

## Плоские движения твердой системы.

### 1. Общие соображения. Теорема Эйлера о мгновенном центре вращения.

1. Возвратимся теперь к изучению движений твердой системы, происходящих параллельно некоторой определенной плоскости; эту последнюю мы всегда будем считать неразрывно связанной с системой отсчета, которую будем условно называть *неподвижной* (III, рубр. 27 и IV, рубр. 13). Мы уже показали в своем месте, что этого рода движение всегда реализуется таким образом, что некоторая плоскость  $p$ , принадлежащая движущейся системе  $S$ , движется, оставаясь в неподвижной плоскости  $\pi$ .

Если  $P$  есть точка системы  $S$ , расположенная вне плоскости  $\pi$ , то мы рассмотрим ее ортогональную проекцию  $P_1$  на плоскость  $\pi$ . Вследствие твердости системы вектор  $\overline{P_1P}$  будет оставаться перпендикулярным к плоскости  $\pi$  (и к совпадающей с нею плоскости  $p$ ) и будет сохранять неизменной свою длину; поэтому точка  $P$  будет оставаться в плоскости, параллельной  $\pi$ , она будет описывать в ней траекторию, конгруэнтную и параллельную той, которую описывает точка  $P_1$ , и притом по этому же путевому уравнению. Таким образом, всякая плоскость, параллельная  $p$  (и неизменно связанная с системой  $S$ ), движется, оставаясь в себе самой. В этих параллельных плоскостях движение имеет все время те же кинематические свойства и соотношения. Мы можем поэтому ограничиться изучением движения одной плоскости в самой себе, т. е. изучением *плоского твердого движения*.

Ввиду того интереса, который этого рода движения представляют по своим приложениям, мы здесь не ограничимся выводом их свойств из общих законов движения твердых тел (гл. III и IV); мы присоединим еще некоторые элементарные соображения, которые дают возможность установить теорию плоских движений непосредственным и независимым путем.

2. В рубр. 24 гл. III было показано, что всякое твердое движение, происходящее параллельно неподвижной плоскости  $\pi$ , в каждый момент представляет собою либо вращательное движение (вокруг оси, перпендикулярной к постоянной плос-

кости  $\pi$ ) либо поступательное (в направлении, параллельном этой плоскости). Отсюда следует, что всякое движение плоскости в самой себе есть либо чисто вращательное движение (вокруг некоторой точки этой плоскости) либо поступательное (в самой плоскости).

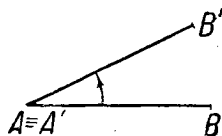
Этот важный результат мы вновь докажем непосредственно элементарным путем. С этой целью сравним положения, занимаемые плоскостью  $p$  в два последовательных момента  $t$  и  $t + dt$ . Из первого положения во второе плоскость  $p$  перешла некоторым определенным непрерывным движением. Но если отвлечься от кинематических обстоятельств движения, относящихся к моментам времени, заключенным между  $t$  и  $t + dt$ , то плоскость  $p$  всегда можно перевести из первого положения во второе вращением, или, в частном случае, поступательным перемещением (прямолинейным); это приводит к следующей теореме Эйлера: *всякое смещение твердой плоскости в самой себе может быть выполнено некоторым вращением или, в частном случае, некоторым прямолинейным поступательным перемещением.*

Это, впрочем, факт чисто геометрический, так как закон этого перемещения в его зависимости от времени остается совершенно неопределенным.

Чтобы доказать формулированное предположение, нужно, прежде всего, геометрически определить одно из двух положений плоскости  $p$  относительно другого. Если  $A$  и  $B$  суть положения, которые первоначально занимали на плоскости  $\pi$  определенные две точки движущейся плоскости  $p$ , то достаточно знать положения  $A'$  и  $B'$  тех же точек в конечный момент, и положение всей плоскости в этот момент будет вполне определено; при этом, конечно, вследствие твердости плоскости  $p$   $A'B' = AB$ . В самом деле, если  $C$  есть положение, которое в начальный момент занимала произвольная третья точка плоскости  $p$ , то в конечный момент она займет такое положение  $C$ , что фигура  $ABC$  (треугольная или прямолинейная) будет конгруэнтна с  $A'B'C'$ ; а такая точка существует только одна (конечно, в предположении, что  $ABC$  совмещается с  $A'B'C'$  движением плоскости в себе). Это обнаруживает, что перемещение точек  $A$  и  $B$  в  $A'$  и  $B'$  приводит к перемещению всей плоскости в ее конечное положение.

Если, в частном случае, точка  $A'$  совпадает с  $A$  (фиг. 50), то достаточно произвести вращение плоскости  $p$  вокруг точки  $A \equiv A'$ , и точка  $B$  по окружности радиуса  $AB$  перейдет в  $B'$  после поворота на угол  $\widehat{BAB'}$ .

Исключая этот случай, т. е. предполагая точку  $A'$  отличной от  $A$ , выберем в плоскости  $p$  в качестве второй точки  $B$  ту, которая в начальный момент как раз совпадает с точкой  $A'$ . Ее конечное положение  $B'$  вследствие условия  $A'B' \equiv AB$  будет

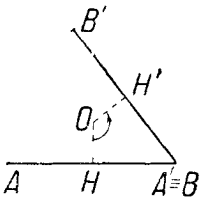


Фиг. 50.

лежать на окружности с центром  $A' \equiv B$  и радиуса  $BA$ . При этом непременно будет иметь место один из следующих трех случаев, которые мы разберем в отдельности.

а) Точка  $B'$  не лежит на прямой  $AA'$  (фиг. 51).

В этом случае точка пересечения  $O$  осей отрезков  $AA'$  и  $BB'$  (т. е. перпендикуляров к ним из их середин  $H$  и  $H'$ ) представляет собой центр, вращением вокруг которого на угол  $\widehat{HON'}$  можно совместить точки  $A$  и  $B$  с точками  $A'$  и  $B'$ .



Фиг. 51.

б) Точка  $B'$  расположена на прямой  $AB$  и притом совпадает с  $A$  (фиг. 52).

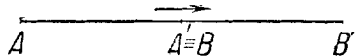
В этом случае для нашей цели достаточно повернуть плоскость  $p$  на  $180^\circ$  вокруг середины отрезка  $AA'$  (совпадающего с  $BB'$ ).

в) Если, наконец, точка  $B'$  лежит на продолжении отрезка  $AA'$  (фиг. 53), т. е. симметрично с  $A$  относительно  $A' \equiv B$ , то пара точек  $A, B$  совмещается с  $A', B'$  при поступательном перемещении плоскости  $p$ , выражаемом ориентированным отрезком  $AA'$ .

Установив таким образом теорему Эйлера, заметим, что самое ее доказательство приводит к следующему факту: если смещение осуществляется при помощи вращения, то через центр этого вращения проходят оси всех отрезков, соединяющих начальное положение  $A$  какой-либо точки плоскости  $p$  с конечным ее положением.



Фиг. 52.



Фиг. 53.

Заметим, наконец, что случай „с“ поступательного перемещения мы можем рассматривать как предельный случай вращения, представляя себе центр последнего удаленным в бесконечность (в направлении, перпендикулярном к перенесению).

3. После всего изложенного возвратимся к движению твердой плоскости  $p$  по себе самой; в промежутке времени от  $t$  до  $t + dt$ , рассмотрим одновременно как действительно происшедшее движение, так и фиктивное вращательное или поступательное движение (предполагая его, например, равномерным), которое осуществляет то же конечное смещение. Если, сохраняя момент  $t$ , мы будем неограниченно уменьшать  $\Delta t$ , то фиктивное движение будет от момента к моменту изменяться; в пределе оно будет стремиться к некоторому бесконечно малому движению, вращательному или поступательному, которое производит то же бесконечно малое перемещение  $dA$  любой точки  $A$ , что и действительное движение за элемент времени от  $t$  до  $t + dt$ , а потому совпадает с ним. Таким образом доказано, что всякое состояние плоского твердого движения является в каждый момент вращательным, или в частном случае, поступательным.

4. Во всякий момент, в который плоское движение является вращательным, центр  $I$  элементарного вращения (предельное положение центра  $O$  фиктивного конечного вращения) называется *мгновенным центром* или *полосом* движения в рассматриваемый момент; этот центр представляет собою аналог мгновенной оси твердого движения в пространстве (III, рубр. 21). Если же движение поступательное, то центр можно себе представлять в бесконечности (в направлении, перпендикулярном к бесконечно малому поступательному смещению).

Так как в любом интервале  $\Delta t$  центр фиктивного вращательного движения представляет собою общую точку осей всех смещений  $AA'$  отдельных точек, то, переходя к пределу, получаем теорему Шаля <sup>1)</sup>. *При плоском твердом движении, в каждый его момент, нормали, проведенные в отдельных точках движущейся плоскости к соответствующим траекториям, проходят через общую точку — мгновенный центр движения; в частности, если движение в некоторый момент является поступательным, то все эти нормали параллельны между собой.*

Вместе с тем на основании предложения рубр. 6 гл. III в первом случае скорость каждой точки  $A$  движущейся плоскости перпендикулярна к прямой  $AI$ , соединяющей эту точку с мгновенным центром; скалярное значение скорости пропорционально расстоянию точки от центра  $I$ .

Таким образом, в частности, каково бы ни было состояние плоского вращательного движения, мгновенный центр характеризуется тем, что он представляет собою единственную точку движущейся плоскости, скорость которой равна нулю; между тем, как мы хорошо знаем, при любом поступательном движении все точки плоскости имеют эквивалентные, или просто равные скорости.

## 2. Полярные траектории.

5. Рулетта и ее базы. Если твердое движение плоскости  $p$  по неподвижной плоскости  $\pi$  в течение некоторого промежутка времени остается поступательным (т. е. мгновенный центр вращения в этот промежуток все время остается в бесконечности), то ход его имеет характер, присущий всякому поступательному движению, как это изложено в рубр. 3 и 4 гл. III.

В иные промежутки времени мгновенный центр может оказаться в бесконечности только в отдельные моменты; вследствие этого весь промежуток движения может быть разбит на интервалы, в каждом из которых движение остается либо все время поступательным (кроме пограничных моментов), либо вращательным.

В течение промежутка последнего типа подвижная плоскость отмечает в каждый момент на плоскости  $\pi$  определенный центр

<sup>1)</sup> Михаил Шаль (Michele Chasles) родился в Эперноне (провинция Eure et Loir) в 1793 г., умер там же в 1880 г., был профессором геометрии в Парижском университете, разрабатывал также вопросы истории математики.