

4. Выражение плоских движений в полярных координатах. Секториальная скорость.

19. Радиальная и поперечная скорость. Угловая скорость. Положим, что в плоскости относительно системы осей Oxy декартовых ортогональных координат происходит движение точки P , выражаемое уравнениями:

$$x = x(t), \quad y = y(t). \quad (16)$$

Отнесем это движение к системе полярных координат, имеющей полюсом начало O декартовых координат, а полярной осью положительную полуось x -ов; за положительную сторону обращения аномалий (полярных углов) примем ту, при которой переход от ориентированной оси x к ориентированной же оси y совершается путем поворота на прямой угол. Аномалии будем измерять в радианах.

В течение движения радиус-вектор ρ и аномалия $\theta = \angle OPR$ движущейся точки P будут определенными функциями времени; уравнения

$$\rho = \rho(t) \quad \text{и} \quad \theta = \theta(t) \quad (17)$$

можно назвать *уравнениями движения* в полярных координатах. Но здесь необходимо одно существенное замечание. Как известно из аналитической геометрии, чтобы обеспечить взаимно однозначную зависимость между точками плоскости и парами значений полярных координат ρ и θ , необходимо на последние наложить ограничения, выражющиеся неравенствами $\rho > 0$, $0 \leq \theta < 2\pi$. Но при этих условиях, если точка P в своем плоском движении обойдет вокруг начала координат в положительную сторону и перейдет через положительную полуось x -ов (полярную ось), то аномалия θ обречена на то, чтобы при этом внезапно перескочить со значения 2π на значение 0. Таким образом в функцию θ в уравнении (17) вводится разрыв, который, однако, ни в какой мере не характеризует разрыва в самом движении; он зависит только от ограничения $\theta < 2\pi$, условия, наложенного на аномалию θ . В таких случаях, чтобы уничтожить разрыв, так сказать, искусственно созданный, обыкновенно отказываются от этого ограничения аномалии и допускают, чтобы θ , следуя непрерывному ходу движения, непрерывно же изменялось и проходя через 2π , т. е. получало бы при этих условиях значения, превышающие 2π .

Аналогично этому, если точка P , двигаясь непрерывно, без внезапного разрыва скорости, проходит через полюс, вышеуказанные ограничения значений ρ и θ приводят к тому, что аномалия и здесь претерпевает разрыв: в то время как ρ при прохождении через полюс достигает наименьшего своего значения 0 и затем начинает вновь непрерывно возрастать, аномалия делает скачок от значения θ_0 (предельное значение аномалии, когда P непрерывным движением приближается к полюсу)

к значению $\theta_0 \pm \pi$. Но и здесь искусственно нарушенная непрерывность может быть при надобности восстановлена, если отказаться от ограничения $\rho > 0$ и принять, что радиус-вектор, проходя через нуль, может непрерывно перейти от положительных значений к отрицательным, и обратно.

К этому приему мы прибегаем тогда, когда по существу дела важно сохранить непрерывность соответствия между точкой P и ее полярными координатами ρ, θ . При этом, однако, как нами уже было отмечено, приходится примириться с потерей однозначности (того же соответствия) во всякой области, для которой начало O является внутренней точкой. Декартовы координаты свободны от подобных дефектов.

Приняв все это, припомним, что между функциями (16) и (17) существуют известные соотношения:

$$x = \rho \cos \theta, \quad y = \rho \sin \theta.$$

Дифференцируя эти уравнения, мы получим для компонент скорости выражения:

$$\dot{x} = \dot{\rho} \cos \theta - \rho \sin \theta, \quad \dot{y} = \dot{\rho} \sin \theta + \rho \dot{\theta} \cos \theta; \quad (18)$$

комбинируя же эти соотношения с формулами преобразования координат, получим:

$$x\dot{y} - y\dot{x} = \rho^2 \dot{\theta}, \quad (18a)$$

а отсюда для квадрата скалярной скорости формулу:

$$v^2 = \dot{\rho}^2 + \rho^2 \dot{\theta}^2. \quad (19)$$

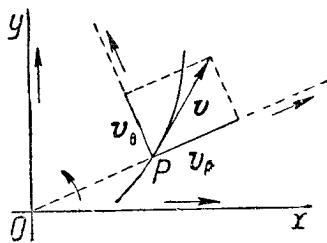
Это выражение приводит к разложению скорости на две ортогональные компоненты, которые целесообразно установить непосредственно.

С этой целью рассмотрим вместе с осью OP перпендикулярную к ней прямую в точке P и ориентируем эту прямую таким образом, чтобы она была расположена относительно OP так же, как ось y ориентирована относительно оси x (фиг. 34). Так как направляющие косинусы оси OP и ориентированного перпендикуляра к ней суть $\cos \theta, \sin \theta$ и соответственно

$$\cos \left(\theta + \frac{\pi}{2} \right) = -\sin \theta, \quad \sin \left(\theta + \frac{\pi}{2} \right) = \cos \theta,$$

то проекции v_ρ и v_θ скорости v на эти новые две оси будут иметь скалярные значения:

$$v_\rho = \dot{x} \cos \theta + \dot{y} \sin \theta, \quad v_\theta = -x \sin \theta + \dot{y} \cos \theta.$$



Фиг. 34.

Подставляя сюда вместо \dot{x} и \dot{y} их значения (18), получим:

$$\dot{v}_\rho = \rho, \quad v_\theta = \rho \dot{\theta}.$$

Это суть компоненты векторной скорости v по построенным двум новым осям; возвышая эти компоненты в квадрат и складывая их, мы получим вновь соотношение (19).

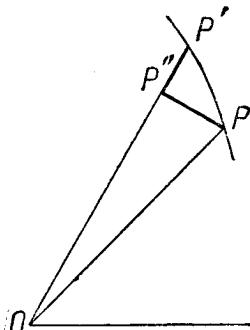
Компонента v_ρ называется *радиальной скоростью*, так как

$$v_\rho = \frac{d\rho}{dt}$$

представляет собою отношение элементарного наращения расстояния точки от начала (полюса) O к соответствующему элементу времени dt , поэтому v_ρ называют также *скоростью удаления* точки (от полюса).

Слагающая v_θ называется *поперечной* или *поворотной* (по отношению к радиус-вектору) *скоростью* точки; наконец, производная

$$\dot{\theta} = \frac{d\theta}{dt}$$



Фиг. 35.

называется *угловой скоростью* точки, так как она выражает скорость изменения аномалии θ . Поворотная скорость v_θ представляет собою произведение радиуса-вектора ρ на угловую скорость точки. Если мы это запишем в виде:

$$v_\theta = \frac{\rho d\theta}{dt},$$

то числитель этой дроби выразит длину дуги поворота PP'' , которую описала бы вокруг полюса точка P (фиг. 35), если бы радиус-вектор, переходя из положения OP в OP' , не менял своей длины (так что PP'' была бы дуга окружности). Поэтому компоненту v_θ называют *поворотной скоростью* точки.

20. Секториальная скорость. При движении точки P радиус-вектор OP описывает некоторую площадь. Ее измеряют, отсчитывая ее от некоторого начального положения OP_0 радиуса-вектора (фиг. 36) и считая ее положительной, когда она обращена в сторону возрастающих аномалий, и отрицательной в противоположном случае; будем обозначать через A значение, которое она принимает в произвольный момент t , когда движущаяся точка занимает положение P . Пусть P' будет бесконечно близкое положение точки, занимаемое ею в момент $t+dt$. За элемент времени, протекающий от момента t до момента $t+dt$, точка P

описывает элемент площади POP' , который (по крайней мере, до бесконечно малых высшего порядка) равен площади кругового сектора радиуса ρ с центральным углом (растворением), равным $d\theta$. Поэтому

$$|dA| = \frac{1}{2} \rho^2 |d\theta|;$$

а так как, по нашему соглашению, dA и $d\theta$ имеют тот же знак, то

$$dA = \frac{1}{2} \rho^2 d\theta,$$

а вместе с тем

$$\dot{A} = \frac{1}{2} \rho^2 \dot{\theta}.$$

По соображениям, которые после всего изложенного совершенно ясны, производную \dot{A} называют *секториальной скоростью* точки P относительно центра O .

Соотношение (18a) приводит к выражению секториальной скорости в декартовых координатах:

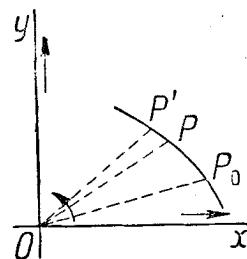
$$\dot{A} = \frac{1}{2} (\dot{x}\dot{y} - \dot{y}\dot{x}). \quad (20)$$

21. Понятие о секториальной скорости легко распространяется также на точку, совершающую совершенно произвольное движение в пространстве. Чтобы притти к этому обобщению, вернемся сначала к случаю плоского движения и именно к выражению (20) угловой скорости относительно начала O . В точке O восставим к плоскости движения перпендикуляр и направим по нему ось z , ориентируя ее таким образом, чтобы получить правосторонний триэдр $Oxyz$. На этой оси нанесем вектор v , длина которого равна абсолютной величине секториальной скорости (20) и который обращен в положительную или отрицательную сторону этой оси, смотря по тому, имеет ли секториальная скорость точки положительное или отрицательное значение; можно сказать, что вектор v отображает векториальную скорость как по величине, так и по знаку. Всматриваясь в выражение (20) ближе, мы видим, что построенный таким образом вектор v представляет собою половину векторного произведения двух векторов, имеющих компоненты:

$$x, y, 0 \text{ и } \dot{x}, \dot{y}, 0,$$

т. е. векторов \overline{OP} и v . Таким образом

$$v = \frac{1}{2} [\overline{OP} v], \quad (21)$$



Фиг. 36.

т. е. вектор v представляет собою половину момента векторной скорости движущейся точки относительно (неподвижного) центра O .

Этому вектору v , модуль которого дает секториальную скорость точки, как она выше определена в скалярном своем значении, и который в каждый момент определяет сторону движения, как правостороннего относительно него, присваивается название *векторной секториальной скорости данной движущейся точки относительно центра O* .

Это новое определение имеет по сравнению с предыдущим то преимущество, что оно сообщает секториальной скорости значение *внутреннего характера*, следовательно, не зависящее от координатного триэдра даже при изменении начала координат, лишь бы только оставался неподвижным центр O , относительно которого секториальная скорость точки определяется.

И именно вследствие этого внутреннего (инвариантного) своего характера новое определение непосредственно применяется также к любому движению точки в пространстве; именно, при любом движении секториальная скорость движущейся точки P относительно центра O определяется как векторное произведение

$$\frac{1}{2} [\overrightarrow{OP} v]; \quad (22)$$

это есть вектор, который в каждый момент движения перпендикулярен к плоскости (вообще говоря, переменной), проходящей в этот момент через центр O и через скорость движущейся точки v ; он обращен таким образом, что движение в этот момент представляется относительно него правосторонним; его модуль представляет собою отношение элемента площади, которую радиус-вектор описывает в указанной сейчас плоскости в элемент времени к продолжительности этого элемента времени dt .

Если движение точки P отнесено к ортогональным декартовым координатам, начало которых совпадает с центром O , то компоненты секториальной скорости имеют значения (I, рубр. 27):

$$\frac{1}{2} (yz - zy), \quad \frac{1}{2} (zx - xz), \quad \frac{1}{2} (xy - yx);$$

мы видим, что это суть скалярные секториальные скорости ортогональных проекций точки P на плоскости yz , zx , xy .

Отметим, наконец, что секториальная скорость, как это видно из соотношения (22), может в некоторый момент обратиться в нуль только в том случае, если наступает одно из следующих обстоятельств (I, рубр. 21): либо точка P проходит в этот момент через центр O ; либо обращается в нуль скорость v ; либо скорость направлена радиально, т. е. по прямой OP .