

## 2.3 Ускорение материальной точки

При неравномерном движении скорость частицы может меняться как по величине, так и по направлению. Быстрота изменения скорости определяется *ускорением*, которое равно первой производной от скорости по времени

$$\mathbf{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \dot{\mathbf{v}}}{\Delta t} = \frac{d\dot{\mathbf{v}}}{dt} = \dot{\mathbf{v}} \quad (2.3.1)$$

Проекция вектора ускорения на декартовую ось  $x$  равна

$$a_x = \frac{dv_x}{dt} = \dot{v}_x = \frac{d}{dt} \left( \frac{dx}{dt} \right) = \dot{v}_x$$

Для  $a_y$  и  $a_z$  надо сделать замены  $x \rightarrow y$  и  $x \rightarrow z$ .

Выделим из ускорения нормальную и тангенциальную составляющие. Для этого подставим в (2.3.1) формулу для скорости

$$\text{получим } \underline{v} = v \underline{\tau}$$

$$\underline{a} = \frac{d\underline{v}}{dt} = \frac{d(v\underline{\tau})}{dt} = \frac{dv}{dt} \underline{\tau} + v \frac{d(\underline{\tau})}{dt}$$

Обозначим  $\underline{a}_\tau = \frac{dv}{dt} \underline{\tau} = v \underline{\dot{\tau}}$  ;  $(2.3.2) \frac{d\underline{\tau}}{dt} = v \underline{\dot{\tau}}$

Тогда  $\underline{a} = \underline{a}_\tau + \underline{a}_n$

$\underline{a}_\tau$  - тангенциальное ускорение

$\underline{a}_n$  - нормальное ускорение

*Тангенциальное ускорение направлено вдоль единичного вектора  $\vec{e}_\tau$ , поэтому оно направлено по касательной к траектории и характеризует изменение модуля скорости.*

При этом если  $a_\tau > 0$ , то модуль скорости со временем увеличивается, а вектор  $\vec{v}$  тангенциального ускорения направлен в ту же сторону, что и вектор скорости  $\vec{v}$ .

Если  $a_\tau < 0$ , то модуль скорости со временем уменьшается, а векторы  $\vec{v}$  и  $\vec{a}_\tau$  направлены в противоположные стороны.

При равномерном движении  $a_\tau = 0$  тангенциального ускорения нет.

*Нормальное ускорение не изменяет модуль скорости, оно меняет только направление скорости.*

$$a_n = v \tau = \frac{v^2}{R} n \quad (2.3.4)$$

С учетом полученных выражений для тангенциального и нормального ускорений, вектор полного ускорения принимает окончательный вид

$$\mathbf{a} = v \dot{\varphi} \boldsymbol{\tau} + \frac{v^2}{R} \mathbf{n} \quad (2.3.5)$$

Поскольку  $\mathbf{n} \perp \boldsymbol{\tau}$  è  $|\mathbf{n}| = |\boldsymbol{\tau}| = 1$ , то модуль полного ускорения равен

$$a = \sqrt{(v \dot{\varphi})^2 + \left(\frac{v^2}{R}\right)^2} \quad (2.3.6)$$

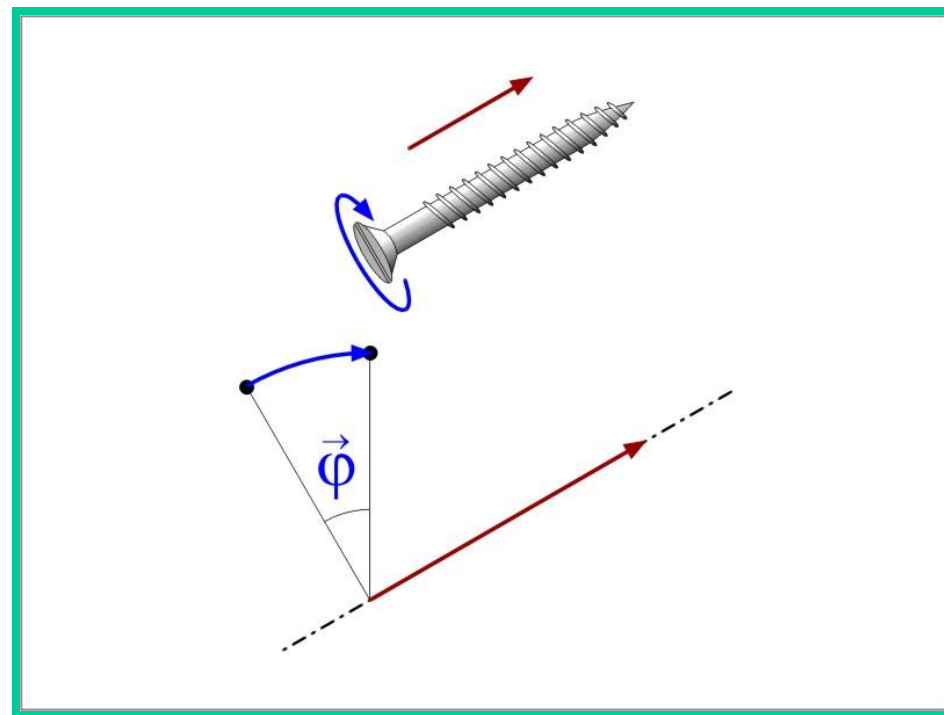
## 2.4 Кинематика вращательного движения

### 2.4.1 Угловая скорость

Рассмотрим твердое тело, вращающееся вокруг неподвижной оси. Для указания направления поворота совместим *правый винт* с осью поворота так, чтобы его головка вращалась в направлении движения точек тела по окружности.

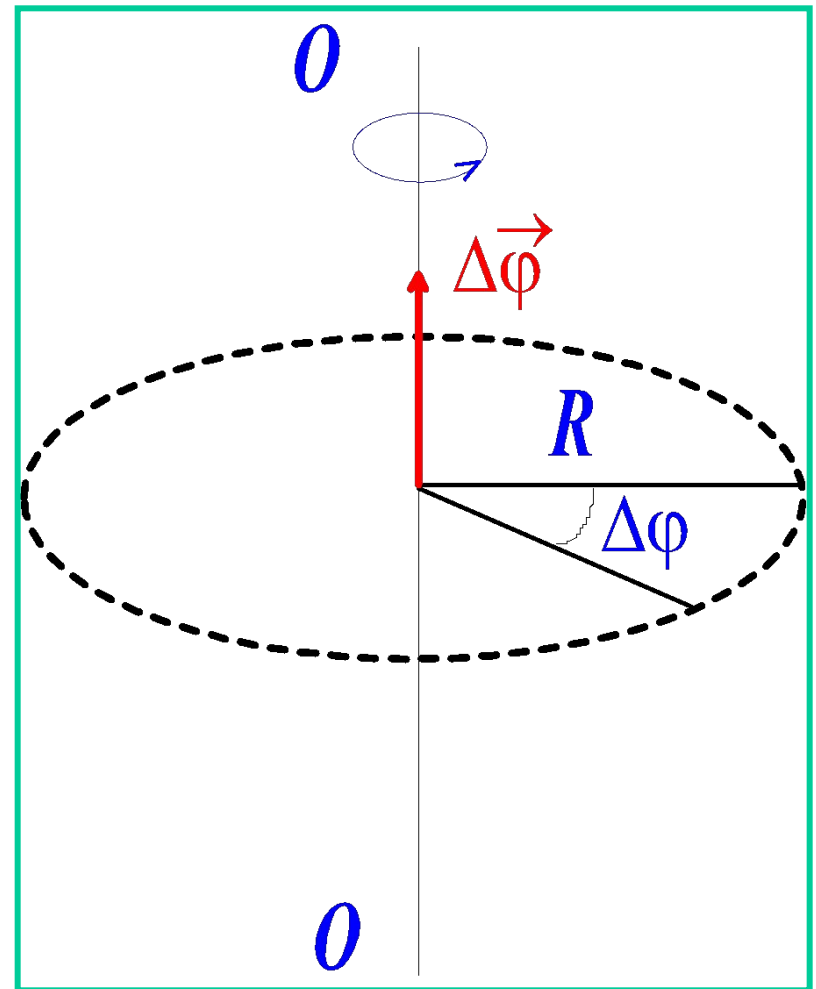
Это правило называется *правилом правого винта*:

*вращение головки правого винта по часовой стрелке вызывает его перемещение в сторону острия*



Пусть некоторая точка тела движется по окружности радиуса  $R$  и за время  $\Delta t$  поворачивается на угол  $\Delta\phi$ .

Данный поворот можно описать вектором  $\Delta\vec{\phi}$ , длина которого равна углу поворота, а направление совпадает с направлением оси вращения в сторону острия правого винта.

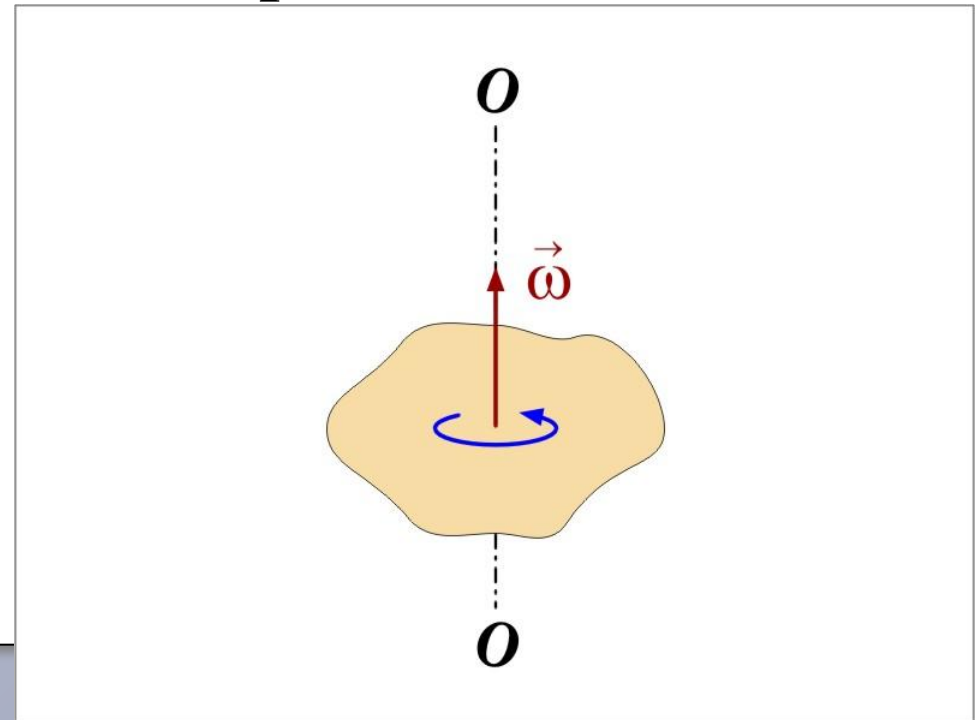


**Угловой скоростью** называется величина, равная первой производной угла поворота по времени

$$\overset{r}{\omega} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \overset{\cdot}{\phi}}{\Delta t} = \frac{d\overset{\cdot}{\phi}}{dt} \quad (2.4.1)$$

Угловая скорость направлена вдоль оси вращения в сторону, определяемую правилом правого винта. Угловая скорость  $\overset{\cdot}{\omega}$  характеризует быстроту вращения тела. *Единицей ее измерения* является

$$\left( \frac{\text{рад}}{\text{сек}} \right)$$





Вращение с постоянной угловой скоростью называется *равномерным*. Его можно охарактеризовать периодом и частотой вращения.

*Период вращения*  $T$  – это время, за которое точка совершает один полный поворот на угол  $2\pi$

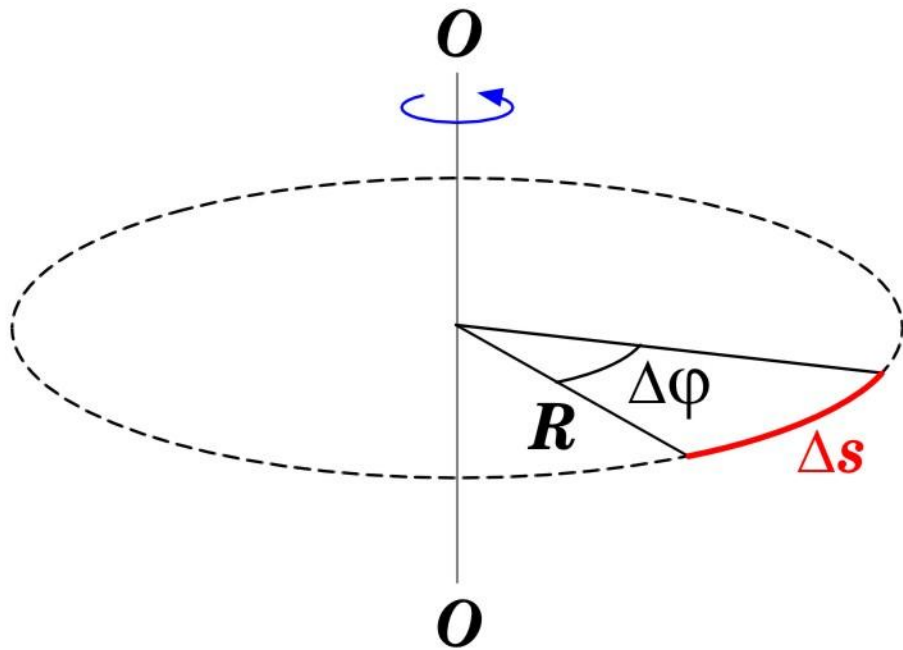
$$T = \frac{2\pi}{\omega} \quad (2.4.2)$$

*Частота вращения* равна числу полных поворотов за единицу времени

$$\nu = \frac{1}{T} = \frac{\omega}{2\pi} \quad (2.4.3)$$

Единицей измерения частоты является  $\left(\frac{1}{\text{сек}}\right) = \text{Гц}$

Найдем связь между угловой и линейной скоростями. Пусть за малый промежуток времени тело повернулось на угол  $\Delta\varphi$ . Точка, находящаяся на расстоянии  $R$  от оси, пройдет путь  $\Delta s = R\Delta\varphi$ . Поэтому модуль ее линейной скорости равен



(2.4.4)

$$v = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta s}{\Delta t} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} R \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} =$$

$$\omega = R \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} = R \frac{d\varphi}{dt} = R$$

Из определения векторного произведения следует, что направление вектора  $[\dot{\omega} \dot{r}]$  совпадает с направлением вектора скорости  $\dot{v}$ , а модуль равен  $\omega r \sin \alpha = \omega R$ . Поэтому с учетом (2.4.2) можем записать

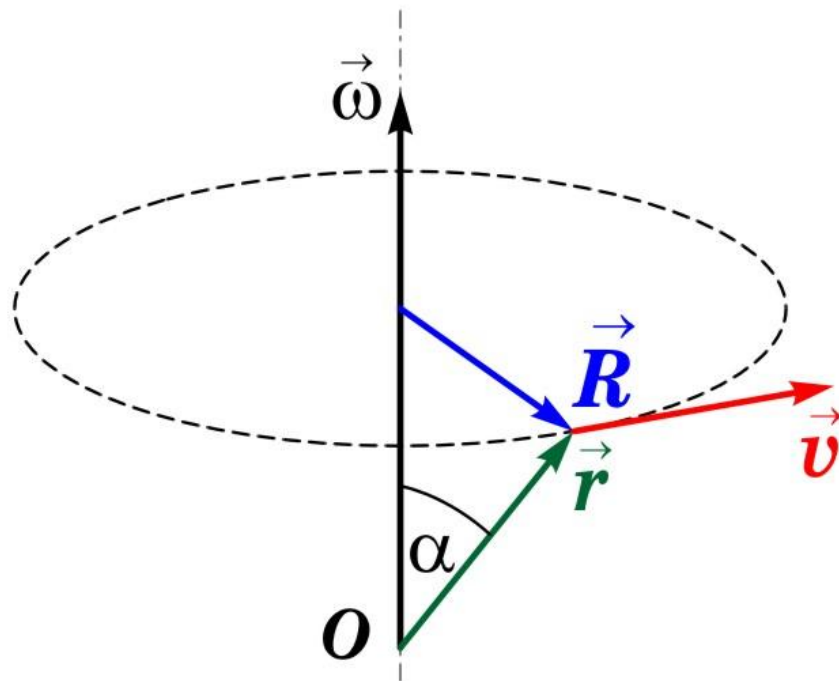
$$\dot{v} = [\dot{\omega} \dot{r}] \quad (2.4.5)$$

Три вектора

$$\dot{v}, \dot{\omega}, \dot{R}$$

взаимно перпендикулярны друг к другу

$$\dot{v} \perp \dot{\omega} \perp \dot{R}$$



## 2.4.2 Угловое ускорение

При неравномерном вращении вектор угловой скорости может менять как свою величину, так и свое направление за счет поворота оси вращения.

Пусть за время  $\Delta t$  вектор  $\dot{\omega}$  получил приращение  $\Delta \dot{\omega}$

Для характеристики быстроты изменения угловой скорости вводится *угловое ускорение*

$$\varepsilon = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \dot{\omega}}{\Delta t} = \frac{d\dot{\omega}}{dt} \quad (2.4.6)$$

Угловое ускорение имеет размерность *рад/сек<sup>2</sup>*

Если  $\varepsilon > 0$ , то вектор  $\dot{\varepsilon}$  направлен в ту же сторону, куда направлен и вектор  $\dot{\omega}$ . Если  $\varepsilon < 0$ , то эти вектора направлены навстречу друг другу.

Запишем полное ускорение точки вращающегося тела в виде (2.3.2), как сумму нормального и тангенциального ускорений

$$\underline{a} = \underline{a}_\tau + \underline{a}_n$$

Найдем выражения для этих составляющих ускорения

$$\underline{a}_\tau = \frac{d\underline{v}}{dt} = \frac{d(\omega R)}{dt} \underline{\tau} = R \frac{d\omega}{dt} \underline{\tau} = R \varepsilon \underline{\tau} \quad (2.4.7)$$

$$\underline{a}_n = a_n \underline{n} = \frac{v^2}{R} \underline{n} = \omega^2 R \underline{n} = -\omega^2 \underline{R}$$

В последнем равенстве стоит знак (-), потому что вектор нормали  $\underline{n}$ , направлен к центру кривизны, а вектор  $\underline{R}$  направлен от этого центра. Модули ускорений равны

$$a_\tau = R\varepsilon \quad ; \quad a_n = \omega^2 R; \quad a = R\sqrt{\varepsilon^2 + \omega^4}$$

### 3. Динамика материальной точки

В основе классической механики лежат три закона динамики, сформулированные **Ньютоном** в **1687** г. Эти законы являются обобщением опытных фактов о поведении макроскопических тел, движущихся со скоростями много меньшими скорости света.

#### *3.1 Первый закон Ньютона.*

##### *Инерциальные системы отсчета*

В разных системах отсчета движение одного и того же тела носит разный характер. Но относительно некоторых систем движение тел оказывается особенно простым. Эти системы отличаются от других тем, что в них *тело не подверженное воздействию других тел движется прямолинейно и равномерно*. Такие системы называются *инерциальными системами отсчета*.

Представление о существовании инерциальных систем ввел **Галилей**.

Казалось бы, опыт противоречит этому представлению и говорит об обратном – все движущиеся тела рано или поздно останавливаются, если их не подталкивать.

Поэтому **Аристотель** считал, что “естественным” состоянием тел является покой, а состояние движения требует постоянного воздействия силы.

**Галилей** же предположил, что трение, являющееся причиной остановки движения тел, надо рассматривать как силу, которую в принципе можно исключить. Тогда “естественным” состоянием тел становится не только покой, но и движение с постоянной скоростью, если на тела не действуют внешние силы.

Строго говоря, тел не подверженных влиянию других тел, в природе в принципе не существует, хотя бы потому, что *все тела притягивают друг друга гравитационными силами*. Но в ряде случаев влиянием этих сил можно пренебречь.

Например, *гелиоцентрическая* (*гелиос* по греч. – **Солнце**) система отсчета, связанная с **Солнцем**, с высокой степенью точности может считаться инерциальной.

С меньшим основанием можно рассматривать как инерциальную систему отсчета, связанную с **Землей** (*геоцентрическая система*), поскольку **Земля** движется с ускорением за счет вращения как вокруг **Солнца**, так и вокруг своей оси. Но это ускорение сравнительно мало и при решении многих практических задач им можно пренебречь.



Итак, **Галилей** пришел к выводу, что если на тело не действует никакая сила, то оно движется с постоянной скоростью. Каков при этом вид траектории тела в работах **Галилея** не уточняется.

**Декарт** и **Ньютон** считали, что эта траектория должна быть прямой линией.

Итак, первый закон Ньютона (*закон инерции*) утверждает существование инерциальных систем и формулируется следующим образом:

*всякое тело находится в состоянии покоя или равномерного и прямолинейного движения, до тех пор пока воздействие со стороны других тел не изменит это состояние.*

Любая система отсчета, движущаяся относительно некоторой инерциальной системы прямолинейно и равномерно, тоже является инерциальной. Поэтому *существует бесконечное множество инерциальных систем.*

Первый закон **Ньютона** говорит, что лишь внешнее воздействие может изменить скорость тела и сообщить ему ускорение. Всякое тело как бы *“противится”* изменению своего состояния движения. Это свойство тел называют *“инертностью”*.

Опыт показывает, что одно и то же воздействие разным телам сообщает разные ускорения, следовательно, *инертность разных тел разная.*

*Мерой инертности, то есть ее количественной характеристикой, является масса тела.*

Масса тела определяется из сравнения с массой некоторого избранного тела, принятого за эталон. В роли эталона выступает *платино-иридиевое тело*, хранящееся в **Севре** (местечко около **Парижа**). Его масса считается равной **1 кг** *в международной системе единиц СИ.*

Масса обладает *свойством аддитивности.* Это значит, что масса составного тела равна сумме масс отдельных его частей. Однако, данное свойство справедливо лишь в рамках классической механики.

*В релятивистской механике аддитивность массы не имеет места.*

Для количественного описания внешних воздействий вводится понятие *силы*.

*Сила* – это векторная величина, выступающая мерой механического воздействия на тело со стороны других тел или полей, в результате которого тело приобретает ускорение или изменяет свою форму и размеры.

### 3.2 Второй закон Ньютона

Второй закон Ньютона является *основным законом динамики*. Он говорит о том, как меняется механическое движение тела под действием приложенной к нему силы.

Опыт показывает, что:

*ускорение тела пропорционально действующей на него силе и обратно пропорционально его массе*

второй закон Ньютона

$$a = \frac{F}{m} \quad (3.2.1)$$

Второй закон **Ньютона**, также как и первый закон, *справедлив только в инерциальных системах отсчета*.

Из **(3.2.1)** следует, что когда сила равна нулю, ускорение тоже равно нулю. Это совпадает с утверждением первого закона **Ньютона**. Поэтому первый закон является частным случаем второго. Но, несмотря на это, первый закон формулируется независимо от второго, так как он *постулирует существование инерциальных систем отсчета*, что не является очевидным.

В классической механике считается, что масса тела не зависит от его движения, поэтому уравнение **(3.2.1)** можно переписать в виде

$$\overset{r}{F} = m \overset{r}{a} = m \frac{d\overset{\cdot}{v}}{dt} = \frac{d(m\overset{\cdot}{v})}{dt} = \frac{d\overset{\cdot}{p}}{dt}$$

где  $\overset{\cdot}{p} = m \overset{\cdot}{v}$  - *импульс тела*.

Таким образом

$$\vec{F} = \frac{d\vec{p}}{dt} \quad (3.2.2)$$

Отсюда следует другая формулировка 2-го закона Ньютона: *сила равна скорости изменения импульса тела.*

Формула (3.2.2) имеет более широкую область применимости, чем формула (3.2.1), поскольку она, в отличие от (3.2.1), справедлива также для тел с переменной массой и для тел, движущихся с около световыми скоростями.

Опыт показывает, что выполняется принцип независимости сил :

*если на тело действуют одновременно несколько сил, то каждая из них сообщает телу такое ускорение, как если бы других сил не было.*

*Единицей измерения силы* в системе **СИ** (метр-секунда-килограмм) является *ньютон*, равный силе, которая массе **1** кг сообщает ускорение **1** м/с<sup>2</sup> в направлении действия **СИЛЫ**

$$N = 1 \frac{кг \cdot м}{с^2}$$

В системе **СГС** (сантиметр-грамм-секунда) *единицей измерения силы* является *дина*, равная силе, которая массе **1** г сообщает ускорение **1** см/с<sup>2</sup>

$$1 \text{ дин} = 10^{-5} \text{ Н}$$

В системе **МКС** (метр-килограмм-секунда) *единицей измерения силы* является *килограмм-сила (кГ)*, равная силе тяжести, действующей на массу **1** кг в том месте Земли, где  $g = 9.8066 \text{ м/с}^2$ , поэтому

$$1 \text{ кГ} = 9.8066 \text{ Н}$$

### 3.3 Третий закон Ньютона

Всякое действие тел друг на друга носит характер взаимодействия: если одно тело действует на другое тело с некоторой силой  $\vec{F}_1$ , то и другое тело в свою очередь тоже действует на первое тело с некоторой силой  $\vec{F}_2$ .

Опыт показывает, что *силы, с которыми действуют тела друг на друга, всегда равны по величине и противоположны по направлению* (третий закон Ньютона)

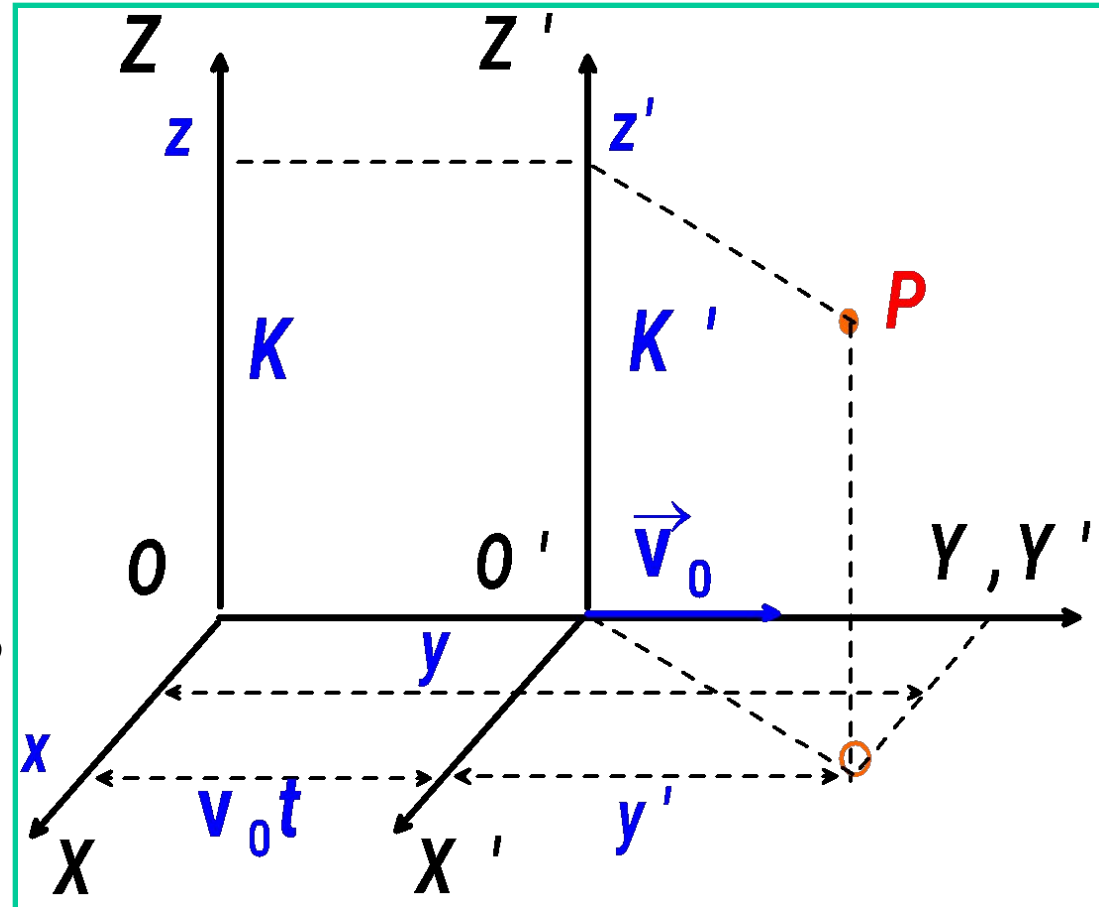
$$\vec{F}_1 = -\vec{F}_2 \quad (3.3.1)$$



## 3.4 Принцип относительности Галилея

Рассмотрим две системы отсчета, движущиеся друг относительно друга с постоянной скоростью  $\mathbf{v}_0$ . Систему  $K$  будем считать неподвижной.

Тогда система  $K'$  будет двигаться относительно системы  $K$  прямолинейно и равномерно. Выберем оси  $X, Y, Z$  системы  $K$  и оси  $X', Y', Z'$  системы  $K'$ , так, чтобы оси  $Y$  и  $Y'$  совпадали, а оси  $X$  и  $X'$ , а также  $Z$  и  $Z'$  были параллельны друг другу.



Найдем связь между координатами  $x, y, z$  некоторой точки  $P$  в системе  $K$  и координатами  $x', y', z'$  той же точки в системе  $K'$ .

Пусть в начальный момент времени начала координат обеих систем совпадали. Тогда, как следует из рисунка, в следующие моменты времени координаты двух систем будут связаны соотношениями

преобразования  
Галилея

$$\begin{aligned}x &= x' \\y &= y' + v_0 t \\z &= z' \\t &= t'\end{aligned}\tag{3.4.1}$$

Равенство времен говорит о том, что *время в классической механике считается абсолютным и течет одинаково во всех инерциальных системах отсчета.*

Продифференцируем по времени обе части (3.4.1). В результате находим связь между скоростями точки  $P$  в системах отсчета  $K$  и  $K'$

$$v_x = v'_x$$

$$v_y = v'_y + v_0 \quad (3.4.2a)$$

$$v_z = v'_z$$

Или в векторном виде

$$\dot{\mathbf{v}} = \dot{\mathbf{v}}' + \dot{\mathbf{v}}_0 \quad (3.4.2b)$$

Эти соотношения дают *правило сложения скоростей в классической механике*. Формула (3.4.2b) справедлива при произвольном выборе направлений координатных осей систем  $K$  и  $K'$ , тогда как формулы (3.4.2a) выполняются только при выборе осей, указанном на рисунке.

Покажем, что из преобразований **Галилея** вытекает  
прежнее утверждение о том, что любая система отсчета,  
движущаяся относительно некоторой инерциальной  
системы с постоянной скоростью, тоже является  
инерциальной.

Для этого продифференцируем по времени соотношение  
**(3.4.2b)**. Учитывая, что скорость  $v_0$  постоянна, получаем

$$\dot{a} = \dot{a}' \quad (3.4.3)$$

Следовательно, ускорение тела во всех системах отсчета,  
движущихся друг относительно друга прямолинейно и  
равномерно, одно и то же. Поэтому, если одна из этих систем  
инерциальная (то есть при отсутствии сил, когда  $a = 0$ ), то и  
остальные также будут инерциальными ( $a' = 0$ ).

$$\dot{a} = 0$$
$$\dot{a}' = 0$$

Умножая (3.4.3) на массу тела, получим равенство сил

$$\dot{F} = \dot{F}'$$

Таким образом, силы, действующие на частицу во всех инерциальных системах отсчета одинаковые.

Поэтому основное уравнение динамики (3.2.1) не меняется при переходе от одной инерциальной системы отсчета к другой.

Значит, *механические явления во всех инерциальных системах протекают одинаково и никакими механическими опытами нельзя установить находится ли инерциальная система в состоянии покоя или в состоянии равномерного и прямолинейного движения*

*принцип относительности Галилея*

## 3.5 Границы применимости классической механики

В течение **200** лет после создания механика **Ньютона** считалась абсолютно строгой теорией. Для объяснения любых физических явлений их сводили к механическим процессам, подчиняющимся законам **Ньютона**.

Однако, на рубеже **19-20** веков обнаружались факты, которые не укладывались в рамки классической механики. Рассмотрим некоторые из таких фактов.

**1)** Вопреки предположению **Ньютона**, массы тел оказываются не постоянными, а зависящими от скорости их движения **v**. Согласно специальной теории относительности **Эйнштейна** эта зависимость дается выражением

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{v^2}{c^2}}}$$

где **c = 3 · 10<sup>8</sup> м/с** – скорость света в вакууме, **m<sub>0</sub>** – масса покоящегося тела.

Лишь когда **v/c << 1** можно считать, что **m = m<sub>0</sub>**.

**2)** В механике **Ньютона** считается, что силы, с которыми действуют тела друг на друга передаются мгновенно. Опыт же показывает, что взаимодействия распространяются с конечной скоростью, равной скорости света в пустоте. Это приводит к нарушению **3-го закона Ньютона**.

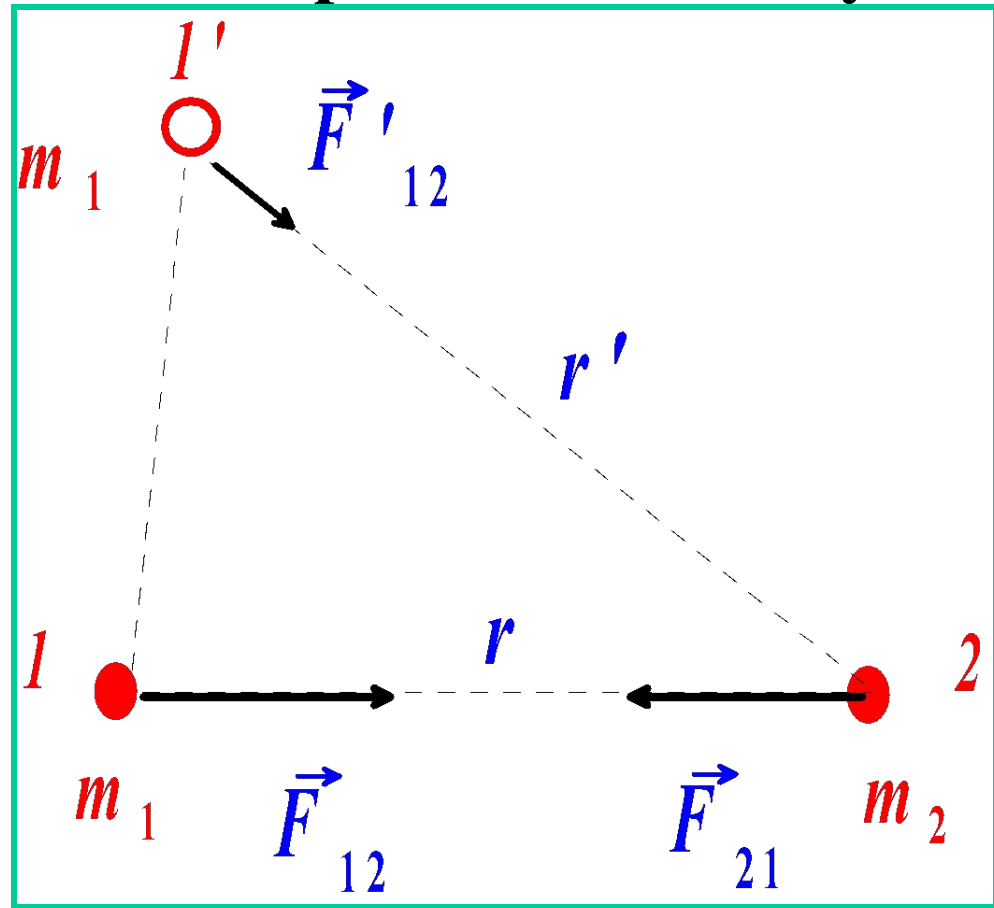
Чтобы убедиться в этом, рассмотрим **2** частицы с массами  $m_1$  и  $m_2$ , расположенными на расстоянии  $r$ . По закону всемирного тяготения они притягиваются друг к другу с силой

$$F = G \frac{m_1 m_2}{r^2}$$

Данное взаимодействие осуществляется посредством гравитационных полей, созданных вокруг каждой частицы.



Пусть первоначально частицы покоились. Тогда силы притяжения  $F_{12}$  и  $F_{21}$ , действующие на них будут равны по величине и противоположны по направлению. Пусть затем **1** частица со скоростью, близкой к скорости света, сместилась в новое положение **1'**. Теперь на **1** частицу со стороны **2** частицы будет действовать новая сила  $F'_{12}$ , несколько меньшая по модулю, так как  $r' > r$ . На **2** же частицу, до тех пор пока возмущение поля, вызванное смещением **1** частицы, не достигнет ее положения, будет действовать прежняя сила  $F_{21}$ .



Поэтому, пока **1** частица двигалась и еще в течение некоторого времени, после того как она достигнет точку **1'**, **3** закон **Ньютона** будет нарушен. Это нарушение связано с запаздыванием взаимодействия.

Следовательно, *классическая механика справедлива лишь для случая контактных взаимодействий или при взаимодействии покоящихся тел.*

**3)** В микромире элементарные частицы (электроны, позитроны, протоны,...) движутся со скоростями, близкими к скорости света, поэтому механика **Ньютона** к ним не применима. Их поведение может быть описано лишь при учете релятивистских и квантовых эффектов.

Итак, *классическая механика является механикой тел больших масс (по сравнению с массой атомов), движущихся с малыми скоростями (по сравнению со скоростью света).*