

Seminar 6

Введение в классическую механику

Victor Yu. Ivanov *

Аннотация

Physics and Mathematics

Содержание

1 Абсолютно твердое тело	1
1.1 Constant $\hat{\mathbf{L}}$	2
2 Упражнения	3

1 Абсолютно твердое тело

Система для полного описания абсолютно твердого тела

$$\begin{cases} \frac{d\mathbf{P}}{dt} = \sum_i \mathbf{F}_i \\ \frac{d\mathbf{L}}{dt} = \sum_i \mathbf{M}_i \end{cases} \quad (1)$$

Угловой момент точечной массы, относительно заданного начала координат, определяется как

$$\mathbf{L} = \mathbf{r} \times \mathbf{p} \quad (2)$$

Для набора частиц угловой момент есть просто сумма угловых моментов всех частиц.

Крутящий момент определяется как

$$\boldsymbol{\tau} = \frac{d\mathbf{L}}{dt} \quad (3)$$

Пусть $\mathbf{L} = L\hat{\mathbf{L}}$. Тогда задачи, связанные с угловым моментом можно разбить на три типа, когда меняется только длина вектора углового момента, его направление, а также, когда меняется и то и другое.

*VI

1.1 Constant $\hat{\mathbf{L}}$

Здесь все просто. Рассмотрим вращающуюся пластинку, центр которой выбран в качестве начала координат. Тогда вектор \mathbf{L} перпендикулярен пластинке, потому что пластинке перпендикулярен каждый терм суммы.

Найдем кинетическую энергию и момент импульса твердого тела на плоскости $x - y$ в общем случае (это удобно сделать, введя координаты центра масс \mathbf{R} , тогда штрихованные координаты будут координаты точки относительно центра масс)

$$\begin{aligned}
 \mathbf{L} &= \int \mathbf{r} \times \mathbf{v} dm \\
 &= \int (\mathbf{R} + \mathbf{r}') \times (\mathbf{V} + \mathbf{v}') dm \\
 &= \int \mathbf{R} \times \mathbf{V} dm + \int \mathbf{r}' \times \mathbf{v}' dm \\
 &= M\mathbf{R} \times \mathbf{V} + \int r'^2 \omega' dm \cdot \hat{\mathbf{z}} \\
 &\equiv \mathbf{R} \times \mathbf{P} + (I_z^{CM} \omega') \hat{\mathbf{z}}
 \end{aligned} \tag{4}$$

Theorem. Угловой момент (относительно начала координат) тела может быть найден, если вместо тела рассмотреть точку в центре масс и после этого найти угловой момент этой точки относительно начала координат и после прибавить угловой момент относительно центра масс.

Доказательство. Очевидно ■

Эта теорема работает только в том случае, если мы используем центр масс в качестве воображаемой точечной массы (иначе в выражении для интеграла перекрестные термы не будут равны нулю).

В специальном случае, когда центр масс движется вокруг начала координат по окружности с угловой скоростью Ω , мы получим

$$\mathbf{L} = (MR^2\Omega + I_z^{CM}\omega')\hat{\mathbf{z}} \tag{5}$$

Выражение для кинетической энергии

$$\begin{aligned}
 T &= \int \frac{1}{2} v^2 dm \\
 &= \frac{1}{2} |\mathbf{V} + \mathbf{v}'|^2 dm \\
 &= \frac{1}{2} \int V^2 dm + \frac{1}{2} \int v'^2 dm \\
 &= \frac{1}{2} MV^2 + \frac{1}{2} \int r'^2 \omega'^2 dm \\
 &\equiv \frac{1}{2} MV^2 + \frac{1}{2} I_z^{CM} \omega'^2
 \end{aligned} \tag{6}$$

Theorem. Кинетическая энергия тела может быть найдена, рассматривая тело как точечную массу, расположенную в центре масс, а после останется добавить кинетическую энергию тела, обусловленную движением относительно центра масс.

Доказательство. Очевидно ■

Theorem. (О параллельной оси) $I_z = MR^2 + I_z^{CM}$

Доказательство. Очевидно ■

2 Упражнения

Задача 2.1. Частица движется вдоль оси x по закону $x = \alpha t^2 - \beta t^3$, где α и β – положительные постоянные. В момент $t = 0$ сила, действующая на частицу, равна F_0 . Найти значения F_x силы в точках поворота и в момент, когда частица опять окажется в точке $x = 0$.

Решение. Elementary ■

Задача 2.2. (Расчет моментов инерции): Кольцо массы M и радиуса R (ось проходит через центр, перпендикулярно плоскости).

Решение. MR^2 ■

Задача 2.3. (Расчет моментов инерции): Диск массы M и радиуса R (ось проходит через центр в плоскости).

Решение. $\frac{1}{2}MR^2$ ■

Задача 2.4. (Расчет моментов инерции): Тонкий однородный стержень массы M и длины L (ось через центр, перпендикулярно стержню, а также рассмотреть ось через один из концов стержня).

Решение. $\frac{1}{12}ML^2$ и $\frac{1}{3}ML^2$ ■

Задача 2.5. (Расчет моментов инерции): Сферическая оболочка массы M и радиуса R (ось через центр сферы).

Решение. $\frac{2}{3}MR^2$ ■

Задача 2.6. Баскетбольный мяч, закрученный с угловой скоростью ω_0 , брошен на пол под углом $\alpha = 11,4^\circ$ к вертикали со скоростью $v_0 = 2$ м/с. Ось вращения перпендикулярна плоскости падения. Определить величину угловой скорости ω_0 , при которой мяч отскочит от пола вертикально. Коэффициент трения мяча о пол $k = 0.2$. Радиус мяча $R = 0.15$ м. Считать, что вся масса мяча сосредоточена в тонком поверхностном слое, изменением формы мяча и действием силы тяжести при ударе пренебречь.

Решение. Elementary ■

Задача 2.7. Однородный цилиндр массой M и радиусом R вращается без трения вокруг горизонтальной оси под действием веса груза P , прикрепленного к легкой нити, намотанной на цилиндр (То есть, к потолку прикреплен цилиндр, который вращается, и через него перекинута нить, к концу которой прикреплен груз P). Найти угол ϕ поворота цилиндра в зависимости от времени, если при $t = 0$ $\phi = 0$

Решение.

$$\phi = \frac{gt^2}{2R(1 + \frac{Mg}{2P})} \quad (7)$$

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