

ОБ УСЛОВИЯХ ИНЕРЦИАЛЬНОСТИ СИСТЕМЫ ОТСЧЕТА

Я. Л. Геронимус

Пусть наблюдатель, связанный с некоторой системой отсчета S , изучает движения нескольких свободных материальных точек относительно этой системы; пусть некоторые точки движутся относительно S инерциальным движением (т. е. при отсутствии действующих на них сил движутся относительно S прямолинейно и равномерно); можно ли в этом случае утверждать, что S — инерциальная система? Иными словами — *может ли S быть неинерциальной системой, если для нескольких материальных точек справедлив в S закон инерции?* При этом мы исключаем из рассмотрения тот тривиальный случай, когда все рассматриваемые точки движутся по одной прямой в S , а S вращается вокруг этой прямой по любому закону.

Настоящая заметка посвящена рассмотрению этих вопросов. Мы будем говорить об общем случае, если скорости и начальные координаты наших точек выбраны совершенно произвольно, и об особом случае, если указанные величины должны быть связаны некоторыми соотношениями.

§ 1

Рассмотрим сперва движение трех точек. Закон движения свободной материальной точки относительно любой системы отсчета, как известно, таков:

$$m\bar{w} = \bar{F} - m\bar{w}_0 - m\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r}) - m\bar{\varepsilon} \times \bar{r} - 2m\bar{\omega} \times \bar{v}, \quad (1.1)$$

где $\bar{v}$, $\bar{w}$ — векторные скорость и ускорение точки M относительно S ; $\bar{\omega}$, $\bar{\varepsilon}$ — векторные угловая скорость и угловое ускорение переносного движения системы S относительно некоторой инерциальной системы отсчета S_0 ; $\bar{w}_0$ — векторное ускорение начала координат O системы S относительно S_0 ; $\bar{r} = OM$ — радиус вектор точки M . Так как в рассматриваемом случае $w \equiv F \equiv 0$, то уравнение

$$\bar{w}_0 + \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r}_s) + \bar{\varepsilon} \times \bar{r}_s + 2\bar{\omega} \times \bar{v}_s = 0, \quad (s = 1, 2, 3) \quad (1.2)$$

всегда допускают „тривиальное“ решение

$$\bar{w}_0 \equiv 0, \quad \bar{\omega} \equiv 0, \quad \bar{\varepsilon} \equiv 0; \quad (1.3)$$

нужно найти условия, при которых оно единственно. Вводя обозначения

$$\bar{r}_s = \bar{v}_s t + \bar{r}_{s0}, \quad (s = 1, 2, 3), \quad (1.4)$$

$$\bar{r}_s - \bar{r}_1 = \bar{\rho}_s, \quad \bar{v}_s - \bar{v}_1 = \bar{u}_s, \quad \bar{\rho}_s = \bar{u}_s t + \bar{\rho}_{s0}, \quad (s = 2, 3),$$

* Через $\bar{a} \times \bar{b}$ обозначено векторное, через $\bar{a} \cdot \bar{b}$ — скалярное, через $(\bar{a} \times \bar{b}) \cdot \bar{c} = (\bar{a}\bar{b}\bar{c})$ — смешанное произведение векторов.

находим из (1.2)

$$\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{\rho}_s) + \bar{\varepsilon} \times \bar{\rho}_s + 2\bar{\omega} \times \bar{u}_s = 0, \quad (s=2, 3); \quad (1.5)$$

если из этих уравнений будут найдены векторы $\bar{\omega}$, $\bar{\varepsilon}$, то вектор $\bar{w}_0$ можно затем найти по формуле

$$\bar{w}_0 = -\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{r}_1) - \bar{\varepsilon} \times \bar{r}_1 - 2\bar{\omega} \times \bar{v}_1. \quad (1.6)$$

Выясним сперва возможность нетривиального решения, для которого выполнялось бы условие $\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon} \neq 0$. Умножая скалярно (1.5) на вектор $\bar{\omega}$, получим

$$(\bar{\varepsilon} \times \bar{\rho}_s) \cdot \bar{\omega} = (\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon}) \cdot \bar{\rho}_s = (\bar{\omega} \cdot \bar{\varepsilon} \cdot \bar{\rho}_s) = 0, \quad (s=2, 3), \quad (1.7)$$

т. е. векторы $\bar{\omega}$, $\bar{\varepsilon}$, $\bar{\rho}_2$, $\bar{\rho}_3$ должны быть параллельны некоторой плоскости P_0 . Если через $\bar{\sigma}_0$ обозначить орт нормали к ней

$$\bar{\sigma}_0 = \frac{\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3}{|\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3|}, \quad \bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3 \neq 0, \quad (1.8)$$

то очевидно, имеем

$$\{\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{\rho}_s) + 2(\bar{\omega} \times \bar{\sigma}_0)(\bar{u}_s \cdot \bar{\sigma}_0)\} + \{2\bar{\omega} \times [\bar{u}_s - (\bar{u}_s \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\sigma}_0 + \bar{\varepsilon} \times \bar{\rho}_s]\} = 0, \quad (s=2, 3).$$

Вектор в первых фигурных скобках параллелен плоскости P_0 , а во вторых — перпендикулярен ей; поэтому получаем

$$\bar{\omega} \times [\bar{\omega} \times \bar{\rho}_s + 2\bar{\sigma}_0(\bar{u}_s \cdot \bar{\sigma}_0)] = 0, \quad (s=2, 3);$$

вектор в квадратных скобках не может быть параллельным вектору $\bar{\omega}$ — следовательно, он должен равняться нулю и мы имеем

$$\bar{\omega} \times \bar{\rho}_s + 2(\bar{u}_s \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\sigma}_0 = 0, \quad (s=2, 3). \quad (1.9)$$

Так как векторы $\bar{\omega}$, $\bar{\rho}_2$, $\bar{\rho}_3$ компланарны, то мы можем положить

$$\bar{\omega} = \alpha \bar{\rho}_2 + \beta \bar{\rho}_3;$$

неизвестные скалярные множители α , β найдем из условий (1.9)

$$\alpha(\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3) + 2(\bar{u}_3 \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\sigma}_0 = 0, \quad \beta(\bar{\rho}_3 \times \bar{\rho}_2) + 2(\bar{u}_2 \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\sigma}_0 = 0, \quad (1.10)$$

откуда будем иметь

$$\bar{\omega} = -\frac{2[(\bar{u}_3 \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\rho}_2 - (\bar{u}_2 \cdot \bar{\sigma}_0)\bar{\rho}_3]\bar{\sigma}_0}{\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3} = \frac{2[(\bar{\rho}_2 \bar{\rho}_3 \bar{u}_2) \bar{\rho}_3 - (\bar{\rho}_2 \bar{\rho}_3 \bar{u}_3) \bar{\rho}_2]}{|\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3|^2}. \quad (1.11)$$

Таким образом, при условии $\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon} \neq 0$ уравнения (1.5) допускают кроме тривиального решения единственное нетривиальное решение*

$$\bar{\omega} = \frac{2(\ddot{\bar{D}} \times \bar{D})}{D^2}, \quad \bar{\varepsilon} = \dot{\bar{\omega}} = \frac{2\{D(\ddot{\bar{D}} \times \bar{D}) - 2\dot{D}(\dot{\bar{D}} \times \bar{D})\}}{D^3}, \quad (1.12)$$

где мы положили

* Точка сверху означает производную по времени; для векторов производная берется в системе отсчета S .

$$\bar{D} = \bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3 = (\bar{u}_2 t + \bar{\rho}_{20}) \times (\bar{u}_3 t + \bar{\rho}_{30}) = \bar{A} t^2 + \bar{B} t + \bar{C}, \quad (1.13)$$

причем векторы

$$\bar{A} = \bar{u}_2 \times \bar{u}_3, \quad \bar{B} = \bar{u}_2 \times \bar{\rho}_{30} + \bar{\rho}_{20} \times \bar{u}_3, \quad \bar{C} = \bar{\rho}_{20} \times \bar{\rho}_{30}. \quad (1.14)$$

не зависят от времени.

§ 2

Нетрудно убедиться непосредственным вычислением в том, что при единственном условии $A^2 + B^2 + C^2 > 0$ функции (1.12) являются решением уравнений (1.5). Действительно, после подстановки (1.12) в (1.5) левая часть приобретает такой вид:

$$\frac{2}{D^4} \left\{ 2(\dot{\bar{D}} \times \bar{D}) \times [(\bar{D} \times \bar{D}) \times \bar{\rho}_s] + D^2 [(\ddot{\bar{D}} \times \bar{D}) \times \bar{\rho}_s] - \right. \\ \left. - 2D\dot{\bar{D}} [(\bar{D} \times \bar{D}) \times \bar{\rho}_s] + 2D^2 [(\bar{D} \times \bar{D}) \times \bar{u}_s] \right. \\ \left. (s=2, 3) \right\}.$$

Это выражение можно упростить, если раскрыть двойные векторные произведения и воспользоваться тем, что $\bar{D} \cdot \bar{\rho}_s = 0$:

$$\frac{2}{D^4} \left\{ \bar{D} [D^2 (\ddot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s) + 2(\bar{D} \cdot \dot{\bar{D}}) (\dot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s) + 2D^2 (\dot{\bar{D}} \cdot \bar{u}_s) - \right. \\ \left. - 2D\dot{\bar{D}} (\dot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s)] - 2D^2 \bar{D} [\bar{D} \cdot \bar{u}_s + \dot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s], \quad (s=2, 3) \right\}; \quad (2.1)$$

дифференцируя указанное равенство дважды по времени, получим

$$\dot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s + \bar{D} \cdot \bar{u}_s = 0, \quad \ddot{\bar{D}} \cdot \bar{\rho}_s + 2\dot{\bar{D}} \cdot \bar{u}_s = 0;$$

так как, кроме того, $\bar{D} \cdot \dot{\bar{D}} = D\dot{D}$, то выражение (2.1) действительно равно нулю.

Нетрудно проверить также справедливость формулы

$$\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon} = \frac{4\bar{D}}{D^4} (\bar{D} \dot{\bar{D}} \ddot{\bar{D}}), \quad (2.2)$$

вытекающей из (1.12); пользуясь (1.13), (1.14), выразим все величины через заданные

$$\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon} = -\frac{8\bar{D}}{D^4} (\bar{A} \bar{B} \bar{C}) = \frac{8\bar{D}}{D^4} \{ (\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2) (\bar{u}_2 \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) - \\ - (\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) (\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{u}_2) \}. \quad (2.3)$$

Таким образом, при дополнительном условии

$$(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2) (\bar{u}_2 \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) \neq (\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) (\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{u}_2) \quad (2.4)$$

произведение $\bar{\omega} \times \bar{\varepsilon}$ и вектор $\bar{D}$ не обращаются в нуль во все время движения, а из приведенных нами геометрических соображений ясно, что решение (1.12) — единственное из нетривиальных.

Рассмотрим теперь случай, когда выполняются условия

$$\bar{A} \times \bar{C} = (\bar{u}_2 \times \bar{u}_3) \times (\bar{\rho}_2 \times \bar{\rho}_3) \neq 0, \quad (2.5) \\ (\bar{\rho}_2 \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2) (\bar{u}_2 \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) = (\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) (\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{u}_2),$$

т. е. четыре заданных вектора $\bar{\rho}_2, \bar{\rho}_3, \bar{u}_2, \bar{u}_3$ не компланарны, а векторы $\bar{A}, \bar{B}, \bar{C}$ параллельны некоторой плоскости P_1 . Формулы (1.12), как было показано, и в этом случае дают решение, причем во все время движения векторы $\bar{D}, \bar{\dot{D}}$ параллельны неизменной относительно S плоскости P_1 ; следовательно, в этом случае векторы $\bar{\omega}, \bar{\varepsilon}$ перпендикулярны плоскости P_1 , т. е. имеют неизменное направление относительно S . Из (1.12) имеем

$$\bar{\omega} = \frac{2\{(\bar{A} \times \bar{B})t^2 + 2(\bar{A} \times \bar{C})t + \bar{B} \times \bar{C}\}}{D^2}; \quad (2.6)$$

при этом все три вектора

$$\begin{aligned} \bar{A} \times \bar{B} &= -\bar{u}_2(\bar{u}_2 \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) + \bar{u}_3(\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{u}_2), \\ \bar{A} \times \bar{C} &= \bar{u}_3(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2) - \bar{u}_2(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) = \bar{\rho}_{20}(\bar{u}_2 \bar{u}_3 \bar{\rho}_{30}) - \bar{\rho}_{30}(\bar{u}_2 \bar{u}_3 \bar{\rho}_{20}), \\ \bar{B} \times \bar{C} &= \bar{\rho}_{30}(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2) - \bar{\rho}_{20}(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_3) \end{aligned} \quad (2.7)$$

должны быть коллинеарны, как это вытекает и из условия (2.5); вектор $\bar{\omega}$ в этом случае направлен по прямой пересечения двух плоскостей, определяемых векторами $\bar{\rho}_{20}, \bar{\rho}_{30}$, и, соответственно, $\bar{u}_2, \bar{u}_3$.

Так как в данном случае векторы $\bar{A}, \bar{B}, \bar{C}$ компланарны, то можно положить

$$\bar{B} = \lambda \bar{A} + \mu \bar{C}, \quad \bar{u}_2 \times \bar{\rho}_{30} + \bar{\rho}_{20} \times \bar{u}_3 = \lambda (\bar{u}_2 \times \bar{u}_3) + \mu (\bar{\rho}_{20} \times \bar{\rho}_{30}).$$

Неизвестные скалярные множители λ, μ легко найдем, умножая скалярно все векторы сперва на $\bar{u}_2$, затем на $\bar{\rho}_{30}$

$$\lambda = \frac{(\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{\rho}_{30})}{(\bar{u}_2 \bar{u}_3 \bar{\rho}_{30})}, \quad \mu = \frac{(\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{u}_2)}{(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2)}, \quad \lambda \neq 0; \quad (2.8)$$

на основании условия (2.5) имеем $\lambda\mu = 1$; поэтому числитель (2.6) примет такой вид:

$$2\mu (\bar{A} \times \bar{C}) (t + \lambda)^2.$$

С другой стороны, вектор $\bar{D}$ в данном случае таков:

$$\bar{D} = t\bar{A}(t + \lambda) + \bar{C}(\mu t + 1) = \mu \{(\bar{A}\lambda t + \bar{C})(t + \lambda)\};$$

поэтому при условии (2.5) вектор $\bar{\omega}$ выражается более простой формулой

$$\bar{\omega} = \frac{2\lambda (\bar{A} \times \bar{C})}{|\bar{A}\lambda t + \bar{C}|^2} = \frac{2[\bar{\rho}_{20}(\bar{\rho}_{20} \bar{u}_3 \bar{\rho}_{30}) + \bar{\rho}_{30}(\bar{\rho}_{20} \bar{\rho}_{30} \bar{u}_2)]}{at^2 + 2bt + c}, \quad (2.9)$$

$$a = \lambda^2 |\bar{u}_2 \times \bar{u}_3|^2, \quad b = \lambda (\bar{u}_2 \times \bar{u}_3) \cdot (\bar{\rho}_{20} \times \bar{\rho}_{30}), \quad c = |\bar{\rho}_{20} \times \bar{\rho}_{30}|^2.$$

§ 3

Рассмотрим теперь случай $D = 0$, т. е. пусть мы имеем

$$\bar{u}_2 \times \bar{u}_3 = 0, \quad \bar{u}_2 \times \bar{\rho}_{30} + \bar{\rho}_{20} \times \bar{u}_3 = 0, \quad \bar{\rho}_{20} \times \bar{\rho}_{30} = 0; \quad (3.1)$$

мы можем положить $\bar{u}_3 = \alpha \bar{u}_2, \bar{\rho}_{30} = \beta \bar{\rho}_{20}$, откуда получим

$$(\beta - \alpha) (\bar{u}_2 \times \bar{\rho}_{20}) = 0,$$

Пусть сперва $\bar{u}_2 \times \bar{p}_{20} \neq 0$; тогда $\alpha = \beta$ и мы имеем

$$\bar{p}_3 = \bar{u}_3 t + \bar{p}_{30} = \alpha (\bar{u}_2 t + \bar{p}_{20}) = \alpha \bar{p}_2, \quad \bar{u}_3 = \alpha \bar{u}_2;$$

в этом случае два уравнения (1.5) сведутся к одному, ибо

$$\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{p}_3) + \bar{\varepsilon} \times \bar{p}_3 + 2\bar{\omega} \times \bar{u}_3 = \alpha [\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{p}_2) + \bar{\varepsilon} \times \bar{p}_2 + 2\bar{\omega} \times \bar{u}_2].$$

Возьмем два произвольных вектора $\bar{u}_3'$, $\bar{p}_{30}'$, подчиненных условиям $\bar{u}_3' \times \bar{u}_2 \neq 0$, $\bar{p}_{30}' \times \bar{p}_2 \neq 0$, и рассмотрим систему уравнений

$$\bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{p}_2) + \bar{\varepsilon} \times \bar{p}_2 + 2\bar{\omega} \times \bar{u}_2 = 0 \quad \bar{\omega} \times (\bar{\omega} \times \bar{p}_3') + \bar{\varepsilon} \times \bar{p}_3' + 2\bar{\omega} \times \bar{u}_3' = 0;$$

мы сможем построить вектор $\bar{D}' = \bar{p}_2 + \bar{p}_3' \neq 0$ и найти нетривиальное решение по формуле (1.12) (с заменой $\bar{D}$ на $\bar{D}'$); благодаря произвольности векторов $\bar{u}_3$, $\bar{p}_{30}$ таких решений бесчисленное множество.

Пусть теперь $\bar{u}_2 \times \bar{p}_{20} = 0$, т. е. пусть все четыре вектора $\bar{u}_2$, $\bar{u}_3$, $\bar{p}_{20}$, $\bar{p}_{30}$ коллинеарны. Введем систему отсчета S_1 , имеющую начало в движущейся точке M_1 и движущуюся поступательным движением относительно системы S . Ясно, что обе системы отсчета S , S_1 могут быть инерциальными лишь одновременно. В нашем случае точки M_2 , M_3 движутся относительно S_1 по одной прямой, имеющей неизменное направление — очевидно, система S_1 может при этом вращаться вокруг этой прямой по любому закону, т. е. мы приходим к случаю, исключенному нами с самого начала.

Итак, при условии (3.1) существует бесчисленное множество нетривиальных решений.

§ 4

Система S , таким образом, будет инерциальной, лишь тогда, когда $D \neq 0$ и когда решения (1.12) и (2.9) не будут отличаться от тривиальных, т. е. когда выполняется любое из шести эквивалентных между собой условий:

- 1) $\bar{\omega} \equiv 0$;
- 2) направление вектора $\bar{D}$ не изменяется с течением времени;
- 3) векторы $\bar{A}$ и $\bar{C}$ коллинеарны (отсюда вытекает коллинеарность всех трех векторов $\bar{A}$, $\bar{B}$, $\bar{C}$);
- 4) векторы $\bar{u}_2$, $\bar{u}_3$, $\bar{p}_{20}$, $\bar{p}_{30}$ компланарны;
- 5) плоскость, в которой лежат в любой момент времени три движущиеся точки, сохраняет неизменное направление относительно S ;
- 6) плоскость, в которой лежат три движущиеся точки в начальный момент времени, параллельна плоскости, проведенной через концы векторных скоростей этих точек, если эти векторы отложить от общего начала.

Итак, если три свободные материальные точки движутся относительно системы отсчета S инерциальным движением, то в общем случае нельзя утверждать, что система S инерциальна; это верно лишь в том особом случае, когда $D \neq 0$ и выполняется любое из условий 1) — 6).

Рассмотрим пример: пусть в начальный момент времени все три точки находятся в одной точке и пусть в какой-нибудь один дальнейший момент времени они не лежат на одной прямой. Если в этой начальной

точке поместить начало координат системы S , то будем иметь

$$\rho_{20} = \rho_{30} = 0, B = C = 0, A \neq 0, \bar{D} = \bar{A} t^2; \quad (4.1)$$

таким образом, в этом случае выполняется условие 2), а, следовательно, и условие 1); поэтому в этом особом случае система S инерциальна. Интересно отметить, что Л. Ланге* принял условия, рассмотренные в этом примере, за определение инерциальности системы отсчета.

Возвращаясь к общему случаю, рассмотрим теперь движение четырех точек. В этом случае для возможности нетривиального решения необходимо, чтобы вектор ω (1.12), или (2.6), найденный по трем точкам, был бы одним и тем же, какие бы три из четырех точек мы ни взяли — это возможно лишь в особом случае при наличии дополнительных соотношений между заданными величинами.

* L. L a n g e. Nochmals über das Beharrungsgesetz. Phil. Stud., herausgegeben von Wundt, II, 539—545, Leipzig, 1885.