

Seminar 7

Введение в классическую механику

Victor Yu. Ivanov *

Аннотация
Physics and Mathematics

Содержание

1 Неинерциальные системы отсчета	1
2 Псевдосилы	3
3 Упражнения	3

1 Неинерциальные системы отсчета

Пусть O_I и O – начала двух систем координат. Пусть вектор от O_I до O есть \mathbf{R} , пусть вектор от O_I до частицы есть \mathbf{r}_I , и пусть вектор от O до частицы есть \mathbf{r} . Тогда

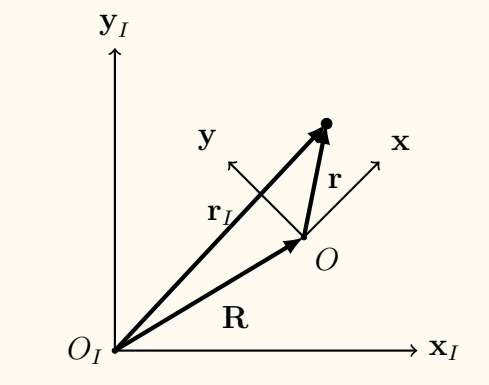
$$\mathbf{r}_I = \mathbf{R} + \mathbf{r} \quad (1)$$

Эти векторы существуют независимо от какой-либо конкретной системы координат, но давайте запишем их в терминах некоторых определенных координат. Мы можем написать

$$\mathbf{R} = X\hat{\mathbf{x}}_I + Y\hat{\mathbf{y}}_I + Z\hat{\mathbf{z}}_I$$

$$\mathbf{r}_I = x_I\hat{\mathbf{x}}_I + y_I\hat{\mathbf{y}}_I + z_I\hat{\mathbf{z}}_I \quad (2)$$

$$\mathbf{r} = x\hat{\mathbf{x}} + y\hat{\mathbf{y}} + z\hat{\mathbf{z}}$$



*VI

Наша цель – взять вторую производную по времени от уравнения (1) и затем интерпретировать результат в форме $\mathbf{F} = m\mathbf{a}$. Единственное нетривиальное место это вторая производная от \mathbf{r} .

Возьмем вторую производную от произвольного вектора $\mathbf{A} = A_x\hat{\mathbf{x}} + A_y\hat{\mathbf{y}} + A_z\hat{\mathbf{z}}$ в движущейся системе координат, а после заменим \mathbf{A} на \mathbf{r} .

$$\frac{d\mathbf{A}}{dt} = \left(\frac{dA_x}{dt}\hat{\mathbf{x}} + \frac{dA_y}{dt}\hat{\mathbf{y}} + \frac{dA_z}{dt}\hat{\mathbf{z}}\right) + \left(A_x\frac{d\hat{\mathbf{x}}}{dt} + A_y\frac{d\hat{\mathbf{y}}}{dt} + A_z\frac{d\hat{\mathbf{z}}}{dt}\right). \quad (3)$$

Таким образом, полное изменение вектора \mathbf{A} проявляется в виде двух групп слагаемых. Первая группа представляет скорость изменения \mathbf{A} , измеренную относительно движущейся системы отсчета. Обозначим это изменение как $\frac{\delta\mathbf{A}}{\delta t}$.

Вторая группа возникает из-за перемещения осей координат. Каким образом они движутся? Мы уже выделили движение начала ускоряющейся системы введением вектора \mathbf{R} , поэтому осталось только вращение вокруг некоторой оси $\boldsymbol{\omega}$ через это начало (*Theorem*). Ось $\boldsymbol{\omega}$ может меняться со временем, но во всякий момент систему описывает единственная ось вращения. Тот факт, что ось может измениться, будет иметь значение при нахождении второй производной от \mathbf{r} , но не при нахождении первой производной.

Очевидно, что всякий вектор фиксированной длины и вращающийся с угловой скоростью $\boldsymbol{\omega} \equiv \omega\hat{\boldsymbol{\omega}}$ изменяется со скоростью (*Theorem*)

$$\frac{d\mathbf{V}}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{V} \quad (4)$$

В частности,

$$\frac{d\hat{\mathbf{x}}}{dt} = \boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{x}} \quad (5)$$

и т.д. Таким образом во второй группе преобразований $A_x(\frac{d\hat{\mathbf{x}}}{dt}) = A_x(\boldsymbol{\omega} \times \hat{\mathbf{x}}) = \boldsymbol{\omega} \times (A_x\hat{\mathbf{x}})$. Объединяя полученные выражения:

$$\frac{d\mathbf{A}}{dt} = \frac{\delta\mathbf{A}}{\delta t} + \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{A}. \quad (6)$$

Беря вторую производную, имеем

$$\frac{d^2\mathbf{A}}{dt^2} = \frac{d}{dt} + \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} \times \mathbf{A} + \boldsymbol{\omega} \times \frac{d\mathbf{A}}{dt} \quad (7)$$

Вспоминая, что такое $\frac{\delta\mathbf{A}}{\delta t}$ и используя (6)

$$\frac{d^2\mathbf{A}}{dt^2} = \frac{\delta^2\mathbf{A}}{\delta t^2} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{A}) + 2\boldsymbol{\omega} \times \frac{\delta\mathbf{A}}{\delta t} + \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} \times \mathbf{A} \quad (8)$$

Теперь перейдем от общей задачи к частной, и подставим $\mathbf{A} = \mathbf{r}$, что дает

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{a} + \boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}) + 2\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v} + \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} \times \mathbf{r}, \quad (9)$$

где $\mathbf{r}, \mathbf{v} \equiv \delta\mathbf{r}/\delta t$, и $\mathbf{a} \equiv \delta^2\mathbf{r}/\delta t^2$ есть положение, скорость и ускорение частицы, измеренные относительно ускоренной системы отсчета.

2 Псевдосилы

Из (1)

$$\frac{d^2\mathbf{r}}{dt^2} = \frac{d^2\mathbf{r}_I}{dt^2} - \frac{d^2\mathbf{R}}{dt^2} \quad (10)$$

Можно приравнять это выражение с (9), а после умножить на массу частицы m , и заметить, что $m(d^2\mathbf{r}_I)/dt^2$ это сила \mathbf{F} действующая на частицу (\mathbf{F} может быть гравитацией, нормальной силой, трением, силой натяжения нити и т.д.), можно получить для $m\mathbf{a}$

$$\begin{aligned} m\mathbf{a} &= \mathbf{F} - m \frac{d^2\mathbf{R}}{dt^2} - m\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}) - 2m\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v} - m \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} \times \mathbf{r} \\ &\equiv \mathbf{F} + \mathbf{F}_{\text{translation}} + \mathbf{F}_{\text{centrifugal}} + \mathbf{F}_{\text{Coriolis}} + \mathbf{F}_{\text{azimuthal}} \end{aligned} \quad (11)$$

где псевдосилы определены следующими выражениями

$$\mathbf{F}_{\text{trans}} \equiv -m \frac{d^2\mathbf{R}}{dt^2} \quad (12)$$

$$\mathbf{F}_{\text{cent}} \equiv -m\boldsymbol{\omega} \times (\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r}) \quad (13)$$

$$\mathbf{F}_{\text{cor}} \equiv -2m\boldsymbol{\omega} \times \mathbf{v} \quad (14)$$

$$\mathbf{F}_{\text{az}} \equiv -m \frac{d\boldsymbol{\omega}}{dt} \times \mathbf{r} \quad (15)$$

3 Упражнения

Задача 3.1. Коробка стоит на горизонтальном полу в кузове фургона. Статический коэффициент трения между коробкой и полом равен μ , а коэффициент трения скольжения f ($< \mu$). Какое максимальное ускорение A может иметь фургон при котором ящик остается в покое? Предположим, что фургон тормозит с ускорением, чуть превышающим A , так что ящик скользит вперед. Найти скорость ящика в момент удара о стену кабины водителя, считая, что начальное расстояние до этой стены равно d .

Решение. Elementary ■

Задача 3.2. Однородный шар массы $m = 4$ кг движется поступательно слева направо по поверхности стола под действием постоянной силы \mathbf{F} , приложенной к середине правого полушария под углом $\alpha = 45^\circ$ к горизонту. Коэффициент трения $k = 0.2$. Найти F и ускорение шара.

Решение. Elementary ■

Задача 3.3. К точке с радиус-вектором $\mathbf{r}_1 = a\mathbf{i}$ приложена сила $\mathbf{F}_1 = A\mathbf{j}$, а к точке $\mathbf{r}_2 = b\mathbf{j}$ - сила $\mathbf{F}_2 = B\mathbf{i}$. Здесь \mathbf{i} и \mathbf{j} - орты осей x и y , A и B - постоянные. Найти плечо равнодействующей силы относительно начала координат.

Решение. Elementary ■

Задача 3.4. Однородный диск радиуса R имеет круглый вырез в виде круга с центром, расположенным на середине прямой, соединяющей самую левую точку диска и его центр. Масса оставшейся части диска равна m . Найти момент инерции такого диска относительно оси, перпендикулярной плоскости диска и проходящей через центр диска; через его центр масс.

Решение. Elementary ■

Задача 3.5. Небольшой шар радиуса r и с равномерно распределенной плотностью катается без проскальзывания вблизи нижней части фиксированного цилиндра радиуса R . Чему равна частота малых колебаний? Очевидно, что $r \ll R$.

Решение. Elementary ■

Задача 3.6. (Расчет моментов инерции): Сферическая оболочка массы M и радиуса R (ось через центр сферы).

Решение. $\frac{2}{3}MR^2$ ■

Задача 3.7. В середине круглого стола лежит массивный объект. Коэффициент трения между объектом и столом μ . В какой-то момент стол начали двигать с постоянным ускорением a вдоль одного направления в течение времени t , а после равномерно остановили за то же время. Найдите минимальный радиус стола при котором объект с него не упадет.

Решение. Elementary ■

«Computers are like humans – they do everything except think» – John von Neumann