

## Графическое представление характеристик физических явлений при описании их векторным произведением

Использование векторного произведения при описании различных физических законов и явлений позволяет в значительной степени упростить их математический анализ, создать более простую геометрическую интерпретацию и уяснить правильную векторную связь этих соотношений.

С помощью этого произведения наиболее строго, удобно и убедительно выражать связь между векторами линейных и угловых характеристик вращательного движения материальной точки относительно неподвижного центра, а также аналитически формулировать различные силовые характеристики вращательного движения твердого тела [1, с. 64-65].

Движение материальной точки по окружности удобно описывать угловыми величинами: углом поворота  $\varphi$ , угловой скоростью  $\vec{\omega}$  и угловым ускорением  $\vec{\varepsilon}$ .

Мгновенная угловая скорость характеризует вращение в данный момент времени и равна пределу отношения или производной угла поворота точки по времени:

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

Угловая скорость  $\vec{\omega}$ , как и линейная  $\vec{v}$ , характеризуется величиной (числовым значением) и направлением. Так даже в одной плоскости вращение может происходить по ходу часовой стрелки или в противоположном направлении; плоскость вращения

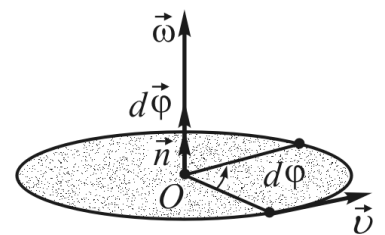


Рис.1

сама может изменять свое положение. Введем вектор бесконечно малого угла  $d\vec{\varphi}$ , который численно равен углу поворота радиуса-вектора  $d\varphi$  и направлен вдоль единичного вектора нормали  $\vec{n}$ , таким образом, что если смотреть с вершины вектора  $\vec{n}$ , то поворот будет происходить против часовой стрелки (рис.1):

$$d\vec{\varphi} = \vec{n}d\varphi, \text{ где модуль } |\vec{n}| = 1. \text{ Тогда вектор угловой скорости } \vec{\omega} = \frac{d\varphi}{dt}\vec{n} = \frac{d\vec{\varphi}}{dt}, \text{ а его}$$

направление совпадает с нормалью к плоскости вращения (Рис. 1).

Учитывая, что радианной мерой угла является отношение соответствующей

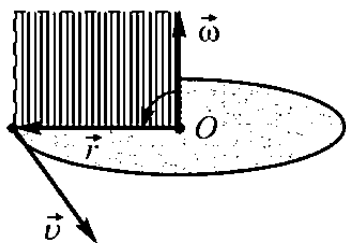


Рис.2

дуги  $ds$  к радиусу ( $d\varphi = ds/r$ ), а линейная скорость точки

при движении по окружности численно равна  $v = ds/dt$ ,

получаем связь между величинами линейной и угловой

скорости:  $v = \omega r$ , т. е. модуль скорости  $\vec{v}$  численно равен

площади прямоугольника, сторонами которого являются

векторы  $\vec{\omega}$  и  $\vec{r}$ , и перпендикулярен плоскости, в которой

они расположены. Кратчайший поворот от  $\vec{\omega}$  к  $\vec{r}$  будет

происходить по часовой стрелке, если смотреть вслед вектору  $\vec{v}$  (рис.2). Таким образом, вектор линейной скорости  $\vec{v}$  равен векторному произведению угловой скорости и радиуса-вектора точки, в которой определяется  $\vec{v}$ :  $\vec{v} = [\vec{\omega}, \vec{r}]$

Как известно, угловое и линейное тангенциальное ускорения связаны соотношением:  $\varepsilon = a_\tau / r$ . Из этой формулы и рис.3 видно, что вектор  $a_\tau$  равен векторному произведению углового ускорения и радиуса-вектора  $\vec{r}$ :  $a_\tau = \varepsilon, r$ . Нормальное ускорение численно равно  $a_n = v^2 / r = \omega^2 r$  и направлено к центру кривизны противоположно  $\vec{r}$ , поэтому  $a_n = -\omega^2 r$ . Вектор полного ускорения точки  $a = a_\tau + a_n = \varepsilon, r - \omega^2 r$  (см. рис. 3) [2, с. 33-36].

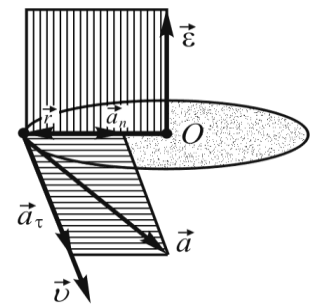


Рис.3

Вращательным называется такое движение твердого тела, при котором все его точки описывают окружности с центрами, лежащими на одной прямой, называемой осью вращения. Силовой характеристикой вращательного движения является момент силы.

Моментом силы относительно точки O называется векторное произведение  $\vec{M} = [\vec{r}, \vec{F}]$ , где  $\vec{r}$  – радиус-вектор, проведенный из этой точки к точке приложения силы (рис.4). Вектор  $\vec{M}$  перпендикулярен плоскости, в которой лежат векторы  $\vec{r}$  и  $\vec{F}$ , и численно равен площади параллелограмма, сторонами которого являются данные векторы:  $M = rF \sin \varphi$ .

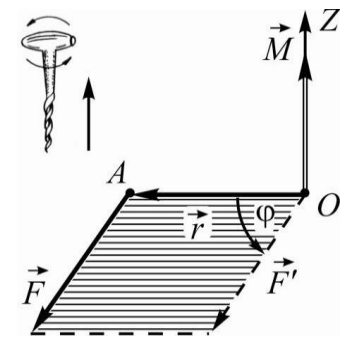


Рис.4

Направление вектора  $\vec{M}$  определяется по правилу векторного произведения: если смотреть вслед вектору  $\vec{M}$ , то кратчайший поворот от радиуса-вектора  $\vec{r}$  к силе  $\vec{F}$  будет происходить по часовой стрелке (рис.4). На практике удобно определять направление вектора  $\vec{M}$  по правилу правого винта: если вращать головку винта в направлении действия силы, то его поступательное движение покажет направление момента силы  $\vec{M}$ .

Пусть материальная точка массой  $m$  при движении по окружности радиусом  $r$  обладает импульсом  $\vec{p} = m\vec{v}$  (рис.5). Моментом импульса материальной точки A относительно некоторой точки O называют векторное произведение радиуса-вектора, проведенного из точки O в данную точку A, и вектора импульса:  $\vec{L} = [\vec{r}, \vec{p}] = [\vec{r}, m\vec{v}]$ . Направление вектора  $\vec{L}$  определяется по правилу

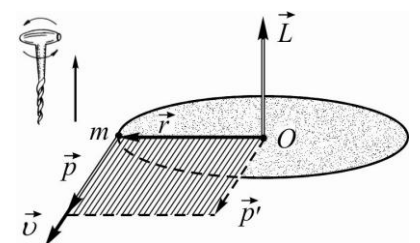


Рис.5

векторного произведения или буравчика [3, с. 136-153]. Отметим, что векторным произведением в механике описываются также кориолисова

сила инерции  $\vec{F}_k = 2m[\vec{v}', \vec{\omega}]$  и кориолисово ускорение  $\vec{a}_k = 2m[\vec{v}', \vec{\omega}]$  [3, с. 364-374].

Кроме рассмотренных выше случаев описания физических явлений в механике при помощи векторного произведения, такой метод применяется и в других разделах физики. В качестве примера рассмотрим случай движения заряженных частиц в электромагнитном поле. На движущуюся частицу в этом случае действует сила, называемая силой Лоренца, которая описывается формулой:  $\vec{F} = e\vec{E} + \frac{e}{c}[\vec{v}, \vec{B}]$  [4, с. 253-257].

Здесь  $e$  – заряд частицы,  $\vec{E}$  – напряженность электрического поля,  $\vec{B}$  – магнитная индукция,  $\vec{v}$  – скорость заряженной частицы относительно системы координат, в которой вычисляются  $\vec{F}, \vec{E}, \vec{B}$ , а  $c$  – скорость света в вакууме.

Формула является важнейшим соотношением электродинамики, т.к. позволяет связать уравнение электромагнитного поля с уравнением движения заряженных частиц.

Первый член в правой части формулы – сила, действующая на заряженную частицу в электрическом поле, второй – в магнитном. Магнитная часть силы Лоренца пропорциональна векторному произведению, т.е. она перпендикулярна скорости частицы (направлению ее движения) и вектору магнитной индукции. Следовательно, она не совершает механической работы и только искривляет траекторию движения частицы, не меняя ее энергии. Модуль этой составляющей силы Лоренца равен  $\frac{e}{c}vB\sin\alpha$ . Позже она была названа силой Ампера, а сама

формула – законом Ампера.  $\vec{F}_A = \frac{e}{c}[\vec{v}, \vec{B}]$ .

На практике направление силы Ампера часто определяют по правилу левой руки (рис.6): если левую руку расположить так, чтобы нормальная к проводнику составляющая вектора индукции магнитного поля  $\vec{B}$  входила в ладонь, четыре вытянутые пальца были направлены по току, то отогнутый на  $90^\circ$  в плоскости ладони большой палец покажет направление силы Ампера, действующей на проводник с током.

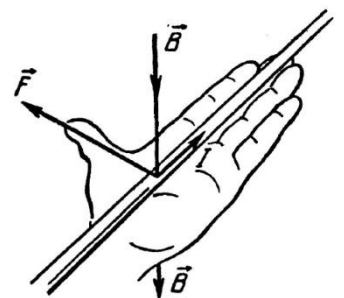


Рис.6

#### Литература

1. Матэматычная энцыклапедыя. – Мінск, 2001. – 495 с.
2. Яковенко, В.А. общая физика. Механика / В.А.Яковенко, Г.А.Забаровский, С.В.Яковенко. – Минск, 2015. – 384с.
3. Хайкин, С.Э. Физические основы механики / С.Э.Хайкин. – М., 1971. – 751 с.
4. Луцевич, А.А. Физика. Учебное пособие / А.А.Луцевич, С.В.Яковенко. – Минск, 2015. – 496 с.