

Кинематический винт называется *правым* или *левым* в зависимости от того, положителен или отрицателен его параметр; рис. 35 соответствует правому винту.

ПРИМЕР 1. Пусть в пространстве движется твердое тело и в некоторый момент времени оказываются известными скорости v_A , v_B , v_C трех его точек $A(0, 0, 0)$, $B(1, 1, 0)$, $C(1, 1, 1)$; $v_A(2, 1, -3)$, $v_B(0, 3, -1)$, $v_C(-1, 2, -1)$. Найдем положение оси кинематического винта и его параметр в рассматриваемый момент времени.

Примем точку A за полюс. Тогда $v_B = v_A + \omega \times \overline{AB}$, $v_C = v_A + \omega \times \overline{AC}$. Эти векторные равенства можно записать в виде следующей совместной системы шести линейных уравнений относительно компонент ω_x , ω_y , ω_z вектора ω :

$$-\omega_z = -2, \quad \omega_z = 2, \quad \omega_x - \omega_y = 2, \quad \omega_y - \omega_z = -3, \quad \omega_z - \omega_x = 1, \quad \omega_x - \omega_y = 2.$$

Решив эту систему, получим

$$\omega_x = 1, \quad \omega_y = -1, \quad \omega_z = 2.$$

Для кинематических инвариантов I_1 и I_2 имеем такие значения:

$$I_1 = \omega^2 = 6, \quad I_2 = v_A \cdot \omega = -5.$$

Таким образом, в рассматриваемый момент времени тело совершает мгновенно винтовое движение, причем параметр кинематического винта равен $-\frac{5}{6}$. Уравнение мгновенной винтовой оси, согласно (14), имеет вид

$$\frac{2 - 2y - z}{1} = \frac{1 + 2x - z}{-1} = \frac{-3 + x + y}{2} = -\frac{5}{6}.$$

§ 5. Сложное движение точки

29. Основные определения. Иногда бывает необходимо изучить движение точки одновременно по отношению к двум системам координат. Пусть система координат $Oxyz$ движется по любому заданному закону относительно абсолютной системы координат O_aXYZ (рис. 17). Это значит, что известны движение полюса O и матрица $\mathbf{A}(t)$, задающая ориентацию осей Ox , Oy , Oz относительно абсолютной системы координат. Пусть в пространстве движется точка P . Ее движение по отношению к системе координат $Oxyz$ называется *относительным движением*. Движение трехгранника $Oxyz$ относительно O_aXYZ называется *переносным движением*. Движение точки относительно системы

координат O_aXYZ , определяемое этими составляющими движениями, называется ее сложным или *абсолютным движением*. Задача состоит в установлении связи между основными кинематическими характеристиками движения точки в неподвижной и подвижной системах координат.

Абсолютной скоростью v_a (*абсолютным ускорением* w_a) точки называется ее скорость (ускорение) относительно абсолютной системы координат O_aXYZ . *Относительной скоростью* v_r (*относительным ускорением* w_r) точки называется ее скорость (ускорение) относительно системы координат $Oxyz$. *Переносной скоростью* v_e (*переносным ускорением* w_e) называется скорость (ускорение) той точки P' , которая неподвижна в системе координат $Oxyz$ и с которой в данный момент совпадает движущаяся точка P . Иными словами, переносная скорость (переносное ускорение) есть та скорость (ускорение), которую движущаяся точка P имела бы в данный момент, если бы она в этот момент оказалась жестко связанной с подвижной системой координат (т. е. не совершала бы относительного движения).

30. Производная от вектора, заданного своими компонентами относительно подвижной системы координат. Часто приходится встречаться с необходимостью дифференцирования вектора, заданного своими компонентами в системе координат $Oxyz$, движущейся произвольным образом. Скорость изменения этого вектора в неподвижной системе координат O_aXYZ называется его абсолютной производной, а скорость изменения вектора в системе $Oxyz$ — *относительной* или *локальной производной*. Найдем связь между этими производными.

На рис. 17 $\overline{OP} = \rho$ — вектор, заданный в движущейся системе координат $Oxyz$. Тот же вектор \overline{OP} , заданный в неподвижной системе координат O_aXYZ , обозначим r . Так как движение системы $Oxyz$ задано, то матрица $\mathbf{A}(t)$, определяющая ориентацию подвижной системы координат относительно неподвижной, известна и

$$r = \mathbf{A}(t)\rho. \quad (1)$$

Вектор $\frac{dr}{dt}$ есть абсолютная производная вектора \overline{OP} , а вектор $\frac{\tilde{d}\rho}{dt} = \mathbf{A}(t)\frac{d\rho}{dt}$ — его относительная производная. Обе производные заданы в системе координат O_aXYZ (следует заметить, что вектор $\frac{d\rho}{dt}$ задан в системе координат $Oxyz$).

Из (1) получаем

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \dot{\mathbf{A}}\boldsymbol{\rho} + \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}} = \dot{\mathbf{A}}\mathbf{A}^{-1}\mathbf{r} + \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}. \quad (2)$$

Но так как (см. п. 24)

$$\dot{\mathbf{A}}\mathbf{A}^{-1}\mathbf{r} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}, \quad (3)$$

где $\boldsymbol{\omega}$ — угловая скорость системы координат $Oxyz$ относительно O_aXYZ , то равенство (2) запишется в виде

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} + \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}. \quad (4)$$

Если учесть обозначение для относительной производной, то окончательно получим

$$\frac{d\mathbf{r}}{dt} = \frac{\tilde{d}\mathbf{r}}{dt} + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}. \quad (5)$$

Этой формулой устанавливается связь между абсолютной и относительной производными вектора.

УПРАЖНЕНИЕ 4. Показать, что если угловая скорость $\boldsymbol{\omega}$ твердого тела, движущегося вокруг неподвижной точки, неподвижна относительно тела, то она неподвижна и относительно абсолютного пространства; показать, что верно также и обратное.

31. Теорема о сложении скоростей. Связь между относительной, переносной и абсолютной скоростями точки устанавливается следующей теоремой.

Теорема. Абсолютная скорость точки равна сумме переносной и относительной скоростей.

Доказательство.

Заметим, что согласно рис. 17 и формуле (1) радиус-вектор точки P в абсолютной системе координат равен $\mathbf{R} = \mathbf{R}_o + \mathbf{r}$. Продифференцировав \mathbf{R} по времени и воспользовавшись равенством (4), получим такое выражение для абсолютной скорости точки P :

$$\mathbf{v}_a = \dot{\mathbf{R}} = \dot{\mathbf{R}}_o + \dot{\mathbf{r}} = \mathbf{v}_o + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} + \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}. \quad (6)$$

Вектор $\mathbf{v}_o + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}$ есть скорость той точки подвижной системы координат, в которой в данный момент находится движущаяся точка P , т. е. является переносной скоростью \mathbf{v}_e . Вектор же $\mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}$ есть относительная

скорость \mathbf{v}_r , заданная в абсолютной системе координат. Следовательно, равенство (6) можно переписать в виде

$$\mathbf{v}_a = \mathbf{v}_e + \mathbf{v}_r. \quad (7)$$

32. Теорема о сложении ускорений (теорема Кориолиса). Для получения абсолютного ускорения точки продифференцируем сначала обе части равенства (6) по времени и воспользуемся формулой (4). Имеем

$$\begin{aligned} \mathbf{w}_a &= \dot{\mathbf{v}}_a = \dot{\mathbf{v}}_o + \dot{\boldsymbol{\omega}} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times \dot{\mathbf{r}} + \dot{\mathbf{A}}\dot{\boldsymbol{\rho}} + \mathbf{A}\ddot{\boldsymbol{\rho}} = \\ &= \mathbf{w}_o + \boldsymbol{\varepsilon} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} + \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}) + \dot{\mathbf{A}}\dot{\boldsymbol{\rho}} + \mathbf{A}\ddot{\boldsymbol{\rho}}. \end{aligned} \quad (8)$$

Здесь $\boldsymbol{\varepsilon}$ — угловое ускорение подвижной системы координат $Oxyz$, а вектор $\mathbf{A}\ddot{\boldsymbol{\rho}}$ есть относительное ускорение \mathbf{w}_r . Перепишем равенство (8) в виде

$$\mathbf{w}_a = \mathbf{w}_o + \boldsymbol{\varepsilon} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}) + \mathbf{w}_r + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}} + \dot{\mathbf{A}}\dot{\boldsymbol{\rho}}. \quad (9)$$

Вектор $\mathbf{w}_o + \boldsymbol{\varepsilon} \times \mathbf{r} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r})$ есть ускорение той точки подвижной системы координат, в которой в данный момент находится движущаяся точка P , т. е. является переносным ускорением. Далее, согласно (3), можно написать $\dot{\mathbf{A}}\dot{\boldsymbol{\rho}} = \dot{\mathbf{A}}\mathbf{A}^{-1}\mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{A}\dot{\boldsymbol{\rho}}$. Поэтому последние два слагаемых в (9) одинаковы и равны $\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_r$ каждое. Следовательно, формула (9) может быть записана в виде

$$\mathbf{w}_a = \mathbf{w}_e + \mathbf{w}_r + \mathbf{w}_c, \quad (10)$$

где $\mathbf{w}_c = 2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_r$. Вектор \mathbf{w}_c называется *ускорением Кориолиса*. Формула (10) выражает *теорему о сложении ускорений*.

Теорема. *Абсолютное ускорение точки равно сумме переносного, относительного и кориолисова ускорений.*

Можно сказать, что часть абсолютного ускорения — ускорение Кориолиса — связана с изменением абсолютной скорости, обусловленным двумя причинами: 1) влиянием переносного движения на относительную скорость (при $\boldsymbol{\omega} \neq 0$ вектор \mathbf{v}_r поворачивается относительно абсолютной системы координат за счет вращения подвижной системы координат); 2) влиянием относительного движения на переносную скорость (при $\mathbf{v}_r \neq 0$ положение точки в подвижной системе координат изменяется и, следовательно, изменяется переносная скорость).

УПРАЖНЕНИЕ 5. *Показать, что вклад каждой из указанных причин в величину кориолисова ускорения одинаков и равен $\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_r$.*

ПРИМЕР 1. В плоскости движутся поступательно два стержня AB и CD с данными скоростями v_1 и v_2 . Построим скорость v точки P пересечения стержней.

Абсолютная скорость точки P может быть представлена как сумма переносной скорости v_1 стержня AB и относительной скорости в движении точки P по этому стержню. С другой стороны, ее можно представить как сумму переносной скорости v_2 стержня CD и относительной скорости точки в ее движении по этому стержню. Отсюда следует способ построения вектора абсолютной скорости точки P : через концы векторов v_1 и v_2 проведем (рис. 36) прямые, параллельные направлениям стержней AB и CD ; точка P_1 пересечения этих прямых и будет концом вектора $\overline{PP_1}$, изображающего абсолютную скорость точки P .

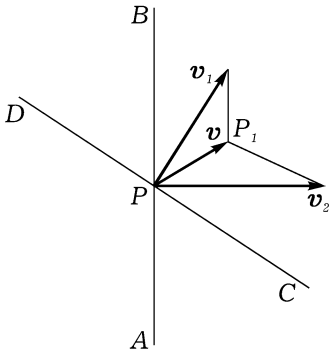


Рис. 36

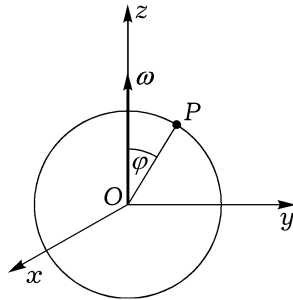


Рис. 37

ПРИМЕР 2. Точка P движется с постоянной угловой скоростью ω по окружности радиуса R , вращающейся с той же самой угловой скоростью около одного из своих диаметров. Найдем абсолютную скорость и абсолютное ускорение точки как функции угла φ (рис. 37).

Введем жестко связанную с вращающейся окружностью систему координат $Oxyz$, начало которой лежит в центре окружности; плоскость Oxy совпадает с плоскостью окружности, а ось Oz направлена вдоль вектора ее угловой скорости ω .

Переносная скорость точки перпендикулярна плоскости окружности: $v'_e = (-\omega R \sin \varphi, 0, 0)$. Относительная скорость направлена по касательной к окружности: $v'_r = (0, \omega R \cos \varphi, -\omega R \sin \varphi)$. Абсолютная скорость точки P определяется по формуле (7). Имеем

$$v'_a = \omega R(-\sin \varphi, \cos \varphi, -\sin \varphi), \quad v_a = \omega R \sqrt{1 + \sin^2 \varphi}.$$

Переносное ускорение лежит в плоскости окружности и перпендикулярно оси вращения: $\mathbf{w}'_e = (0, -\omega^2 R \sin \varphi, 0)$. Относительное ускорение лежит в плоскости окружности и направлено к ее центру: $\mathbf{w}'_r = (0, -\omega^2 R \sin \varphi, -\omega^2 R \cos \varphi)$. Кориолисово ускорение $\mathbf{w}_c = 2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v}_r$ перпендикулярно плоскости окружности: $\mathbf{w}'_c = (-2\omega^2 R \cos \varphi, 0, 0)$. Абсолютное ускорение точки P определяется по формуле (10). Имеем

$$\mathbf{w}'_a = -\omega^2 R(2 \cos \varphi, 2 \sin \varphi, \cos \varphi), \quad w_a = \omega^2 R \sqrt{4 + \cos^2 \varphi}.$$

§ 6. Сложное движение твердого тела

33. Постановка задачи. Пусть твердое тело движется относительно системы координат $O_1x_1y_1z_1$, которая, в свою очередь, движется относительно неподвижной системы координат O_aXYZ . Тогда говорят, что по отношению к системе O_aXYZ тело совершает сложное движение, которое состоит из названных двух составляющих движений. Аналогично определяется сложное движение из произвольного числа n составляющих движений.

Задача изучения сложного движения тела состоит в нахождении зависимостей между основными кинематическими характеристиками составляющих движений и сложного движения. Мы будем рассматривать только зависимости между скоростями поступательных движений и между угловыми скоростями. Для простоты ограничимся только случаем двух составляющих движений.

34. Сложение мгновенно поступательных движений. Пусть \mathbf{v}_1 — скорость мгновенно поступательного движения тела относительно системы координат $O_1x_1y_1z_1$, а \mathbf{v}_2 — скорость мгновенно поступательного движения системы $O_1x_1y_1z_1$ относительно O_aXYZ . Возьмем произвольную точку P тела и найдем ее абсолютную скорость \mathbf{v}_a . По теореме о сложении скоростей (п. 31)

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

Для любой точки P тела переносной скоростью \mathbf{v}_e будет скорость \mathbf{v}_2 , а относительной скоростью \mathbf{v}_r будет скорость \mathbf{v}_1 . Поэтому любая точка P имеет скорость

$$\mathbf{v}_a = \mathbf{v}_1 + \mathbf{v}_2.$$

Так как все точки тела имеют в данный момент времени одинаковые скорости, то сложное движение тела является мгновенно поступательным.