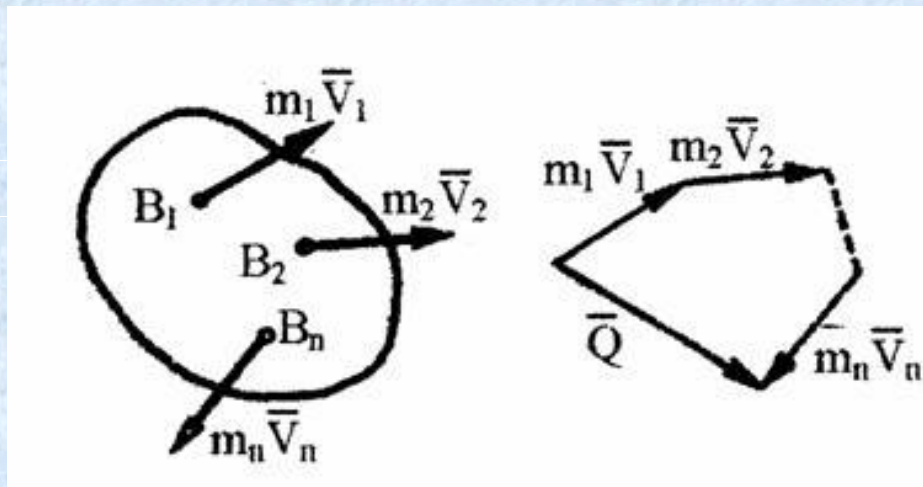
ЛЕКЦИЯ 18

План:

- 18.1. Количество движения.
- 18.2. Импульс силы.
- 18.3. Теорема об изменении количества движения
- 18.4. Закон сохранения количества движения.

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА ДВИЖЕНИЯ

Количество движения



- Количество движения материальной точки

Количество движения механической системы

Количество движения твердого тела



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА ДВИЖЕНИЯ

Импульс силы

Элементарный импульс силы:

Импульс силы за конечный промежуток времени t_1 :

Проекция импульса на координатные оси

*Единицей измерения импульса силы в системе СИ является 1
 $\text{кг}\cdot\text{м}/\text{с} = 1 \text{ Н}\cdot\text{с}$.*



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА
ДВИЖЕНИЯ

Дифференциальное уравнение движения точки



*Теорема об изменении количества
движения материальной точки*



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА ДВИЖЕНИЯ

Для всех точек механической системы



Теорема об изменении количества движения системы:





ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КОЛИЧЕСТВА
ДВИЖЕНИЯ

**Закон сохранения количества
движения**

1.

2.



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

ЛЕКЦИЯ 19

План:

- 19.1. Осевые моменты инерции тела.
- 19.2. Момент количества движения материальной точки.
- 19.3. Теорема об изменении момента количества движения точки

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

Осевые моменты инерции тела

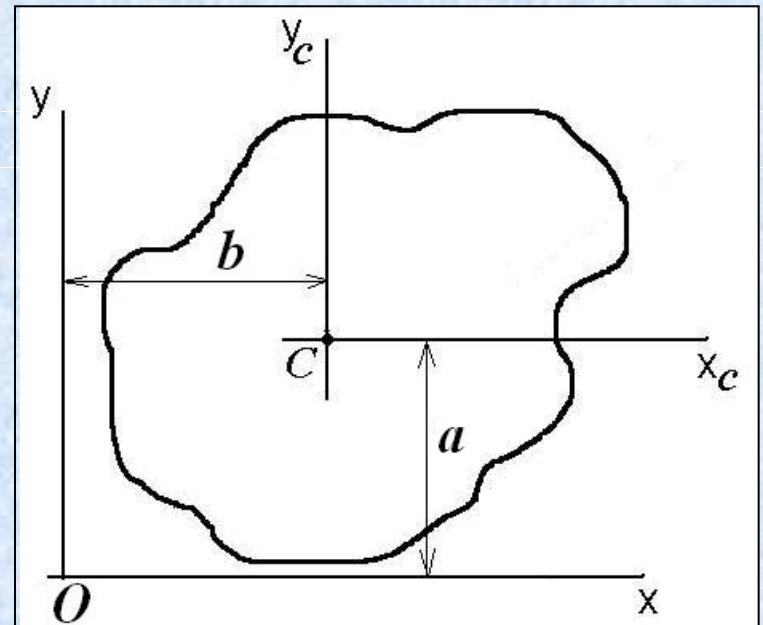
$$I_z = \sum m_k h_k^2$$

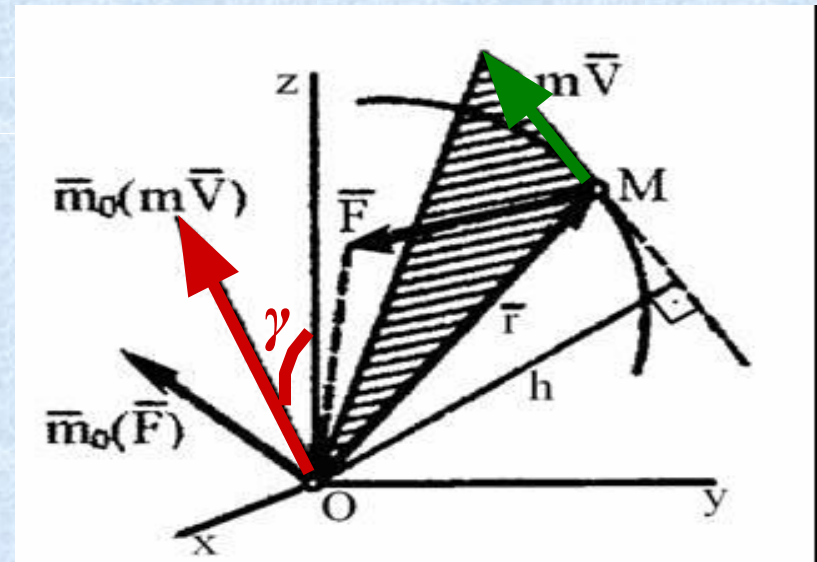
ρ - радиус инерции тела

Теорема Гюйгенса

$$I_{Ox} = I_{Cx} + M a^2;$$

$$I_{Oy} = I_{Cy} + M b^2.$$



**ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА****Момент количества движения
материальной точки**

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

Теорема об изменении момента количества движения точки

ИЛИ



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

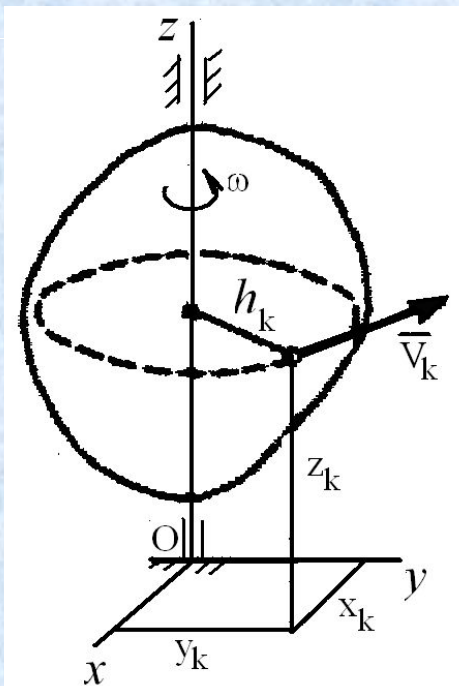
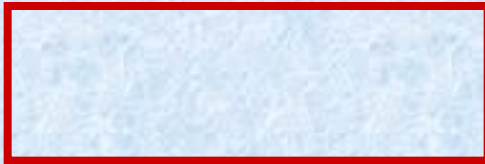
ЛЕКЦИЯ 20

План:

- 20.1. Теорема об изменении кинетического момента.
- 20.2. Дифференциальное уравнение вращения твёрдого тела

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

Кинетический момент системы



Кинетический момент вращающегося тела

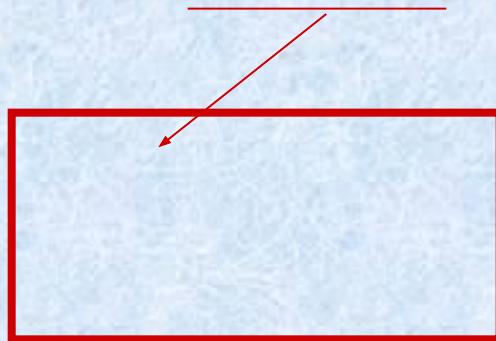


ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

Если рассмотреть одну точку системы:

для всех точек системы:


$$= 0$$



*Теорема об изменении кинетического
момента механической системы*

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

следствия из теоремы:



1. Если сумма моментов всех внешних сил, действующих на систему, относительно центра O равна нулю

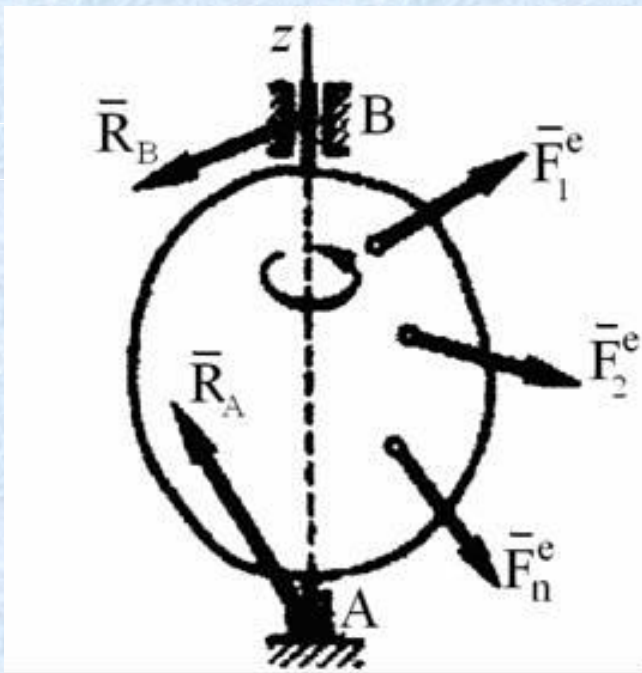
то

2. Если сумма моментов всех внешних сил, действующих на систему, относительно некоторой неподвижной оси равна нулю

то $K_z = \text{const}$

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОГО МОМЕНТА

Дифференциальное уравнение вращения
тела вокруг неподвижной оси



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

ЛЕКЦИЯ 21

План:

21.1. Работа силы и мощность

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

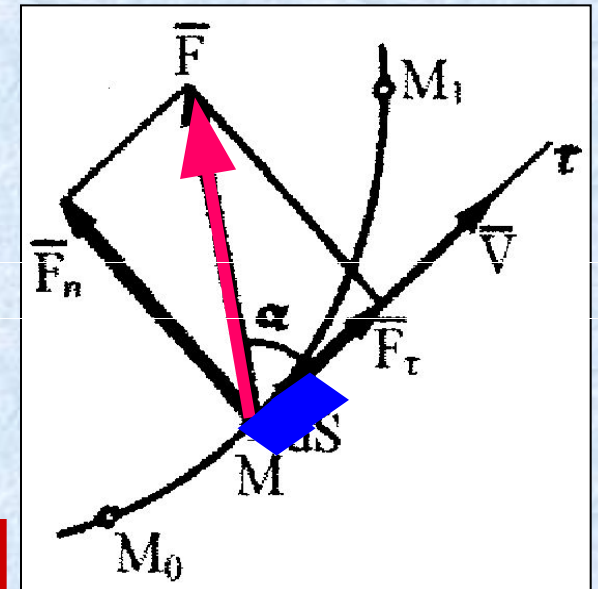
Работа силы. Мощность

Элементарная работа силы

$$dA = F_{\tau} ds, \text{ где } F_{\tau} = F \cos \alpha,$$

$$dA = F ds \cos \alpha.$$

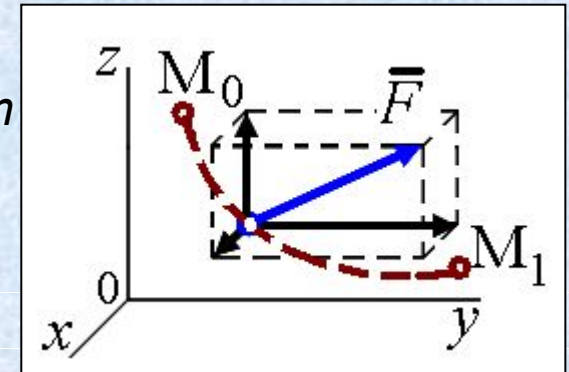
Работа силы на конечном перемещении



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Работа силы. Мощность

Если вектор силы спроецировать на оси координат



Единицей измерения работы в системе СИ является - 1 джоуль
(1 Дж = 1Н·м = 1 кг·м² /с²).

Мощность - это величина, определяющая работу, совершаемую силой в единицу времени.

$$N = dA/dt = F\tau ds/dt = F\tau v.$$

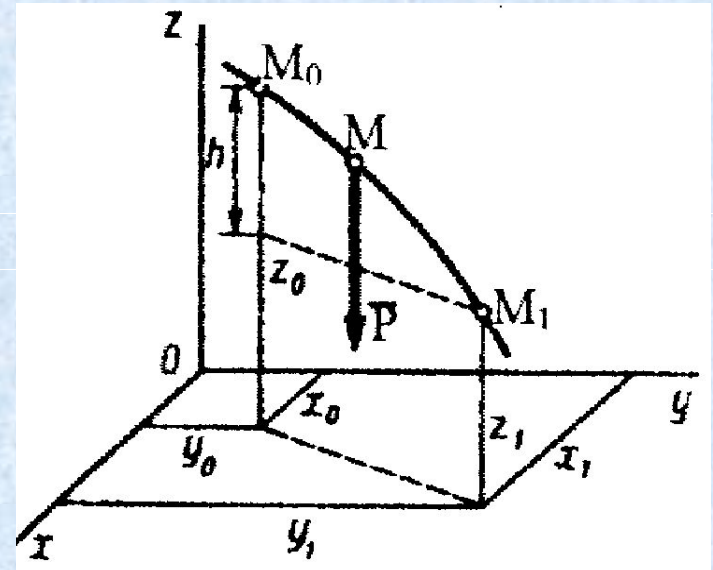
Единицей измерения мощности в системе СИ является ватт
(1 Вт = 1Дж/с). В технике - 1 л.с. = 736 Вт.

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Примеры вычисления работы

Работа силы тяжести

$$z_0 - z_1 = h$$



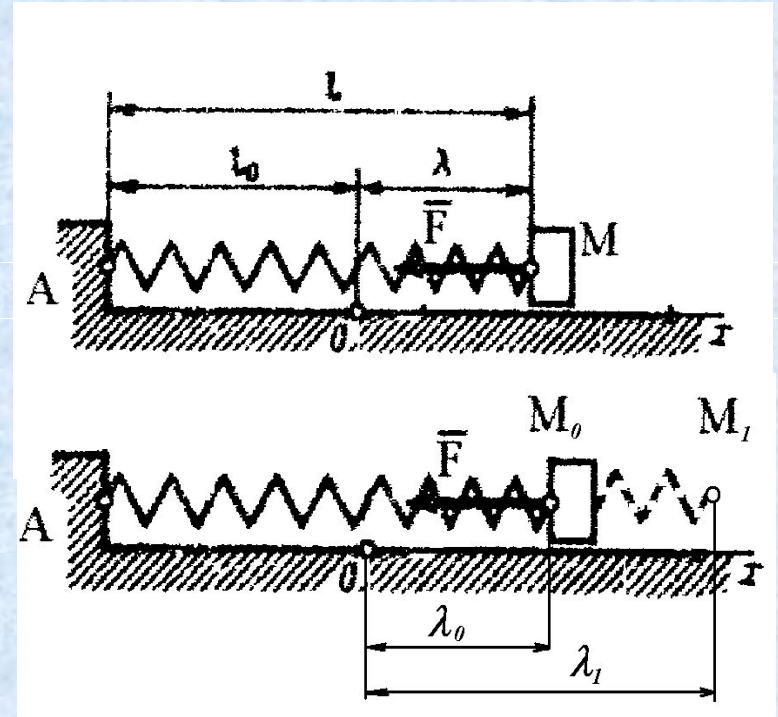
Работа силы тяжести не зависит от формы траектории точки её приложения. Силы, обладающие таким свойством, называются **потенциальными силами**.

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Работа силы. Мощность

Работа силы упругости

$$F = c\lambda = c|x| \quad \text{и} \quad F_x = -cx.$$



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Работа силы. Мощность

Работа силы, приложенной к вращающемуся телу

где $ds = h d\varphi$

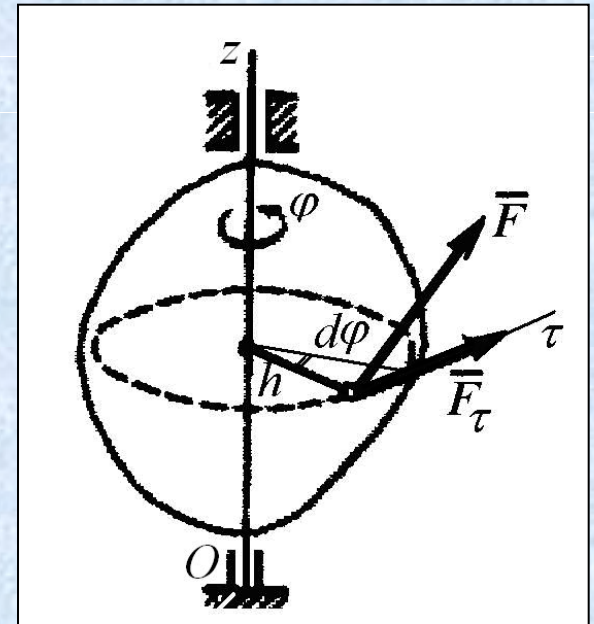
$$dA = \underline{F_\tau} h d\varphi.$$

$$F_\tau h \left(\frac{d\varphi}{dt} \right) = M_z$$

$$dA = M_z d\varphi$$

или

$$A = \pm M_z \cdot \varphi.$$



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ОБЩИЕ ТЕОРЕМЫ ДИНАМИКИ

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

ЛЕКЦИЯ 22

План:

22.1. Кинетическая энергия.

22.2. Теорема об изменении кинетической энергии

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Кинетическая энергия

для материальной точки



*для механической системы
из n материальных точек*

Кинетическая энергия - скалярная величина

Единица измерения кинетической энергии в системе СИ - 1 Дж.

ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

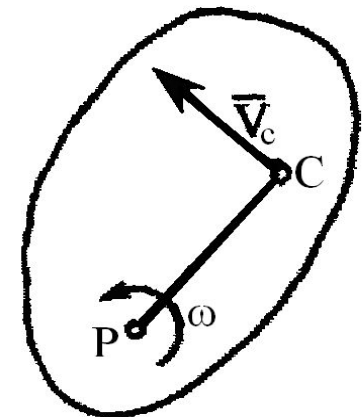
Кинетическая энергия

для твердого тела

Поступательное движение

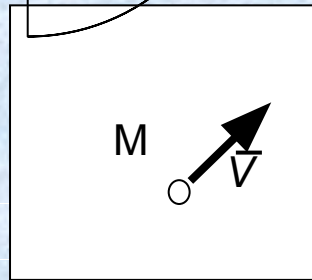
Вращательное движение

Плоскопараллельное движение



**ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ
КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ**

Рассмотрим материальную точку с массой m



$$ma_{\tau} = \sum F_{k\tau}$$

$$mv dv = \sum dA_k$$

*теорема об изменении
кинетической энергии точки
в дифференциальной форме*

*теорема об изменении
кинетической энергии точки
в конечном виде*



ТЕОРЕМА ОБ ИЗМЕНЕНИИ КИНЕТИЧЕСКОЙ ЭНЕРГИИ

Рассмотрим материальную точку механической системы с массой m_k

Для всей механической системы



***теорема об изменении
кинетической энергии системы
в дифференциальной форме***



***теорема об изменении
кинетической энергии системы
в интегральной форме***

МЕХАНИКА

Теоретическая механика

Модуль 1

Раздел 5 – АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

ЛЕКЦИЯ 23

ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

ЛЕКЦИЯ 24

ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

ЛЕКЦИЯ 25

ЛЕКЦИЯ 18

УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА

ЛЕКЦИЯ 26



Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

ЛЕКЦИЯ 23

План:

23.1. Сила инерции.

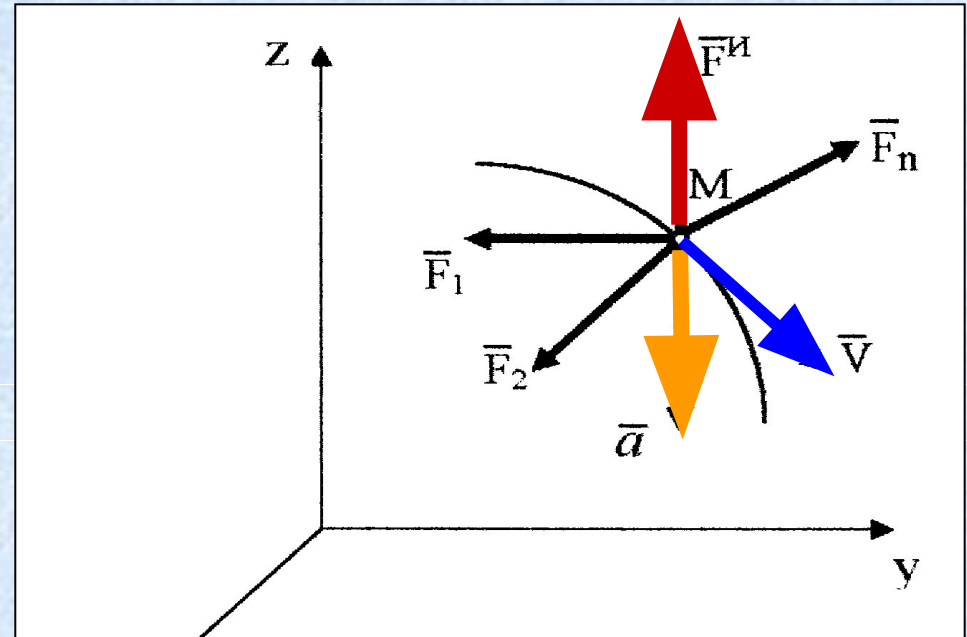
23.2. Принцип Даламбера для материальной точки и механической системы.

23.3. Главный вектор и главный момент сил инерции

23.4. Динамические реакции.

ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

Рассмотрим движение материальной точки M



Сила инерции материальной точки направлена противоположно ее ускорению и **приложена к телу**, сообщаемому точке это ускорение



принцип Даламбера для материальной точки.



ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

Рассмотрим материальную точку механической системы:

для всех точек полученная система сил будет произвольной пространственной и уравновешенной:

***Принцип Даламбера
для системы***

***Принцип Даламбера
для твердого тела***



ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

Главный вектор и главный момент сил инерции механической системы

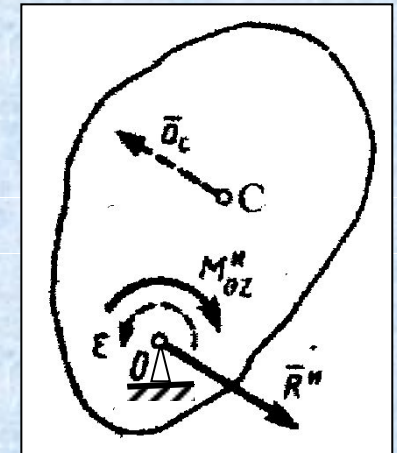
Главный вектор сил инерции

Главный момент сил инерции

ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА**Частные случаи приведения сил инерции твердого тела**

1. Поступательное движение

2. Вращательное движение (общий случай)

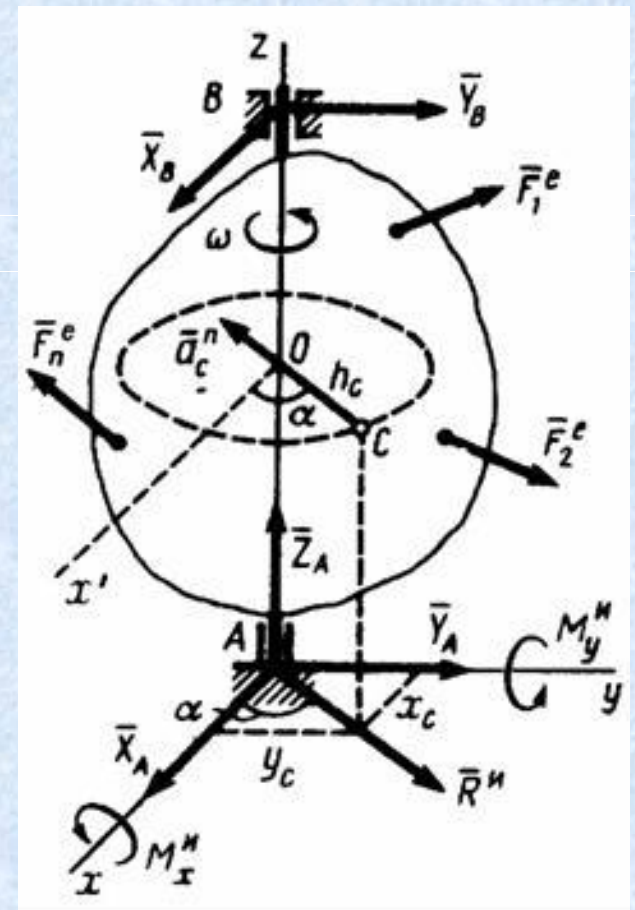


3. Вращение вокруг оси, проходящей через центр масс тела

4. Плоскопараллельное движение

ПРИНЦИП ДАЛАМБЕРА

Динамические реакции вращающегося тела





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

ЛЕКЦИЯ 24

План:

- 24.1. Классификация связей.
- 24.2. Возможные перемещения системы. Идеальные связи.
- 24.3. Принцип возможных перемещений



ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

Классификация связей

Связи - это любого вида ограничения, которые налагаются на положения и скорости точек механической системы

- Стационарные
- Нестационарные

- Геометрические
- Кинематические
(дифференциальные)

- Интегрируемые
- Неинтегрируемые

- Голономные
- Неголономные

- Удерживающие
- Неудерживающие



ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

Возможные перемещения системы

Возможное перемещение механической системы - это совокупность воображаемых элементарных перемещений точек системы из занимаемого в данный момент положения, которые допускаются всеми наложенными на систему связями

действительное перемещение -
дифференциал

возможное перемещение –
вариация

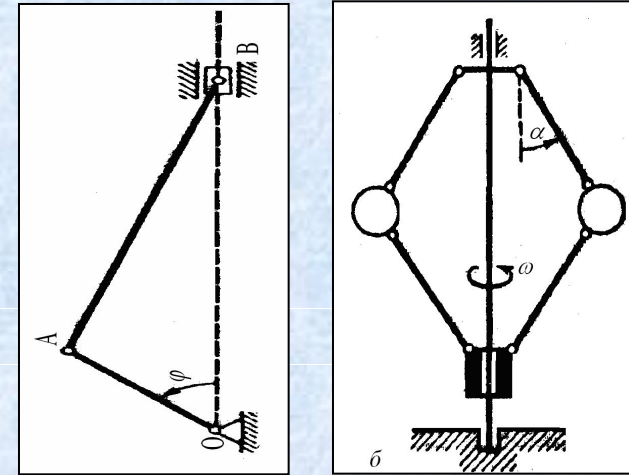
$\delta x, \delta y, \delta z$ - проекции
на координатные оси

ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

Число степеней свободы системы - это число независимых, между собой возможных перемещений механической системы

Возможная работа - элементарная работа, которую действующая на материальную точку сила могла бы совершить на перемещении, совпадающем с возможным перемещением этой точки:

Идеальная связь – это связь, для которой сумма элементарных работ ее реакций на любом возможном перемещении системы равна нулю:



ПРИНЦИП ВОЗМОЖНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЙ

(общее условие равновесия механической системы)

Для равновесия механической системы с идеальными связями необходимо и достаточно, чтобы сумма элементарных работ всех активных сил на любом возможном перемещении системы была равна нулю:





Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

ЛЕКЦИЯ 25

План:

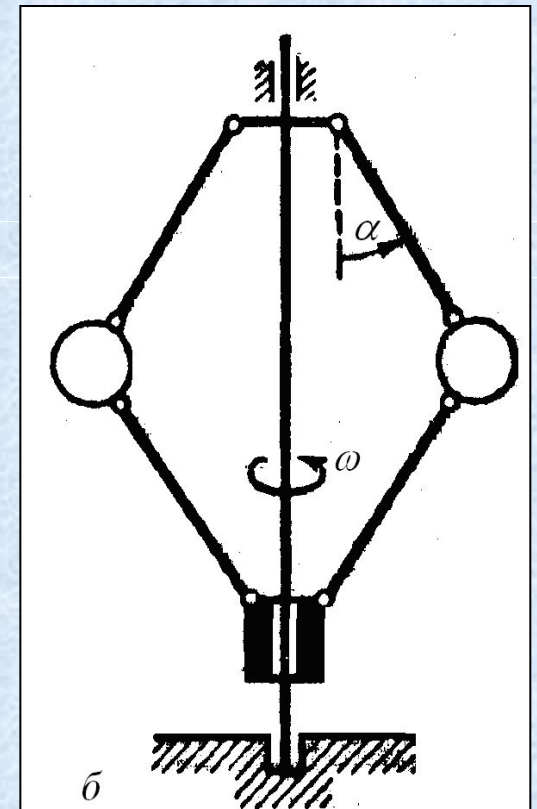
- 25.1. Обобщённые координаты и обобщённые скорости.
- 25.2. Обобщённые силы.
- 25.3. Общее уравнение динамики

ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

Обобщенные координаты механической системы - независимые между собой параметры любой размерности, однозначно определяющие положение системы, число которых равно числу степеней свободы:

$$q_1, q_2, \dots, q_s$$

Положение любой точки механической системы:

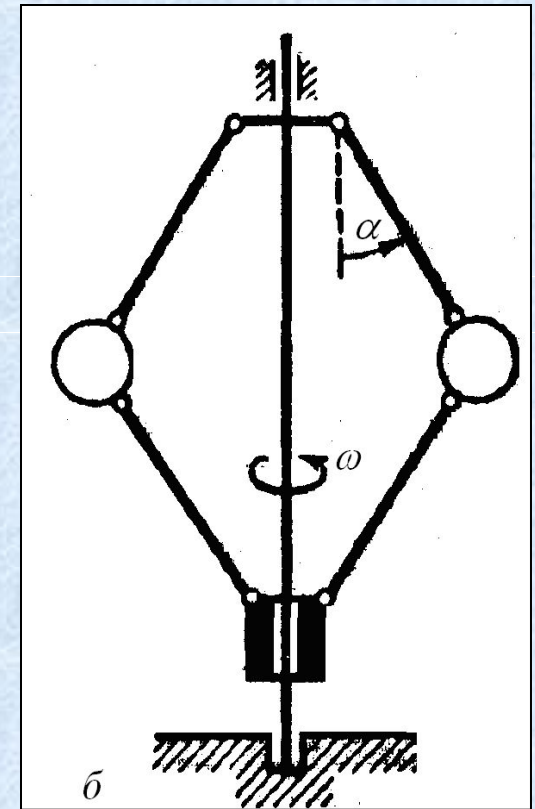


ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

Кинематические уравнения движения системы в обобщенных координатах

$$\begin{aligned} q_1 &= f_1(t), \\ q_2 &= f_2(t), \\ &\dots\dots\dots \\ q_s &= f_s(t) \end{aligned}$$

Обобщенные скорости - производные от обобщенных координат по времени :



ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

Обобщённые силы

Пусть механическая система состоит из n материальных точек, на которые действуют силы :

Сумма элементарных работ всех сил на возможном перемещении системы δq :

$$\Sigma \delta A_1 = Q_1 \delta q_1$$

- **обобщенная сила**, соответствующая обобщенной координате q




ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

Если ко всем точкам системы кроме активных сил и реакций связей прибавить силы инерции, то по **принципу Даламбера** полученная система сил будет уравновешенной

Тогда, согласно **принципу возможных перемещений**:

$\Rightarrow 0$ для идеальных связей



общее уравнение динамики
(**принцип Даламбера–Лагранжа**)

ОБЩЕЕ УРАВНЕНИЕ ДИНАМИКИ

Общее уравнение динамики в обобщенных координатах:



*обобщенная
активная сила*

*обобщенная сила инерции,
соответствующая
обобщенной координате q_j*

Т.к. величины δq_j независимы, то:

*{
.....,
}*

Модуль 1

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ
МЕХАНИКА

АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА

УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА ВТОРОГО РОДА

ЛЕКЦИЯ 26

План:

26.1. Уравнения Лагранжа



АНАЛИТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА
УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА ВТОРОГО РОДА

Лагранж получил формулу, вычисляющую обобщенные силы инерции через кинетическую энергию системы:

:

где T - кинетическая энергия системы

Согласно общему уравнению динамики:

обобщенная сила системы:



УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА ВТОРОГО РОДА

Дифференциальные уравнения движения системы в обобщенных координатах (уравнения Лагранжа)

:

УРАВНЕНИЯ ЛАГРАНЖА ВТОРОГО РОДА

Чтобы составить уравнения Лагранжа для данной механической системы, необходимо:

- - установить число степеней свободы системы и выбрать обобщенные координаты;
- - изобразить систему в произвольном положении, все действующие силы (для систем с идеальными связями только активные);
- - вычислить обобщенные силы, при этом каждое возможное перемещение должно быть положительным;
- - записать кинетическую энергию системы и выразить ее через обобщенные координаты и обобщенные скорости;
- - вычислить частные производные согласно уравнениям Лагранжа;