# КИНЕМАТИКА МАТЕРИАЛЬНОЙ ТОЧКИ

### 1.1. Основные определения и формулы

Положение материальной точки в декартовой системе координат (рис.1.1) задается радиус-вектором  $\vec{r}$ :

$$\vec{r} = x\vec{i} + y\vec{j} + z\vec{k},\tag{1.1}$$

где  $\vec{i}$  ,  $\vec{j}$  ,  $\vec{k}$  - единичные векторы (орты) направлений; x , y , z - координаты точки.

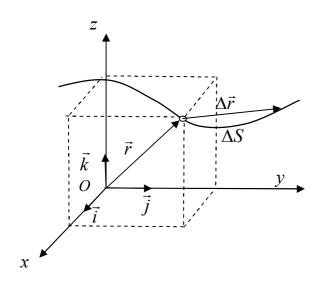


Рис. 1.1

ся выражением:

 $\mathit{Modynb}$  радиус-вектора  $\vec{r}$  определяется выражением:

$$r = \sqrt{x^2 + y^2 + z^2} \ . \tag{1.2}$$

*Средняя путевая скорость* определяется по формуле:

$$\upsilon_{cp} = \frac{\Delta S}{\Delta t},\tag{1.3}$$

где  $\Delta S$  — путь, пройденный материальной точкой за интервал времени  $\Delta t = t_2 - t_1$ , где  $t_1$  — время начала прохождения,  $t_2$  — время, окончания прохождения материальной точки данного участка пути.

Средняя скорость определяет-

$$\vec{v}_{cp} = \frac{\Delta \vec{r}}{\Delta t},\tag{1.4}$$

где  $\Delta \vec{r} = \vec{r}_2 - \vec{r}_1$ — перемещение материальной точки за время  $\Delta t$ ,  $\vec{r}_1$  — радиус-вектор материальной точки в момент времени  $t_1$ ,  $\vec{r}_2$  — радиус-вектор материальной точки в момент времени  $t_2$ .

*Мгновенная скорость* есть векторная величина, определяемая как производная радиус-вектора по времени:

$$\vec{v} = \frac{d\vec{r}}{dt} = \frac{dx}{dt}\vec{i} + \frac{dy}{dt}\vec{j} + \frac{dz}{dt}\vec{k} . \tag{1.5}$$

 $\mathit{Modynb}$  вектора скорости  $\vec{v}$  определяется выражением:

$$v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2} \,, \tag{1.6}$$

где  $\upsilon_x = \frac{dx}{dt}$ ,  $\upsilon_y = \frac{dy}{dt}$ ,  $\upsilon_z = \frac{dz}{dt}$  – компоненты вектора скорости.

*Мгновенное (полное) ускорение* есть векторная величина, определяемая как производная вектора скорости по времени (или как вторая производная радиус-вектора по времени):

$$\vec{a} = \frac{d\vec{v}}{dt} = \frac{d^2\vec{r}}{dt^2}.$$
 (1.7)

В случае прямолинейного равномерного движения:  $\vec{v} = const$ , S = vt.

В случае прямолинейного равнопеременного движения:  $\vec{a} = const$ , тогда всегда выполнимы два уравнения:

$$v = v_0 + at$$
;  $S = S_0 + v_0 t + \frac{at^2}{2}$ , (1.8)

причем ускорение положительно при равноускоренном движении и отрицательно при равнозамедленном.

При криволинейном движении модуль полного ускорения равен:

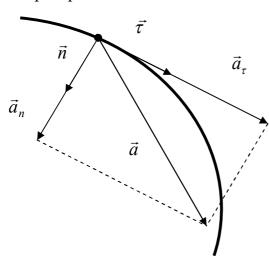


Рис. 1.2

$$a = \sqrt{a_{\tau}^2 + a_n^2} = \sqrt{\left(\frac{dv}{dt}\right)^2 + \left(\frac{v^2}{R}\right)^2}, (1.9)$$

где  $a_{\tau}$  – тангенциальное (касательное) ускорение;  $a_n$  – нормальное (центростремительное) ускорение; R – радиус кривизны траектории (рис.1.2).

Положение твердого тела (при заданной оси вращения) определяется угловой координатой (углом поворота)  $\varphi$ . Малый угол поворота можно описывать псевдовектором  $d\vec{\varphi}$ , называемым вектором углового перемещения. В системе СИ единицей угла является

 $paduah \ [\phi] = 1 \ pad$ . Угловая скорость есть производная угла поворота по времени:

$$\vec{\omega} = \frac{d\vec{\varphi}}{dt}$$
 и для модуля  $|\omega| = \frac{d\varphi}{dt}$ . (1.10)

Соответственно угловым ускорением называется величина, определяемая выражением (для модуля):

$$\varepsilon = \frac{d\omega}{dt} = \frac{d^2\varphi}{d^2t}.$$
 (1.11)

В случае равномерного вращения тела его угловая скорость, или циклическая частота вращения равна:

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = 2\pi v \,, \tag{1.12}$$

где T — период вращения;  $\nu$  — частота вращения.

При равнопеременном вращении всегда выполнимы два уравнения:

$$\varphi = \varphi_0 + \omega_0 t + \frac{\varepsilon t^2}{2}, \qquad \omega = \omega_0 + \varepsilon t, \qquad (1.13)$$

где  $\varphi_0$  и  $\omega_0$  – угловое перемещение и скорость, соответственно, в начальный момент времени.

Вектор линейной и угловой скоростей связаны соотношением:  $\vec{\upsilon} = [\vec{\omega}\,\vec{r}\,].$ 

$$\vec{v} = \left[\vec{\omega}\vec{r}\right]. \tag{1.14}$$

Модули угловой и линейной скорости связаны соотношением:

$$\upsilon = \omega R, \tag{1.15}$$

где R — радиус кривизны траектории движения материальной точки.

Тангенциальное и нормальное ускорения при вращательном движении определяются, соответственно, выражениями:

$$a_{\tau} = \varepsilon R \quad \text{if } a_n = \omega^2 R \,. \tag{1.16}$$

Модуль полного ускорения равен:

$$a = \sqrt{a_{\tau}^2 + a_n^2} = R\sqrt{\varepsilon^2 + \omega^4} . \tag{1.17}$$

## 1.2. Примеры решения задач по кинематике

1.1. Две автомашины одновременно из одного и того же пункта начинают прямолинейное движение в одном направлении. Зависимость пройденного пути от времени выражается уравнениями:  $s_1 = at + bt^2$ ;  $s_2 = ct + dt^2 + et^3$ , где а, в, с, d, е – некоторые коэффициенты. Чему равна относительная скорость автомобилей? Определить единицы измерения коэффициентов а, в, с, d, е в системе СИ.

#### Решение.

Скорости связаны выражением:  $\vec{v}_1 = \vec{v}_2 + \vec{v}_0$  или в скалярном виде:  $\upsilon_1 = \upsilon_2 + \upsilon_0$  , где  $\upsilon_0$  - скорость первого автомобиля относительно второго. Т.к. движение происходит в одном направлении, имеем:  $\upsilon_0 = \upsilon_1 - \upsilon_2$ . Скорости первой и второй автомашины равны, соответственно:

$$v_1 = \frac{d s_1}{d t} = a + 2bt;$$
  $v_2 = \frac{d s_2}{d t} = c + 2dt + 3et^2.$ 

Окончательно получим:

$$v_0 = (a-c)+2(b-d)t-3et^2$$
.

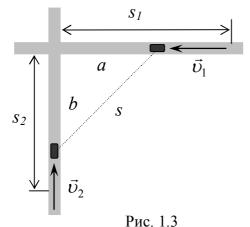
Определим единицы измерения коэффициентов:

$$[a] = [c] = \frac{[S]}{[t]} = \frac{M}{c}; [b] = [d] = \frac{[S]}{[t^2]} = \frac{M}{c^2}; [e] = \frac{[S]}{[t^3]} = \frac{M}{c^3}.$$

Определим единицу измерения скорости:

$$[\nu_0] = [a] + [c] + [bt] + [dt] + [et^2] = \frac{M}{c}.$$
Other:  $\nu_0 = (a-c) + 2(b-d)t - 3et^2 \left(\frac{M}{c}\right)$ .

1.2. Две автомашины движутся по двум взаимно перпендикулярным и прямолинейным траекториям по направлению к перекрестку с постоянными скоростями 13,9 м/с и 27,7 м/с. В начальный момент времени первая точка находилась на расстоянии 100 м от перекрестка, а вторая — на расстоянии 50 м. Через сколько времени расстояние между ними будет минимальным?



Решение.

Путь, который каждой из автомашин остается пройти до перекрестка через некоторый промежуток времени t, составит (рис. 1.3):

$$a = s_1 - v_1 t$$
;  $b = s_2 - v_2 t$ .

Расстояние *s* между точками представляет собой гипотенузу треугольника, которая является функцией времени и определяется теоремой Пифагора:

ределяется теоремой Пифагора: 
$$s = \sqrt{a^2 + b^2} = \sqrt{(s_1 - \upsilon_1 t)^2 + (s_2 - \upsilon_2 t)^2}.$$

По характеру задачи видно, что сначала автомашины сближаются, а затем удалятся друг от друга. Таким образом, будет наблюдаться лишь одно экстремальное значение, в нашем случае минимальное. Для определения времени  $t_{min}$  соответствующего минимуму функции S(t) возьмем первую производную по времени и приравняем ее к нулю:

$$\frac{ds}{dt} = \frac{1}{2} \left[ (s_1 - \upsilon_1 t)^2 + (s_2 - \upsilon_2 t)^2 \right]^{-\frac{1}{2}} \cdot \left[ -2(s_1 - \upsilon_1 t)\upsilon_1 - 2(s_2 - \upsilon_2 t)\upsilon_2 \right] = 
= -\frac{(s_1 - \upsilon_1 t)\upsilon_1 + (s_2 - \upsilon_2 t)\upsilon_2}{\sqrt{(s_1 - \upsilon_1 t)^2 + (s_2 - \upsilon_2 t)^2}}.$$

Таким образом, получаем:

$$-\frac{(s_1 - \upsilon_1 t_{\min})\upsilon_1 + (s_2 - \upsilon_2 t_{\min})\upsilon_2}{\sqrt{(s_1 - \upsilon_1 t_{\min})^2 + (s_2 - \upsilon_2 t_{\min})^2}} = 0.$$

Отношение только тогда равно нулю, если равен нулю числитель, т.е.:

$$(s_1 - \upsilon_1 t_{\min})\upsilon_1 + (s_2 - \upsilon_2 t_{\min})\upsilon_2 = 0$$
, отсюда  $t_{\min} = \frac{s_1 \upsilon_1 + s_2 \upsilon_2}{\upsilon_1^2 + \upsilon_2^2}$ .

Определим единицу измерения расчетной формулы, причем нет необходимости переводить единицы измерения в систему СИ, а достаточно их

выразить в одинаковых единицах: 
$$[t] = \frac{\kappa M \cdot \kappa M/u}{(\kappa M/u)^2} = u$$
.

Подставим числовые значения в расчетную формулу:

$$t_{\min} = \frac{100 \cdot 50 + 50 \cdot 100}{(50)^2 + (100)^2} = 0.8 \ (4).$$

Ответ:  $t_{\min} = 0.8 \ v$ .

1.3. Определить зависимость пути, пройденного телом, от времени, если ускорение тела пропорционально квадрату скорости и направлено в сторону, противоположную направлению движения. В начальный момент времени скорость была равна  $\upsilon_0$ .

#### Решение.

По условию  $\frac{d \upsilon}{d t} = -k \upsilon^2$ , где k – коэффициент пропорциональности.

Разделяя переменные и интегрируя, получаем:

$$\frac{dv}{v^2} = -k dt, \qquad \int \frac{dv}{v^2} = -\int k dt, \qquad \frac{1}{v} = k t + C,$$

где C-const.

В начальный момент времени t=0, скорость равна  $\upsilon=\upsilon_0$ , отсюда:

$$C = \frac{1}{\upsilon_0}, \qquad \frac{1}{\upsilon} = kt + \frac{1}{\upsilon_0} = \frac{kt\upsilon_0 + 1}{\upsilon_0}.$$

Тогда скорость равна:  $\upsilon=\frac{\upsilon_0}{k\,t\,\upsilon_0+1}$ . Так как  $dS=\upsilon\,dt$  , то после интегрирования получим:

$$S = \int \frac{\upsilon_0}{k t \upsilon_0 + 1} dt,$$

следовательно:

$$S = \frac{1}{k} \ln (k t v_0 + 1) + C_1.$$

При  $t = t_0 = 0$  константа  $C_I$  определяется начальным положением, т.е.

 $C_1 = S_0$  . Окончательно получаем:  $S = S_0 + \frac{1}{k} \ln{(k \upsilon_0 t + 1)}$ .

Otbet: 
$$S = S_0 + \frac{1}{k} \ln(k \upsilon_0 t + 1)$$
.

1.4. Скорость движения каретки токарного станка относительно его станины меняется по закону  $\upsilon_{\kappa}(x) = a(d-x)x + c$ , где a – некоторый коэф-

фициент; d — перемещение каретки; c — коэффициент, определяющий скорость движения каретки на начальном этапе; x — текущее координата каретки. На какое расстояние сместится каретка относительно первоначального положения, если скорость ее равна  $\upsilon_0$  и направлена перпендикулярно станины?

#### Решение.

Рассмотрим движение каретки в проекциях на оси OX и OY (рис. 1.4). Вдоль оси OX каретка движется равномерно и прямолинейно со скоростью  $\upsilon_x = \upsilon_0$ , тогда время движения переправы будет равно:

$$t_n = \frac{d}{v_0}.$$

Находясь от берега на расстоянии  $0 \le x \le d$ , скорость лодки по течению, т.е. вдоль оси OY, будет равна скорости течения реки, тогда, согласно условию задачи, имеем:  $\upsilon_y(x) = \upsilon_\kappa(x) = a(d-x)x + c$ . За время dt каретка сместится вдоль оси OY на величину:

$$dy = v_{\kappa}(x) dt$$
.

В этом случае, расстояние S, на которое снесет лодку, равно:

$$S = \int_{0}^{t_{n}} v_{\kappa}(x) dt = \int_{0}^{t_{n}} (a(d-x)x + c) dt.$$
 (1)

За тоже время dt в направлении оси OX каретка переместится на  $dx = v_0 dt$ , отсюда получаем:

$$dt = \frac{dx}{v_0}. (2)$$

 $d \qquad \qquad \bigcup_{\mathcal{O}_{\mathcal{K}}(\mathbf{x})} \mathcal{O}_{\mathcal{K}}(\mathbf{x})$ 

Рис. 1.4. Движение каретки

Переходя от переменной интегрирования dt к dx, получаем:

$$S = \frac{1}{\upsilon_0} \int_0^d (c - a(x - d)x) dx = \frac{1}{\upsilon_0} \left( cx - \frac{ax^3}{3} + \frac{adx^2}{2} \right) \Big|_0^d = \frac{d}{\upsilon_0} \left( c + \frac{ad^2}{2} - \frac{ad^2}{3} \right).$$

После преобразования, получим  $S = \frac{d}{v_0} \left( c + \frac{ad^2}{6} \right)$ .

OTBET: 
$$S = \frac{d}{v_0} \left( c + \frac{ad^2}{6} \right).$$

1.5. Два тела начали свободно падать с одной и той же высоты, одно вслед за другим через интервал времени, т. Через какое время t, считая от начала падения первого тела, расстояние между телами будет равно  $\ell$ ?

#### Решение.

Если время падения первого тела t, то время падения второго тела будет  $(t-\tau)$ , и уравнения движения обоих тел примут вид:

$$h_1 = \frac{g t^2}{2}$$
 и  $h_2 = \frac{g (t - \tau)^2}{2}$ ,

где  $h_1 u h_2$  - расстояния, пройденные телами.

Отсюда: 
$$\ell=h_1-h_2=g\,t\,\tau-\frac{g\,\tau^2}{2}$$
 и искомое время:  $t=\frac{\ell}{g\,\tau}-\frac{\tau}{2}$ .

OTBET: 
$$t = \frac{\ell}{g\tau} - \frac{\tau}{2}$$
.

1.6. На наклонную плоскость, расположенную под углом  $\alpha = 30^{\circ}$  к горизонту, с высоты  $h = 25\,\mathrm{cm}$  падает шарик. Определить соотношение расстояний по наклонной плоскости между точками первого, второго и третьего ударов. Удары считать упругими.

Решение.

Выбираем систему отсчета, связанную с наклонной плоскостью. Ось x направим (рис. 1.5) вдоль плоскости, а

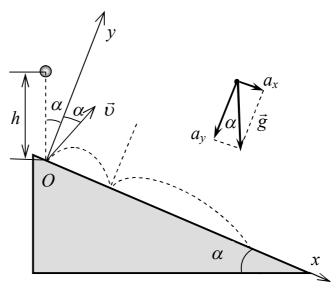


Рис. 1.5

ось y — по нормали к ней. Шарик, упав свободно с высоты h, в момент соударения с наклонной плоскостью в точке O имеет скорость  $\upsilon_0 = \sqrt{2\,g\,h}$ , где g — ускорение свободного падения тела. В этой точке он испытывает упругое отражение и отскакивает со скоростью  $\upsilon_{01} = \upsilon_0$  и будет дальше двигаться под углом  $\alpha$  к оси y криволинейной траектории (параболе). Затем он опять упадет на наклонную плоскость, снова отразится и т.д. Запишем уравнения движения шарика между ударами:

$$x = v_{01x}t + \frac{a_x t^2}{2}, y = v_{01y}t + \frac{a_y t^2}{2}$$

$$v_x = v_{01x} + a_x t,$$

$$v_y = v_{01y} + a_y t.$$

Согласно условию задачи:

$$\upsilon_{01x} = \upsilon_0 \sin \alpha; \ a_x = g \sin \alpha,$$

$$v_{01y} = v_0 \cos \alpha$$
;  $a_y = -g \cos \alpha$ .

Подставив эти выражения в формулы для координат и скоростей, получим:

$$x = v_0 t \sin \alpha + \frac{g t^2 \sin \alpha}{2}, \quad v_x = v_0 \sin \alpha + g t \sin \alpha;$$
$$y = v_0 t \cos \alpha - \frac{g t^2 \cos \alpha}{2}; \quad v_y = v_0 \cos \alpha - g t \cos \alpha.$$

Для определения абсциссы точки второго удара найдем сначала время полета шарика по криволинейной траектории. В момент падения на наклон-

ную плоскость y = 0. Следовательно:  $v_0 t \cos \alpha - \frac{g t^2 \cos \alpha}{2} = 0$ . Отсюда:

$$t = \frac{2v_0}{g}.$$

Как видно, время движения шарика между ударами не зависит от угла наклона плоскости. Для расстояния  $S_1 = |x_1 - x_0|$  между первой и второй точками удара шарика находим:

$$S_1 = \upsilon_0 \sin \alpha \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right) + \frac{g \sin \alpha}{2} \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right)^2 = 4\upsilon_0^2 \frac{\sin \alpha}{g} = 8h \sin \alpha.$$

Определим теперь расстояние  $S_2 = |x_2 - x_1|$  между второй и третьей точками удара шарика о наклонную плоскость:

$$S_2 = \upsilon_{02x} t + \frac{g t^2 \sin \alpha}{2},$$

где 
$$\upsilon_{02x} = \upsilon_0 \sin \alpha + g t \sin \alpha = \upsilon_0 \sin \alpha + g \sin \alpha \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right) = 3\upsilon_0 \sin \alpha.$$

Подставив это выражение в формулу для  $S_2$ , получим:

$$S_2 = 3\upsilon_0 t \sin \alpha + \frac{g t^2 \sin \alpha}{2} = 3\upsilon_0 \sin \alpha \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right) + \frac{g \sin \alpha}{2} \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right)^2 =$$
$$= \frac{8\upsilon_0^2}{g} \sin \alpha = 16h \sin \alpha.$$

Аналогично за третий промежуток времени:

$$S_3 = \upsilon_{03x}t + \frac{1}{2}gt^2\sin\alpha.$$

Так как:  $\upsilon_{03} = \upsilon_{02} + g t \sin \alpha = 3 \upsilon_0 \sin \alpha + g \sin \alpha \left(\frac{2\upsilon_0}{g}\right) = 5\upsilon_0 \sin \alpha$ , то:  $S_3 = 5\upsilon_0 t \sin \alpha + \frac{1}{2} g t^2 \sin \alpha = 24 h \sin \alpha$ .

Таким образом, прослеживается зависимость  $S_n = 8hn\sin\alpha$ .

Следовательно, расстояния  $S_1, S_2, S_3...$  относятся между собой как последовательные числа натурального ряда.

Otbet:  $S_1: S_2: S_3...=1:2:3...$ 

1.7. Стрелки часового механизма  $M_1$  и  $M_2$  движутся по одной окружности в одну сторону согласно уравнениям  $s_1 = 8 + 2t^2$  и  $s_2 = t^4$ , где путь s выражен в сантиметрах, а время  $t- \mathbf{s}$  секундах. Началом отсчета расстояний  $s_1$  и  $s_2$  служит одна точка. Определить время первой встречи обеих точек и значения их скоростей и ускорений в этот момент, если радиус окружности равен R=16 см.

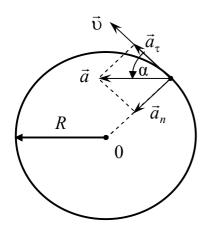


Рис. 1.6

#### Решение.

Скорости стрелок  $M_1$  и  $M_2$  могут быть найдены как производные пути по времени:

$$\upsilon_1 = \frac{d \, s_1}{d \, t} = 4 \, t; \quad \upsilon_2 = \frac{d \, s_2}{d \, t} = 4 \, t^3.$$
 (1)

Тангенциальные ускорения этих стрелок находятся как производные линейной скорости по времени:

$$a_{\tau 1} = \frac{dv_1}{dt} = 4; \quad a_{\tau 2} = \frac{dv_2}{dt} = 12t^2.$$
 (2)

Нормальное ускорение при криволинейном движении выражается через скорость движения и радиус кривизны траектории, тогда с учетом

формул (1) получим:

$$a_{n1} = \frac{v_1^2}{R} = \frac{16t^2}{R}; \ a_{n2} = \frac{v_2^2}{R} = \frac{16t^6}{R}.$$
 (3)

Полное ускорение стрелки, движущейся по криволинейной траектории, может быть найдено (рис. 1.6) как геометрическая сумма тангенциального ускорения, направленного по касательной к траектории, и нормального ускорения, направленного к центру кривизны траектории:

$$\vec{a} = \vec{a}_{\tau} + \vec{a}_{n}$$
, или по модулю  $a = \sqrt{a_{\tau}^{2} + a_{n}^{2}}$ . (4)

Тогда с учетом формул (2) и (3) модули полных ускорений  $a_1$  и  $a_2$  первой и второй стрелки соответственно равны:

$$a_1 = 4\sqrt{1 + \frac{16t^4}{R^2}}; \quad a_2 = 4t^2\sqrt{9 + \frac{16t^8}{R^2}}.$$
 (5)

Направление полных ускорений  $\vec{a}_1$  и  $\vec{a}_2$  определяется углом, образуемым полным ускорением и линейной скоростью или, соответственно, тангенциальным ускорением, т.е.  $\alpha_1 = (\vec{a}_1 \wedge \vec{a}_{\tau 1}); \quad \alpha_2 = (\vec{a}_2 \wedge \vec{a}_{\tau 2}),$  тогда:

$$\cos \alpha_1 = \frac{a_{\tau 1}}{a_1}; \quad \cos \alpha_2 = \frac{a_{\tau 2}}{a_2}.$$
 (6)

Время, истекшее от начала движения до момента первой встречи движущихся стрелок, можно найти, приравняв расстояния  $s_1 = s_2$ :

$$8 + 2t^2 = t^4$$
 или  $t^4 - 2t^2 - 8 = 0$ . (7)

Решая это уравнение для времени t > 0, получаем:

$$t_1 = \sqrt{\frac{2 + \sqrt{4 + 32}}{2}} = 2c. \tag{8}$$

Подставив значение времени в формулы (1) рассчитаем скорости:

$$\upsilon_1 = 4t = 8cM/c; \quad \upsilon_2 = 4t^3 = 32cM/c.$$
 (9)

Далее, таким же образом по формулам (2) находим тангенциальные ускорения:

$$a_{\tau 1} = 4 c M/c^2$$
;  $a_{\tau 2} = 12 t^2 = 48 c M/c^2$ ,

по формулам (3) находим нормальные ускорения:

$$a_{n1} = \frac{v_1^2}{R} = \frac{64 c M^2 / c^2}{16 c M} = 4 c M / c^2;$$
  $a_{n2} = \frac{v_2^2}{R} = \frac{32^2 c M^2 / c}{16 c M} = 64 c M / c^2,$ 

по формулам (5) находим полные ускорения:

$$a_1 = 4\sqrt{2} c M/c^2; \quad a_2 = 80 c M/c^2,$$

по формулам (6) найдем углы  $\alpha$ , определяющие направления полных ускорений:  $\alpha_1 = 45^0$ ;  $\alpha_2 \approx 53^0$ .

Otbet: 
$$\upsilon_1 = 4t = 8 \ cm/c$$
;  $\upsilon_2 = 4t^3 = 32 \ cm/c$ ;  $a_1 = 4\sqrt{2} \ cm/c^2$ ;  $a_2 = 80 \ cm/c^2$ ;  $\alpha_1 = 45^0$ ;  $\alpha_2 \approx 53^0$ .

1.8. К ящику привязали веревку, другой конец ее перекинули через забор и тянут со скоростью  $\vec{u}$ . В некоторый момент времени угол между горизонталью и веревкой, привязанной к ящику, равен  $\alpha$ . Найти скорость ящика в этот момент.

Решение.

Совместим ось  $\theta X$  с началом основания забора (рис.1.7). Тогда координата ящика, исходя из прямоугольного треугольника, равна:

$$x(t) = h \, ctg \, \alpha(t),$$

где h – высота забора. Скорость движения ящика по определению равна:

$$\upsilon_{x}(t) = \frac{dx}{d\alpha} \cdot \frac{d\alpha}{dt} = -\frac{h}{\sin^{2}\alpha} \frac{d\alpha}{dt} . \tag{1}$$

Для того чтобы вычислить производную  $\frac{d\alpha}{dt}$ , необходимо найти дли-

ну веревки для произвольного момента времени:  $\ell = \frac{h}{\sin \alpha}$ .

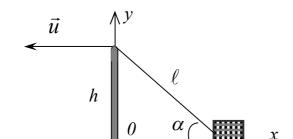


Рис. 1.7

Otbet:  $v_x = -\frac{u}{\cos \alpha}$ .

Согласно условию, скорость изменения длины веревки  $\frac{d \, \ell}{d \, t} = -u$ . Знак "—"

показывает, что с течением времени длина веревки уменьшается, вектор скорости направлен противоположно направлению координаты OX.

Тогда: 
$$-u = \frac{d\ell}{dt} = -\frac{h}{\sin^2 \alpha} \cos \alpha \frac{d\alpha}{dt}$$
. (2)

Из (1) и (2) находим: 
$$\upsilon_x = -\frac{u}{\cos \alpha}$$
.

1.9. При вращении махового колеса его угловое ускорение изменялось по закону  $\mathcal{E}=a-b\,\omega$ , где a и b – некоторые коэффициенты. Чему будет равна угловая скорость маховика через t секунд после начала торможения, если перед торможением она была  $\omega_0$ ?

Решение.

По определению угловое ускорение – это первая производная угловой скорости по времени:

$$\vec{\varepsilon} = \frac{d\vec{\omega}}{dt}$$
, или  $\varepsilon = \frac{d\omega}{dt}$ ,

т.к. ось вращения не изменяется. Учитывая условие задачи, произведем разделение переменных и получим:

$$\frac{d\,\omega}{a - b\,\omega} = d\,t\,. \tag{1}$$

В начальный момент времени (при t=0) угловая скорость равна  $\omega_0$ , к моменту времени t угловая скорость станет равной  $\omega$ . Проинтегрируем полученное дифференциальное уравнение (1):

$$\int_{\omega_0}^{\omega} \frac{d\omega}{a - b\omega} = \int_0^t dt . \tag{2}$$

Тогда имеем: 
$$-\frac{1}{b} \ln \left( a - b \, \omega \right) \Big|_{\omega_0}^{\omega} = t \Big|_0^t$$
, (3)

следовательно: 
$$-\frac{1}{b}\ln(a-b\omega)+\frac{1}{b}\ln(a-b\omega_0)=t$$
 (4)

$$t = \frac{1}{b} \ln \frac{a - b \,\omega_0}{a - b \,\omega}. \tag{5}$$

Откуда последовательно находим:

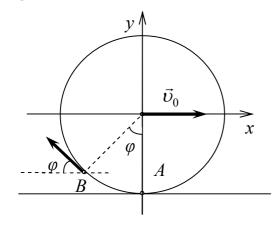
$$bt = \ln \frac{a - b\omega_0}{a - b\omega}; \quad e^{bt} = \frac{a - b\omega_0}{a - b\omega}; \quad \omega = \frac{a}{b} - \left(\frac{a}{b} - \omega_0\right)e^{-bt}. \tag{6}$$

Other: 
$$\omega = \frac{a}{b} - \left(\frac{a}{b} - \omega_0\right) e^{-bt}$$
.

1.10. Ось колеса (рис. 1.8) радиусом  $R=0.5\,$  м движется поступательно со скоростью  $\upsilon_0=1\,$  м/с. Радиус колеса вращается с частотой  $v=2\,$  об/с. Составить уравнение движения точки A обода и определить, как меняется модуль её скорости со временем. Определить, как движется колесо относительно дороги: скользит или буксует.

#### Решение.

Любая точка обода, например точка B (рис.1.8) участвует в двух движениях - поступательном со скоростью  $\vec{v}_0$  и вращательном со скоростью  $\vec{v}_{sp}$ , тогда скорость точки равна:



$$\vec{\upsilon} = \vec{\upsilon}_0 + \vec{\upsilon}_{en} \,. \tag{1}$$

Положение точки B в момент времени t определяется углом  $\varphi = \omega t = 2\pi v t$ , тогда в проекциях на выбранные оси x и y выражение (1) имеет вид:

x: 
$$v_x = v_0 - v_{gp} \cos \varphi = v_0 - \omega R \cos \omega t$$
 (2)

y: 
$$v_y = v_{gp} \sin \varphi = \omega R \sin \omega t$$
 (3)

Модуль скорости  $v = \sqrt{v_x^2 + v_y^2}$  ра-

Рис. 1.8 
$$v = \sqrt{v_0^2 + \omega^2 R^2 - 2v_0 \omega R \cos \omega t}.$$
 (4)

По определению  $dx = v_x dt$  и  $dy = v_y dt$ , проинтегрировав эти выражения, определим значения координат x и y в произвольный момент времени

t и учитывая что точка A в момент времени t=0, имеет координаты  $x(0)=0, \quad y(0)=0$ :

$$x = \int_{0}^{t} (v_0 - \omega R \cos \omega t) dt = v_0 t - R \sin \omega t;$$
 (5)

$$y = \int_{0}^{t} (\omega R \sin \omega t) dt = 2R \sin^{2}(\omega t/2).$$
 (6)

Точка A будет соприкасаться с поверхностью дороги в моменты времени, при котором y = 0. Из уравнения (6), следует:

$$\sin^2(\omega \ t/2) = 0 \text{ или } t = \frac{2\pi \ n}{\omega} = \frac{n}{v},\tag{7}$$

где n = 1,2,3,... В эти моменты времени, согласно выражениям (2) и (3) скорости соответственно равны:

$$\upsilon_x = \upsilon_0 - \omega R = \upsilon_0 - 2\pi \nu R = -5.28 (M/c),$$
 (8)

$$v_{v} = 0. (9)$$

Поскольку  $\upsilon_{x}$  < 0, то колесо буксует.

Ответ:  $\upsilon_x = -5.28 (M/c) < 0$  - колесо буксует.

1.11. Фреза фрезерного станка движется по закону  $\vec{r} = \alpha \sin(5t)\vec{i} + \beta \cos^2(5t)\vec{j}$ , где  $\alpha = 2 \, \text{м}$ ,  $\beta = 3 \, \text{м}$ . Определить вектор скорости, вектор ускорения и траекторию движения.

Решение.

Находим компоненты радиус-вектора:

$$x(t) = \alpha \sin(5t),$$
  

$$y(t) = \beta \cos^2(5t),$$
  

$$z(t) = 0.$$

Таким образом, движение фрезы происходит в плоскости XOY. Далее определим компоненты вектора скорости:

$$\upsilon_x(t) = \dot{x}(t) = 5\alpha \cos(5t), \quad \upsilon_v(t) = -5\beta \sin(10t).$$

Находим компоненты вектора ускорения:

$$a_x(t) = \dot{v}_x(t) = -25\alpha \sin(5t), \quad a_y = \dot{v}_y(t) = -50\beta \cos(10t).$$

Для получения уравнения траектории движения исключим время t из первой системы уравнений, учитывая что  $\sin^2 \gamma + \cos^2 \gamma = 1$ , получим:

$$y = 3 - \frac{3}{4}x^2$$
.

Полученная функция является параболической.

Ответ: фреза движется по параболе:  $y = 3 - \frac{3}{4}x^2$ .