

ЕН.Ф.06 ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ МЕХАНИКА КИНЕМАТИКА

Методические указания по проведению практических занятий и выполнению расчетно-графической работы

Представленные методические указания по проведению практических занятий и выполнению расчетно-графического задания по теме «Кинематика» могут использоваться следующим образом: при непосредственное проведение практических занятий по указанной теме в качестве сборника задач, а также использоваться как справочник и руководство при подготовке к контрольным работам (в том числе и выполнению расчёто-графической работы), практическим занятиям, зачёту, тестированию «ФЭПО».

В содержательном плане представленные методические указания ориентированы на перечень тем, указанных в рабочей программе специальности, а также перечень дидактических единиц, которые содержатся в тестовых материалах «ФЭПО».

Методические указания содержит необходимый теоретический минимум (определения, теоремы), примеры решения задач, набор задач по каждому разделу из сборников задач известных авторов: И. В. Мещерский, О.Э. Кепе.

ПРЕДИСЛОВИЕ

При подготовки данных методических указаний автор учитывал следующие два документа: перечень дидактических единиц ГОС в тестовых материалах по механике «ФЭПО» для горных специальностей и рабочую программу специальности 130400.65 «Горное дело».

Согласно тестам «ФЭПО» в раздел (дидактическую единицу) «Кинематика» входят следующие 4 темы: реакции опор (направление); равновесие тел с учетом сил трения (тормоз); наименьший главный момент системы сил; координаты центра тяжести пластины.

Рабочая программа указывает следующий список тем: кинематика точки; способы задания движения точки; скорость и ускорение точки при векторном, координатном и естественном способах задания движения; кинематика твердого тела; вращательное движение тела; угловая скорость и угловое ускорение тела как векторы; поступательное движение твердого тела; плоскопараллельное движение тела; мгновенный центр скоростей; сферическое движение тела; общий случай движения тела; составное движение точки и тела; понятия составного движения точки; абсолютная скорость точки; абсолютное ускорение точки; кориолисово ускорение точки; составное движение тела.

На изложение тем, указанных в рабочей программе, отводится 6 часов. Понятно, что в этом случае лекционное изложение материала будет максимально сжатым, лаконичным и ориентированным на изложение только основных формул и примеров. На практических же занятиях возможно решение только основных, базовых задач

Представленные методические указания являются сборником коротких задач, дополненным минимально необходимой теорией, призванным помочь студентам в подготовке к лекциям, практическим занятиям; решению расчетно-графической работы; контрольным, зачёту, подготовке к тестированию «ФЭПО». В качестве центрального примера разобрано задание из расчётно-графической работы К7 на тему «Составное движение точки»

КИНЕМАТИКА ТОЧКИ И ТВЕРДОГО ТЕЛА

1. СПОСОБЫ ЗАДАНИЯ ДВИЖЕНИЯ ТОЧКИ

Кинематика – это раздел теоретической механики, в котором изучаются геометрические свойства движения тел без учета их массы и прилагаемых сил.

Другими словами, неважно **почему** движется тело, важно **как** оно движется.

Движение – это изменение положения тела в пространстве относительно других тел с течением времени.

Задать движение в кинематике означает задать положение этого тела относительно данной системы отсчета в любой момент времени. Существуют три способа задания движения тела: векторный, координатный естественный.

Векторный способ. Пусть точка M движется по отношению к некоторой системе отсчета $Oxyz$. Положение этой точки в любой момент времени можно определить, задав радиус-вектор, соединяющий начало координат и точку M : $\vec{r} = \vec{r}(t)$ (рисунок 1). Вектор в пространстве определяется тремя величинами – координатами конечной точки радиуса-вектора. Таким образом, получим следующую формулу:

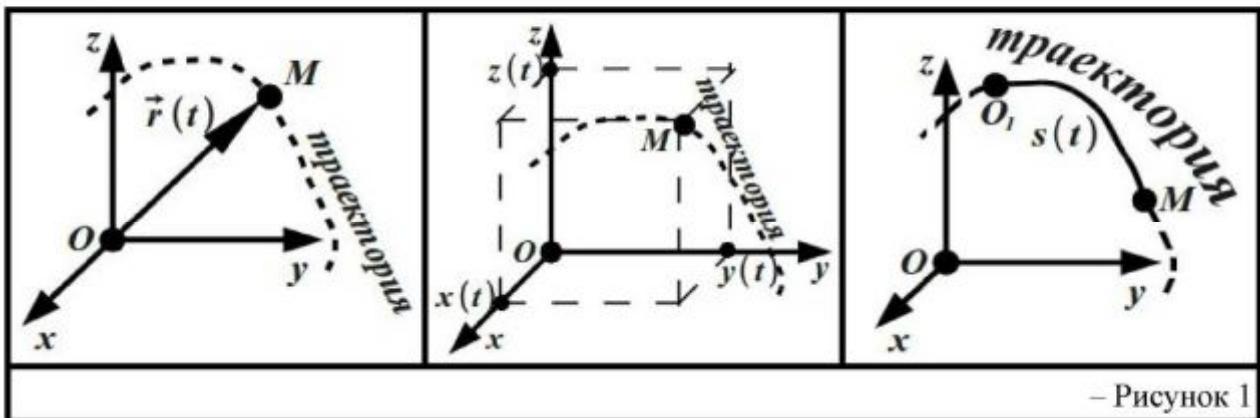
$$(1) \quad \vec{r}(t) = x(t) \cdot \hat{i} + y(t) \cdot \hat{j} + z(t) \cdot \hat{k}.$$

Координатный способ. Пусть точка M движется по отношению к некоторой системе отсчета $Oxyz$. Положение этой точки в любой момент времени можно определить, задав законы изменения её координат в зависимости от времени (рисунок 1):

$$(2) \quad x = x(t), \quad y = y(t), \quad z = z(t).$$

Естественный способ. Пусть известна траектория движения точки M . Зафиксируем на этой траектории некоторую начальную точку O_1 , которую будем считать началом координат. Обозначим через s расстояние от O_1 до M вдоль известной траектории (рисунок 1). Зависимость величины s от времени определяет закон движения точки по заданной траектории:

$$(3) \quad s = s(t).$$



Замечание 1. Векторный и координатный способы задания движения – это задание движения относительно некоторой внешней точки, которая не лежит на траектории, (например, наблюдение за движением машины с обочины); естественный же способ – относительно точки, которая лежит на траектории, (наблюдение за движением машины изнутри машины).

Пример 1. Движение точки на плоскости определяется следующими уравнениями: $x=2t$, $y=12t^2$. Определить траекторию движения тела.

Решение. Для определения траектории точки необходимо из уравнений движения исключить время t . Выразим время из первого уравнения: $t=x/2$. Подставим его во второе уравнение: $y=12\cdot(x/2)^2=3x^2$. Получили уравнение параболы. Однако траекторией движения точки является не вся парабола, а только та её часть, что начинается с точки $M_0(x(0); y(0))=M_0(0; 0)$ и соответствует неотрицательному времени $t \geq 0$.

Существует взаимосвязь между координатным и естественным способами задания движения. Из математики известно, что элемент дуги траектории ds можно определить следующим образом: $ds=\sqrt{(dx)^2+(dy)^2+(dz)^2}$. Откуда, интегрируя по времени на промежутке $[0; t]$ и учитывая, что $df=f'(t)dt$, получим:

$$(4) \quad s(t)=\int_0^t \sqrt{(x')^2+(y')^2+(z')^2} dt.$$

Пример 2. Получить естественную форму записи траектории, если задан закон движения $x=2t$, $y=12t$.

Решение. По аналогии с первым примером получим уравнение траектории $y=6x$. Далее, так как $x=2t$, $y=12t$, то $x'=2 \Rightarrow (x')^2=4$ и $y'=12 \cdot t \Rightarrow (y')^2=144$. По формуле

$$(4) \quad s(t)=\int_0^t \sqrt{4+144} dt=\sqrt{148} \int_0^t dt=\sqrt{148} t.$$

2. КИНЕМАТИЧЕСКИЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ ДВИЖЕНИЯ ТОЧКИ

Рассмотрим первую кинематическую характеристику движения точки – **скорость**, которая определяет быстроту перемещения и направление движения материальной точки в пространстве с течением времени относительно выбранной системы отсчёта.

Пусть движущаяся точка находится в момент времени t в положении M , которое определяется радиус-вектором \vec{r} , а в момент времени t_1 в положении M_1 , которое определяется радиус-вектором \vec{r}_1 . Тогда вектор перемещения точки \vec{MM}_1 за промежуток времени $\Delta t=t-t_1$ определяется следующим образом: $\vec{MM}_1=\vec{r}-\vec{r}_1=\Delta \vec{r}$ (рисунок 2).

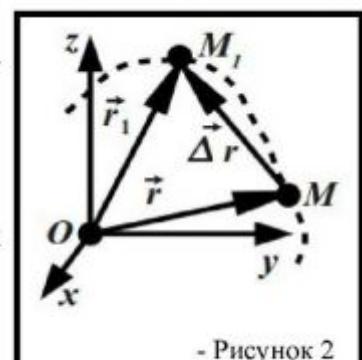
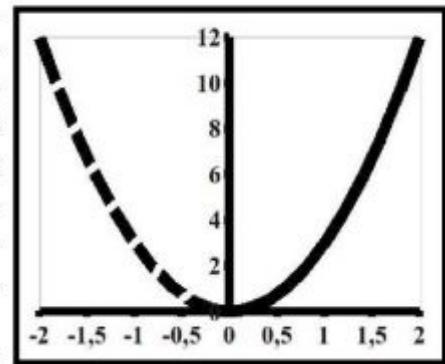
Оп. 1. Средняя скорость тела за промежуток $\Delta t=t-t_1$ – это векторная величина, равная отношению вектора перемещения \vec{MM}_1 к соответствующему промежутку времени:

$$(1) \quad \vec{v}_{cp}=\frac{\vec{MM}_1}{\Delta t}=\frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}.$$

Оп. 2. Скорость тела – это векторная величина, равная предельному значению средней скорости при $\Delta t \rightarrow 0$:

$$(2) \quad \vec{v}=\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \vec{v}_{cp}=\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t}.$$

Последнее выражение представляет собой первую произ-



- Рисунок 2

водную по времени от векторной функции $\vec{r} = \vec{r}(t)$. Таким образом, скорость – это векторная величина, равная первой производной от радиус-вектора $\vec{r} = \vec{r}(t)$ по времени: $\vec{v} = \frac{d\vec{r}(t)}{dt} = (\vec{r}(t))'$. Используя формулы (1, 2) из предыдущего пункта получим выражение скорости точки при координатном способе задания движения:

$$(3) \quad v_x = x'(t), \quad v_y = y'(t), \quad v_z = z'(t), \quad v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}.$$

Рассмотрим вторую кинематическую характеристику движения точки – **ускорение**, как с течением времени изменяется вектор скорости точки при её движении.

Пусть в некоторый момент времени t точка находится в положении M и имеет скорость \vec{v} , а в момент времени t_1 – в положении M_1 и имеет скорость \vec{v}_1 . Тогда за промежуток времени $\Delta t = t - t_1$ скорость точки получает приращение $\Delta \vec{v} = \vec{v}_1 - \vec{v}$ (рисунок 3).

Опр. 3. Среднее ускорение тела за промежуток времени Δt – это векторная величина, равная отношению приращению скорости $\Delta \vec{v}$ к приращению времени Δt :

$$(4) \quad \vec{a}_{cp} = \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}.$$

Опр. 4. Ускорение тела – это векторная величина, равная предельному значению среднего ускорения при $\Delta t \rightarrow 0$:

$$(5) \quad \vec{a} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \vec{a}_{cp} = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{v}}{\Delta t}.$$

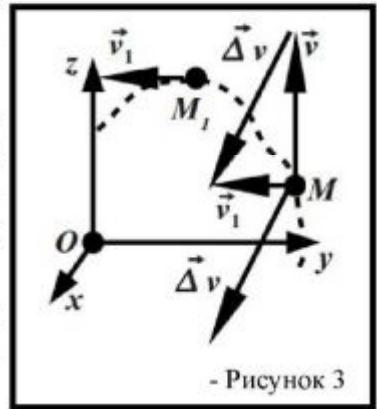
Последнее выражение представляет собой первую производную по времени от векторной функции $\vec{v} = \vec{v}(t)$ или вторую производную от функции $\vec{r} = \vec{r}(t)$. Таким образом, ускорение – это векторная величина, равная первой производной от вектора скорости $\vec{v} = \vec{v}(t)$ или второй производной от радиус-вектора $\vec{r} = \vec{r}(t)$ по времени: $\vec{a} = \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = (\vec{v}(t))' = (\vec{r}(t))''$. Запишем координатную форму для ускорения точки:

$$(6) \quad a_x = v'_x(t) = x''(t), \quad a_y = v'_y(t) = y''(t), \quad a_z = v'_z(t) = z''(t), \quad a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}.$$

Формулы (3, 6) применяются в случае координатного способа задания движения точки. В случае же естественного способа необходимом ввести дополнительную систему координат, привязанную к каждой точке M траектории – **естественный трехгранник**, который определяется с помощью трёх плоскостей: спрямляющей, нормальной и соприкасающейся. В качестве иллюстрации будем рассматривать плоскую кривую, которая вся лежит в некоторой плоскости (рисунок 4).

Опр. 5. Касательная τ к кривой L – это прямая, которая является предельным положением секущей прямой MN , проходящей через две точки, при условии, что расстояние между этими точками стремится к нулю.

Опр. 6. Соприкасающаяся плоскость – это плоскость, которая проходит через касательную и точку кривой при условии, что эта точка стремится вдоль кривой к точке касания.



– Рисунок 3



– Рисунок 4

Замечание 2. В случае плоской кривой соприкасающаяся плоскость содержит всю кривую целиком.

Опр. 7. Нормальная плоскость – это плоскость, перпендикулярная касательной прямой в точке M .

Опр. 8. Спрямляющая плоскость – это плоскость, перпендикулярная соприкасающейся и нормальной плоскостям, и проходящая через точку M .

Опр. 9. Главная нормаль n – это линия пересечения нормальной и соприкасающейся плоскостей.

Опр. 10. Бинормаль b – это линия пересечения нормальной и спрямляющей плоскостей.

На введенных линиях зададим пространственную систему координат $Mtnb$ с центром в точке M . При этом ось Mt направлена по касательной к траектории в сторону положительного отсчета расстояния $s(t)$; Mn – по главной нормали в направлении вогнутости траектории; Mb – перпендикулярно к первым двум, так чтобы образовывалась правая тройка векторов.

Определим координаты векторов скорости и ускорения в полученной системе координат. Так как вектор скорости направлен по касательной к траектории, то из трех его проекций на оси Mt , Mn , Mb останется только проекция на первую ось: v_t . Используя правила дифференцирования сложной функции, получим: $\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{d\vec{r}}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} = \vec{\tau} \cdot \frac{ds}{dt}$. Вектор

$\frac{d\vec{r}}{ds} = \lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s}$. При $\Delta s \rightarrow 0$ длина вектора $\frac{\Delta \vec{r}}{\Delta s}$ будет равна единице, а направление будет приближаться к направлению касательной. Таким образом, вектор $\vec{\tau}$ будет являться базисным вектором в естественной системе координат. Тогда величину скорости можно будет определить из соотношения:

$$(7) \quad v = v_t = \frac{ds}{dt}.$$

Замечание 3. С помощью вектора $\vec{\tau}$ можно определить две геометрические величины, которые характеризуют кривизну заданной кривой.

Опр. 11. Соприкасающаяся окружность – это окружность, которая является наилучшим приближением заданной кривой в окрестности данной точки.

Замечание 4. Радиус кривизны ρ кривой в заданной точке – это радиус соприкасающейся окружности в указанной точке. Величина, обратная радиусу кривизны, называется **кривизной** $K = \frac{1}{\rho}$.

С другой стороны изогнутость кривой определяется поворотом касательного вектора $\vec{\tau}$ на бесконечно малом участке кривой $\Delta s \rightarrow 0$: $\lim_{\Delta s \rightarrow 0} \frac{\Delta \vec{\tau}}{\Delta s}$, то есть является векторной величиной.

Опр. 12. Вектор кривизны \vec{K} определяется по формуле: $\vec{K} = \frac{d\vec{\tau}}{ds}$.

Замечание 4. Можно показать, что вектор \vec{K} пропорционален вектору главной нормали, то есть $\vec{K} = \frac{d\vec{\tau}}{ds} = \frac{1}{\rho} \cdot \vec{n}$.

Определим направление и величину вектора ускорения. Он расположен в соприкасающейся плоскости, поэтому его проекция на ось Mb будет равна нулю и останутся две

проекции: \vec{a}_τ , \vec{a}_n , которые называются **касательным и нормальным** ускорением соответственно. Найдем формулы для их вычисления. Используем правила дифференцирования сложной функции.

$$\begin{aligned}\vec{a} &= \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\vec{\tau} \cdot \frac{ds}{dt} \right) = \frac{d\vec{\tau}}{dt} \cdot \frac{ds}{dt} + \vec{\tau} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \frac{d\vec{\tau}}{ds} \cdot \frac{ds}{dt} \cdot \frac{ds}{dt} + \vec{\tau} \cdot \frac{d^2 s}{dt^2} = \vec{K} \cdot v^2 + \vec{\tau} \cdot \frac{dv}{dt} = \\ &= \vec{n} \cdot \frac{v^2}{\rho} + \vec{\tau} \cdot \frac{dv}{dt}\end{aligned}$$

Таким образом, получаем что $\vec{a}_n = \vec{n} \cdot \frac{v^2}{\rho} = \vec{n} \cdot \vec{a}_n$, $\vec{a}_\tau = \vec{\tau} \cdot \frac{dv}{dt} = \vec{\tau} \cdot \vec{a}_\tau$, откуда

$$(8) \quad a_n = \frac{v^2}{\rho}, \quad a_\tau = \frac{dv}{dt}, \quad a = \sqrt{a_n^2 + a_\tau^2}.$$

Замечание 5. Найдем формулу для касательного ускорения удобную в случае, когда движение задано координатным способом: $v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2 \Rightarrow 2v v' = 2v_x v'_x + 2v_y v'_y + 2v_z v'_z = 2v_x a_x + 2v_y a_y + 2v_z a_z$. Так как из (8) $v' = a_\tau$, то получаем формулу

$$(9) \quad a_\tau = \frac{(v_x a_x + v_y a_y + v_z a_z)}{v}.$$

Пример 1. По заданным уравнениям точки установить вид траектории, найти положение точки на траектории, ее скорость, полное, касательное, нормальное ускорение, радиус кривизны. $x = 2\cos(\pi t/3) - 2$, $y = -2\sin(\pi t/3) + 3$, $z = 1,5t$, $t = 1$. Построить траекторию движения точки, кривую изменения скорости и ускорения с помощью электронной таблицы MS EXCEL, OO CALC.

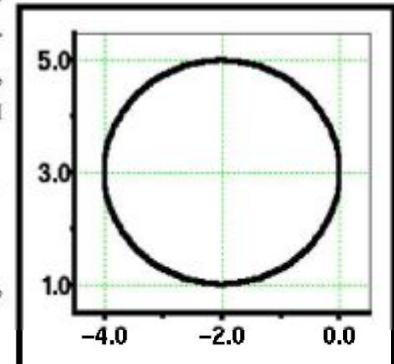
Решение. Найдем уравнение траектории: $(x+2)^2 + (y-3)^2 = 4\cos^2(\pi t/3) + 4\sin^2(\pi t/3) = 4$ – получили уравнение окружности (рисунок 5). Найдем положение точки на плоскости и пространстве: $x(1) = 2 \cdot 0,5 - 2 = -1$, $y(1) = -2 \cdot 0,866 + 3 = 4,732$, $z(1) = 1,5$. Найдем скорость и ускорение по формулам (3, 6):

$$\begin{aligned}v_x &= -\frac{2}{3}\pi \sin\left(\frac{\pi t}{3}\right) \approx -1,814, \quad v_y = -\frac{2}{3}\pi \cos\left(\frac{\pi t}{3}\right) \approx -1,047 \\ a_x &= -\frac{2}{9}\pi^2 \cos\left(\frac{\pi t}{3}\right) \approx -1,097, \quad a_y = \frac{2}{9}\pi^2 \sin\left(\frac{\pi t}{3}\right) \approx 1,899, \\ v_z &= 1,5, \quad a_z = 0.\end{aligned}$$

В данном примере можно показать, что скорость и ускорение будут постоянными по величине. Для скорости на плоскости $v^2 = v_x^2 + v_y^2 = \frac{4}{9}\pi^2 \left(\sin^2\left(\frac{\pi t}{3}\right) + \cos^2\left(\frac{\pi t}{3}\right) \right) = \frac{4}{9}\pi^2 \approx 4,386$, а для пространства будет $v^2 = v_x^2 + v_y^2 + v_z^2 = 4,386 + 1,5^2 = 6,636$. Для ускорения на плоскости и пространстве получим одно и тоже значение $a^2 = a_x^2 + a_y^2 = \frac{4}{81}\pi^4 \left(\sin^2\left(\frac{\pi t}{3}\right) + \cos^2\left(\frac{\pi t}{3}\right) \right) = \frac{4}{81}\pi^4 \approx 4,810$.

Тогда $v_{2D} = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} \approx 2,094$, $v_{3D} = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2} \approx 2,576$ и $a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2} \approx 2,193$.

По формуле (10) найдем касательное ускорение на плоскости:



- Рисунок 5

$$a_\tau = \frac{(-1,814) \cdot (-1,097) + (-1,047) \cdot (1,899)}{2,094} \approx 8 \cdot 10^{-4} \approx 0 \quad (\text{так как } a_z = 0, \text{ то в пространстве}$$

величина a_τ будет такой же). По формуле (9) найдем нормальное ускорение $a_n = \sqrt{2,193^2 - 0^2} \approx 2,193$. По формуле (8) найдем радиус кривизны для плоскости и пространства: $\rho_{2D} = 2,092^2 / 2,193 \approx 1,996$ и $\rho_{3D} = 2,576^2 / 2,193 \approx 3,026$.

Ответ. $v_{2D} \approx 2,094$, $v_{3D} \approx 2,576$, $a \approx 2,193$, $\rho_{2D} \approx 1,996$, $\rho_{3D} \approx 3,026$.

Приведём частные случаи движения точки.

1. Равномерное прямолинейное движение: $v = const$, $\rho = \infty$. В этом случае $\vec{a}_n = 0$, $\vec{a}_\tau = 0$ и $a = 0$.

2. Равномерное криволинейное движение: $v = const$, $\rho \neq \infty$. В этом случае $\vec{a}_n \neq 0$, $\vec{a}_\tau = 0$ и $a = a_n$.

3. Неравномерное прямолинейное движение: $v \neq const$, $\rho = \infty$. В этом случае $\vec{a}_n = 0$, $\vec{a}_\tau \neq 0$ и $a = a_\tau$.

4. Неравномерное криволинейное движение: $v \neq const$, $\rho \neq \infty$. В этом случае $\vec{a}_n \neq 0$, $\vec{a}_\tau \neq 0$ и $a = \sqrt{a_n^2 + a_\tau^2}$.

Замечание 6. Можно отметить, что в каждый момент времени нормальное ускорение фиксирует степень кривизны траектории при заданной скорости, а касательное ускорение фиксирует изменение скорости во времени.

Приведём два частных уравнения естественного закона движения точки.

При равномерном движении $v = const$. Так как $v = \frac{ds}{dt}$, то $ds = v dt \Rightarrow s = vt + c$. Пусть известно, что $s(0) = s_0$, тогда $s = vt + s_0$.

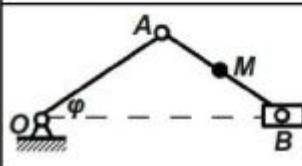
В случае неравномерного равнопеременного движения будем иметь $a_\tau = const$. Тогда $a_\tau = \frac{dv}{dt} \Rightarrow dv = a_\tau dt \Rightarrow v = a_\tau t + c_1$, учитывая что $v = \frac{ds}{dt}$ получим следующее выражение:

$\frac{ds}{dt} = a_\tau t + c_1 \Rightarrow s = a_\tau t^2 + c_1 t + c_2$. Предполагая, что $s(0) = s_0$ и $v(0) = v_0$, получим $s = a_\tau t^2 + v_0 t + s_0$.

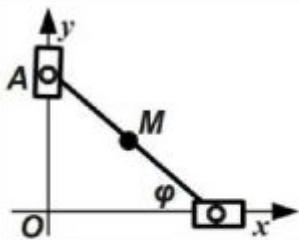
ЗАДАНИЯ ДЛЯ ПРАКТИЧЕСКИХ ЗАНЯТИЙ

1 (7.1.1). Заданы уравнения движения точки $x = 1 + 2 \sin(0,1t)$, $y = 3t$. Определить координату x в тот момент, когда её координата $y = 12$. **Ответ:** 1,78

2 (7.1.6). Заданы уравнения движения точки $x = 2t$, $y = t$. Определить время t , когда расстояние от точки до начала координат равно 10 м. **Ответ:** 4,47.

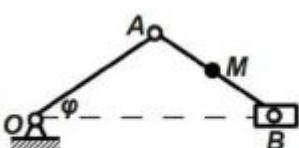


3 (10.12). Положение кривошипа OA определяется углом $\varphi = 10t$. Длины стержней $OA = AB = 80$ см. Найти уравнения движения, траекторию и координаты точки M , если $AM = BM$ и $t = \pi/30$ с. **Ответ:** $x_M = 120 \cos(10t)$, $y_M = 40 \sin(10t)$ см, эллипс.

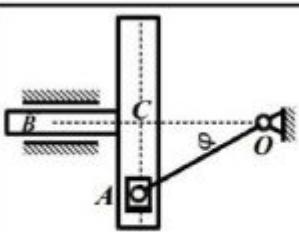


4 (7.2.6). положение линейки AB определяется углом $\varphi = 0,5t$. Определить координаты и величину скорости точки M в момент времени $t=2$ с, если $BM=20$ см.

5 (12.27). Дан закон движения точки в координатной форме: $x=2t$, $y=t^2$ см. Определить скорость и ускорение в момент времени $t=1$. Ответ: $v=2\sqrt{2}$, см/с; $a=2$ см/с 2 .



6 (12.18). Найти траекторию, скорость, ускорения точки M шатуна AB , если $OA=AB=0,6$ м, $MB=0,2$ м, $\varphi=4\pi t$ в момент времени, когда $\varphi=0$.



7 (7.2.7). Определить закон движения, скорость и ускорение точек A и B в момент времени $t=6$ с, если $OA=0,1$, $BC=0,3$ м, $\varphi=6t$. Ответ: $v_B=0,595$.

8 (7.5.8). Дан закон движения в прямоугольных координатах: $x=3\cos t$, $y=3\sin t$. Определить момент времени, когда $s=7$, если известно, что $s(0)=0$. Ответ: 2,33

9. Точка M движется по плоскости по окружности радиуса 0,1 м согласно уравнению в естественной форме: $s=5\pi \sin \frac{\pi t}{6}$. Найти положение на траектории, скорость, ускорение точки в момент времени $t=7$ с. Ответ: $v=7,12$ см/с, $a=5,51$ см/с 2 .

10. Дан закон движения в прямоугольной системе координат: $x=4t+5$, $y=5t^2+1$. Определить уравнение траектории, скорость, полное, касательное, нормальное ускорение, радиус кривизны в момент времени $t=1$ с. Ответ: $v=10,8$ м/с, $a=10,0$ м/с 2 , $\rho=31,2$ м.

3. ПРОСТЕЙШИЕ ДВИЖЕНИЯ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Различают четыре простейших движения твердого тела: 1) поступательное; 2) вращательное; 3) плоское; 4) сферическое. Рассмотрим только первые три из них.

В дальнейшем будем рассматривать только первые три типа движения.

Опр. 1. Поступательное движение твердого тела – это движение, при котором любая прямая, проведенная в этом теле, перемещается, оставаясь параллельной своему начальному направлению.

Теорема 1. При поступательном движении все точки тела описывают одинаковые траектории и имеют в каждый момент времени одинаковые по модулю и направлению скорости и ускорения.

Замечание 1. Из теоремы следует, что поступательное движение тела можно определить с помощью движения одной произвольной точки этого тела (как правило, центра тяжести).

Опр. 2. Вращательное движение твердого тела – это такое движение, при котором какие-нибудь две точки тела остаются во все времена неподвижными.

Прямая, проходящая через указанные две точки называется **осью вращения**; остальные точки движутся в плоскостях, перпендикулярных оси вращения, и описывают окружности, радиусы которых равны расстоянию этих точек до оси вращения.

Вращательное движение определяется величиной угла поворота тела в зависимости от времени:

$$(1) \quad \varphi = \varphi(t).$$

Основными кинематическими характеристиками вращательного движения являются **угловая скорость** и **угловое ускорение**. По аналогии с выводом уравнений (3, 6) из предыдущего пункта, получим уравнения

$$(2) \quad \omega = \frac{d\varphi}{dt} = \varphi', \quad \varepsilon = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\varphi}{dt^2} = \omega' = \varphi''.$$

Замечание 2. Векторы скорости и ускорения направлены вдоль оси вращения. При этом, вектор $\vec{\omega}$ направлен в ту сторону, откуда видно, что тело вращается против часовой стрелки. Вектор $\vec{\varepsilon}$ сонаправлен с вектором $\vec{\omega}$, если тело вращается ускоренно, и в противоположную – если замедленно.

Замечание 3. Запишем формулы для равномерного и равнопеременного вращательного движения:

$$(3) \quad \varphi = \frac{1}{2}\varepsilon t^2 + \omega_0 t + \varphi_0 \text{ и } \varphi = \omega t + \varphi_0.$$

Определим скорости и ускорения точек вращающегося тела. Рассмотрим точку M твердого тела, находящуюся на расстоянии R от оси вращения. При вращении тела точка M будет описывать окружности радиуса R , плоскость которой перпендикулярна оси вращения, а центр O лежит на самой оси. Если за время dt происходит поворот тела на угол $d\varphi$, то точка M совершает перемещение $ds = R \cdot d\varphi$.

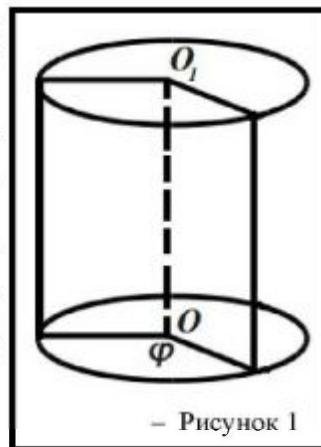
Тогда числовое значение скорости будет определяться по формуле:

$$(4) \quad v = \frac{ds}{dt} = R \frac{d\varphi}{dt} = R\omega.$$

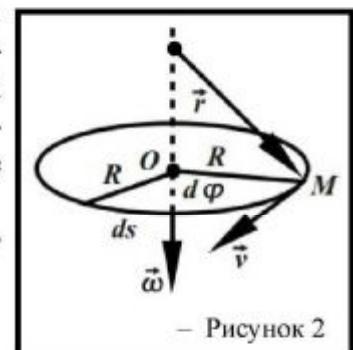
Определим направление скорости точек тела при его вращении. Поскольку траекторией точки тела является окружность, то вектор скорости направлен по касательной к окружности вращения точки и определяется формулой (рисунок 2):

$$(5) \quad \vec{v} = \vec{\omega} \times \vec{r},$$

где $\vec{\omega}$ – вектор угловой скорости; \vec{r} – радиус-вектор точки вращения из произвольной точки, расположенной на оси вращения тела.



– Рисунок 1



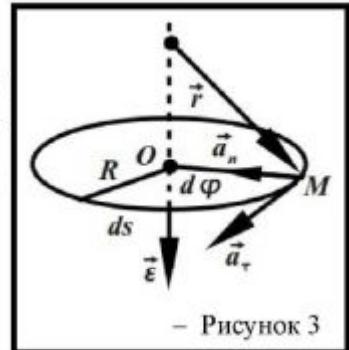
– Рисунок 2

Поскольку при вращении тела траекторией для любой его точки является окружность, то вектор ускорения будет состоять из двух составляющих: касательного и нормального ускорений. Величины этих ускорений будут определяться по формулам (8) из предыдущего пункта:

$$(6) \quad a_{\tau} = \frac{dv}{dt} = R \frac{d\omega}{dt} = R \epsilon, \quad a_n = \frac{v^2}{R} = \frac{R^2 \omega^2}{R} = R \omega^2.$$

Направление вектора ускорения и его компонент определим с помощью дифференцирования векторного произведения (5): $\frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d\vec{\omega}}{dt} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \frac{d\vec{r}}{dt} = \vec{\epsilon} \times \vec{r} + \vec{\omega} \times \vec{v}$. Получаем формулы (рисунок 3):

$$(7) \quad \vec{a}_{\tau} = \vec{\epsilon} \times \vec{r}, \quad \vec{a}_n = \vec{\omega} \times \vec{v}, \quad \vec{a}_{\tau} \perp \vec{a}_n, \quad a = \sqrt{a_{\tau}^2 + a_n^2}.$$



– Рисунок 3

Замечание 4. В случае вращательного движения тела, вектор \vec{a}_{τ} обычно называется вращательным ускорением, а вектор \vec{a}_n – центростремительным. Изменение терминологии связано с тем, что в случае более сложного сферического движения эти векторы уже не будут направлены по касательной и по нормали к траектории.

Рассмотрим важное приложение теории вращательного движения: передаточные механизмы.

Опр. 3. Передаточный механизм – это механизм, который переназначен для передачи вращения от *ведущего* вала к *ведомому*.

Существуют три основных способа передачи вращения: фрикционная (за счет сцепления), зубчатая, ременная.

Рассмотрим первые две передачи. В точке соприкосновения вращательная скорость обоих колес v одинакова и определяется по формуле (4): $v = r_1 \omega_1 = r_2 \omega_2$. Аналогичное соотношение выполняется и для ременной передачи, но не для одной точки, а для всех точек ремня.

Опр. 4. Передаточное число определяется по следующим формулам:

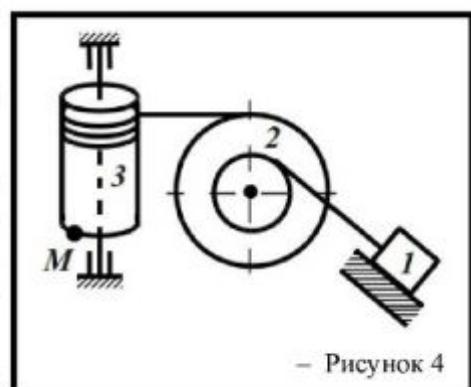
$$(8) \quad i = \frac{\omega_1}{\omega_2} = \frac{r_2}{r_1} = \frac{z_2}{z_1},$$

где ω_1, r_1, z_1 – угловая скорость, радиус, число зубцов ведущего колеса, ω_2, r_2, z_2 – угловая скорость, радиус, число зубцов ведомого колеса.

Пример 2. Дано: $R_2 = 30; r_2 = 15; R_3 = 20; x_0 = 10; v_0 = 7; x_2 = 128; t_2 = 2; t_1 = 1$.

Найти: Скорость и ускорение точки M и груза в момент времени t_1 (рисунок 4).

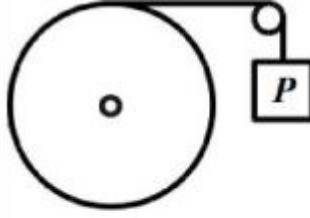
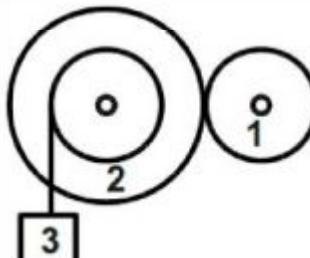
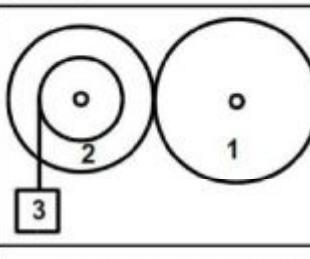
Решение. $x = c_2 t^2 + c_1 t + c_0; \quad x(0) = c_0 = x_0 = 10; \quad v(0) = x'(0) = c_1 = v_0 = 7; \quad x(t_2) = x_2 \Rightarrow 4c_2 + 7 \cdot 2 + 10 = 128 \Rightarrow c_2 = 26$, то есть уравнение движения груза имеет вид: $x = 26t^2 + 7t + 10$; скорость груза – $v = 52t + 7$; ускорение груза – $a = 52$. Запишем уравнения, связывающие скорость движения груза и угловые скорости колеса и цилиндра. $v = r_2 \omega_2; \quad R_2 \omega_2 = R_3 \omega_3$. Тогда угловая скорость ци-

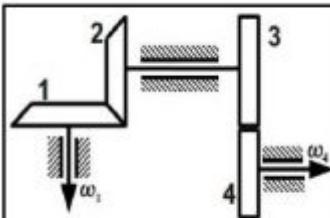


– Рисунок 4

линдра определяется по формуле , а угловое ускорение – $\epsilon_3=5,2$. Определим скорость и ускорение точки M . $v=R_3\omega_3=20\cdot(5,2\cdot1+0,7)=118$, $a_\tau=R_3\epsilon_3=20\cdot5,2=104$, $a_n=R_3\omega_3^2=20\cdot5,9^2=696,2$, $a=\sqrt{a_\tau^2+a_n^2}=\sqrt{104^2+696,2^2}=703,9$.

ЗАДАНИЯ ДЛЯ ПРАКТИЧЕСКИХ ЗАНЯТИЙ

<p>1 (8.2.3). Ротор электродвигателя, начав вращаться равноускоренно, сделал за первые 5 секунд 100 оборотов. Найти угловое ускорение ротора. Ответ: $50,3 \text{ 1/c}^2$.</p>	
<p>2 (8.2.6). Тело вращается по закону $\phi=t^3+2$. Определить угловые скорость и ускорение тела в момент времени, когда $\phi=10$. Ответ: $\omega=12$.</p>	
	<p>3 (13.18). Колесо радиуса 0,1 м приводится во вращение гири P, привешенной к нему на нити. Движение гири выражается уравнением $x=t^2$ м, где x – расстояние от гири до точки схода нити с поверхности колеса. Определить угловые скорость и ускорение, линейные скорость и ускорение точек обода колеса в момент времени $t=1$ с. Ответ: $\omega=20 \text{ 1/c}$, $\epsilon=20 \text{ 1/c}^2$, $v=2 \text{ м/с}$, $a=40,05 \text{ м/с}^2$.</p>
<p>4 (8.3.7). Тело вращается вокруг неподвижной оси по закону $\phi=2t^2$. Определить скорость и ускорение точки колеса на расстоянии 0,2 м от оси вращения в момент времени $t=2$ с. Ответ: $v=1,6 \text{ м/с}$, $a=12,825 \text{ м/с}^2$.</p>	
	<p>5 (8.4.10). Какой должна быть частота обращения (об/мин) шестерни 1, чтобы скорость груза 3 была равна 0,9 м/с, если число зубцов $z_1=26$, $z_2=78$, а радиус $r_2=0,1$ м. Ответ: $n_1=258$.</p>
	<p>6 (8.4.11). Угловая скорость первого колеса $\omega_1=2t^2$. Определить скорость и ускорение груза 3 в момент времени $t=2$ с, если радиусы шестерен $R_1=1$, $R_2=0,8$, $r_2=0,4$ м. Ответ: $v=4 \text{ м/с}$, $a=4 \text{ м/с}^2$.</p>
<p>7. Маховик радиуса 0,5 м вращается так, что его угловая скорость меняется по закону $\omega=0,25e^{2t} \text{ 1/c}$. Для момента времени $t=0,5$ с после начала движения определить скорость и ускорение точки на ободе маховика. Установить, за какое время маховик сделает 100 полных оборотов. Ответ: $v=0,340 \text{ м/с}$; $a=0,718 \text{ м/с}^2$, $t=4,26 \text{ с}$.</p>	
<p>8 (14.3). Два колеса с радиусами $R_1=0,75$, $r_2=0,3$ м связаны ременной передачей. После пуска мотора угловое ускорение первого колеса равно $\epsilon_1=0,4\pi \text{ 1/c}^2$. Определить, через какое время угловая скорость второго колеса будет равна $\omega_2=10\pi \text{ 1/c}$. Ответ: 10 с.</p>	



9 (8.4.6). Редуктор состоит из конических и цилиндрических передач с числом зубцов $z_1=18$, $z_2=26$, $z_3=28$, $z_4=40$. Угловая скорость первой шестерни равна $\omega_1=20t$ 1/с. Определить угловую скорость и ускорение четвёртой шестерни. **Ответ:** $\omega_4=96,9$ 1/с.

4. ПЛОСКОЕ ДВИЖЕНИЕ ТВЕРДОГО ТЕЛА

Опр. 1. Плоскопараллельным (плоским) называется движение тела, при котором все его точки перемещаются параллельно некоторой неподвижной плоскости.

Пусть дано тело и зафиксирована плоскость. Рассмотрим сечение S этого тела плоскостью Oxy , параллельной фиксированной плоскости. Из определения следует, что для описания плоского движения тела достаточно найти законы движения сечения S этого тела в плоскости Oxy . Определим в сечении S некоторый отрезок AB , расположенный под углом φ к оси Ox . Движение в плоскости Oxy сечения S эквивалентно движению в этой плоскости отрезка AB . В свою очередь, движение отрезка AB определяет изменение координат точки A , а также изменением угла поворота отрезка. Таким образом, получаем три уравнения плоского движения (рисунок 1):

$$(1) \quad x_A = x(t); \quad y_A = y(t); \quad \varphi = \varphi(t)$$

Опр. 2. Точка A , выбранная для определения положения фигуры S , называется **полюсом**.

Замечание 1. Первые два уравнения из (1) определяют поступательное движение тела вместе с полюсом; третий закон определяет вращательное движение этого тела вокруг полюса. Таким образом, плоскопараллельное движение состоит из двух: поступательного и вращательного движения. Основные кинематические характеристики плоского движения – это скорость и ускорение поступательного движения $\vec{v}_{пост} = \vec{v}_A$, $\vec{a}_{пост} = \vec{a}_A$, а также угловая скорость ω и угловое ускорение ϵ вращательного движения тела вокруг оси, проходящей через полюс.

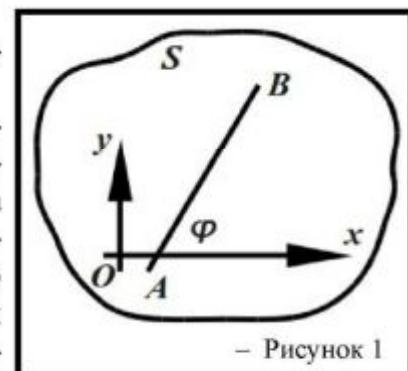
Найдем формулы для скорости движения произвольной точки тела. Зададим две системы координат: Oxy и $Ax'y'$ (рисунок 2). Тогда положение точки M определяется равенством $\vec{r}_{OM} = \vec{r}_{OA} + \vec{r}_{AM}$, тогда вектор скорости \vec{v}_M определяется следующим образом:

$$(2) \quad \vec{v}_M = \frac{d\vec{r}_{OM}}{dt} = \frac{d\vec{r}_{OA}}{dt} + \frac{d\vec{r}_{AM}}{dt} = \vec{v}_{OA} + \vec{v}_{AM},$$

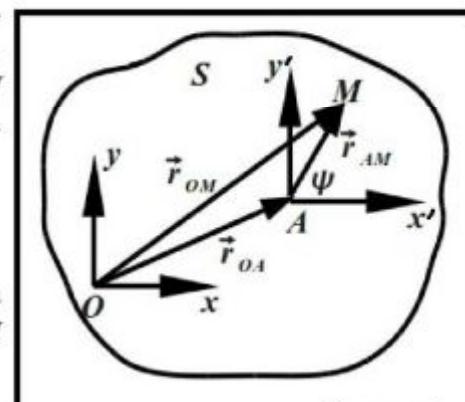
где \vec{v}_{OA} – скорость поступательного движения полюса A ; \vec{v}_{AM} – скорость вращательного движения точки M вокруг полюса A .

Учитывая результаты предыдущего пункта, получим что $\vec{v}_{AM} = \vec{\omega}_{AM} \times \vec{r}_{AM}$ и $\vec{v}_{AM} \perp \vec{r}_{AM}$, а её числовое значение равно $v_{AM} = \omega_{AM} \cdot r_{AM}$.

Скорость точки тела при плоском движении можно определить с помощью следую-



– Рисунок 1



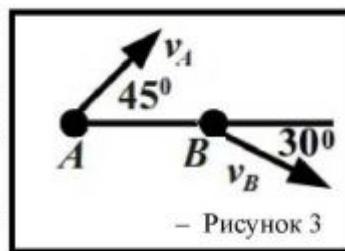
– Рисунок 2

щей теоремы.

Теорема 1. Проекции скоростей двух точек твердого тела на прямую, проходящую через эти точки, равны между собой.

Пример 1. Дан отрезок AB . Известны величина и направление скорости точки A $v_A = 3$ м/с, а также направление точки B (рисунок 3). Найти её величину.

Решение. По теореме 1 $v_A \cdot \cos 45^\circ = v_B \cdot \cos 30^\circ$, тогда $v_B = \frac{0,707 \cdot v_A}{0,866} = 2,449$ м/с.



– Рисунок 3

Замечание 2. Теорема 1 не позволяет найти все кинематические характеристики движения отрезка AB , в частности его угловую скорость ω_{AB} . Поэтому определим новое кинематическое понятие.

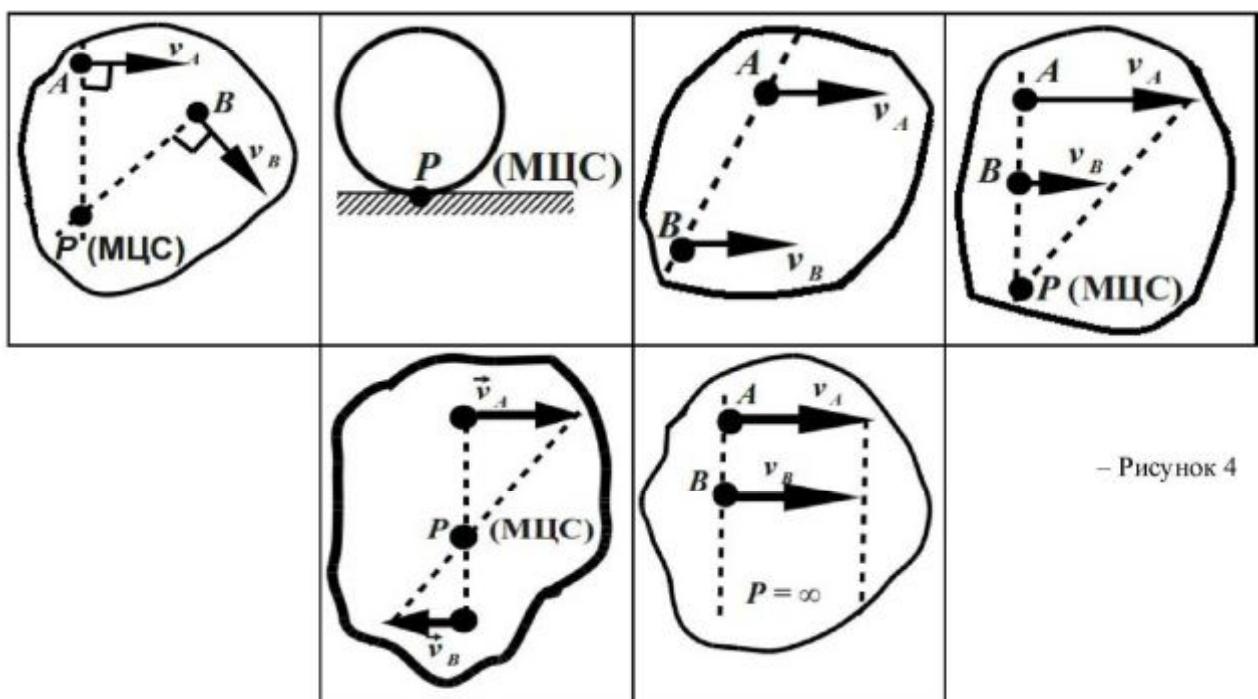
Опр 3. Мгновенный центр скоростей (МЦС) P плоской фигуры – это точка этой фигуры, скорость которой в данный момент времени равна нулю.

Замечание 3. МЦС – это точка плоскости, вокруг которой в данный момент времени вращается фигура. Тогда плоское вращательно-поступательное движение можно рассматривать как мгновенно-вращательное вокруг оси, проходящей через МЦС, откуда.

Рассмотрим способы определения положения МЦС (рисунок 4).

1) МЦС – точка пересечения перпендикуляров к скоростям точек A и B \vec{v}_A , \vec{v}_B .

2) Если тело катится без скольжения по некоторой неподвижной линии, то мгновенным центром скоростей является точка касания тела и линии.



– Рисунок 4

3) Если скорости точек A и B v_A , v_B параллельны друг другу и при этом линия AB не перпендикулярна v_A , то МЦС расположен в бесконечности и $v_A = v_B$, а $\omega = 0$.

4) Если скорости точек A и B v_A , v_B параллельны друг другу и при этом линия AB перпендикулярна v_A , то МЦС – точка пересечения линии AB и прямой, которая соединяет конечные точки векторов v_A , v_B . Если же $v_A = v_B$, то МЦС устремляется в бесконеч-

ность.

5) Если скорости точек A и B v_A , v_B параллельны друг другу и направлены в противоположные стороны, то МЦС расположен на пересечении линий, которые соединяют начальные и конечные точки векторов скоростей.

Замечание 4. Так как МЦС – это точка, вокруг которой вращается тело, то можно выбрать эту точку в качестве полюса вращения. Тогда по формуле (2) получим, что $\vec{v}_M = \vec{v}_{OP} + \vec{v}_{PM}$ и так как скорость $\vec{v}_P = \vec{v}_{OP} = 0$, то $\vec{v}_M = \vec{v}_{PM}$. Учитывая, что точка M вращается вокруг полюса P , получим формулы:

$$(3) \quad \vec{v}_M = \vec{v}_{PM} = \vec{\omega}_{PM} \times \vec{PM} \text{ и } v_M = v_{PM} = \omega_{PM} \cdot PM.$$

Пример 2. Колесо радиуса $R = 0,2$ м катится без скольжения по горизонтальной поверхности. Скорость точки A равна $v_A = 5$ м/с. Определить угловую скорость колеса (рисунок 5).

Решение. Так как колесо катится без скольжения, то это второй случай и МЦС P расположен в точке касания колеса и поверхности. Тогда по формулам (3) после замены M на A получим $v_A = \omega_{AP} \cdot AP = \omega_k \cdot \frac{R}{2}$. Следовательно $\omega_k = \frac{2 \cdot v_A}{R} = \frac{10}{0,2} = 50$ 1/с.

Ответ: $\omega_k = 50$ 1/с.

Пример 3. Колесо 2 катится по неподвижному колесу 1. Механизм приводится в действие кривошипом OA с угловой скоростью $\omega_{OA} = 20$ 1/с. Радиусы колес $R_1 = 0,3$, $R_2 = 0,1$ м. Найти угловую скорость второго колеса (рисунок 6).

Решение. Так как колесо катится без скольжения, то это также второй случай и МЦС P расположен в точке касания подвижного и неподвижного колес. Тогда по формулам (3) после замены M на A получим $v_A = \omega_{AP} \cdot AP = \omega_2 \cdot R_2$. Найдём величину скорости v_A :

$$v_A = OA \cdot \omega_{OA} = (R_1 + R_2) \cdot \omega_{OA} = 0,4 \cdot 20 = 8 \text{ м/с. Следовательно } \omega_2 = \frac{v_A}{R_2} = \frac{8}{0,1} = 80 \text{ 1/с.}$$

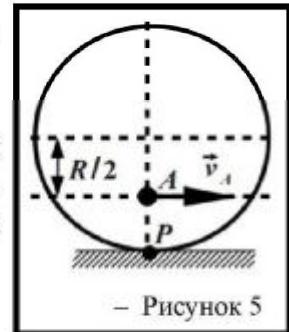
Ответ: $\omega_2 = 80$ 1/с.

Найдем формулы для определения ускорения произвольной точки тела. Вычислим производную от формулы (2):

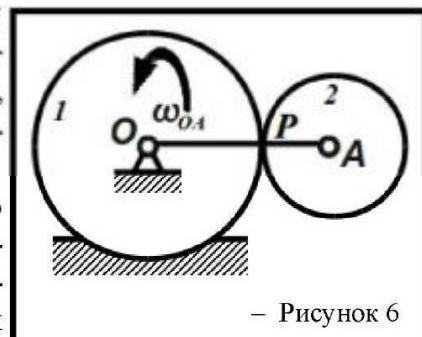
$$(3) \quad \vec{a}_M = \frac{d}{dt}(\vec{v}_A + \vec{v}_{AM}) = \vec{a}_A + \vec{a}_{AM},$$

где \vec{a}_A – ускорение поступательного движения полюса A ; \vec{a}_{AM} – ускорение вращательного движения точки M вокруг полюса A .

Отрезок AM вращается вокруг полюса A , поэтому его ускорение можно разложить на касательную и нормальную компоненты: $\vec{a}_{AM} = \vec{a}_{AM}^t + \vec{a}_{AM}^n$. При этом вектор касательного ускорения \vec{a}_{AM}^t направлен перпендикулярно AM в сторону вращения, если оно ускоренное, и против вращения, если замедленное; вектор нормального ускорения \vec{a}_{AM}^n всегда направлен от точки M к полюсу A . Если же и полюс A и точка M движутся не прямошлинейно, то и их ускорения тоже можно представить как $\vec{a}_A = \vec{a}_A^t + \vec{a}_A^n$ и $\vec{a}_{AM} = \vec{a}_{AM}^t + \vec{a}_{AM}^n$. Дальнейшее решение осуществляется с помощью проектирования равенства (3) на оси



– Рисунок 5



– Рисунок 6

координат Ox, Oy .

Опр. 4. Мгновенный центр ускорений (МЦУ) Q тела – это точка тела, ускорение которой в данный момент времени равно нулю.

МЦУ можно определить, если известны ускорение \vec{a}_A какой-либо точки A , величины ε, ω тела, которому принадлежит точка A . Алгоритм поиска искомой точки Q следующий:

1. Определить угол μ из соотношения: $\operatorname{tg} \mu = \varepsilon / \omega^2$.

2. Определить направление вектора ускорения \vec{a}_A . Повернуть этот вектор вокруг точки A на угол μ в сторону направления углового ускорения ε .

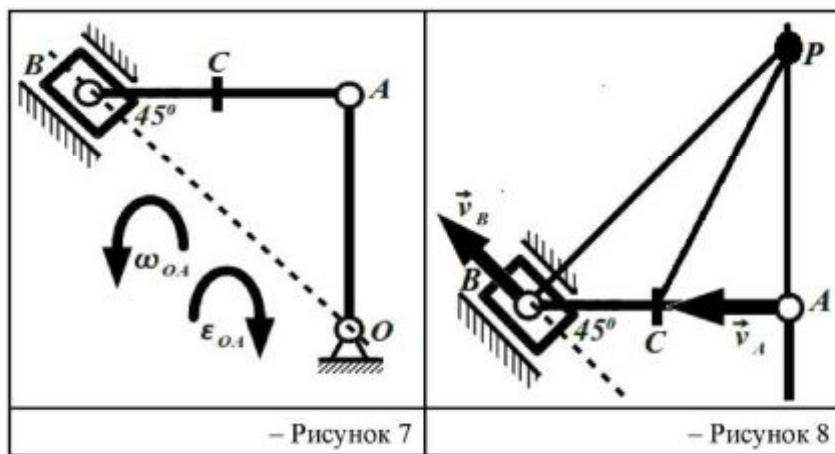
3. Вдоль полученного направления отложить отрезок AQ , равный $AQ = \frac{\vec{a}_A}{\sqrt{\varepsilon^2 + \omega^4}}$.

Точка Q и будет мгновенным центром ускорений.

Замечание 5. Поиск точки мгновенного центра ускорений позволяет сделать проверку правильности вычислений кинематических характеристик плоского движения тела.

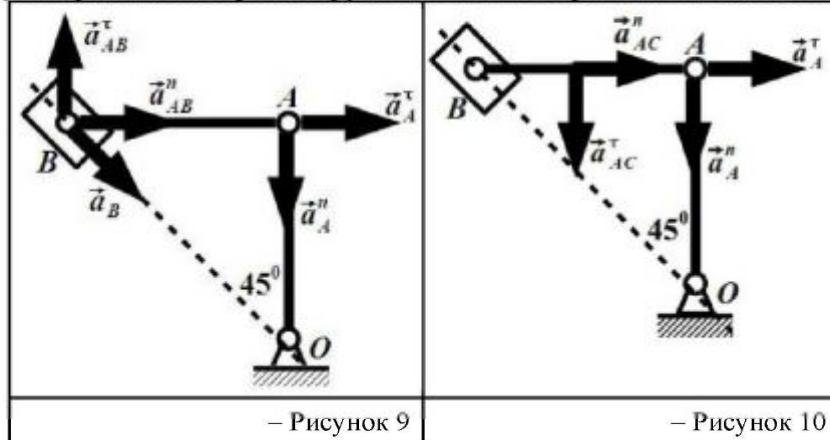
Пример 3. Дано: $OA = 40$, $AC = 20$ см, $\omega_{OA} = 5$ 1/с, $\varepsilon_{OA} = 10$ 1/с² (рисунок 7). Найти: скорости и ускорения точек A, B и C , угловую скорость, угловое ускорение звена AB .

Решение. Модуль скорости пальца A кривошипа OA , который совершает вращательное движение, определится из формулы: $v_A = R \cdot \omega = OA \cdot \omega_{OA} = 5 \cdot 40 = 200$ м/с. Направлен вектор скорости перпендикулярно кривошипу OA в направление угловой скорости. Скорость ползуна B будет направлена вдоль прямой OB . Положение МЦС P определим по первому способу (рисунок 8). Используя формулы (3) запишем соотношения для скоростей точек A, B и C : $v_A = AP \cdot \omega_{AB}$, $v_B = BP \cdot \omega_{AB}$, $v_C = CP \cdot \omega_{AB}$. Из первого соотношения найдём угловую скорость звена AB : $\omega_{AB} = \frac{v_A}{AP} = \frac{200}{40} = 5$. Для второго и третьего соотношения надо найти BP и CP . Из треугольника ABP следует, что $AP = AB = 40$, тогда для гипotenузы BP получим: $BP = \sqrt{40^2 + 40^2} = 56,569$, а для отрезка CP : $CP = \sqrt{20^2 + 40^2} = 44,721$. Тогда $v_B = BP \cdot \omega_{AB} = 282,845$, $v_C = CP \cdot \omega_{AB} = 223,605$ м/с.



Определим ускорение точки A на основании теории вращательного движения (рисунок 9). Получим, что $a_A^r = \varepsilon_{OA} \cdot OA = 10 \cdot 40 = 400$, $a_A^n = OA \cdot \omega_{OA}^2 = 40 \cdot 25 = 1000$ м/с², тогда

полное ускорение равно: $a_A = \sqrt{(a_A^\tau)^2 + (a_A^n)^2} = 1077,033$. Определим ускорение точки B исходя из уравнения (3) с учетом дальнейших пояснений: $\vec{a}_B = \vec{a}_A + \vec{a}_{AB} = \vec{a}_A^\tau + \vec{a}_A^n + \vec{a}_{AB}^\tau + \vec{a}_{AB}^n$. Введем систему координат и спроектируем записанное равенство на оси Ox и Oy .



Получим следующую систему уравнений: $\begin{cases} 0,707 a_B = a_A^\tau + a_{AB}^n \\ -0,707 a_B = -a_A^n + a_{AB}^\tau \end{cases}$. Найдем недостающие компоненты: $a_{AB}^n = AB \cdot \omega_{AB}^2 = 40 \cdot 25 = 1000$ и $a_{AB}^\tau = AB \cdot \epsilon_{AB} = 40 \cdot \epsilon_{AB}$. Тогда $a_B = \frac{1400}{0,707} = 1980,198$, $a_A^\tau = 1000 - 1400 = -400$, то есть на самом деле касательное ускорение направлено не вверх, а вниз. Теперь можно найти угловое ускорение звена BC : $\epsilon_{AB} = \frac{a_{AB}^\tau}{AB} = \frac{-400}{40} = -10$. Следовательно, на самом деле вектор касательного ускорения \vec{a}_{AB}^τ будет направлен не вверх, а вниз, и угловое ускорение ϵ_{AB} будет направлено против часовой стрелки.

Найдем ускорение точки C , лежащей на звене AB : $\vec{a}_C = \vec{a}_A + \vec{a}_{AC} = \vec{a}_A^\tau + \vec{a}_A^n + \vec{a}_{AC}^\tau + \vec{a}_{AC}^n$ (рисунок 10). Составим систему уравнений в проекциях на оси Ox и Oy $\begin{cases} a_{Cx} = a_A^\tau + a_{AC}^n \\ a_{Cy} = -a_A^n - a_{AC}^\tau \end{cases}$. Здесь $a_{AC}^\tau = AC \cdot (-\epsilon_{AB}) = 20 \cdot 10 = 200$, $a_{AC}^n = AC \cdot \omega_{AB}^2 = 20 \cdot 25 = 500$ и следовательно, $a_{Cx} = 400 + 500 = 900$, $a_{Cy} = -1000 - 200 = -1200$. Тогда $a_C = \sqrt{a_{Cx}^2 + a_{Cy}^2} = 1500 \text{ м/с}^2$.

Сделаем проверку, определив положение МЦУ по **опр. 4 и алгоритму**. Рассмотрим стержень OA . Определим направление вектора ускорения \vec{a}_A , вычислив угол между исходным вектором и вертикальной осью OA : $\tan \alpha = \frac{a_A^\tau}{a_A^n} = \frac{400}{1000} = 0,4 \Rightarrow \alpha = 21,801^\circ$. Определим угол поворота вектора \vec{a}_A : $\tan \mu = \frac{\epsilon_{OA}}{\omega_{OA}^2} = \frac{10}{25} = 0,4 \Rightarrow \mu = 21,801^\circ$. Можно отметить, что

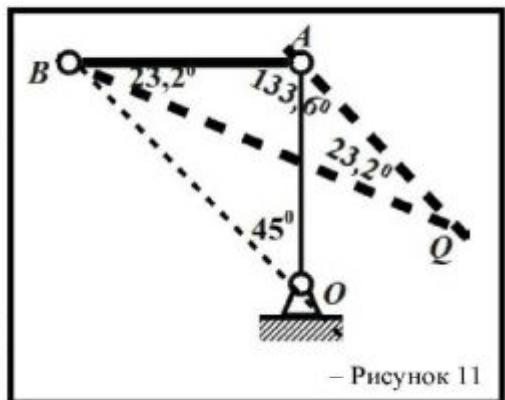
углы α и μ совпадают. Повернём вектор ускорения \vec{a}_A по направлению углового ускорения ϵ_{OA} , то есть по часовой стрелке; тогда повернутый вектор совпадёт с направлением стержня OA и значит где-то на этом отрезке расположена точка МЦУ. Найдём величи-

ну отрезка AQ : $AQ = \frac{a_A}{\sqrt{\varepsilon_{OA}^2 + \omega_{OA}^4}} = \frac{1077,033}{\sqrt{10^2 + 5^4}} = 40 = OA$. Таким образом, вычисленное положение МЦУ Q совпадает с неподвижной точкой O .

Рассмотрим стержень AB . Направление векторов ускорений \vec{a}_A , \vec{a}_B известно. Определим угол поворота μ из соотношения: $\operatorname{tg} \mu = \frac{\varepsilon_{AB}}{\omega_{AB}^2} = \frac{10}{25} = 0,4 \Rightarrow \mu = 21,801^\circ$. Повернём векторы \vec{a}_A , \vec{a}_B против часовой стрелки по направлению углового ускорения ε_{AB} , продолжим повёрнутые векторы до их пересечения в некоторой точке: получился треугольник ABQ (рисунок 11). Найдём величины отрезков AQ , BQ на основе кинематических характеристик: $AQ = \frac{a_A}{\sqrt{\varepsilon_{AB}^2 + \omega_{AB}^4}} = \frac{1077,033}{\sqrt{10^2 + 5^4}} = 40 = AB$, что согласуется с равнобедренностью треугольника ABQ ; $BQ = \frac{a_B}{\sqrt{\varepsilon_{AB}^2 + \omega_{AB}^4}} = \frac{1980,198}{\sqrt{10^2 + 5^4}} = 73,543$.

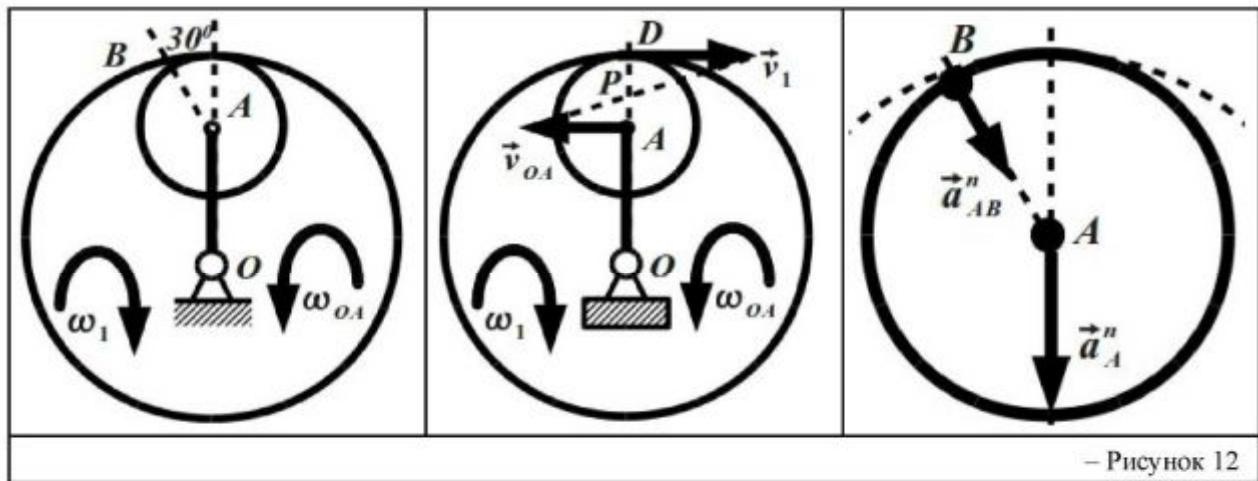
Определим величину BQ из треугольника ABQ по теореме синусов: $\frac{\sin 23,2^\circ}{AB} = \frac{\sin 133,6^\circ}{BQ} \Rightarrow BQ = \frac{40 \cdot \sin 133,6^\circ}{\sin 23,2^\circ} = 73,531$.

Можно отметить, что значения BQ , вычисленные двумя разными способами, совпали с точностью до десятых. Таким образом, все кинематические характеристики вычислены правильно.



– Рисунок 11

Пример 3. Дано: $OA = 20$ см, $r = 15$ см, $\omega_{OA} = 2$ 1/с, $\omega_1 = 1,2$ 1/с, $\varepsilon_{OA} = 0$ 1/с².



– Рисунок 12

Решение. Найдём величину скорости точки A : $v_A = OA \cdot \omega_{OA} = 20 \cdot 2 = 40$; вектор скорости будет направлен в сторону углового вращения кривошипа OA . Найдём величину скорости точки D обода большого колеса: $v_D = OD \cdot \omega_1 = (OA + r) \cdot \omega_1 = 35 \cdot 1,2 = 42$ (рисунок 12). Векторы скоростей с общим перпендикуляром OD направлены в противоположные стороны, поэтому положение МЦС определится по пятому способу: точка P будет ле-

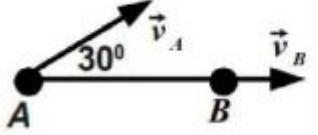
жать на отрезке AD . Определим положение мгновенного центра скоростей P :
 $\begin{cases} v_A = \omega_2 \cdot AP \\ v_B = \omega_2 \cdot (r - AP) \end{cases}$. Тогда $AP = 7,317$, $\omega_2 = 5,467$. Для вычисления скорости точки B необходимо определить расстояние BP по теореме косинусов:
 $BP = \sqrt{AP^2 + AB^2 - 2 \cdot AP \cdot AB \cdot \cos 30^\circ} = 9,404$, тогда скорость точки B равна $v_B = \omega_2 \cdot BP = 51,412$.

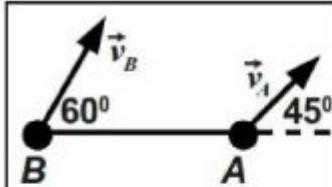
Теперь перейдем к определению ускорений. Найдем нормальное и касательное ускорения точки A : $a_A^n = OA \cdot \omega_{OA}^2 = 20 \cdot 4 = 80$, $a_A^t = OA \cdot \varepsilon_{OA} = 20 \cdot 0 = 0$. Таким образом, центр второго круга вращается равномерно, следовательно, и второй круг будет вращаться равномерно, касательные скорости всех точек круга будут равны нулю. Определим нормальную компоненту вектора ускорения отрезка AB : $a_{AB}^n = AB \cdot \omega_{AB}^2 = 448,321$. Запишем векторное равенство для ускорения точки B : $\vec{a}_B = \vec{a}_A + \vec{a}_{AB}^n$. Введем систему координат Oxy

стандартным образом, тогда $\begin{cases} a_B^X = a_{AB}^n \cdot \cos 60^\circ = 0,5 \cdot a_{AB}^n = 224,161 \\ a_B^Y = -a_{AB}^n \cdot \sin 60^\circ - a_A^t = -0,866 \cdot a_{AB}^n - a_A^t = -468,246 \end{cases}$, откуда полное ускорение равно: $a_B = \sqrt{(a_B^X)^2 + (a_B^Y)^2} = 519,136$.

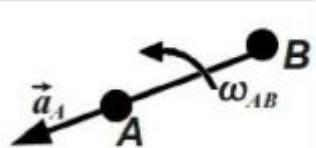
Сделаем проверку, определив положение МЦУ. Определим направление ускорения точки B : $\operatorname{tg} \alpha = \left| \frac{a_B^X}{a_B^Y} \right| = 0,479 \Rightarrow \alpha = 25,582$, где α – угол к оси Oy . Так как угловое ускорение второго колеса равно нулю, то угол поворота векторов ускорений $\mu = 0$. Вычислим расстояния до МЦУ: $AQ = \frac{a_A}{\sqrt{\varepsilon_2^2 + \omega_2^4}} = \frac{80}{29,889} = 2,677$, $BQ = \frac{a_B}{\sqrt{\varepsilon_2^2 + \omega_2^4}} = \frac{519,136}{29,889} = 17,369$, по теореме синусов из треугольника ABQ $\frac{\sin 4,418}{AQ} = \frac{\sin 25,582}{AB} \Rightarrow AQ = \frac{15 \cdot 0,077}{0,432} = 2,674$, $\frac{\sin 150}{BQ} = \frac{\sin 25,582}{AB} \Rightarrow BQ = \frac{15 \cdot 0,5}{0,432} = 17,361$.

ЗАДАНИЯ ДЛЯ ПРАКТИЧЕСКИХ ЗАНЯТИЙ

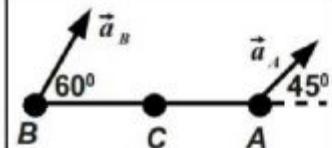
	<p>3 (16.9). Стержень AB длины 2 м движется в плоскости рисунка, при этом скорость $v_A = 180$ см/с. Определить скорость точки B двумя способами и угловую скорость стержня. Ответ: $v_B = 156,880$ см/с, $\omega_{AB} = 0,45$ 1/с.</p>
---	--



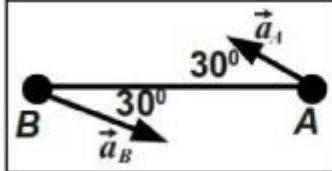
4 (16.11). Стержень AB длины 0,5 м движется в плоскости рисунка, при этом скорость $v_A=2$ м/с. Найти скорость точки B двумя способами и угловую скорость отрезка AB . Ответ: $v_B=2,82$ м/с; $\omega_{AB}=2,06$ 1/с.



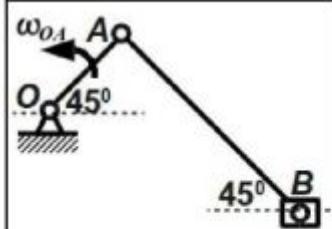
5 (9.7.2). Стержень AB длиной 2 м находится в плоскопараллельном движении. Найти ускорение точки B , если ускорение точки A $a_A=1$ м/с², угловая скорость стержня $\omega_{AB}=1$ 1/с, угловое ускорение $\epsilon_{AB}=0$ 1/с². Ответ: $a_B=3$ м/с².



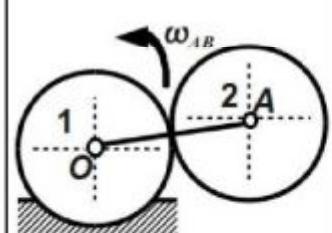
6 (18.39). Стержень AB длины 0,2 м находится в плоскопараллельном движении, при этом $a_A=2$, $a_B=4,42$ м/с². Найти угловую скорость, угловое ускорение, ускорение его середины. Ответ: $\omega_{AB}=2$ 1/с, $\epsilon_{AB}=12,05$ 1/с², $a_C=3,18$ м/с².



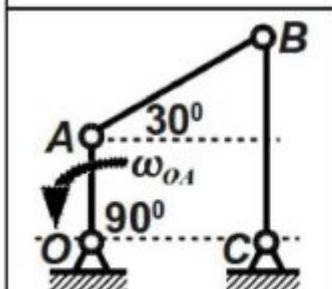
7 (9.7.11). Стержень AB длиной 0,4 м движется в плоскости рисунка, при этом $a_A=2$, $a_B=6$ м/с². Определить угловую скорость и угловое ускорение отрезка AB . Ответ: $\epsilon_{AB}=10$ 1/с².



8 (18.11). Кривошип OA длины 0,2 м вращается равномерно с угловой скоростью $\omega_{OA}=10$ 1/с и приводит в движение шатун AB длины 1 м. Найти угловые скорость и ускорение шатуна AB , ускорение ползуна B . Сделать проверку с помощью мгновенного центра ускорений. Ответ: $\omega_{AB}=2$ 1/с, $\epsilon_{AB}=16$ 1/с², $a_B=5,656$ м/с².



9 (18.28). Шестерёнка радиуса 0,12 м приводится в движение кривошипом OA , который вращается вокруг оси O неподвижной шестерёнки с тем же радиусом. При этом $\omega_{OA}=2$ 1/с, $\epsilon_{OA}=8$ 1/с². Определить ускорение мгновенного центра скоростей и диаметрально противоположной точки второй шестерёнки. Сделать проверку с помощью мгновенного центра ускорений. Ответ: $a_p=0,96$, $a_M=4,8$ м/с².



10 (18.13). Стержень OA шарнирного четырёхзвенника $OABC$ вращается с постоянной угловой скоростью $\omega_{OA}=6$ 1/с. Определить угловую скорость, угловое ускорение стержня AB , ускорение шарнира B , если $AB=2 OA=0,8$ м. Сделать проверку с помощью мгновенного центра ускорений. Ответ: $\omega_{AB}=0$ 1/с, $\epsilon_{AB}=10,392$ 1/с², $a_B=8,314$ м/с².

5. СЛОЖНОЕ ДВИЖЕНИЕ ТОЧКИ

Опр. 1. Движение точки является сложным, если точка участвует в двух и более движениях.

Пример 1. Перемещение лодки по реке, которая течёт вдоль берега; перемещение человека в поезде, который движется относительно рельса; движение человека по эскалатору, который движется относительно магазина; любое движение на земном шаре, который вращается вокруг своей оси и при этом движется вокруг Солнца.

Рассмотрим две системы координат: $A\kappa\lambda\mu$ и $Oxyz$ и точку M . Будем считать, что система координат $Oxyz$ неподвижна, и относительно неё движется другая система координат $A\kappa\lambda\mu$, относительно которой в свою очередь, движется точка M .

Опр. 2. Движение точки M по отношению к подвижной системе координат $A\kappa\lambda\mu$ называется **относительным движением** с относительными кинематическими характеристиками: \vec{v}_r , \vec{a}_r .

Опр. 3. Движение подвижной системы координат $A\kappa\lambda\mu$ по отношению к неподвижной системе координат $Oxyz$ называется **переносным движением** с переносными кинематическими характеристиками: \vec{v}_e , \vec{a}_e .

Опр. 4. Движение точки M относительно неподвижной системы координат $Oxyz$ называется **абсолютным движением** с абсолютными кинематическими характеристиками: \vec{v}_a , \vec{a}_a .

Теорема 1 (о сложении скоростей). Абсолютная скорость движения точки равна геометрической сумме относительной и переносной скорости:

$$(1) \quad \vec{v}_a = \vec{v}_r + \vec{v}_e.$$

Теорема 2 (о сложении ускорений). Абсолютное ускорение точки равно геометрической сумме относительного, переносного ускорений, а также ускорения Кориолиса:

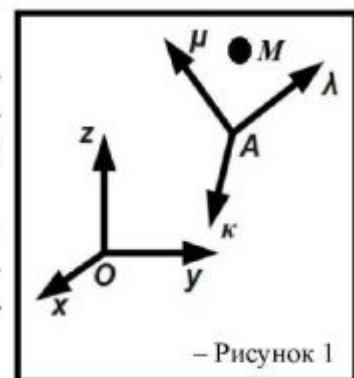
$$(2) \quad \vec{a}_a = \vec{a}_e + \vec{a}_r + \vec{a}_K,$$

где ускорение Кориолиса определяется по формуле $\vec{a}_K = 2 \cdot (\vec{\omega}_e \times \vec{v}_r)$, $a_K = 2 \cdot \omega_e \cdot v_r \cdot \sin \varphi$.

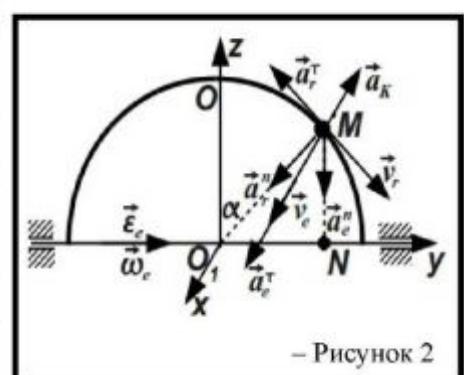
Замечание 1. Ускорение Кориолиса возникает в том случае, когда подвижная система координат совершает вращательное движение вокруг некоторой оси с угловой скоростью ω_e . Ускорение Кориолиса равно нулю в трёх случаях, которые следуют из определения векторного произведения: 1) в случае поступательного переносного движения, 2) в случае относительного покоя точки, 3) в случае, когда относительная скорость точки параллельна оси переносного вращения.

Пример 2. Дано $R = 20$ см, $\omega_e = 5$ 1/с, $\epsilon_e = 2$ 1/с², $s_r = OM = 10\pi \sin\left(\frac{\pi t}{6}\right)$ см, $t = 1$ с. Определить абсолютные скорость и ускорение в момент времени t .

Решение. Найдем длину пути, который прошла точка M за время t вдоль дуги OM : $s_r(1) = OM(1) = 10\pi \sin 30^\circ = 5\pi$ см.



– Рисунок 1



– Рисунок 2

Найдём абсолютную скорость: $\vec{v}_a = \vec{v}_r + \vec{v}_e$. Относительная скорость точки M $v_r = s'_r = \frac{5\pi^2}{3} \cos\left(\frac{\pi t}{6}\right)$, а в момент времени $t = 1$ $v_r(1) = 14,245$ см/с. Так как скорость положительная, то её вектор направлен по касательной в сторону возрастания дуговой координаты. Переносная скорость определяется из теории вращательного движения: $v_e = \omega_e \cdot MN$. Отрезок MN найдём из прямоугольного треугольника O_1MN : $MN = R \cdot \sin \beta$, где угол $\beta = 90^\circ - \alpha$. Тогда $\alpha = \frac{OM}{R} = \frac{5\pi}{20} = \frac{\pi}{4} = 45^\circ$, $\beta = 90^\circ - \alpha = 45^\circ$, откуда $MN = 20 \cdot \sin 45^\circ = 14,142$, следовательно $v_e = \omega_e \cdot MN = 5 \cdot 14,142 = 70,71$ см/с. Вектор переносной скорости направлен перпендикулярно плоскости листа по направлению угловой скорости ω_e . Тогда $v_a = \sqrt{v_e^2 + v_r^2} = 72,131$ см/с.

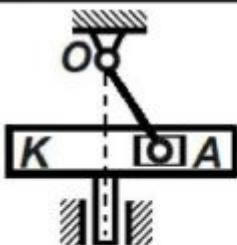
Найдём абсолютное ускорение $\vec{a}_a = \vec{a}_e + \vec{a}_r + \vec{a}_k$. Точка M движется по кривой OB , поэтому относительное ускорение состоит из двух компонент: касательной и нормальной. Величина касательной компоненты определяется по формуле $a_r^\tau = v_r' = -\frac{5\pi^3}{18} \sin\left(\frac{\pi t}{6}\right)$, а в момент времени t равна $a_r^\tau = -4,306$ см/с². Так как величина касательной компоненты отрицательная, то её вектор направлен по касательной к дуге OB в противоположную сторону от вектора \vec{v}_r . Величина нормальной компоненты определяется по формуле $a_r^n = \frac{v_r^2}{R} = 10,146$ см/с²; вектор нормальной компоненты направлен вдоль радиуса от точки M к центру окружности. Так как дуга OB совершает вращательное движение вокруг оси AB , то переносное ускорение также состоит из двух компонент, которые определяются из теории вращательного движения: $a_e^\tau = \epsilon_e \cdot MN = 2 \cdot 14,142 = 28,284$ $a_e^n = \omega_e^2 \cdot MN = 25 \cdot MN = 353,55$ см/с². Вектор касательного ускорения направлен от точки M к точке N ; вектор нормального ускорения сонаправлен с вектором переносной скорости. Вектор ускорения Кориолиса направлен перпендикулярно плоскости рисунка, в которой лежат вектора \vec{v}_r , $\vec{\omega}_e$ так, что поворот вектора $\vec{\omega}_e$ к вектору \vec{v}_r происходит против часовой стрелки. Величина ускорения Кориолиса определяется по формуле $a_k = 2 \cdot \omega_e \cdot v_r \cdot \sin \phi = 2 \cdot 5 \cdot 14,245 \cdot 0,707 = 100,712$ см/с².

Для определения абсолютного ускорения зададим систему координат $Oxyz$ стандартным способом и спроектируем обе части векторного равенства из теоремы 2. Получим, что $a_a^y = -a_r^\tau \cdot \cos 45^\circ - a_r^n \cdot \cos 45^\circ = -4,129$, $a_a^y = a_r^\tau \cdot \cos 45^\circ - a_r^n \cdot \cos 45^\circ - a_e^n = -363,768$, $a_a^x = a_e^\tau - a_k = -72,428$ и $a = \sqrt{(a_a^x)^2 + (a_a^y)^2 + (a_a^z)^2} = 370,931$ см/с².

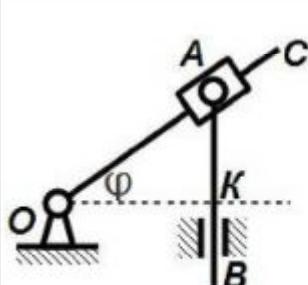
Ответ: $v_a = 72,131$ см/с, $a = 370,931$ см/с².

ЗАДАНИЯ ДЛЯ ПРАКТИЧЕСКИХ ЗАНЯТИЙ

1 (22.11). Корабль плывёт на юг со скоростью $36\sqrt{2}$ км/ч. Второй корабль идёт курсом на юго-восток со скоростью 36 км/ч. Найти величину и направление скорости второго корабля относительно первого корабля. **Ответ:** $v_r = 36$ км/ч.

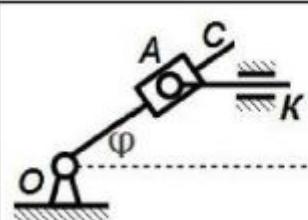


2 (22.25). В кривошипно-кулисном механизме кривошип OA длины 0,2 м вращается с постоянной угловой скоростью 3π 1/с. Определить линейную скорость кривошипа OA , скорости кулисы K и ползуна A , если угол между OA и вертикалью – 30° . **Ответ:** $v_K = 0,942$, $v_{OA} = 1,884$, $v_A = 1,632$ м/с.

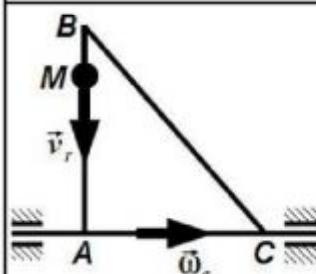


3 (22.17). В кулисном механизме при качании кривошипа OC вокруг оси O , ползун A приводит в движение стержень AB . Определить скорость кривошипа OA , ползуна A , стержня AB , если $\omega_{OC} = 2$ 1/с, $\phi_{OA} = 60^\circ$, $OK = 0,5$ м. **Ответ:** $v_A = 3,464$ м.

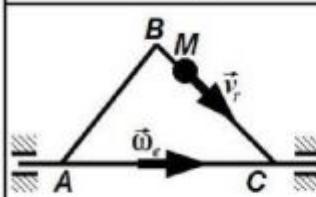
4 (11.2.25). Стержень AB кулисного механизма движется вверх со скоростью $v_{AB} = 1$ м/с. Для указанного положения механизма определить ω_{OC} , v_A , v_{OA} , если $OK = 0,4$ и $\phi_{OA} = 60^\circ$. **Ответ:** $\omega_{OC} = 1,25$ 1/с.



5 (11.2.24). Стержень AK кулисного механизма движется вправо со скоростью $v_{AK} = 1$ м/с. Для указанного положения механизма определить ω_{OC} , v_A , v_{OA} , если расстояние $OA = 1$ м, $\phi_{OA} = 45^\circ$. **Ответ:** $\omega_{OC} = 0,707$ 1/с.



6. По стороне треугольника, который вращается вокруг стороны AB с угловой скоростью $\omega_e = 8t$ 1/с, движется точка M с относительной скоростью $v_r = 3t^2$ м/с. Определить модуль и направление ускорения Кориолиса, величину относительного и переносного ускорений в момент времени $t = 2$ с, если $AM = 0,5$ м. **Ответ:** $a_r = 12$, $a_e = 128,062$, $a_k = 384$ м/с².



7 (11.5.7) По стороне треугольника, который вращается вокруг стороны AC с угловой скоростью $\omega_e = 2t$ 1/с, движется точка M с относительной скоростью $v_r = 2\sin 4t$ м/с. Определить относительное, переносное, кориолисово ускорения точки M в момент времени $t = \pi/8$ с, если $MC = 0,4$ м, $\angle BCA = 45^\circ$. **Ответ:** $a_r = 0$, $a_e = 0,352$, $a_k = 2,221$ м/с².