

Кинематика. Определения и связи величин.

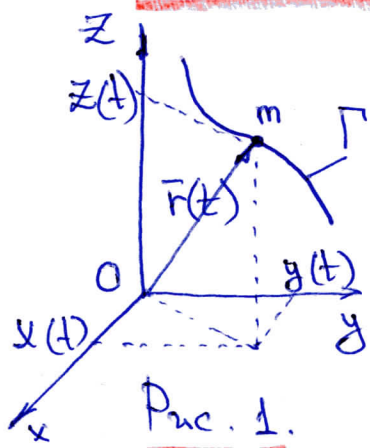


Рис. 1.

Опр. Материальная точка - тело, размеры которого в данной задаче можно пренебречь

$$\vec{r}(t) = \vec{i}x(t) + \vec{j}y(t) + \vec{k}z(t) = \{x(t), y(t), z(t)\}$$

- закон движения, Γ -траектория (1)

$$\vec{i} = \{1, 0, 0\}$$

$$\vec{j} = \{0, 1, 0\}$$

$$\vec{k} = \{0, 0, 1\}$$

- единичные (декартовы) базис и ортонормированные базисы

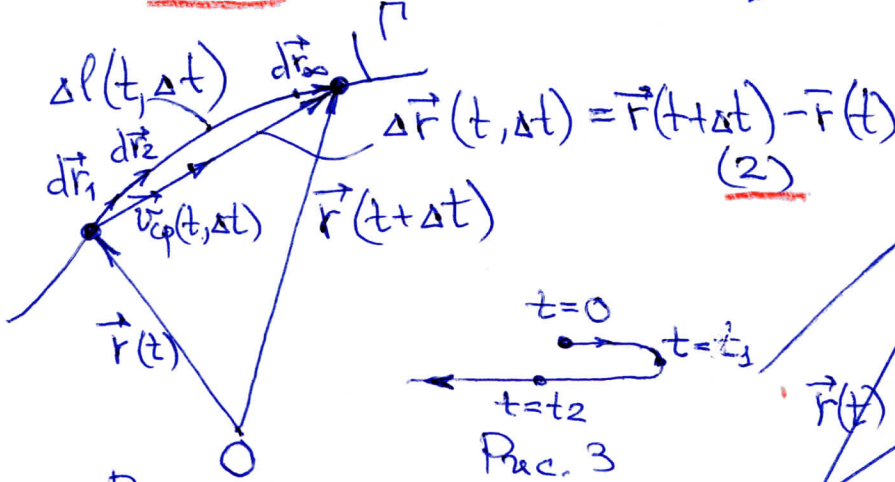


Рис. 2.

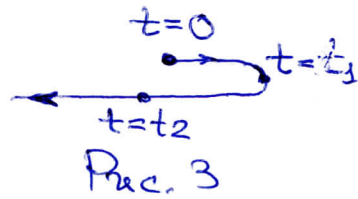


Рис. 3

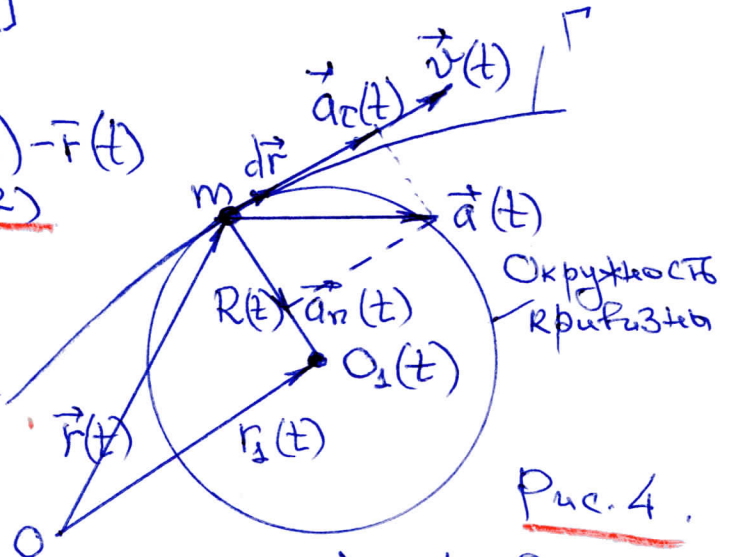


Рис. 4.

Опр. $\Delta \vec{r}(t, \Delta t)$ - перемещение точки за $[t, t+\Delta t]$, Δt - время перемещение, $\Delta \vec{r}(t, \Delta t) / \Delta t = \vec{v}_{cp}(t, \Delta t)$ (3) - среднее скорость, $\Delta l(t, \Delta t)$ - пройденный путь (рис. 2) Операция сдвига, не всегда можно уметь все сделать сразу (см. рис. 3), если мал но времени Δt велик. Поэтому надо использовать, соотношения $\Delta t \rightarrow 0$.

Опр. $\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \vec{v}_{cp}(t, \Delta t) = \lim_{\Delta t \rightarrow 0} \frac{\vec{r}(t+\Delta t) - \vec{r}(t)}{\Delta t} = \frac{d\vec{r}(t)}{dt} = \vec{v}(t)$ - (3)

- мгновенная скорость

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \Delta \vec{r}(t, \Delta t) = \vec{r}(t+\Delta t) - \vec{r}(t) = d\vec{r}(t) = \vec{v}(t)dt$$
 - (4) (3)

- элементарное перемещение

Тогда $\vec{v}(t) \stackrel{(1)}{=} \vec{i}x'(t) + \vec{j}y'(t) + \vec{k}z'(t) \stackrel{(3)}{=} \vec{v}_x(t) + \vec{v}_y(t) + \vec{v}_z(t)$ (5) - скорость

$$dl = |d\vec{r}| = v(t)dt = \sqrt{v_x^2(t) + v_y^2(t) + v_z^2(t)} dt$$
 - (6) (4)

- элементарный путь

$$\Delta \vec{r}(t, \Delta t) = \vec{r}(t+\Delta t) - \vec{r}(t) = \sum_{t+\Delta t}^{t+\Delta t} d\vec{r} = \int_t^{t+\Delta t} \vec{v}(\tau) d\tau$$
 - (7)

$$\Delta l(t, \Delta t) = \sum_{t+\Delta t}^{t+\Delta t} dl = \int_t^{t+\Delta t} v(\tau) d\tau$$
 - (8) + см. рис. 2

Поскольку производная связи с касательной, вектор $\vec{v}(t)$ является касательным к траектории в точке $\vec{r}(t)$. Поэтому $\vec{\tau}(t) = \frac{\vec{v}(t)}{v(t)}$ - единичный вектор, касательный к траектории, ориентированный по скорости. Это - вектор тангенциальной скорости. (9)

Аналогично $\frac{\Delta l(t, \Delta t)}{\Delta t} = v_{cp}(t, \Delta t)$ (10) - средняя путевая скорость

$$\frac{\Delta \vec{v}(t, \Delta t)}{\Delta t} = \frac{\vec{v}(t + \Delta t) - \vec{v}(t)}{\Delta t} = \vec{a}_{cp}(t, \Delta t) \quad (11) - \text{среднее ускор.}$$

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} v_{cp}(t, \Delta t) \stackrel{(10)}{=} \frac{dl}{dt} = v_n(t) = v(t) \quad (12) - \text{мгн. пут. скор.}$$

$$\lim_{\Delta t \rightarrow 0} \vec{a}_{cp}(t, \Delta t) = \frac{d\vec{v}(t)}{dt} = \frac{d^2 \vec{r}(t)}{dt^2} = \vec{i} x''(t) + \vec{j} y''(t) + \vec{k} z''(t) = \vec{i} v_x'(t) + \vec{j} v_y'(t) + \vec{k} v_z'(t) = \vec{a}(t) \quad (13)$$

- многовекторное ускорение.

Векторная и путевая скорости по-разному характеризуют движение (пример с петлей). $\vec{v}(t)$ имеет направление касательную, $\vec{a}(t)$ ориентированное вправо-вверх (по силе, см. далее). Поэтому $\vec{a}(t)$ раскладывают на составляющие, \parallel и $\perp \vec{v}(t)$ (см. рис. 4)

$$\vec{a}(t) = \vec{a}_z(t) + \vec{a}_n(t), \quad \vec{a}_z \parallel \vec{v} \quad \text{и} \quad \vec{a}_n \perp \vec{v} \quad (14)$$

\vec{a}_z - касательное (тангенциальное), \vec{a}_n - нормальное ускорение.

Из рис. 4 видно:

$$(15) \quad \vec{a}_z(t) = \text{Пр}_{\vec{v}} \vec{a}(t) = \frac{\vec{a} \cdot \vec{v}}{v} \frac{\vec{v}}{v} = \frac{\vec{a} \cdot \vec{v}}{v^2} \vec{v} = \frac{a_x v_x + a_y v_y + a_z v_z}{v_x^2 + v_y^2 + v_z^2} \vec{v}$$

После нахождения \vec{a}_z , \vec{a}_n находим из (14). Компоненты ускорения можно найти и исходя из той же формулы, которую дает вращение при движении. При движении только \vec{a}_z тем же движется по прямой, скорость (за исключением того разворота) меняется только по величине. Поэтому

$$a_z(t) = \left| \frac{dv(t)}{dt} \right| \quad (16)$$

Заметим, что $\vec{a}_z \neq a_z \vec{e}$, поскольку \vec{e} - направленный только для скорости.

При движении только \vec{a}_n ($\vec{a}_z = 0$) точка движется в соответствии многовекторное движение по окружности (рис. 4) радиуса $R(t)$ с центром в $O_1(t)$. Она движется по многовекторному радиусу, центром и окружности кривизны траектории в точке $r(t)$. Элементарный путь dl проходит по этой окружности с касательной скоростью (по величине) $v(t)$. При движении при этом только нормальное ускорение является центробежным (см. далее кинематику вращение), поэтому

$$a_n(t) = a_{yc}(t) = v^2(t) / R(t) \quad (17)$$

Заметим, что (16), (17) определяют только модуль компонент ускорения, следовательно теорему Пифагора

$$a^2(t) = a_n^2(t) + a_z^2(t) \quad (18)$$

Поэтому, после расчета a_n и v , (17) и используем для нахождения радиуса кривизны $R(t)$, скорость $O_1(t)$ можно определить по рис. 4:

$$\vec{r}_1(t) = \vec{r}(t) + R(t) \vec{a}_n(t) / a_n(t) \quad (19)$$

Траектория точно совпадает с окружностью кривизны.

Формулы (3) и (7) являются обратными. Аналогично можно обратиться и с $\vec{a}(t) = \frac{d\vec{v}(t)}{dt}$ (13).

$$\vec{v}(t+\Delta t) - \vec{v}(t) = \int_t^{t+\Delta t} \vec{a}(\tau) d\tau \quad (20)$$

Обычно обратные и интегральные соотношения (7), (8) и (20) записываются в виде:

$$\vec{r}(t) = \vec{r}(t_0) + \int_{t_0}^t \vec{v}(\tau) d\tau, \quad l(t) = \int_{t_0}^t v(\tau) d\tau$$

$$\vec{v}(t) = \vec{v}(t_0) + \int_{t_0}^t \vec{a}(\tau) d\tau, \quad (21)$$

приблизившись к некоторому моменту t_0 , для которого известны положение и скорость и от которого отмеривается проективный путь ($l(t_0) := 0$). Свойства этих равенств определяют проективные движения:

$$\vec{a}(t) = 0, \quad \vec{v}(t) = \vec{v}_0 = \text{const}, \quad \vec{r}(t) = \vec{r}(t_0) + \vec{v}_0(t-t_0) \text{ равномерное (и прямолинейное) движение, } l(t) = v_0(t-t_0) \quad (22)$$

$$\vec{a}(t) = \text{const} = \vec{a}_0 \neq 0, \quad \vec{v}(t) = \vec{v}_0 + \vec{a}_0(t-t_0),$$

$$\vec{r}(t) = \vec{r}(t_0) + \vec{v}(t_0)(t-t_0) + \frac{\vec{a}_0}{2}(t-t_0)^2 -$$

— равнопеременное движение (23)

Законы таких движений — параметрические функции (не сложнее парабол), которые с известными параметрами можно, если их параметры $t_0, \vec{r}(t_0), \vec{v}_0 = \vec{v}(t_0)$ и \vec{a}_0 известны.

В кинематике законы движения описываются задатками, поэтому задана скорость к определению перемещений характерных движений и аксиоматическая.

Пример: $\vec{r}(t) = (2-5t^3)\vec{i} + (8t^2+t)\vec{j} - 3\vec{k}$

Очевидно, что движение происходит в плоскости $z=-3$.

$$\vec{v}(t) = -15t^2\vec{i} + (16t+1)\vec{j} + 0\cdot\vec{k} = \vec{r}'(t)$$

$$\vec{a}(t) = -30t\vec{i} + 16\vec{j} + 0\cdot\vec{k} = \vec{v}'(t) \neq \text{const}$$

Это движение не является проективным, но равнопеременное по оси Oy .

$$a_z(t) = \frac{\vec{a} \cdot \vec{v}}{v^2} \vec{v} = \frac{450t^3 + 16(16t+1)}{225t^4 + (16t+1)^2} \vec{v}(t) \quad \text{и т.д.}$$

При $t > 0$ $\vec{a} \cdot \vec{v} > 0$, поэтому это движение ускоренное. Осевые характеристики достаточно проецируются выражаемые из проективных были соотношений. Проективный путь нельзя выразить аналитически через элементарные функции.

В кинематике заметим, что окружность кривизны только в точках гладкости траектории (т.е. без точек излома).