

Представим себе, что материальная точка движется в подвижной системе. Обозначим через  $ds_{\text{абс}}$  элементарное перемещение этой материальной точки по отношению к основной системе ориентировки; через  $ds_{\text{перен}}$  обозначим то перемещение материальной точки в основной системе, которое происходит вследствие движения подвижной системы (т. е., иначе говоря, перемещение того места подвижной системы, где в данный момент находится материальная точка); наконец, через  $ds_{\text{отн}}$  мы обозначим элементарное перемещение той же точки, как оно представляется наблюдателю, связанному с подвижной системой.

Под *абсолютной скоростью*  $\mathbf{v}$ , *переносной скоростью*  $\mathbf{u}$  и *относительной скоростью*  $\mathbf{w}$  понимают векторы

$$\mathbf{v} = \frac{ds_{\text{абс}}}{dt}, \quad \mathbf{u} = \frac{ds_{\text{перен}}}{dt}, \quad \mathbf{w} = \frac{ds_{\text{отн}}}{dt}. \quad (20)$$

*Скорость абсолютного движения равна геометрической сумме скоростей переносного и относительного движений:*

$$\mathbf{v} = \mathbf{u} + \mathbf{w}. \quad (21)$$

Это утверждение, высказанное с полной ясностью еще Галилеем, называют *галилеевым законом сложения скоростей*. В простейших случаях, в особенности когда все три скорости направлены по одной прямой и неизменны во времени, галилеев закон сложения скоростей представляется как бы самоочевидным и сознательно или бессознательно применяется всеми в оценке движений, встречающихся в обыденной жизни. Например, каждый знает, что, плывя в лодке вниз по течению, мы движемся быстрее, чем в неподвижной воде, на величину «быстроты» течения воды.

## § 7. Закон сложения ускорений

Под *абсолютным ускорением*  $\mathbf{j}_{\text{абс}}$  понимают ускорение материальной точки по отношению к основной системе; под *переносным ускорением*  $\mathbf{j}_{\text{перен}}$  понимают ускорение того места подвижной системы, где в данный момент находится материальная точка, и под *относительным ускорением*  $\mathbf{j}_{\text{отн}}$  — ускорение, которое материальная точка имеет по отношению к наблюдателю, связанному с подвижной системой. Абсолютное ускорение всецело определяется отношением геометрического приращения абсолютной скорости к элементу времени, но переносное и относительное ускорения не всегда столь же просто связаны с переносной и относительной скоростями.

Напишем векторное уравнение (21), выражающее галилеев закон сложения скоростей, для двух бесконечно близких моментов времени  $t$  и  $t+dt$ ; геометрически вычтем из второго уравнения первое, тогда

получим:

$$d\mathbf{v} = d\mathbf{u} + d\boldsymbol{\omega}. \quad (22)$$

Разделим все члены этого уравнения на  $dt$ . Величина  $\frac{d\mathbf{v}}{dt}$  представляет собой ускорение абсолютного движения  $\mathbf{j}_{\text{абс}}$ . Однако, что касается величины  $\frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt}$ , то она не всегда выражает ускорение относительного движения  $\mathbf{j}_{\text{отн}}$ . Действительно, если с точки зрения наблюдателя, связанного с подвижной системой, скорость  $\boldsymbol{\omega}$  относительного движения неизменна по направлению и по численному значению, то очевидно, что ускорение относительного движения равно нулю, тогда как величина  $d\boldsymbol{\omega}$ , определяемая наблюдателем, связанным с основной системой, может оказаться и не равной нулю; так будет, когда подвижная система ориентировки в пространстве относительно основной системы; при равномерном прямолинейном относительном движении величина  $d\boldsymbol{\omega}$  будет выражать геометрическое изменение относительной скорости, происходящее благодаря указанному вращению подвижной системы. Например, когда человек идет по палубе корабля прямо от кормы к носу, а в то же время корабль поворачивается, то для наблюдателя, находящегося на берегу, это движение уже не является прямолинейным; вектор скорости, сохраняя неизменную ориентацию по отношению к кораблю, поворачивается вместе с кораблем; иначе говоря, относительная скорость испытывает некоторое геометрическое приращение, вызываемое поворотом корабля.

Полное изменение относительной скорости мы будем рассматривать как геометрическую сумму двух компонентов:

$$d\boldsymbol{\omega} = (d\boldsymbol{\omega})_{\text{отн}} + (d\boldsymbol{\omega})_{\text{повор}}. \quad (23)$$

Здесь первый вектор в правой части уравнения после деления на  $dt$  дает относительное ускорение:

$$\mathbf{j}_{\text{отн}} = \frac{(d\boldsymbol{\omega})_{\text{отн}}}{dt};$$

второй компонент  $(d\boldsymbol{\omega})_{\text{повор}}$  представляет собой изменение относительной скорости, вызываемое вращением подвижной системы.

Величина  $\frac{d\mathbf{u}}{dt}$  тоже не всегда выражает ускорение переносного движения. Конечно, для любой точки, покоящейся в подвижной системе, указанная величина является не чем иным, как ускорением переносного движения. Но уравнение (22) мы получили, анализируя перемещение материальной точки в подвижной системе; если подвижная система вращается относительно основной, то переносная скорость в разных участках подвижной системы не одинакова (например, численно переносная скорость вращения тем более велика,

чем дальше отстоит данный участок от оси вращения). Представим себе, что мы м г н о в е н н о переместили материальную точку в подвижной системе в смежное положение по траектории относительного движения; изменение переносной скорости, вызываемое ускорением переносного движения, еще не успеет сказаться, но величина  $du$  будет отлична от нуля и укажет, как в данный момент времени скорости переносного движения в смежных точках на траектории относительного движения геометрически отличаются друг от друга.

Этот компонент в величине  $du$ , зависящий от перемены места в подвижной системе, мы обозначим через  $(du)_{\text{повор}}$ ; тогда другая геометрическая часть величины  $du$  представит собой изменение переносной скорости, вызываемое ускорением переносного движения; эту часть мы обозначим через  $(du)_{\text{перен}}$ . Таким образом,

$$du = (du)_{\text{перен}} + (du)_{\text{повор}}, \quad (24)$$

причем

$$j_{\text{перен}} = \frac{(du)_{\text{повор}}}{dt}.$$

Из сказанного ясно, что в случае п о с т у п а т е л ь н о г о движения подвижной системы, когда в переносном движении каждая из координатных осей подвижной системы перемещается параллельно себе самой (вращения нет),  $(d\omega)_{\text{повор}} = 0$  и  $(du)_{\text{повор}} = 0$ . В этом случае *при поступательном движении подвижной системы ускорение абсолютного движения равно геометрической сумме ускорений переносного и относительного движений:*

$$j_{\text{абс}} = j_{\text{перен}} + j_{\text{отн}}. \quad (25)$$

В еще более частном случае, когда подвижная система движется поступательно с постоянной скоростью (т. е.  $j_{\text{перен}} = 0$ ), ускорения абсолютного и относительного движений совпадают по величине и по направлению. Иначе говоря, *ускорение движения является одинаковым для наблюдателей, движущихся относительно друг друга поступательно с постоянной скоростью.* В этом смысле говорят, что системы ориентировки, которые движутся по отношению друг к другу поступательно с постоянной скоростью, «равноценны в отношении ускорения».

В о б щ е м с л у ч а е, когда переносное движение связано с вращением подвижной системы относительно основной системы, *ускорение абсолютного движения равно геометрической сумме трех слагаемых: ускорения переносного движения, ускорения относительного движения и так называемого поворотного (кориолисова) ускорения:*

$$j_{\text{абс}} = j_{\text{перен}} + j_{\text{отн}} + j_{\text{повор}}. \quad (26)$$

По установленным выше обозначениям

$$\mathbf{j}_{\text{повор}} = \frac{(d\boldsymbol{\omega})_{\text{повор}} + (d\mathbf{u})_{\text{повор}}}{dt}. \quad (27)$$

Замечательно, что обе части поворотного ускорения (часть, зависящая от влияния вращения на направление относительной скорости, и часть, зависящая от неравенства переносных скоростей на пути относительного движения) всегда являются численно равновеликими и одинаково направленными:

$$\frac{(d\boldsymbol{\omega})_{\text{повор}}}{dt} = \frac{(d\mathbf{u})_{\text{повор}}}{dt}.$$

Вычисления показывают, что каждая из этих частей поворотного (кориолисова) ускорения равна произведению угловой скорости поворота на относительную скорость и синус угла  $\alpha$  между векторами  $\boldsymbol{\omega}$  и  $\boldsymbol{\omega}$ :

$$\frac{1}{2}\mathbf{j}_{\text{повор}} = \frac{(d\boldsymbol{\omega})_{\text{повор}}}{dt} = \frac{(d\mathbf{u})_{\text{повор}}}{dt} = \boldsymbol{\omega}\boldsymbol{\omega} \sin \alpha. \quad (28)$$

Вектор, численно равный произведению числовых величин двух каких-либо векторов  $\mathbf{A}$  и  $\mathbf{B}$  на синус угла между ними и направленный перпендикулярно к обоим этим векторам, называют *векторным произведением* и обозначают  $[\mathbf{AB}]$ . Следовательно, векторное произведение численно равно площади параллелограмма, построенного на векторах-сомножителях, как на сторонах. Положительным направлением вектора  $[\mathbf{AB}]$  мы будем считать то направление, по которому поворот от  $\mathbf{A}$  к  $\mathbf{B}$  виден происходящим по часовой стрелке. Очевидно, что  $[\mathbf{AB}] = -[\mathbf{BA}]$ .

Из сказанного выше следует, что поворотное (кориолисово) ускорение  $\mathbf{j}_{\text{повор}}$  представляет собой удвоенное векторное произведение угловой скорости поворота на относительную скорость (рис. 12):

$$\mathbf{j}_{\text{повор}} = 2[\boldsymbol{\omega}\boldsymbol{\omega}]. \quad (29)$$

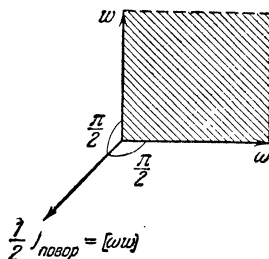


Рис. 12. Взаимное расположение векторов  $\boldsymbol{\omega}$ ,  $\boldsymbol{\omega}$  и  $\mathbf{j}_{\text{повор}}$ .