

Кинематика

Задача К.1. Определение скорости и ускорения точки по заданным уравнениям ее движения

По заданным уравнениям движения точки М найти уравнение ее траектории, положение точки для момента времени $t_0 = 0$ и t_1 , вычислить скорость, полное, касательное и нормальное ускорения, радиус кривизны траектории только для t_1 . Описать характер движения точки.

Необходимые для решения данные приведены в таблице 4.

Примечание. 1. При выполнении задачи рисунки для скорости и ускорения точки делать отдельно.

2. Для определения траектории точки следует использовать формулы $\sin^2\alpha + \cos^2\alpha = 1$;
 $1 + \cos 2\alpha = 2 \cos^2\alpha$; $1 - \cos 2\alpha = 2 \sin^2\alpha$.

В кинематике точки будем рассматривать три способа задания движения точки (рис. 67): $\vec{r} = \vec{r}(t)$ - векторный; $x = x(t)$, $y = y(t)$, $z = z(t)$ – координатный; $S = S(t)$ – естественный.

Траектория точки – это след движения точки в пространстве. Чтобы найти уравнение траектории точки, нужно в уравнениях ее движения исключить параметр времени (t).

Например, пусть $x = a \cdot \sin(kt)$, $y = a \cdot \cos(kt)$, где $\{a, b, k\} = \text{const}$.

Применяем тригонометрическую формулу $\sin^2\alpha + \cos^2\alpha = 1$.

Тогда $\sin(kt) = x/a$, $\cos(kt) = y/b$ и $\frac{x^2}{a^2} + \frac{y^2}{b^2} = 1$ – точка перемещается по эллипсу.

Прямоугольная декартова система координат $XOYZ$, связанная с землей, называется инерциальной системой отсчета (ИСО), а \vec{i} , \vec{j} и \vec{k} - орты этих осей (единичные векторы).

Таблица 4

Номер варианта	Уравнения движения точки		t_1 , с
	$x = x(t)$, м	$y = y(t)$, м	
1	$3 - 2t^2$	$- 6t$	1
2	$2t$	$4t^2 - 2t + 1$	0,5
3	$2\sin(\pi \cdot t / 3)$	$4\cos(\pi \cdot t / 3)$	1
4	$2\sin(\pi \cdot t / 6)$	$- 3\cos(\pi \cdot t / 6) + 4$	1
5	$3t^2 + 2$	$- 4t$	0,5
6	$0,5 e^t$	$3 e^{-t}$	0,5
7	$- 3\cos(\pi \cdot t / 4) + 3$	$2\sin(\pi \cdot t / 4) - 1$	1
8	$3 t$	$4 - 9t^2$	1
9	$3\cos(\pi t)$	$\sin(\pi t)$	1/3
10	$2t^2$	$4t$	1
11	$- 5/(t + 2)$	$3t + 6$	0,5
12	$5t + 5$	$- 4/(t + 1)$	0,5
13	$3t / \pi$	$2\sin(t + 2)$	1
14	$2\sin(\pi \cdot t / 3)$	$4 + 4\cos(\pi \cdot t / 3)$	0,5
15	$4t^2$	$2t^3$	1
16	$2\sin(\pi t) - 2$	$2\cos(\pi t)$	1/6
17	$2\cos(\pi t)$	$3\sin(\pi t)$	1/3
18	$t^2 - 1$	\sqrt{t}	4
19	$2\sin(\pi \cdot t / 3)$	$- 3\cos(\pi \cdot t / 3) + 4$	1
20	$- 2\sin(\pi \cdot t / 6)$	$3\cos(\pi \cdot t / 6)$	1
21	$2\sqrt{t}$	$4t^2 - 2$	1
22	$1/2 \cdot (t - 3)^2$	\sqrt{t}	1
23	$2\sin(\pi t) - 2$	$3\cos(\pi t)$	1/4
24	$3\sqrt{t}$	$4t^2 + 1$	1
25	$- 6\sqrt{t}$	$- 2t^2 - 4$	1
26	$2e^{3t}$	$2,4 e^{-3t}$	1/6
27	$4\cos(2\pi t)$	$4\sin(2\pi t)$	1/6
28	$2e^{2t}$	$3e^t$	1/4
29	$4t + 2$	$3/(1 + t)$	1
30	$2t^2$	$\sqrt{(t + 1)}$	1

Оси $\tau Mn b$, связанные с точкой M , называются естественные оси координат. $M\tau$ - касательная ось, Mn - нормальная ось. Эта ось направлена к центру кривизны траектории. Mb - бинормальная ось. Между осями координат прямой угол и они перемещаются вместе с точкой M , поэтому такая система координат называется неинерциальной. $\bar{\tau}$, \bar{n} и \bar{b} - орты естественных осей координат.

Вектор скорости точки:

$$\bar{v} = \frac{d\bar{r}}{dt} = v_x \cdot \bar{i} + v_y \cdot \bar{j} + v_z \cdot \bar{k} = v_\tau \cdot \bar{\tau};$$

где $v_x = \dot{x}$; $v_y = \dot{y}$; $v_z = \dot{z}$; $v_\tau = \dot{S}$.

v_x , v_y и v_z - проекции \bar{v} на оси координат; v_τ - проекция \bar{v} на касательную ось.

Модуль вектора скорости $v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2}$.

Направление вектора \bar{v} :

$$\cos(\widehat{\bar{v}, \bar{i}}) = \frac{v_x}{v}; \quad \cos(\widehat{\bar{v}, \bar{j}}) = \frac{v_y}{v}; \quad \cos(\widehat{\bar{v}, \bar{k}}) = \frac{v_z}{v}.$$

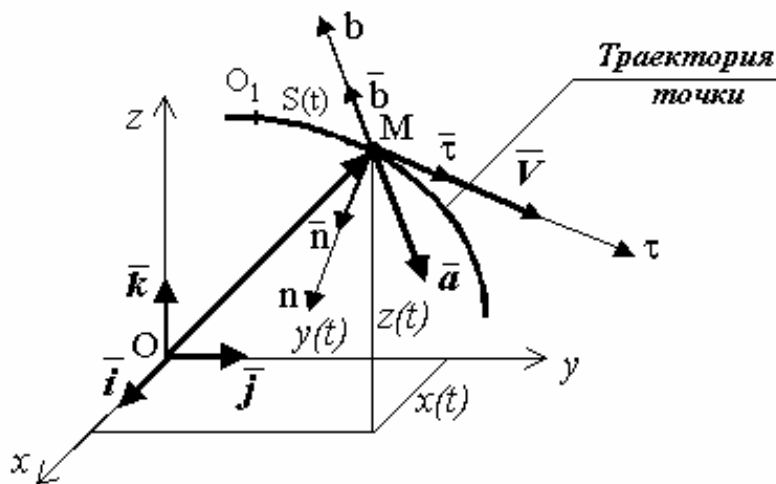


Рис. 67

Вектор \bar{v} в данной точке всегда направлен по касательной к траектории в сторону движения.

Вектор \bar{a} в декартовой системе координат:

$$\bar{a} = \frac{d\bar{v}}{dt} = \frac{d^2\bar{r}}{dt^2} = a_x \cdot \bar{i} + a_y \cdot \bar{j} + a_z \cdot \bar{k};$$

где $a_x = \dot{v}_x = \ddot{x}$; $a_y = \dot{v}_y = \ddot{y}$; $a_z = \dot{v}_z = \ddot{z}$ – проекции вектора \bar{a} на оси координат.

Модуль вектора ускорения

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}.$$

Направление вектора \bar{a} : $\cos(\bar{a}, \bar{i}) = \frac{a_x}{a}$; $\cos(\bar{a}, \bar{j}) = \frac{a_y}{a}$;

$$\cos(\bar{a}, \bar{k}) = \frac{a_z}{a}.$$

Вектор ускорения \bar{a} в естественных осях координат:

$$\bar{a} = a_\tau \cdot \bar{\tau} + a_n \cdot \bar{n};$$

где $a_\tau = \frac{dv}{dt} = \frac{v_x a_x + v_y a_y + v_z a_z}{v}$ – касательное ускорение;

$a_n = \frac{v^2}{\rho}$ – нормальное ускорение; ρ – радиус кривизны траектории

в данной точке кривой.

Модуль вектора \bar{a} : $a = \sqrt{a_\tau^2 + a_n^2}$.

Если движение точки ускоренное, то $\bar{v} \cdot \bar{a} > 0$, если движение замедленное, то $\bar{v} \cdot \bar{a} < 0$. Если $|a_\tau| = const$, то движение точки равнопеременное. При $|\bar{v}| = const$ – движение точки равномерное.

Пример решения задачи

Исходные данные: $x = 2t^2 - 1$ (м); $y = \frac{1}{2}t^4 + 1$ (м); $t_1 = 1$ с.

Решение

1) Определяем уравнение траектории точки.

В уравнениях движения исключаем параметр t . Из уравнения $x = x(t)$

находим $t = \sqrt{\frac{x+1}{2}}$ и подставляем в уравнение $y = y(t)$. Тогда

$$y = \frac{1}{8}(x+1)^2 + 1 \text{ – уравнение траектории параболы.}$$

2) Построение графика полученной кривой.

Вычисляем координаты трех точек кривой для моментов времени:

$t_0 = 0$; $x_0 = -1$ м; $y_0 = 1$ м; $t_1 = 1$ с; $x_1 = 1$ м; $y_1 = 1,5$ м;

$x_2 = 3,5$ м; $y_2 = 3,5$ м. В любом выбранном масштабе, например

$\mu_l = 0,1 \frac{\text{м}}{\text{мм}}$, строим график (рис. 68) кривой $y = 1/8(x+1)^2 + 1$.

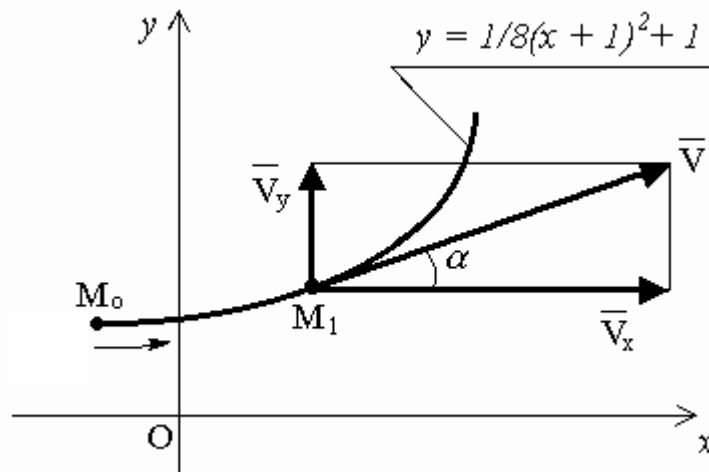


Рис. 68

3) Вычисляем скорости точки.

Проекции скорости на оси координат: $v_x = \dot{x} = 4t$; $v_y = \dot{y} = 2t^3$

$v_x(t_1) = 4 \cdot 1 = 4$ м/с, $v_y(t_1) = 2 \cdot 1 = 2$ м/с.

Модуль скорости \bar{v}

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2} = 2t\sqrt{4 + t^4}, \quad v(t_1) = \sqrt{20} = 4,47 \text{ м/с}.$$

Векторы $\bar{v}_x = v_x \bar{i}$, $\bar{v}_y = v_y \bar{j}$ и \bar{v} показываем в точке M_1 кривой

рис. 68 в масштабе $\mu_v = 0,1 \frac{\text{М}}{\text{с} \cdot \text{мм}}$.

Направление вектора \bar{v} : $\cos \alpha = \frac{v_x}{v} = \frac{4}{4,47} = 0,895$. Угол $\alpha \cong 26,5^\circ$.

4) Вычисление ускорения точки.

Проекции ускорения на оси координат $a_x = \dot{v}_x = 4$; $a_y = \dot{v}_y = 6t^2$.

$$a_x(t_1) = 4 \text{ м/с}^2; \quad a_y(t_1) = 6 \text{ м/с}^2.$$

Модуль ускорения \bar{a}

$$a = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2} = 2\sqrt{4 + 9t^4}; \quad a(t_1) = \sqrt{52} = 7,21 \text{ м/с}^2.$$

Направление вектора \bar{a} $\cos \beta = \frac{a_x}{a} = \frac{4}{7,21} = 0,5547$,

угол $\beta = 56,31^\circ$.

Вычисление касательного ускорения.

$$a_\tau = \frac{dv}{dt} = \frac{v_x a_x + v_y a_y + v_z a_z}{v} = \frac{4 \cdot 4 + 2 \cdot 6}{4,47} = 6,26 \text{ м/с}^2.$$

Вычисление нормального ускорения.

Из формулы $a^2 = a_n^2 + a_\tau^2$ находим

$$a_n = \sqrt{a^2 - a_\tau^2} = \sqrt{7,21^2 - 6,26^2} = 3,57 \text{ м/с}^2.$$

Радиус кривизны траектории в точке M_1 .

$$\rho = \frac{v^2}{a_n} = \frac{4,47^2}{3,57} = 5,6 \text{ м.}$$

Векторы $\bar{a}_x = a_x \bar{i}$, $\bar{a}_y = a_y \bar{j}$, \bar{a} , \bar{a}_τ , \bar{a}_n показываем в точке M_1 на графике рис. 69 в масштабе $\mu_a = 0,1 \frac{\text{М}}{\text{с}^2 \cdot \text{мм}}$.

5) Характер движения точки.

Точка M перемещается по плоской траектории $y = 1/8(x + 1)^2 + 1$ вправо от точки M_0 . Перемещение точки ускоренное, так как $\bar{v} \cdot \bar{a} > 0$, или вектор скорости \bar{v} по направлению совпадает с вектором касательного ускорения \bar{a}_τ . Скорость точки меняется по за-

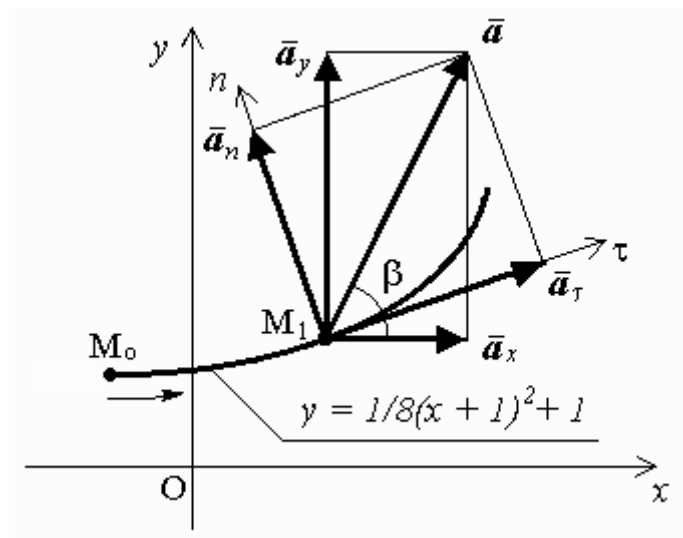


Рис. 69

кону $v = 2t\sqrt{4 + t^4}$, а ускорение - $a = 2\sqrt{4 + 9t^4}$. Скорость точки в начальный момент времени $t_0 = 0$, $v_0 = 0$, а ускорение $a_0 = 4\text{м/с}^2$.

Задача К.2. Вращение твердого тела вокруг неподвижной оси

На рис 71-73 показаны передаточные механизмы. Для некоторых тел заданы уравнения движения: $x = x(t)$ или $\varphi = \varphi(t)$. Для других тел задаются кинематические параметры: $v = v(t)$ – скорость движения; $\omega = \omega(t)$ – угловая скорость вращения; a, ε – постоянное линейное ускорение или постоянное угловое ускорение.

При начальных условиях $(x_0; \varphi_0; v_0; \omega_0) = 0$ определить скорость и ускорение точки M в конце пройденного пути S телом 1 или точки, лежащей на ободу ведущего колеса.

Необходимые данные для расчета всех вариантов приведены в таблице 5.

1. Вращение твердого тела вокруг неподвижной оси

При вращательном движении (рис. 70) все точки тела (σ) перемещаются по concentрическим окружностям, лежащих в плоскостях, перпендикулярных оси Oz .

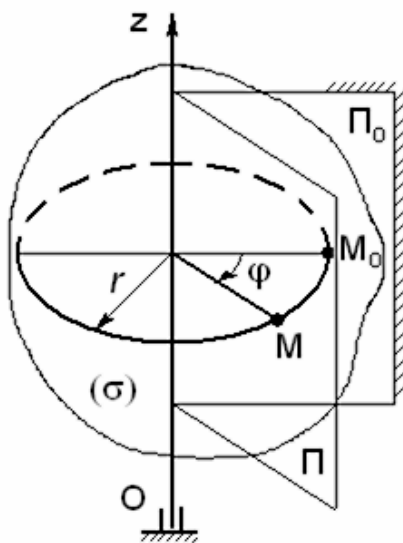


Рис. 70

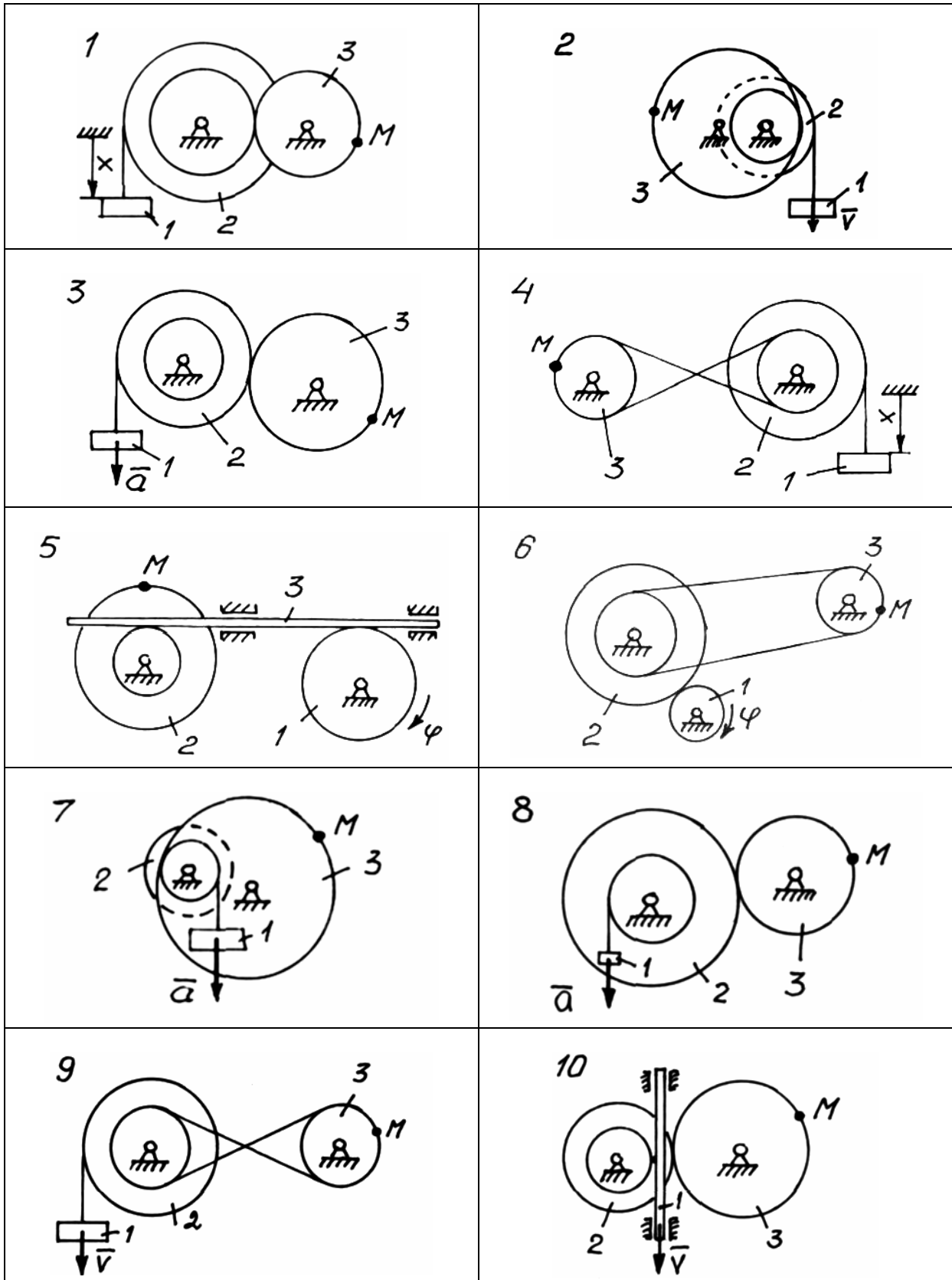


Рис. 71

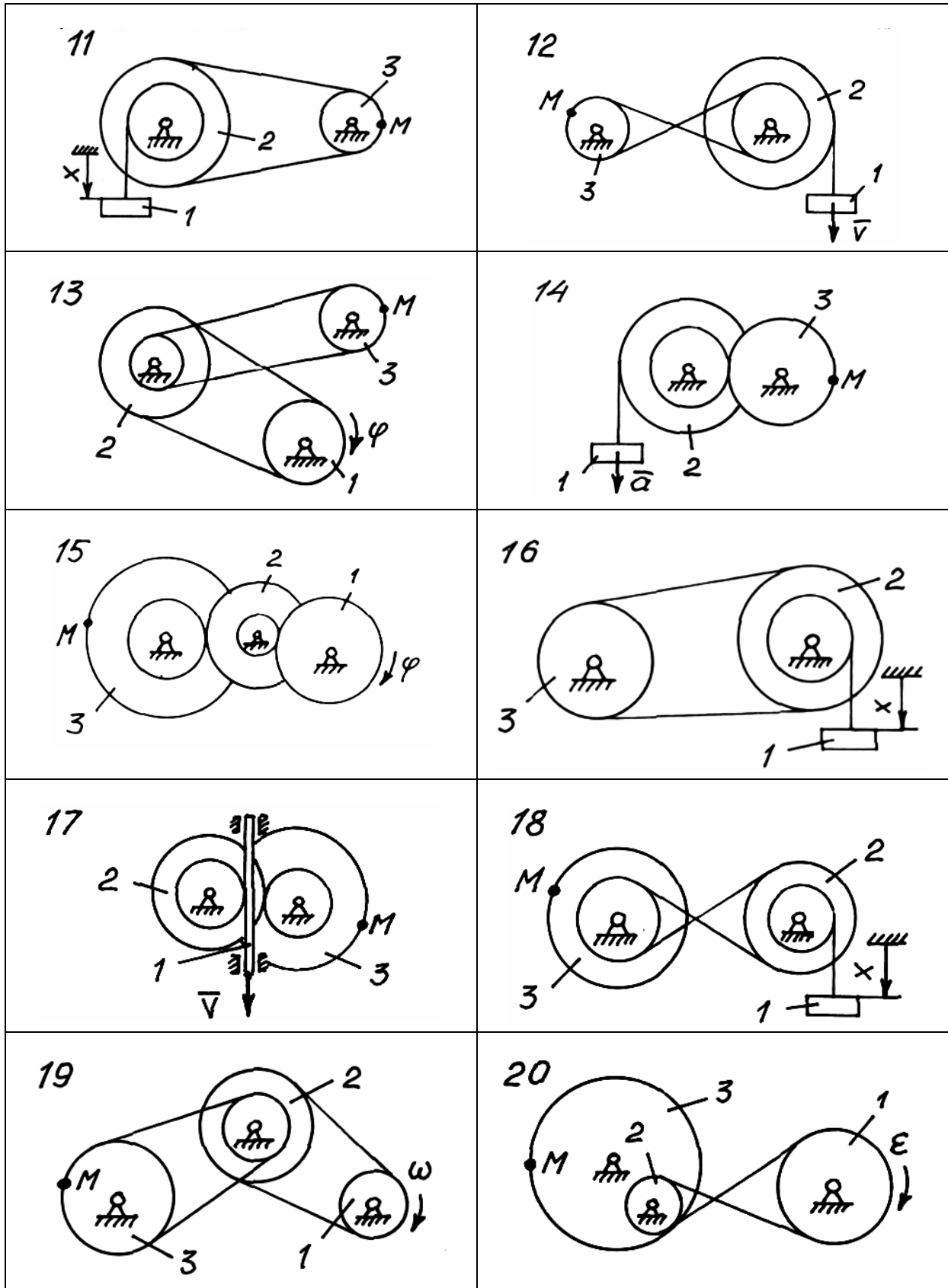


Рис. 72

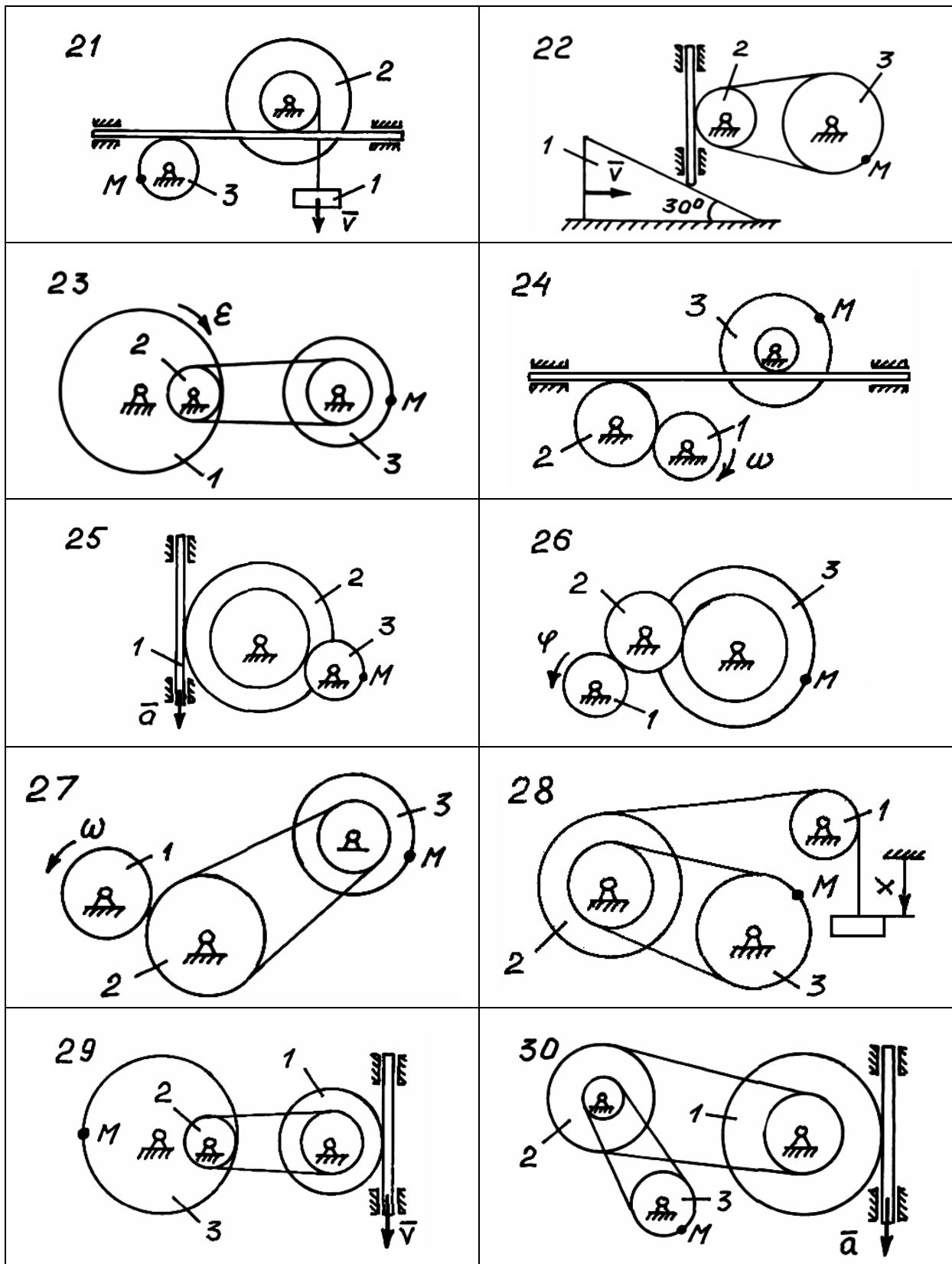


Рис. 73

Таблица 5

Номер варианта (рис.71- 73)	r_1	R_1	r_2	R_2	r_3	R_3	S	$x, м$ $\varphi, рад$	$V, м/с$ $\omega, с^{-1}$	$a, м/с^2$ $\varepsilon, с^{-2}$
	м									
1	–	–	0,4	1,2	0,8	–	0,4	$0,2+t^2$	–	–
2	–	–	0,5	1,5	2	–	0,2	–	$0,4t$	–
3	–	–	0,2	1,2	0,9	–	0,6	–	–	4
4	–	–	0,6	1,8	0,5	–	0,3	$0,1+t^2$	–	–
5	0,6	–	0,8	1,4	–	–	0,5	$0,8+1,2t^2$	–	–
6	0,5	–	0,4	1,2	0,6	–	0,8	$2,4t^2$	–	–
7	–	–	0,8	1,8	2	–	1,2	–	–	3
8	–	–	0,5	1,5	0,8	–	0,6	–	–	5
9	–	–	0,6	1,8	0,5	–	1,4	–	$0,6t$	–
10	–	–	0,8	2,4	0,9	–	1,0	–	$1,2t$	–
11	–	–	0,5	1,4	1,2	–	1,2	$0,5+1,6t^2$	–	–
12	–	–	0,8	1,2	1,4	–	0,8	–	$0,8t$	–
13	0,8	–	0,9	1,8	1,2	–	0,6	$0,8t^2$	–	–
14	–	–	1,2	1,9	1,5	–	0,5	–	–	1,8
15	0,9	–	0,4	1,2	0,8	1,6	0,4	$1,2t^2$	–	–
16	–	–	0,8	2,2	1,2	–	0,8	$0,5+t^2$	–	–
17	–	–	0,5	1,2	0,8	1,8	0,6	–	$1,2t$	–
18	–	–	0,4	0,9	0,6	1,2	0,4	$0,8+1,2t^2$	–	–
19	0,6	–	0,8	1,4	1,8	–	1,2	–	$0,8t$	–
20	1,2	–	0,4	–	2,4	–	0,5	–	–	2
21	–	–	0,6	2,4	0,8	–	0,8	–	$1,5t$	–
22	–	–	0,8	–	1,4	–	0,4	–	t	–
23	1,2	–	0,4	–	1,5	2	0,6	–	–	1,6
24	0,4	–	0,8	–	1,2	2	0,8	–	$1,2t$	–
25	–	–	0,6	2	0,8	–	1,2	–	–	2,5
26	0,8	–	1,4	–	1,2	2	0,4	$0,8+1,2t^2$	–	–
27	0,5	–	1,5	–	0,8	1,2	0,6	–	$0,8t$	–
28	0,4	–	0,6	1,2	0,5	–	0,5	$2t^2$	–	–
29	0,8	1,2	0,5	–	1,6	–	0,8	–	$1,4t$	–
30	0,4	1,4	0,6	1,2	0,8	–	1,2	–	–	4

Возьмем вертикальную плоскость Π_0 , которая будет неподвижной и проходящей через ось Oz . Относительно плоскости Π_0 будем рассматривать поворот плоскости Π , связанной с телом (σ), на угол φ . Этот угол φ будет изменяться с течением времени.

Тогда $\varphi = \varphi(t)$ – есть уравнение вращения тела (σ) относительно неподвижной оси Oz .

Количество оборотов N и угол поворота тела φ в радианах связаны формулой $\varphi = 2\pi N$.

Средняя угловая скорость вращения тела определяется отношением приращения угла к бесконечно малому промежутку времени

$$\omega_{\text{ср}} = \frac{\Delta\varphi}{\Delta t}.$$

Мгновенное значение $\omega = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\varphi}{\Delta t} = \frac{d\varphi}{dt} = \dot{\varphi}$.

Размерность $[\omega] = \left[\frac{\text{рад}}{\text{с}} \right] = [\text{с}^{-1}]$.

Среднее значение углового ускорения вращения тела определяется отношением приращения угловой скорости к бесконечно малому промежутку времени

$$\varepsilon_{\text{ср}} = \frac{\Delta\omega}{\Delta t}.$$

Мгновенное значение $\varepsilon = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\Delta\omega}{\Delta t} = \frac{d\omega}{dt} = \dot{\omega} = \ddot{\varphi}$.

Размерность $[\varepsilon] = \left[\frac{\text{рад}}{\text{с}^2} \right] = [\text{с}^{-2}]$.

Часто в технике угловую скорость вращения тела измеряют в оборотах/минуту, тогда

$$\omega = \frac{2\pi n}{60} = \frac{\pi n}{30},$$

где $[n] = [\text{об/мин}]$.

Выведем формулы для вычисления скорости и ускорения любой точки тела при его вращательном движении (рис. 74).

Траекторией точки M будет окружность радиуса r . Применяем естественный способ задания движения точки

$$S = S(t), \text{ т.е. } \widehat{M_0M} = S.$$

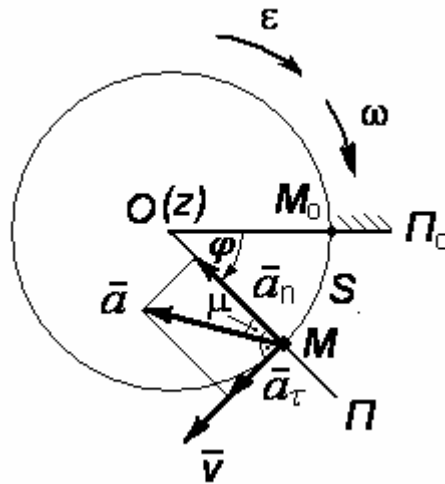


Рис. 74

Скорость точки $v = \frac{dS}{dt}$, но $S = \varphi \cdot r$.

Тогда $v = \frac{d}{dt}(\varphi \cdot r) = r \cdot \frac{d\varphi}{dt} = \omega \cdot r$.

$$v = \omega \cdot r$$

(1)

Вектор скорости \bar{v} всегда будет направлен перпендикулярно радиусу r в сторону вращения, как показывает ω .

Ускорение точки M есть геометрическая сумма двух составляющих – нормального и тангенциального ускорений.

$$\bar{a} = \bar{a}_n + \bar{a}_\tau, \quad (\bar{a}_n \perp \bar{a}_\tau).$$

Нормальное ускорение

$$a_n = \frac{v^2}{r} = \frac{\omega^2 \cdot r^2}{r} = \omega^2 \cdot r, \quad a_n = \omega^2 \cdot r.$$

Тангенциальное ускорение

$$a_\tau = \frac{dv}{dt} = \frac{d}{dt}(\omega \cdot r) = r \frac{d\omega}{dt} = \varepsilon \cdot r, \quad a_\tau = \varepsilon \cdot r.$$

Нормальное ускорение всегда направлено к оси вращения, а тангенциальное – перпендикулярно радиусу окружности.

Тогда
$$a = \sqrt{a_n^2 + a_\tau^2} = r \cdot \sqrt{\varepsilon^2 + \omega^4}. \quad (2)$$

Угол наклона ускорения \bar{a} к радиусу r определяется по формуле

$$\operatorname{tg} \mu = \frac{|a_\tau|}{a_n} = \frac{|\varepsilon|}{\omega^2}. \quad (3)$$

Если $\bar{v} \cdot \bar{a}_\tau > 0$ – вращение тела ускоренное, а если $\bar{v} \cdot \bar{a}_\tau < 0$ – замедленное.

1.1 Характеристики вращательного движения тела

а) *Равномерное вращение*

При равномерном вращении $\omega = \text{const}$.

Так как $\omega = \frac{d\varphi}{dt}$, то $d\varphi = \omega \cdot dt$.

$\int d\varphi = \omega \int dt + C$, $\varphi = \omega t + C$ – уравнение вращения тела.

б) *Равнопеременное вращение*

При равнопеременном вращении $\pm \varepsilon = \text{const}$.

Можно записать $\frac{d\omega}{dt} = \pm \varepsilon$, $d\omega = \pm \varepsilon \cdot dt$.

Изменение угловой скорости вращения $\omega = \omega_0 \pm \varepsilon t$.

Но $\omega = \frac{d\varphi}{dt}$, тогда $\int d\varphi = \omega_0 \int dt \pm \varepsilon \int t \cdot dt + C$, где $C = \varphi_0$.

Окончательно уравнение вращения тела

$$\varphi = \varphi_0 + \omega_0 t \pm \frac{\varepsilon t^2}{2}.$$

в) *Переменное вращение*

При переменном вращении $\varepsilon = \varepsilon(t)$. Чтобы найти $\varphi = \varphi(t)$, надо знать ε в зависимости от времени t .

1.2 Векторы угловой скорости и углового ускорения.

Формула Эйлера¹

Рассмотрим скорость точки М тела, вращающегося вокруг оси Oz (рис. 75).

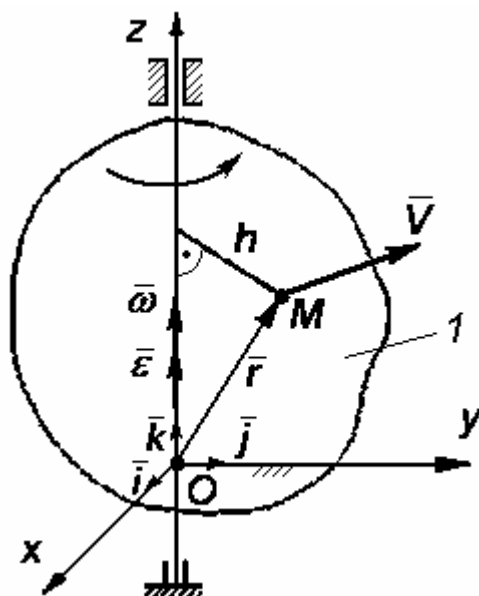


Рис. 75

Воспользуемся прямоугольной системой декартовых осей координат с началом на оси вращения, неизменно связанной с телом 1.

¹ Эйлер Леонард (15.4.1707–18.9.1783). Математик, механик, физик и астроном. Академик Петербургской АН с 1726 г.

Радиус-вектор точки М можно представить в следующем виде

$$\bar{r} = x\bar{i} + y\bar{j} + z\bar{k}.$$

При этом координаты x, y, z и вектор \bar{k} не зависят от времени, а вектора \bar{i} и \bar{j} являются функциями времени, так как они вращаются вместе с телом 1.

Тогда
$$\bar{v} = \frac{d\bar{r}}{dt} = x \frac{d\bar{i}}{dt} + y \frac{d\bar{j}}{dt}.$$

Производные $\frac{d\bar{i}}{dt}$ и $\frac{d\bar{j}}{dt}$ являются скоростями точек на концах векторов \bar{i}, \bar{j} :

$$\frac{d\bar{i}}{dt} = \omega \cdot \bar{j}; \quad \frac{d\bar{j}}{dt} = -\omega \cdot \bar{i}.$$

Далее
$$\bar{j} = \bar{k} \times \bar{i}, \quad -\bar{i} = \bar{k} \times \bar{j},$$

следовательно,
$$\frac{d\bar{i}}{dt} = \omega \bar{k} \times \bar{i}; \quad \frac{d\bar{j}}{dt} = \omega \bar{k} \times \bar{j},$$

где $\omega \bar{k} = \bar{\omega}$ - вектор угловой скорости.

Принимая во внимание, что $\bar{k} \times \bar{k} = 0$, получим

$$\bar{v} = \bar{\omega} \times \bar{r}$$

Модуль скорости $|\bar{v}| = |\bar{\omega}| \cdot |\bar{r}| \cdot \sin(\widehat{\bar{\omega}, \bar{r}})$, $v = \omega \cdot h$.

Определяя угловое ускорение как вектор, характеризующий быстроту изменения вектора угловой скорости, будем иметь

$$\bar{\varepsilon} = \frac{d\bar{\omega}}{dt}.$$

Если $\bar{\varepsilon} \cdot \bar{\omega} > 0$, то вращение тела 1 ускоренное, а если $\bar{\varepsilon} \cdot \bar{\omega} < 0$ – вращение тела замедленное.

1.3 Вектор ускорения точки M

Ускорение точки M, как вектор, определяется геометрической суммой вектора нормального и вектора тангенциального ускорения.

$$\bar{a} = \bar{a}_n + \bar{a}_\tau, \quad (\bar{a}_n \perp \bar{a}_\tau).$$

С другой стороны,

$$\bar{a} = \frac{d\bar{v}}{dt} = \frac{d}{dt}(\bar{\omega} \times \bar{r}) = \frac{d\bar{\omega}}{dt} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times \frac{d\bar{r}}{dt} = \bar{\varepsilon} \times \bar{r} + \bar{\omega} \times \bar{v}.$$

Следовательно, $\bar{a}_n = \bar{\omega} \times \bar{v}$ и $\bar{a}_\tau = \bar{\varepsilon} \times \bar{r}$.

Модули ускорений:

$$|\bar{a}_n| = |\bar{\omega}| \cdot |\bar{v}| \cdot \sin(\widehat{\bar{\omega}, \bar{v}}); \quad a_n = \omega v = \omega^2 h;$$

$$|\bar{a}_\tau| = |\bar{\varepsilon}| \cdot |\bar{r}| \cdot \sin(\widehat{\bar{\varepsilon}, \bar{r}}); \quad a_\tau = \varepsilon \cdot h.$$

2. Передаточные механизмы

Передаточный механизм осуществляет передачу вращательного движения от ведущего вала (источника энергии) к ведомому валу (органу рабочей машины) при помощи зубчатых колес, фрикционных зацеплений, цепных и ременных передач, винтовых передач и т.д.

На рис. 76 показана передача вращательного движения при помощи двух фрикционных или зубчатых колес, где 1 – ведущее колесо, а 2 – ведомое.

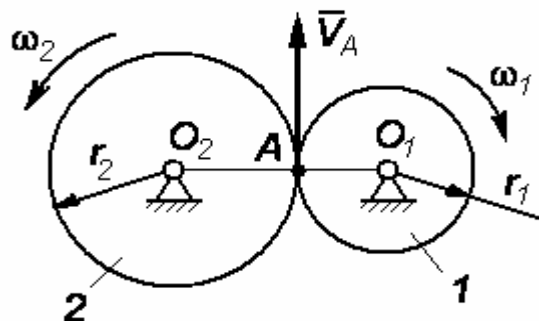


Рис. 76

Скорость точки контакта со стороны колеса 1 будет $v_A = \omega_1 \cdot r_1$, а со стороны колеса 2 – $v_A = \omega_2 \cdot r_2$. Тогда $\omega_1 \cdot r_1 = \omega_2 \cdot r_2$, получаем соотношения

$$i = \frac{r_2}{r_1} = \frac{\omega_1}{\omega_2} = \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2} = \frac{\varphi_1}{\varphi_2}, \quad (4)$$

где i – называется передаточным числом.

Большое распространение в технике получила передача «винт – гайка», которая преобразует вращательное движение винта в его поступательное движение. Рассмотрим связь между этими двумя видами движения.

На рис. 77а показана цилиндрическая поверхность, на которой изображена винтовая линия, где h – шаг винта.

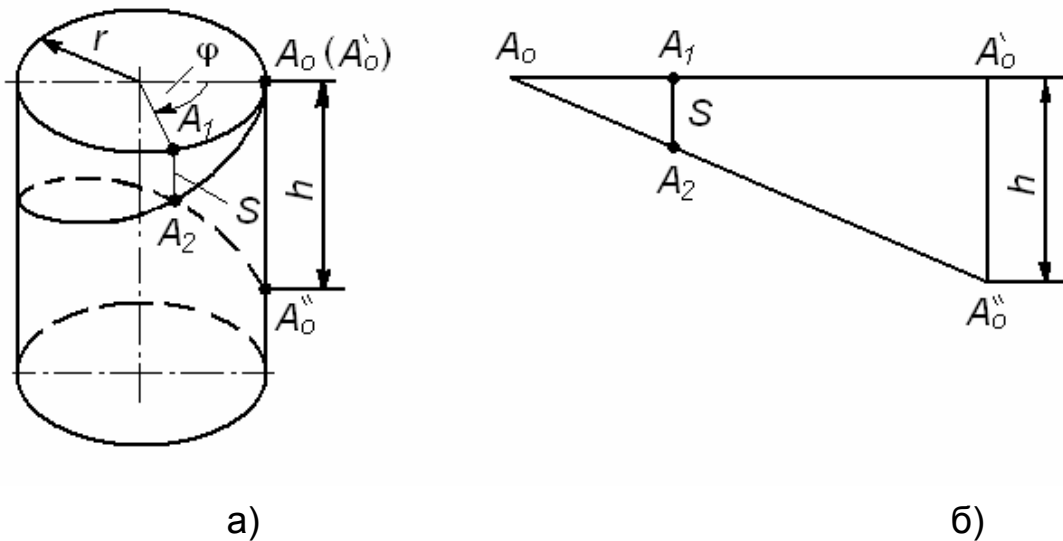


Рис. 77

Угол поворота винта $0 \leq \varphi \leq 2\pi$, а образующая $0 \leq (A_1A_2 = S) \leq h$, где r – радиус цилиндрической поверхности.

Если цилиндрическую поверхность разрезать по винтовой линии и развернуть, то получится прямоугольный треугольник $A_0A_0'A_0''$ (рис. 77б), в котором $\widehat{A_1A_0} = r \cdot \varphi$, $A_0A_1' = 2\pi r$, $\widehat{A_1A_0} = A_1A_0$.

Тогда $\Delta A_0 A_1 A_2 \sim \Delta A_0 A'_0 A''_0$, откуда можно записать пропорцию

$$\frac{S}{h} = \frac{A_0 A_1}{A_0 A'_0}.$$

$$\frac{S}{h} = \frac{r \cdot \varphi}{2\pi r} \quad \text{и} \quad S = \frac{h}{2\pi} \varphi. \quad (5)$$

Поступательное перемещение винта прямо пропорционально углу его поворота.

Формула (5) будет справедлива для скорости V и ускорения a поступательного перемещения винта.

$$v = \frac{h}{2\pi} \omega, \quad a = \frac{h}{2\pi} \varepsilon. \quad (6)$$

Пример решения задачи

На рис. 78 показан передаточный механизм, который состоит из винтовой пары 1, клина 2, зубчатой рейки 3, двухступенчатого колеса 4 и ременной передачи со шкивами 5 и 6.

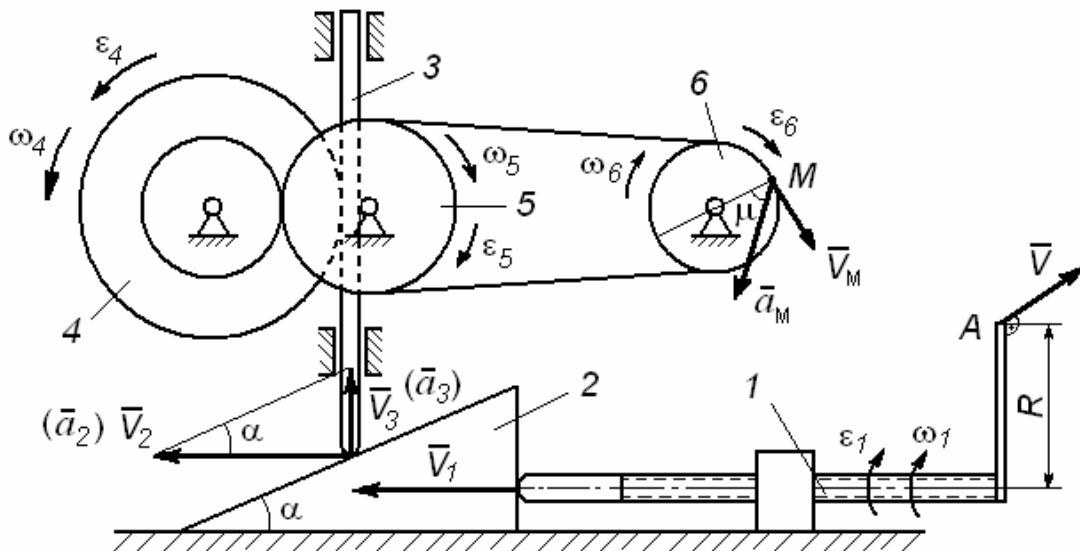


Рис. 78

Заданы следующие параметры: $R = 0,4 \text{ м}$ – длина рукоятки винта; $V = 0,6t \text{ (м/с)}$ – изменение скорости точки A конца рукоятки; $S_A = 1,2 \text{ м}$ – пройденный путь точкой A по дуге окружности радиуса R ; $h = 0,04 \text{ м}$ – шаг винта; $\alpha = 70^\circ$ – угол наклона плоскости клина 2 к горизонту; $r_4 = 0,6 \text{ м}$; $R_4 = 0,8 \text{ м}$; $r_6 = 0,8 \text{ м}$ – радиусы колес.

На рис. 78 зубчатая рейка 3 находится в зацеплении с двухступенчатым колесом 4.

Определить скорость и ускорение точки M в конце пройденного пути S_A , если $S_A(0) = 0$; $V_A(0) = 0$.

Решение

Определим время τ , за которое точка A пройдет по дуге окружности радиуса R путь S_A .

В естественном способе задания движения точки $v = \frac{dS}{dt} = 0,6t$.

Разделяя переменные, получим $\int dS = 0,6 \int t dt + C_1$.

Окончательно $S = 0,3t^2 + C_1$. При $S_A(0) = 0$, $C_1 = 0$ и $S = 0,3t^2$.

Пройденный путь $S_A = S(\tau) - S(0) = 0,3t^2$.

Тогда $\tau = \sqrt{\frac{S_A}{0,3}} = \sqrt{\frac{1,2}{0,3}} = 2 \text{ с}$.

Скорость $v(\tau) = 0,6\tau = 0,6 \cdot 2 = 1,2 \text{ м/с}$.

Угловая скорость винта $\omega_1 = \frac{v(\tau)}{R} = \frac{1,2}{0,4} = 3 \text{ с}^{-1}$.

По формуле (6) вычисляем поступательную скорость винта, которая будет равна скорости клина 2.

$$v_1 = v_2 = \frac{h}{2\pi} \omega_1 = \frac{0,04}{2\pi} \cdot 3 \cong 0,02 \text{ м/с}.$$

В точке контакта клина 2 с рейкой 3 $\frac{v_3}{v_2} = \text{tg} \alpha$, откуда $v_3 = v_2 \cdot \text{tg} \alpha$.

При $\alpha = 70^\circ$ $v_3 = 0,02 \cdot \operatorname{tg} 70^\circ \cong 0,055 \text{ м/с}$.

Скорость v_3 является окружной скоростью для большого колеса 4.

Поэтому $v_3 = \omega_4 R_4$, откуда $\omega_4 = \frac{v_3}{R_4} = \frac{0,055}{0,8} \cong 0,07 \text{ с}^{-1}$.

Запишем пропорцию $\frac{\omega_5}{\omega_4} = \frac{r_4}{r_5}$, откуда

$$\omega_5 = \frac{r_4}{r_5} \omega_4 = \frac{0,6}{1,2} \cdot 0,07 = 0,035 \text{ с}^{-1}.$$

$$\frac{\omega_6}{\omega_5} = \frac{r_5}{r_6}, \quad \omega_6 = \frac{r_5}{r_6} \omega_5 = \frac{1,2}{0,8} \cdot 0,035 = 0,053 \text{ с}^{-1}. \quad \omega_6 = 0,053 \text{ с}^{-1}.$$

Ускорение точки А тангенциальное $a_\tau = \frac{dv}{dt} = 0,6 \text{ м/с}^2$;

$$\varepsilon_1 = \frac{a_\tau}{R} = \frac{0,6}{0,4} = 1,5 \text{ с}^{-2}.$$

$$a_1 = a_2 = \frac{h}{2\pi} \varepsilon_1 = \frac{0,04}{2\pi} \cdot 1,5 \cong 0,01 \text{ м/с}^2;$$

$$a_3 = a_2 \operatorname{tg} \alpha = 0,01 \cdot \operatorname{tg} 70^\circ = 0,027 \text{ м/с}^2;$$

$$\varepsilon_4 = \frac{a_3}{R_4} = \frac{0,027}{0,8} = 0,034 \text{ с}^{-2}; \quad \varepsilon_5 = \frac{r_4}{r_5} \varepsilon_4 = \frac{0,6}{1,2} \cdot 0,034 = 0,017 \text{ с}^{-2};$$

$$\varepsilon_6 = \frac{r_5}{r_6} \varepsilon_5 = \frac{1,2}{0,8} \cdot 0,017 = 0,026 \text{ с}^{-2}.$$

Скорость точки М $v_M = \omega_6 r_6 = 0,053 \cdot 0,8 = 0,042 \text{ м/с}$.

По формуле (2) вычисляем ускорение точки М:

$$a_M = r_6 \sqrt{\omega_6^4 + \varepsilon_6^2} = 0,6 \sqrt{0,053^4 + 0,026^2} = 0,0157 \text{ м/с}^2.$$

По формуле (3) определяем

$$\operatorname{tg} \mu = \frac{|\varepsilon_6|}{\omega_6^2} = \frac{0,026}{0,053} = 0,049, \quad \mu = 26,1^\circ.$$

Ответ: $v_M = 0,042 \text{ м/с}$; $a_M = 0,0157 \text{ м/с}^2$; $\mu = 26,1^\circ$.

Все эти векторы показаны на рис. 78.