

Сегодня: понедельник, 31 октября 2016 г.

КЛАССИЧЕСКАЯ ДИНАМИКА. ЗАКОНЫ НЬЮТОНА

Тема: КЛАССИЧЕСКАЯ ДИНАМИКА. ЗАКОНЫ НЬЮТОНА

Содержание лекции:

Введение

1. Инерциальные системы отсчета.

Первый закон Ньютона

2. Второй закон Ньютона. Основные понятия

3. Третий закон Ньютона

4. Свойства пространства-времени и

уравнения классической динамики.

Глава 2. КЛАССИЧЕСКАЯ ДИНАМИКА. ЗАКОНЫ НЬЮТОНА

2.1. Введение

Динамика – раздел механики, посвященный изучению движения материальных тел под действием приложенных к ним сил.

В основе классической динамики лежат законы Ньютона.

Как и другие принципы, лежащие в основе физики, они являются обобщением опытных фактов.

Законы классической динамики имеют огромную область применения – от описания движения микроскопических частиц в модели идеального газа до поведения гигантских тел во Вселенной.

Открытие, применение и осознание этих законов определяют технических прогресс человечества на протяжении уже более трех веков.

2.2. Инерциальные системы отсчета. Первый закон Ньютона

Для описания механических явлений надо выбрать систему отсчета.

В различных системах отсчета законы движения имеют, в общем случае, различный вид.

Оказывается можно найти такую систему отсчета, в которой законы механики имеют наиболее простой вид.

Это система отсчета с однородным и изотропным пространством и однородным временем.

Такая система отсчета называется инерциальной.

В инерциальной системе отсчета всякое свободное движение происходит с постоянной по величине и направлению скоростью.

Это утверждение оставляет содержание *первого закона Ньютона* – закона инерции.

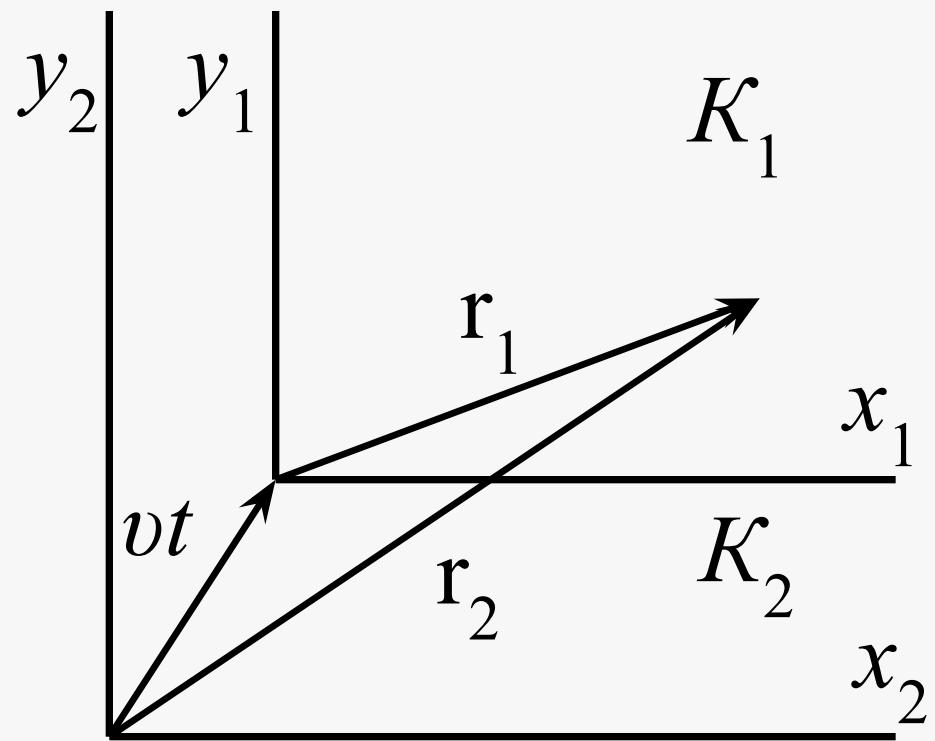
Если наряду с имеющейся у нас инерциальной системой отсчета мы введем другую систему отсчета, движущуюся относительно первой прямолинейно и равномерно, то законы свободного движения по отношению к этой системе будут такими же, как и по отношению к первоначальной: свободное движение снова будет происходить с постоянной скоростью.

Существует бесконечное множество инерциальных систем отсчета, движущихся относительно друг друга равномерно и прямолинейно.

Во всех инерциальных системах свойства пространства и времени одинаковы и одинаковы все законы механики.

Это утверждение составляет содержание *принципа относительности Галилея*.

Координаты одной и той же точки в разных системах отсчета K_1 и K_2 , из которых K_1 движется относительно K_2 со скоростью \mathbf{v} , связаны друг с другом соотношением



$$\mathbf{r}_2 = \mathbf{r}_1 + \mathbf{v}t$$

Подразумевается, что время течет одинаково в K_1 и K_2 : $t_1 = t_2 = t$.

Представление об абсолютном времени лежит в основе классической механики.

Принцип относительности Галилея можно сформулировать как требование инвариантности уравнений механики по отношению к преобразованиям Галилея:

$$t_1 = t_2 = t,$$

$$\mathbf{r}_2 = \mathbf{r}_1 + \mathbf{v}t.$$

Из абсолютности времени и принципа относительности Галилея следует, что в классической механике взаимодействие между телами распространяется мгновенно.

Если бы взаимодействие было бы не "мгновенным", то в силу принципа Галилея и однородности времени скорость распространения фундаментальных взаимодействий была бы различна в разных инерциальных системах отсчета.

Это привело бы к различию законов движения тел в разных инерциальных системах отсчета.

Из первого закона следует важный физический принцип: существование инерциальной системы отсчета.

Смысл первого закона состоит в том, что: если на тело не действуют внешние силы, то существует система отсчета, в которой оно покойится.

Но если в одной системе тело покойится, то существует множество других систем отсчета, в которых тело движется с постоянной скоростью.

Следствием первого закона Ньютона является утверждение: если наблюдатель находится в инерциальной системе отсчета, а это удостоверяет покоящееся в ней тело, то все прочие тела, на которые не действуют силы, будут также находиться в покое или двигаться с постоянной скоростью.

2.3. Второй закон Ньютона. Основные понятия

Второй закон Ньютона количественно определяет: изменение состояние движения тела под действием внешних сил.

Под силой в механике понимают всякую причину, изменяющую состояние движения тела.

Всякое тело оказывает сопротивление при попытках привести его в движение или изменить модуль или направление его скорости. Это свойство тел называется *инертностью*.

Неизвестную массу m можно сравнить с данной стандартной массой m_0 , поместив между ними небольшую сжатую пружину.

Отпустив пружину, мы заставим первоначально покоившиеся массы разлететься в противоположные стороны со скоростями v и v_0 соответственно.

При этом количественно неизвестную массу m можно определить следующим образом:

$$m = m_0 v_0 / v \text{ (определение инертной массы).}$$

Импульс или количество движения
материальной точки является вектор, равный
произведению массы точки на ее скорость:

$$\mathbf{p} = m\mathbf{v}.$$

Импульсом или количеством движения
системы материальных точек назовем
векторную сумму импульсов отдельных
материальных точек, из которых эта система
состоит.

Для системы из двух материальных точек

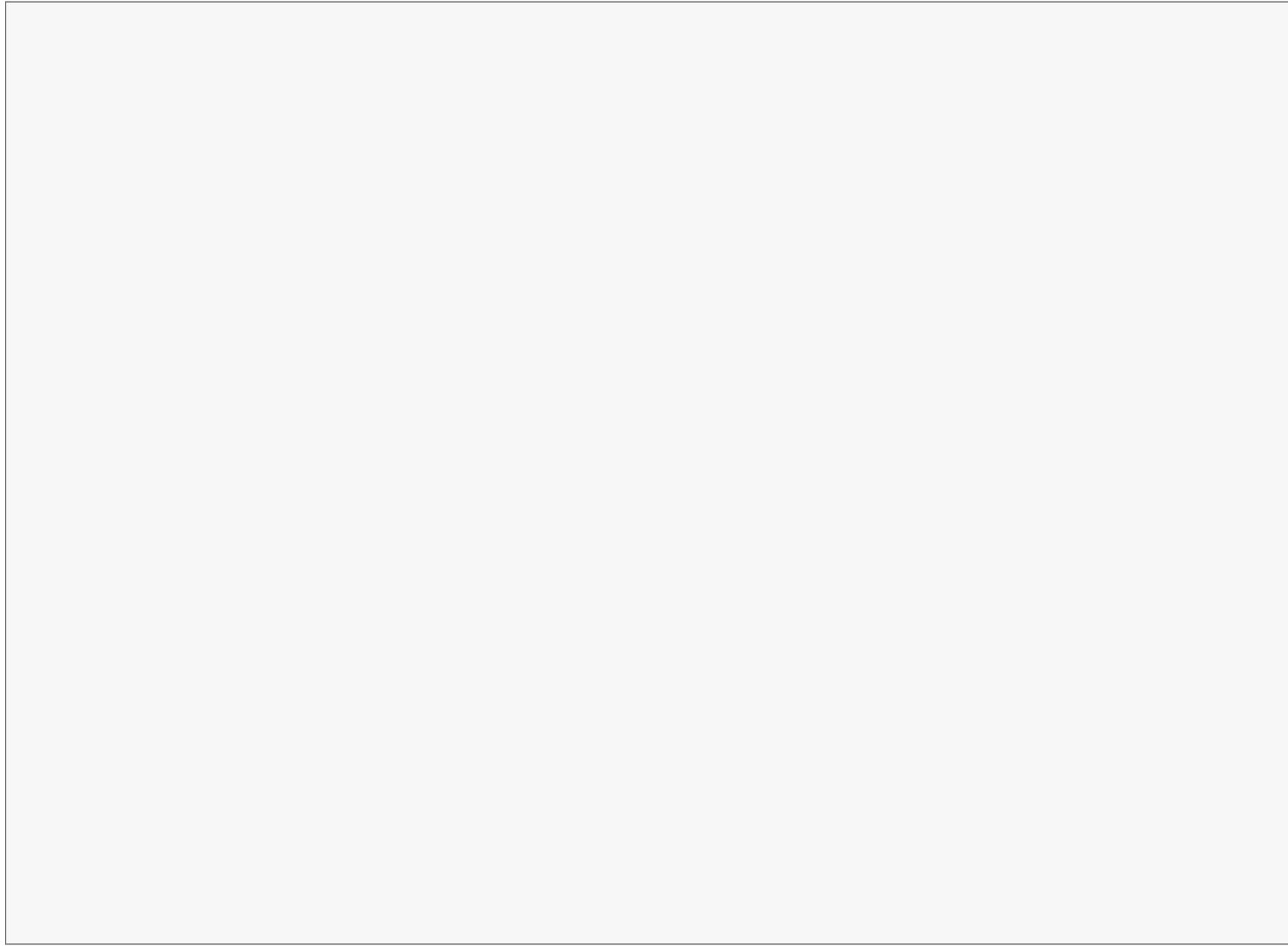
$$\mathbf{p} = \mathbf{p}_1 + \mathbf{p}_2 = m_1\mathbf{v}_1 + m_2\mathbf{v}_2.$$

В инерциальной системе отсчета изменение импульса \mathbf{p} материальной точки со временем представляется уравнением

$$d\mathbf{p}/dt = d(m\mathbf{v})//dt = \mathbf{F}.$$

Величина \mathbf{F} , равная скорости изменения импульса во времени, называется силой, действующей на рассматриваемую материальную точку.

Очевидно, *сила \mathbf{F} есть вектор*, поскольку она равна производной вектора \mathbf{p} по времени.



Таким образом, в инерциальной системе отсчета производная импульса материальной точки по времени равна действующей на нее силе.

Это утверждение называется вторым законом Ньютона, а соответствующие ему уравнения – *уравнениями движения материальной точки.*

Во второй закон Ньютона входит результирующая сила. Поэтому прежде чем применять второй закон Ньютона, нужно сначала найти векторную сумму всех сил, действующих на данное тело.

Это положение очень существенно, и оно имеет дополнительное физическое содержание, которое можно проверить экспериментально.

Соотношение $ma = F$ рез предполагает аддитивность масс и векторный закон сложения сил.

Аддитивность масс означает, что если соединить вместе два тела с массами m_A и m_B , то масса такого тела будет равна

$$m = m_A + m_B.$$

2.4. Третий закон Ньютона

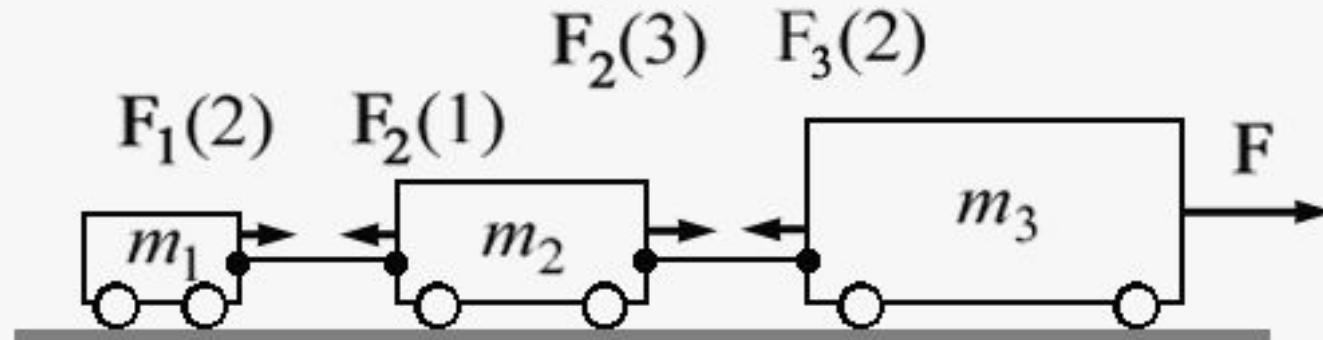
Третий закон динамики Ньютон сформулировал так: “*Действию всегда есть равное и противоположное противодействие; иначе – взаимодействия двух тел друг на друга между собой равны и направлены в противоположные стороны*”.

Третий закон утверждает: если тело B действует на тело A с силой F_{AB} , то в свою очередь тело A обязательно действует на тело B с силой F_{BA} , равной по величине и противоположной по знаку силе F_{AB} ; обе силы направлены вдоль одной прямой.

Третий закон отражает тот факт, что *сила есть результат взаимодействия двух различных тел*.

Третий закон ничего не говорит о величине сил, а только о том, что они равны. Здесь очень важно отметить, что в третьем законе идет речь о силах, приложенных к *различным* телам.

Поезд из трех вагонов, который тянут с внешней силой F . Взаимодействие между вагонами передается с помощью нитей, не имеющих массы.



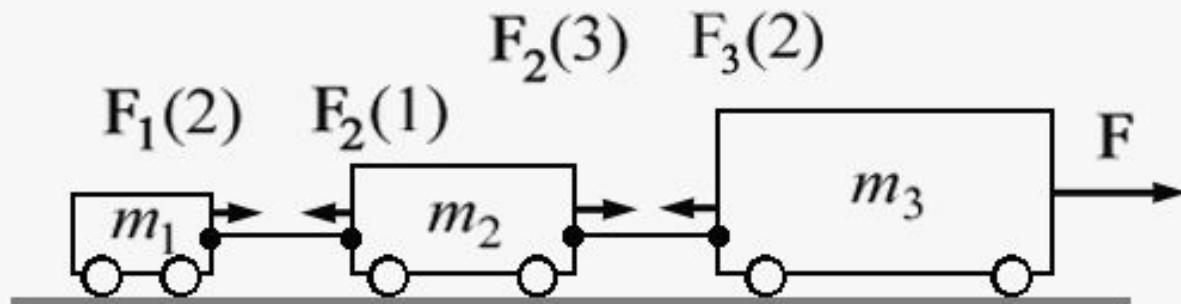
На тело m_1 со стороны m_2 действует сила $F_1(2)$, а на тело m_2 со стороны m_1 – сила $F_2(1)$. По третьему закону Ньютона сумма $F_2(1) + F_1(2)$ равна нулю.

Ускорение поезда можно найти, применяя к каждому вагону второй закон Ньютона и затем складывая следующие выражения:

$$[F_1(2) + F_2(1)] + [F_2(3) + F_3(2)] + F = (m_1 + m_2 + m_3)\mathbf{a},$$

$$F = (m_1 + m_2 + m_3)\mathbf{a},$$

Суммы в квадратных скобках обращаются в нуль.



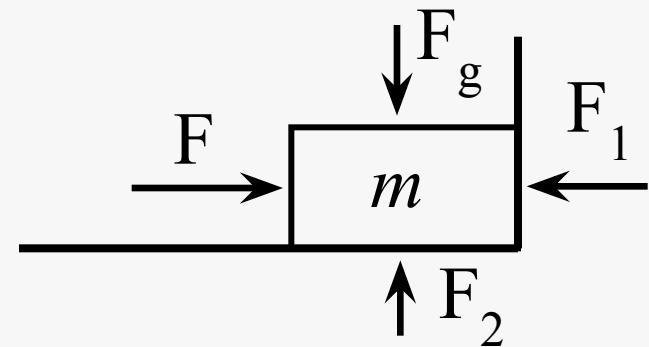
На рис. изображен брускок массой m , прижатый к стенке с силой F .

Если в этом случае автоматически применить уравнение $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$, то мы получим ускорение $\mathbf{a} = \mathbf{F}/m$, которое отлично от нуля.

Однако совершенно очевидно, что брускок не испытывает ускорения под действием силы F , потому что атомы стенки отталкивают брускок с силой F_1 , равной $-F$.

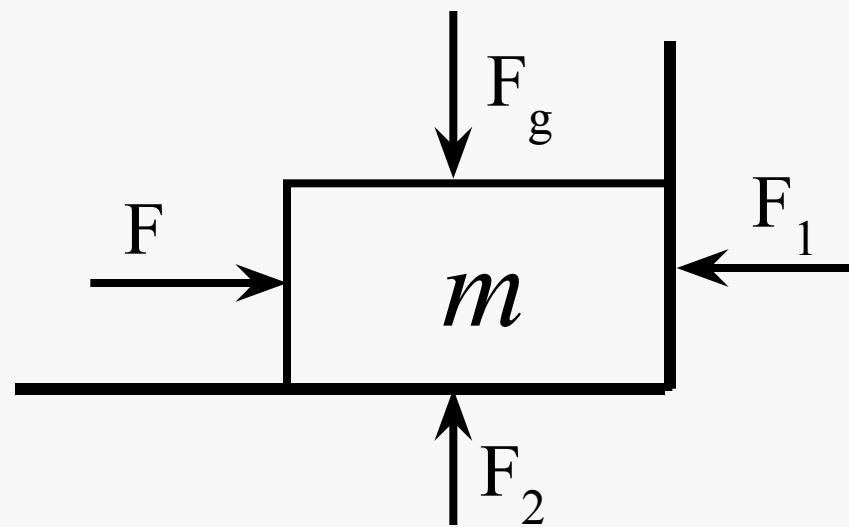
Результирующая сила

$$\mathbf{F}_{\text{рез}} = \mathbf{F} + \mathbf{F}_1 = \mathbf{F} + (-\mathbf{F}) = 0.$$



Если на брускок действует F_g – сила тяжести, то возникает сила реакции F_2 , направленная вверх и равная $-F_g$. В этом случае результирующая сила является суммой всех четырех сил (рис.3.7):

$$F_{\text{рез}} = F + F_1 + F_g + F_2 = F + (-F) + F_g + (-F_g) = 0.$$



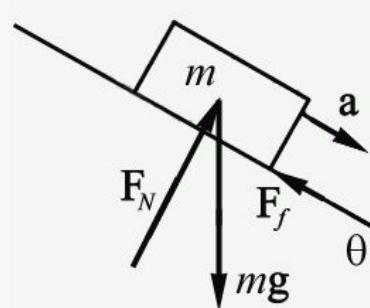
2.5. Наклонная плоскость

Вычислим ускорение тела массой m , скользящего по наклонной поверхности, которая образует угол θ с горизонтальной плоскостью.

На рис.а показаны три действующие на тело силы: сила реакции F_N , сила трения F_f , направленная против движения, и сила тяжести mg , направленная вниз.

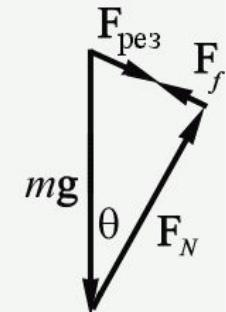
Векторное сложение этих сил на рис.б

дает $F_{\text{рез}}$.

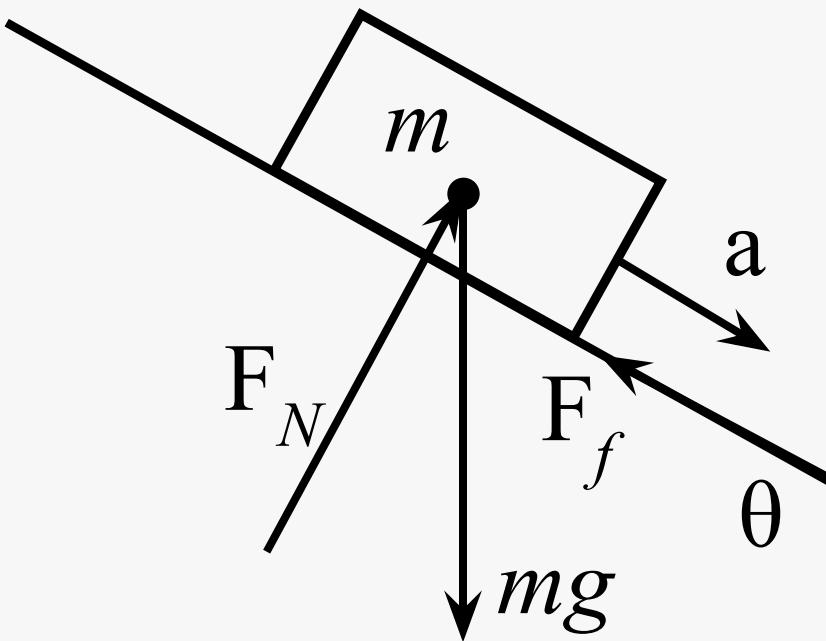


$$F_{\text{рез}} = mg + F_N + F_f$$

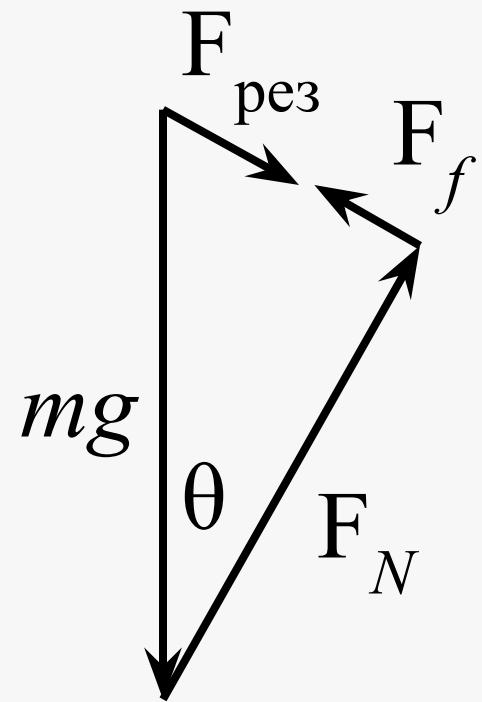
а



б



a



$$F_{\text{pe3}} = mg + F_N + F_f$$

θ

Силы образуют прямоугольный треугольник, причем угол между \mathbf{F}_N и $m\mathbf{g}$ равен θ . Отсюда:

$$\mathbf{F}_{\text{рез}} + \mathbf{F}_f = m\mathbf{g}\sin\theta.$$

Заменяя $F_{\text{рез}}$ на ma , получаем $ma = m\mathbf{g}\sin\theta - F_f$.
В отсутствие трения $a = g\sin\theta$ (без трения).

В случае когда имеется трение, в формуле следует заменить F_f на μdF_N , что дает

$$ma = mgsin\theta - \mu dF_N.$$

Из треугольника сил на рис.б находим

$$F_N = mgcos\theta.$$

Подставляя это в последнее соотношение имеем:

$$a = gsin\theta - \mu d gcos\theta.$$

Из $a = gsin\theta$ и $a = gsin\theta - \mu d gcos\theta$ следует, что наклонную плоскость можно использовать для уменьшения ускорения тела, возникшего благодаря силе тяжести.

Пусть брускок скользит по наклонной плоскости, не ускоряясь. Тогда в $a = g\sin\theta - \mu d g\cos\theta$ нужно положить $a = 0$, и мы можем написать

$$g\sin\theta = \mu d g\cos\theta,$$

откуда $\tan\theta = \mu d.$

При этом значении угла наклона тело будет двигаться без ускорения.

Лекция окончена

Нажмите клавишу <ESC> для выхода