



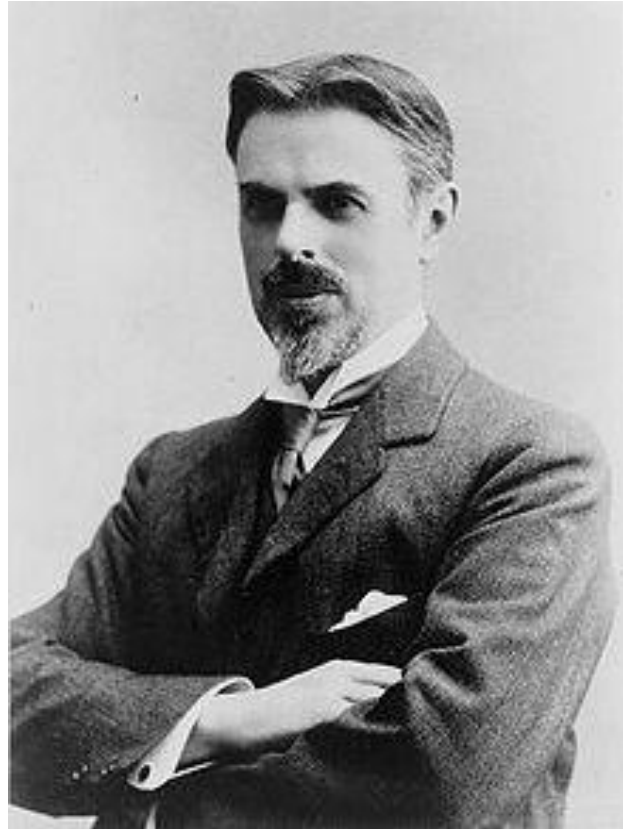
## Лекция 9.

# ПЛОСКОЕ ДВИЖЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Но на следующий день один из его учеников сказал ему: "Учитель, зачем ты делаешь это? Хотя нам доставляет радость, нам не ведомы ни высокие причины, ни значение этого". И ответил он: "Сначала я покажу Вам, что делаю, а потом объясню зачем".

Лоуренс Хаусмен





**Лоуренс Хаусмен,  
1865-1959, Bromsgrove**



## *На предыдущей лекции*

- Сформулирован способ задания движения ТТ
- Введено понятие степеней свободы
- Определено поступательное движение ТТ
- Определено вращательное движение ТТ
- Изучено вращение ТТ вокруг неподвижной оси
- Изучены кинематические характеристики вращательного движения ТТ
- Изучены передаточные механизмы

## *Цель лекции*

- *Изучить плоское движение ТТ*

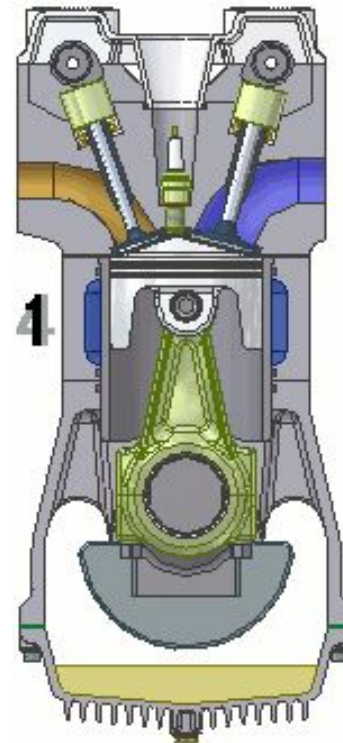
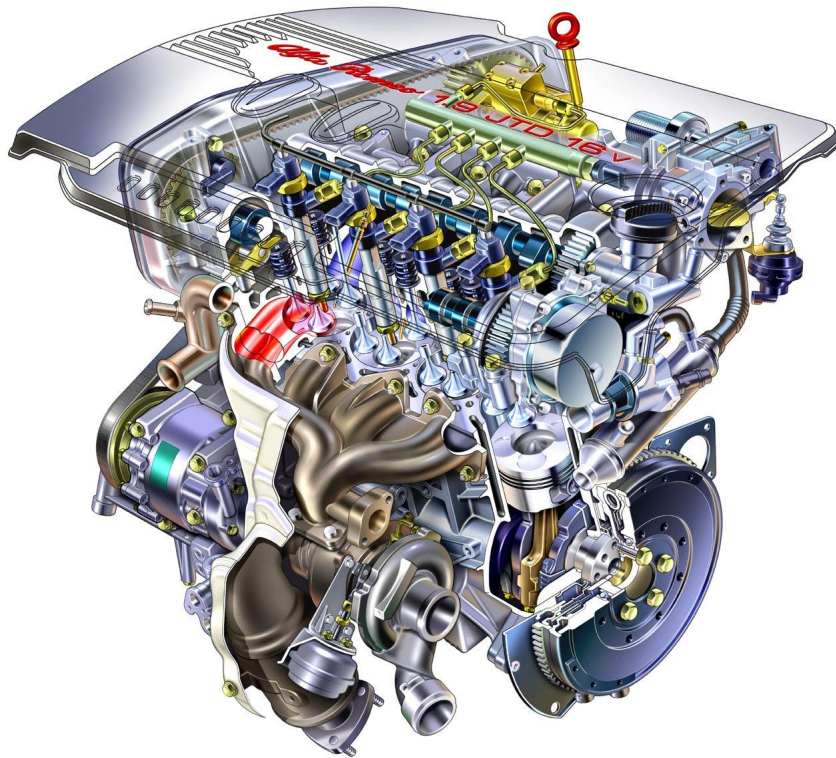
## *План лекции*

- 9.1. Задание плоского движения ТТ
- 9.2. Скорости точек при плоском движении ТТ
- 9.3. Мгновенный центр скоростей
- 9.4. Ускорение точек при плоском движении ТТ
- 9.5. Кинематический расчет плоского механизма
- 9.6. Заключение

# **9.1. Задание плоского движения твердого тела**

## 9.1.1. Определение и мотивация

Движение твердого тела называется плоским (плоскопараллельным), если все точки тела движутся в плоскостях, параллельных некоторой неподвижной плоскости



Двигатель внутреннего сгорания

## 9.1.1. Определение и мотивация

Движение твердого тела называется плоским (плоскопараллельным), если все точки тела движутся в плоскостях, параллельных некоторой неподвижной плоскости



Иллюстрация работы кривошипно-шатунного механизма.  
Передача движения колесу



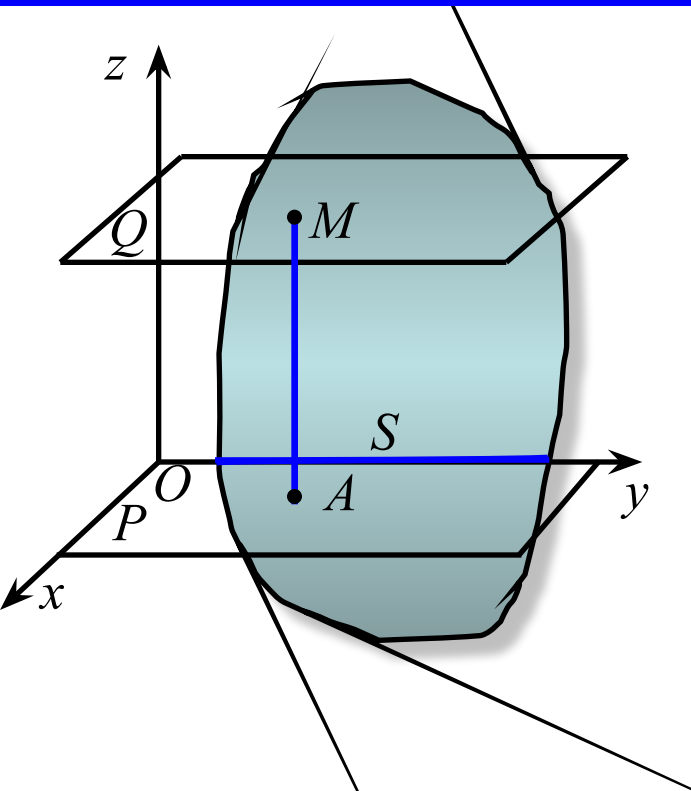
## 9.1.1. Определение и мотивация

**Движение твердого тела называется плоским (плоскопараллельным), если все точки тела движутся в плоскостях, параллельных некоторой неподвижной плоскости**



**Иллюстрация работы кривошипно-шатунного механизма.  
Передача движения колесу**

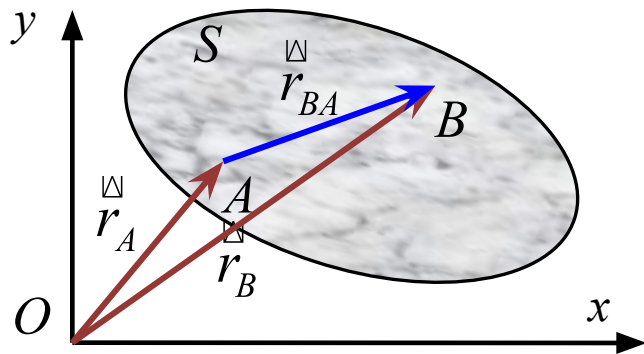
## 9.1.2. Уравнение плоского движения



- Рассмотрим произвольное плоское движение ТТ. Пусть  $P$  ( $Oxy$ ) – плоскость, параллельно которой оно движется
- При плоском движении тела все его точки, лежащие на прямой, перпендикулярной к плоскости  $P$ , движутся одинаково
- Действительно, пусть точки  $A$  и  $M$  лежат на прямой, перпендикулярной к плоскости  $P$ . Отрезок  $AM$  при движении тела остается  $\perp$  к плоскости  $P$ , т.к. точка  $M$  все время находится в плоскости  $Q \parallel P$ , а тело является твердым (сохраняются углы)  $\implies$

**Для задания плоского движения твердого тела достаточно определить движение лишь одной точки на каждой прямой, проведенной перпендикулярно к плоскости. Таким образом, для описания произвольного плоского движения твердого тела достаточно изучить движение сечения  $S$**

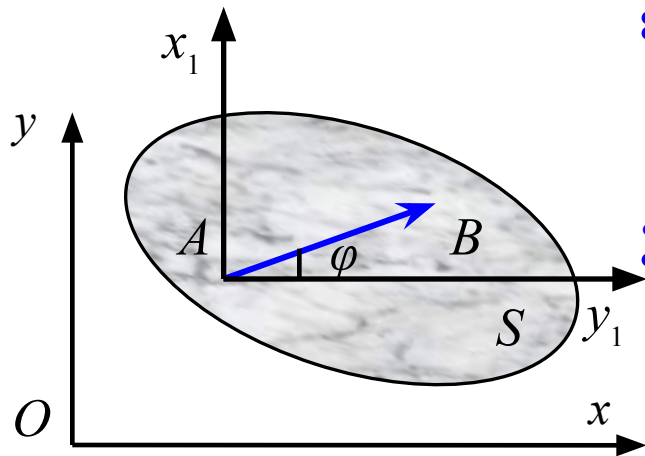
# 9.1.2. Уравнение плоского движения



- Будем описывать движение сечения  $S$  относительно неподвижной системы координат  $Oxy$ , жестко связанной с плоскостью  $P$
- Положение сечения относительно этой системы координат определяется положением какого-либо принадлежащего ему отрезка  $AB$   $\implies$

$$(x_B - x_A)^2 + (y_B - y_A)^2 = r_{BA}^2$$

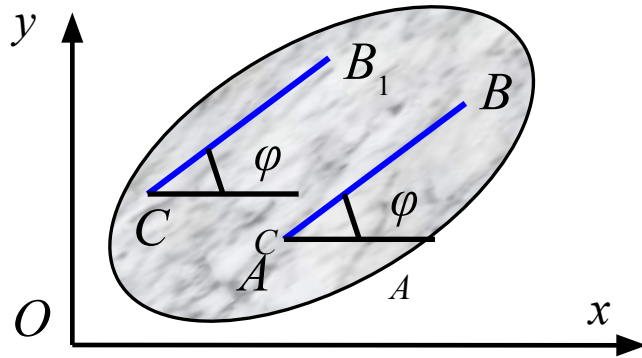
- Т.о., из плоского движения  $S$  следуют из положения отрезка  $AB$ , независимыми оказываются только три (3 степени свободы) движения вместе с полюсом и вращения вокруг полюса



- Система координат  $Ax_1y_1$  будет двигаться. Это движение будет однозначно определено, если заданы координаты некоторой точки  $A$  и угол между осью и отрезком  $AB$ , а следовательно, и всего сечения  $S$  относительно системы  $Oxy$ .
- Введем вспомогательную систему координат с началом в точке  $A$  (полюсе) тела и осями  $Ax_1, Ay_1$ , параллельными соответствующим осям  $x, y$  неподвижной системы координат. Движение  $Ax_1y_1$  характеризуется углом  $\varphi$ . Движение  $Ax_1y_1$  относительно системы координат  $Oxy$  — это вращательное движение  $\varphi = \varphi(t)$ .

$$x_A = x_A(t), \quad y_A = y_A(t), \quad \varphi = \varphi(t)$$

## 9.1.3. О выборе полюса



$$x_A = x_A(t), \quad y_A = y_A(t), \quad \varphi = \varphi(t)$$

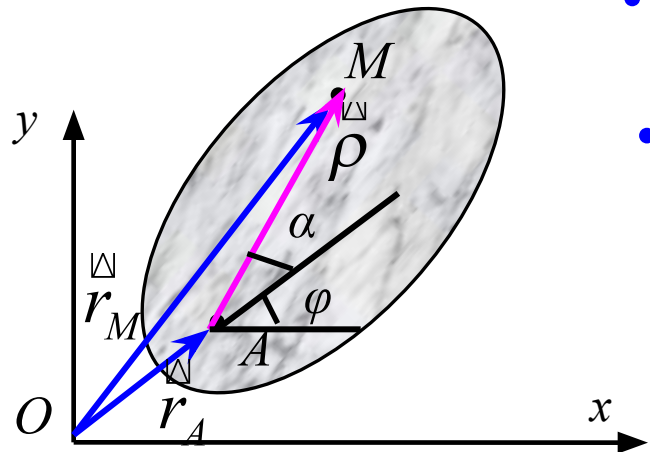
- При задании этого закона движения за полюс может быть взята любая точка тела

- Поэтому вид первых двух уравнений зависит от выбора полюса, т. е. поступательная часть движения зависит от выбора полюса. Вращательная же часть движения от выбора полюса не зависит  
Действительно,
- Пусть  $C$  – другой полюс, и пусть точка  $B_1$  такова, что в начальный момент времени (при  $t = 0$ )  $\varphi_C(0) = \varphi_A(0)$ .
- Так как прямые  $AB$  и  $CB_1$  жестко связаны с телом и тело абсолютно твердое, то эти прямые, будучи параллельными при  $t = 0$ , останутся параллельными и при любом  $t > 0$ . Это и означает, что  $\varphi_C(t) = \varphi_A(t)$  для любого  $t > 0$ .

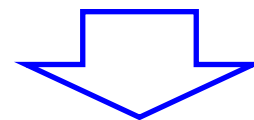
## 9.1.4. Закон движения

- Определим закон движения точек ТТ

- Пусть точка  $M$  расположена на расстоянии  $\rho = AM$  от полюса  $A$   $\Longrightarrow$



$$\overset{\Delta}{r}_M(t) = \overset{\Delta}{r}_A(t) + \overset{\Delta}{\rho}(t)$$



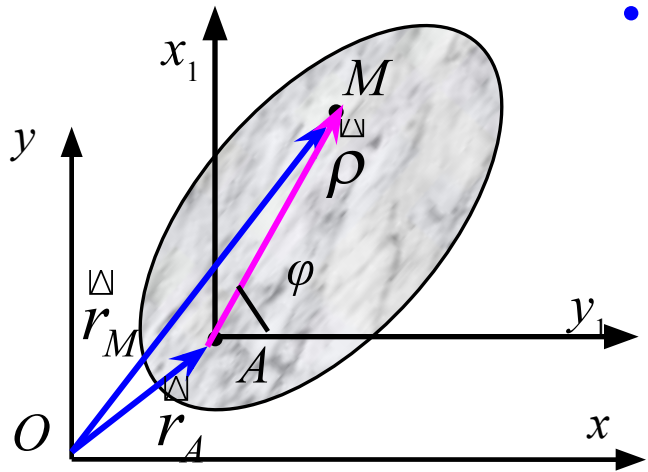
$$x_M(t) = x_A(t) + \rho \cos(\alpha + \varphi(t)), \quad y_M(t) = y_A(t) + \rho \sin(\alpha + \varphi(t))$$

- Эти уравнения одновременно являются и параметрическими уравнениями траектории точки  $M$

## **9.2. Скорости точек ТТ при плоском движении**

# 9.2.1. Теорема о скоростях точек ТТ

- Скорость произвольной точки  $M$  находится дифференцированием закона движения



$$\overset{\Delta}{r}_M(t) = \overset{\Delta}{r}_A(t) + \overset{\Delta}{\rho}(t)$$



$$\overset{\Delta}{v}_M \equiv \overset{\Delta}{\dot{r}}_M = \frac{d\overset{\Delta}{r}_A}{dt} + \frac{d\overset{\Delta}{\rho}}{dt} \longrightarrow \overset{\Delta}{v}_M = \overset{\Delta}{v}_A + \overset{\Delta}{v}_{MA}$$

где введена скорость движения точки  $M$  относительно полюса  $A$

$$\overset{\Delta}{v}_{MA} = \frac{d}{dt} \overset{\Delta}{\rho} = \overset{\Delta}{\omega} \times \overset{\Delta}{v}_B$$

Эта скорость вращательного движения тела в системе координат  $Ax_1y_1$   $\overset{\Delta}{v}_M = \overset{\Delta}{v}_A + \overset{\Delta}{\omega} \times \overset{\Delta}{\rho}_B$

Скорость произвольной точки  $M$  ТТ, совершающего плоское движение, геометрически складывается из скорости какой-нибудь другой точки  $A$ , принятой за полюс, и скорости этой точки в ее вращении вместе с телом вокруг полюса

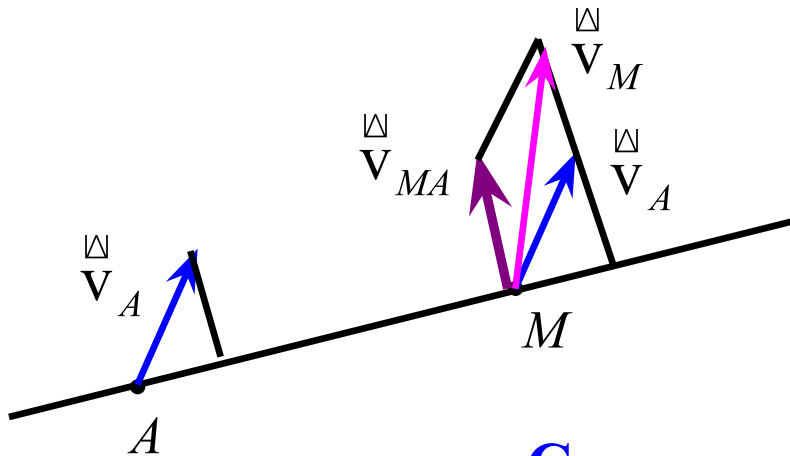
## 9.2.2. Следствия теоремы скоростей

$$\vec{v}_M = \vec{v}_A + \vec{v}_{MA}$$

Скорости произвольных двух точек связаны между собой

### Следствие 1

Проекции скоростей двух точек сечения  $S$  на прямую, их соединяющую, равны



- Для доказательства достаточно спроецировать уравнение скоростей на прямую  $AM$  и учесть, что  $\vec{v}_{MA} \perp AM$

### Следствие 2

- Если точки  $A$ ,  $B$  и  $C$  сечения  $S$  лежат на одной прямой, то концы векторов скоростей этих точек, тоже лежат на одной прямой, причем



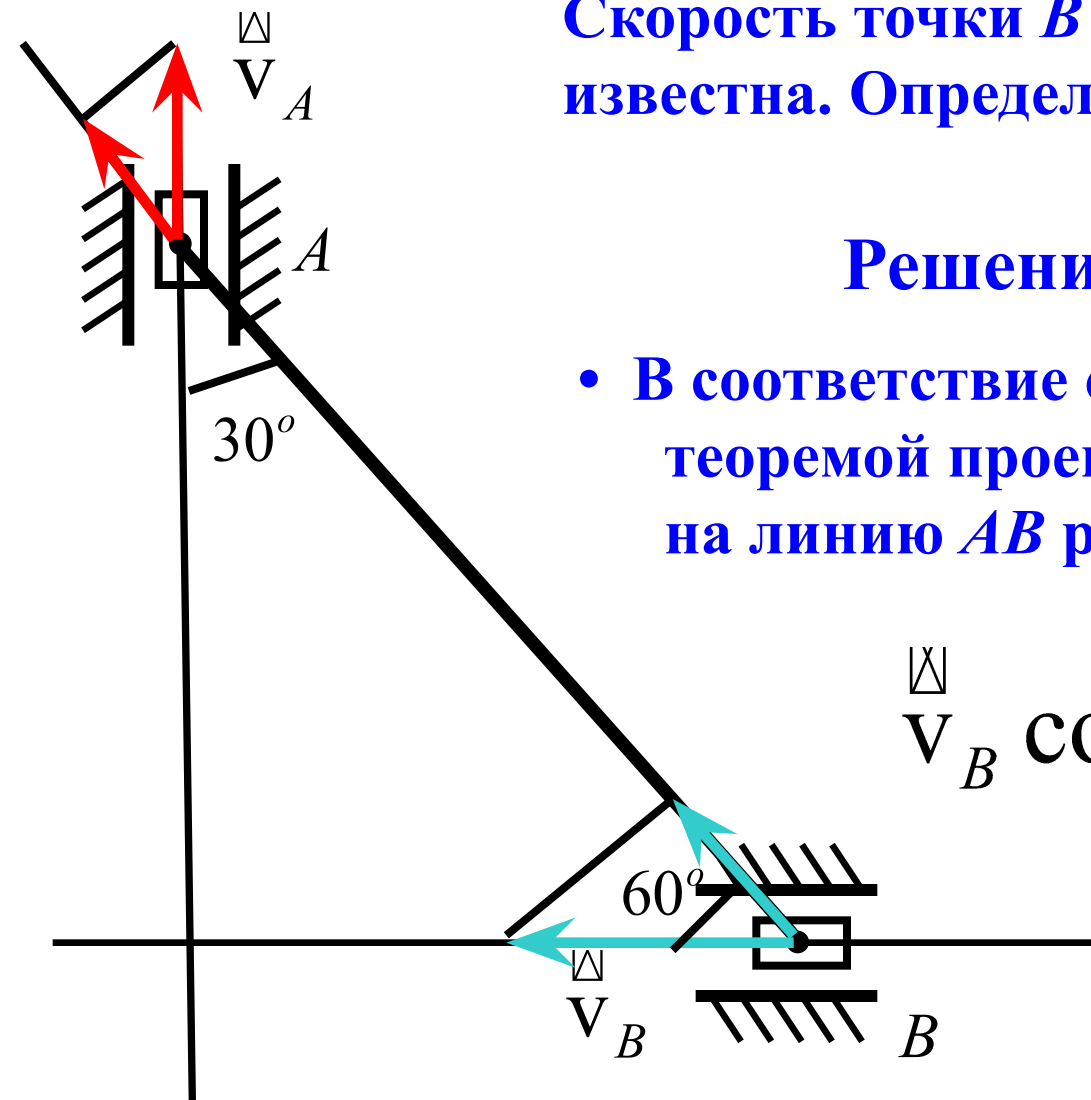
## 9.2.3. Задача 9.2

Скорость точки  $B$  в данный момент времени известна. Определить скорость точки  $A$

### Решение

- В соответствии с только что доказанной теоремой проекции скоростей точек  $A$  и  $B$  на линию  $AB$  равны  $\longrightarrow$

$$v_B \cos 60^\circ = v_A \cos 30^\circ$$



## **9.3. Мгновенный центр скоростей**

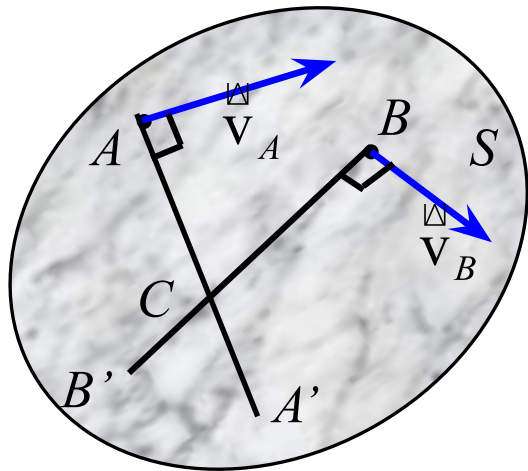
## 9.3.1. Теорема о МЦС

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

### Теорема

Если угловая скорость рассматриваемого сечения  $S$  в данный момент времени отлична от нуля, то мгновенный центр скоростей существует и единственен

Действительно, рассмотрим сечение  $S$



- Пусть в некоторый момент времени  $t$  точки  $A$  и  $B$  имеют скорости, не параллельные друг другу
- Это следует из теоремы о проекциях скоростей, так как если бы скорость  $v_C$  была отлична от нуля, то она одновременно должна была бы быть перпендикулярна к  $AA'$  и  $BB'$ . Последнее, однако, невозможно в силу непараллельности скоростей точек  $A$  и  $B$

**Теорема доказана**

## 9.3.2. Использование МЦС

- Т.о., для определения МЦС надо знать только направления скоростей каких-либо двух точек сечения тела (или касательные к траекториям этих точек)
- МЦС находится в точке пересечения перпендикуляров, восстановленных из этих точек к их скоростям
- Если в момент времени  $t$ , когда точка  $C$  является МЦС, взять ее за полюс, то скорость любой точки сечения будет равна ее скорости вращения вокруг МЦС

$$\vec{v}_A = \vec{v}_C + \vec{v}_{AC} = \vec{v}_{AC} = \vec{\omega} \times \overrightarrow{AC}$$

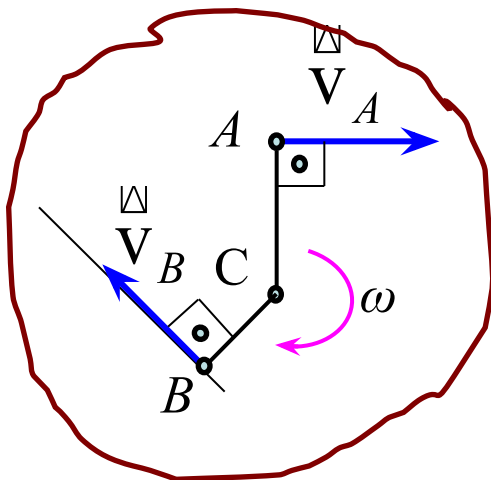
- Аналогично для любой другой точки сечения  $\vec{v}_B = \vec{v}_{BC} = \vec{\omega} \times \overrightarrow{BC}$

- Но поскольку  $v_A = \omega AC$ ,  $v_B = \omega BC$ ,  $\implies$

- Поэтому, зная положение МЦС  $C$  данной плоской фигуры и скорость какой-либо ее точки, можно определить скорость любой другой точки фигуры и ее угловую скорость

## 9.3.3. Нахождение МЦС

- МЦС может быть найден, если известны скорость одной точки тела, например  $A$ , и линия действия скорости второй точки тела, например,  $B$



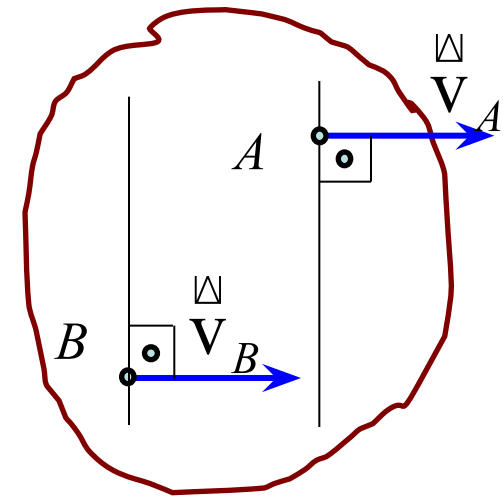
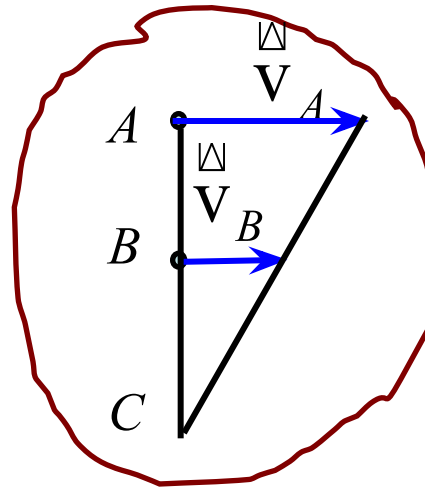
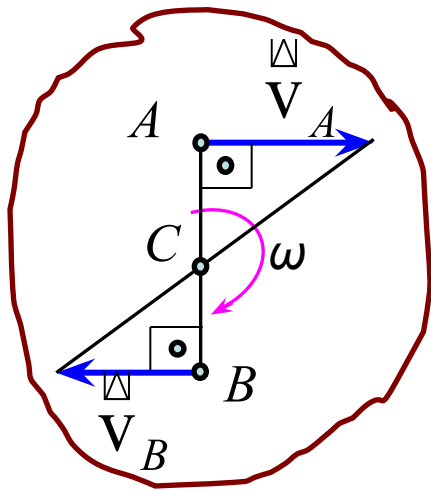
- Восстановив перпендикуляры к вектору скорости точки  $A$  и к линии действия скорости точки  $B$ , находим точку их пересечения  $C$ , которая и будет МЦС
- Вращение тела происходит туда, куда вектор скорости  $v_A$  первой точки поворачивает тело вокруг МЦС

$$\frac{v_A}{v_B} = \frac{AC}{BC}, \quad \omega = \frac{v_A}{AC} = \frac{v_B}{BC} = \boxtimes$$

- При определении скоростей точек тела плоское движение можно представить как последовательность мгновенных вращений вокруг мгновенного центра скоростей, который сам перемещается в плоскости движения тела

## 9.3.3. Нахождение МЦС

- На практике нередко встречаются случаи, когда скорости некоторого множества точек сечения параллельны друг другу и линия  $AB$  перпендикулярна к  $v_A$
- МЦС в этих случаях определяется при помощи построений, показанных на рисунках



- Если же линия  $AB$  не перпендикулярна к вектору скорости  $v_A$ , то МЦС не существует или, можно сказать, он находится в бесконечности

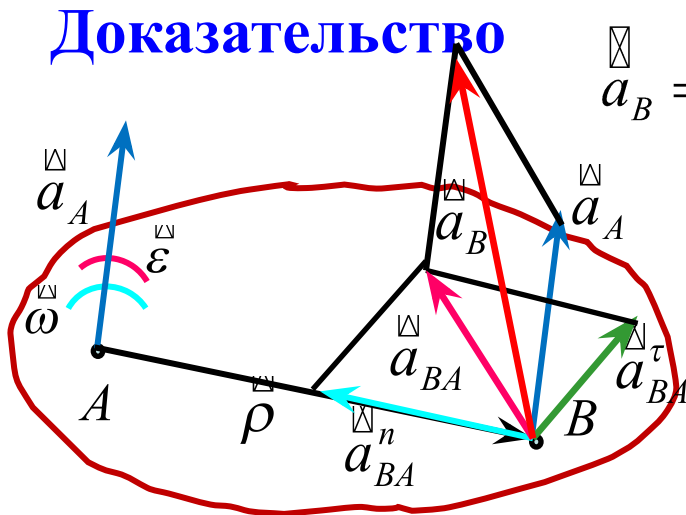
# **9.4. Ускорение точек ТТ при плоском движении**

## 9.4.1. Теорема о сложении ускорений точек

Ускорение любой точки тела, совершающего плоское движение, определяется как сумма ускорения полюса и ускорения данной точки во вращательном движении вокруг полюса

$$\vec{a}_B = \vec{a}_A + \varepsilon \times \rho + \omega \times \omega \times \rho = \vec{a}_A + \vec{a}_{BA}$$

**Доказательство**



$$\vec{a}_B = \frac{d\vec{v}_B}{dt} = \frac{d}{dt} (\vec{v}_A + \omega \times \rho) = \frac{d\vec{v}_A}{dt} + \frac{d\omega}{dt} \times \rho + \omega \times \frac{d\rho}{dt}$$

$$= \vec{a}_A + \varepsilon \times \rho + \omega \times \omega \times \rho = \vec{a}_A + \vec{a}_{BA}^\tau + \vec{a}_{BA}^n$$

$$\vec{a}_{BA}^\tau = \varepsilon \times \rho, \quad \vec{a}_{BA}^n = \omega \times \omega \times \rho = \omega \times v_{BA}$$

$$a_{BA}^\tau = \varepsilon \cdot AB, \quad a_{BA}^n = \omega v_{BA} = \omega^2 \cdot AB$$

$$a_{BA} = \sqrt{(a_{BA}^n)^2 + (a_{BA}^\tau)^2} = AB \sqrt{\omega^4 + \varepsilon^2}$$

**Теорема доказана**

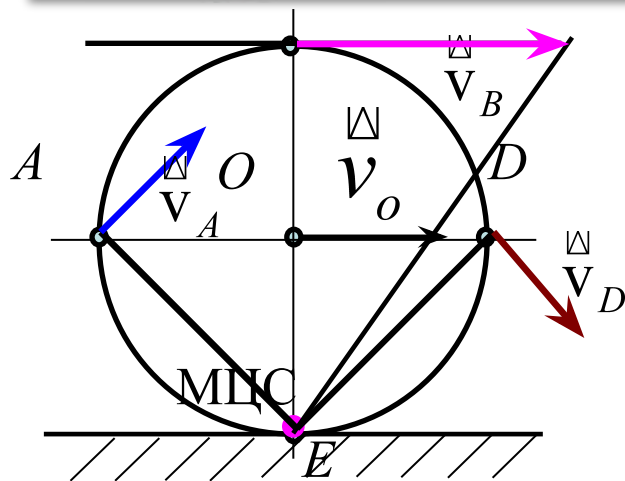


## 9.4.2. Задача 9.1

Колесо катится без скольжения по прямолинейному горизонтальному рельсу. Скорость его центра  $O$  равна  $v_O$ . Найти скорости концов  $A$ ,  $B$ ,  $D$ ,  $E$  вертикального и горизонтального диаметров колеса.



### Решение

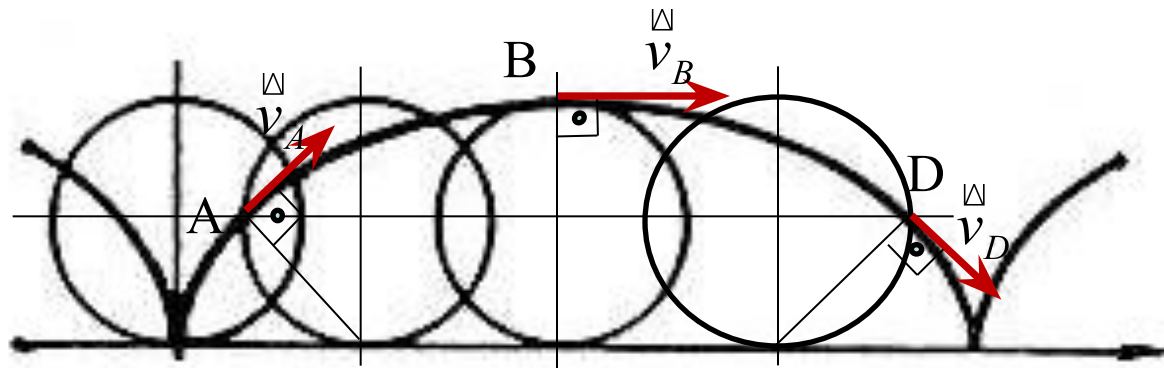
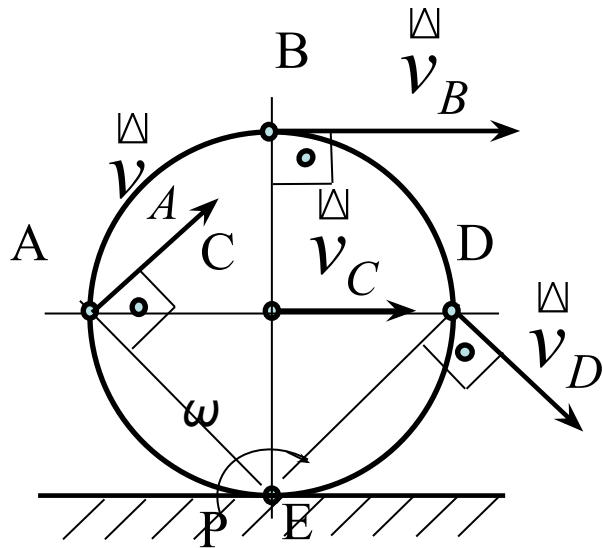


- Решим задачу, используя свойства МЦС
- Качение колеса происходит без скольжения и МЦС колеса  $C$  будет находиться в данный момент времени в точке касания колеса с неподвижным рельсом, т.е.  
 $v_E = 0$

- Согласно свойствам МЦС мы можем представить колесо, вращающимся в данное мгновение времени вокруг МЦС  $\implies$

$$\omega = v_C / CO = v_C / R, \quad v_B = \omega \cdot BO, \quad v_A = \omega \cdot AP$$

## 9.4.3. Траектория движения колеса



## 9.4.3. Траектория движения колеса



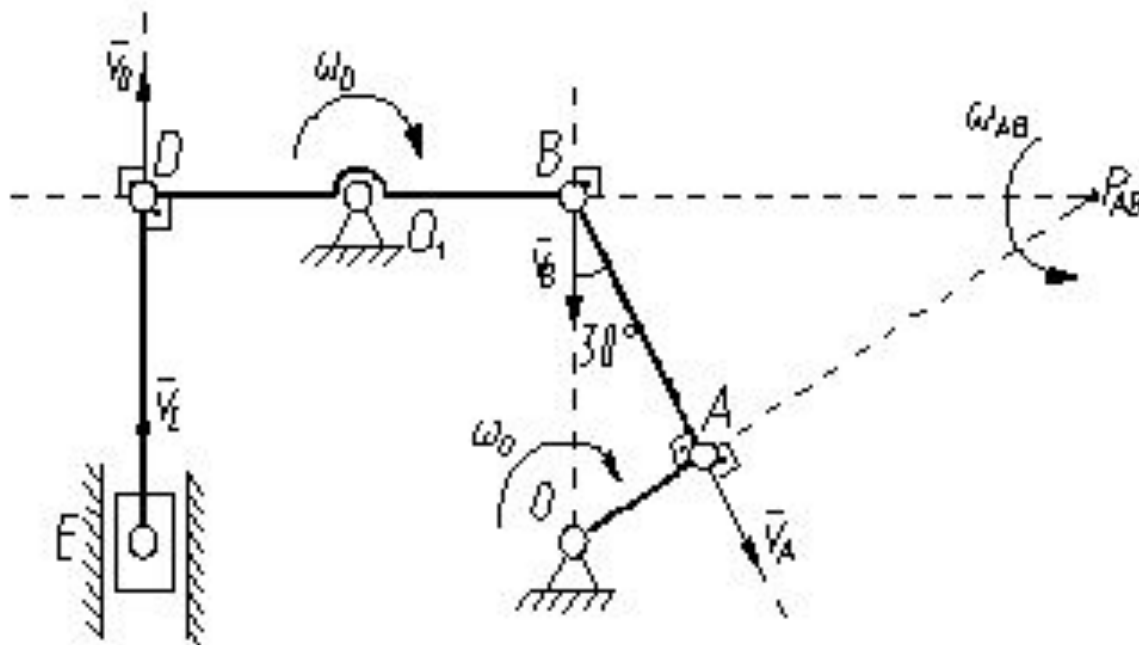
$$x = rt - r \sin \omega t, \quad y = r - r \cos \omega t$$

Рулетта является линией столь обычной, что после прямой и окружности нет более часто встречающейся линии; она так часто вычерчивается перед глазами каждого, что надо удивляться тому, как не рассмотрели её древние... ибо это не что иное, как путь, описываемый в воздухе гвоздём колеса

**Паскаль**

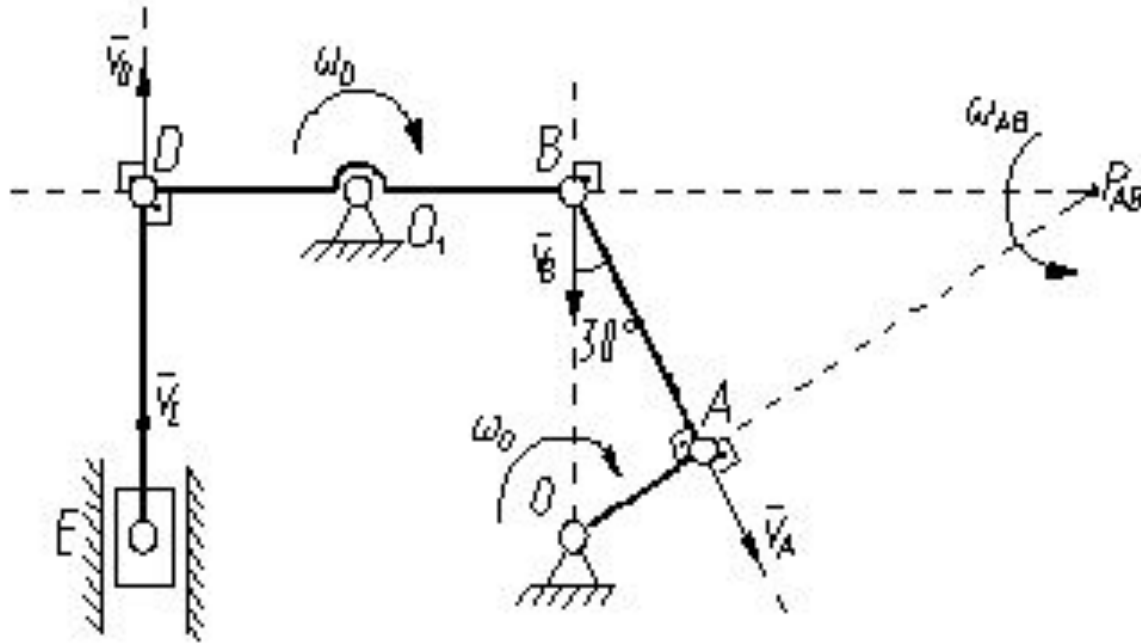
# **9.5. Расчет плоского механизма**

## 9.5.1. Задача 9.3



Кривошип  $OA$  длины  $0.5$  м механизма привода насоса вращается с постоянной угловой скоростью  $\omega_0 = 1$  рад/с. Определить скорость поршня  $E$  насоса и угловые скорости звеньев механизма в положении, показанном на рисунке, если длина коромысла  $DB = 2$  м, а  $O_1D = O_1B$

## 9.5.1. Задача 9.3



- Механизм привода является плоским механизмом. Расчет плоского механизма рекомендуется производить в следующей последовательности

- проанализировать движение звеньев механизма;
- построить, если возможно, линии действия скоростей характерных точек механизма;
- начиная с ведущего звена, производить кинематический расчет, где для звеньев в плоском движении нужно обязательно находить положение мгновенного центра скоростей.

## 9.6.1. Основные выводы

- Введено понятие плоского движения ТТ
- Показано, что при плоском движении скорости точек ТТ связаны между собой
- Движение произвольной точки можно представить в виде суперпозиции движения некоторой другой точки (полюса) и вращения относительно этого полюса
- Плоское движение ТТ можно рассматривать как вращение относительно МЦС

# **Динамика. Лекция 10**

## **Аксиомы динамики точки**