



А. Боровой, Ю. Климов

## Маятник Максвелла

«Важным разделом наших обязанностей является постановка иллюстративных опытов, поощрение других к постановке их и развитие всевозможными способами освещаемых ими идей. Чем проще материалы иллюстративного опыта и чем более они привычны учащемуся, тем глубже он поймет идею, которую должен иллюстрировать этот опыт. Воспитательная ценность таких опытов часто обратно пропорциональна сложности приборов.»

Эти слова Джеймса Клерка Максвелла — великого английского физика, стопятидесятилетие со дня рождения которого отмечается в этом году, как бы специально предназначены для Лаборатории «Кванта». В данной статье мы хотим обратиться к прибору, носящему его имя, — к так называемому маятнику Максвелла. Несложный в изготовлении, он часто демонстрируется на лекциях по механике и позволяет выявить ряд интересных закономерностей движения твердого тела.

Посмотрите на фотографию такого маятника (рис. 1). Это диск, наложенный на ось, к которой привязаны две нити (их верхние концы закреплены). Закрутите нити вокруг оси — диск поднимется. Теперь отпустите маятник — и он начинает совершать периодическое движение: сначала диск опускается, нити раскручиваются, диск вращается все быстрее и быстрее; дойдя до нижней точки и продолжая по инерции вра-

щаться, диск меняет направление своего движения и поднимается вверх, нити накручиваются на ось, движение диска замедляется; в самой верхней точке маятник на мгновение останавливается и снова начинает свое движение вниз и т. д.

Сразу хотим предупредить читателей, что маятник будет колебаться устойчиво и достаточно долго, если соблюсти несколько условий. Сам диск должен быть относительно тяжелым ( $m > 100$  г) и большим (диаметром 5—8 см), ось — тонкой (диаметром 4—5 мм) и «невесомой», а нити — прочными и достаточно длинными ( $\sim 0,5$  м). Обратите внимание на то, чтобы диск находился строго посередине оси и был перпендикулярен к ней, а нити имели одинаковые длины.

Для изучения закономерностей движения маятника нам понадобят-



Рис. 1.



Рис. 2.

ся часы с секундной стрелкой (конечно, лучше — секундомер) и набор дисков — одного и того же радиуса, но разной толщины (массы), а также различных радиусов, но одной толщины. Диски удобно сделать съемными; один из способов их закрепления на оси показан на фотографии на рисунке 2.

Итак, начнем наши эксперименты. Наблюдения за колебаниями различных маятников дают первый результат — период колебаний, то есть полное время спуска и подъема маятника, не зависит от массы диска, а зависит от его радиуса, причем зависимость эта — почти прямая пропорциональная.

Далее, легко видеть, что с течением времени колебания довольно заметно затухают, причем чем меньше становится их амплитуда (максимальная высота подъема) и чем меньше скорость вращения диска, тем менее устойчиво ведет себя маятник. Интересно также проделать такой эксперимент: задавая некоторые возмущения (то есть выводя маятник из устойчивого состояния), проследить за их затуханием при движении маятника. Если, например, в момент запуска слегка повернуть диск в горизонтальной плоскости, то при своем падении он довольно быстро вернется к относительно устойчивому положению. Но если же отклонить маятник в плоскости его вращения, то практически до самого конца движения сохраняются оба колебания: вверх-вниз и в плоскости вращения.

Постараемся теперь объяснить часть наших экспериментальных результатов. Для простоты рассуждений предположим, что вся масса рассматриваемого диска сосредоточена на его поверхности, то есть что маятник — не диск, а обруч.

Обозначим радиус обруча через  $R$ , а радиус оси — через  $r$  (рис. 3). Рассмотрим маятник в тот момент, когда он опустился на расстояние  $h$  от верхнего положения. Каждая точка обруча, например точка  $A$ , одновременно участвует в двух движениях: в поступательном движении вместе с осью  $O$  вниз со скоростью  $\vec{v}_0 = \vec{v}_{\text{пост}}$  и вращательном со ско-

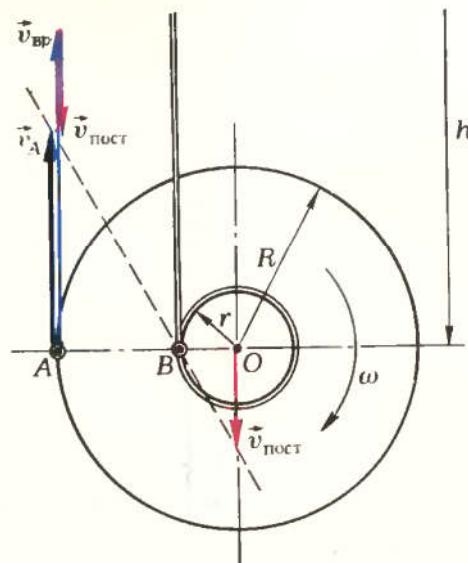


Рис. 3.

ростью  $\vec{v}_{\text{bp}}$ :

$$|\vec{v}_A| = |\vec{v}_{\text{bp}} + \vec{v}_{\text{пост}}|.$$

Нить разматывается без проскальзывания, и это означает, что мгновенная скорость точки  $B$  равна нулю. Поэтому движение маятника можно представить и как ряд последовательных поворотов вокруг мгновенного центра вращения  $B$ . Тогда справедливо равенство

$$\frac{v_0}{v_A} = \frac{r}{R-r}, \text{ или } \frac{v_{\text{пост}}}{v_{\text{bp}} - v_{\text{пост}}} = \frac{r}{R-r} \quad (1)$$

(буквой  $v$  мы обозначили модуль той или иной скорости). Отсюда

$$\frac{v_{\text{пост}}}{v_{\text{bp}}} = \frac{r}{R}.$$

Теперь воспользуемся законом сохранения энергии:

$$mgh = \frac{mv_{\text{пост}}^2}{2} + \frac{mv_{\text{bp}}^2}{2}. \quad (2)$$

Мы представили кинетическую энергию (правую часть равенства (2)) в виде двух слагаемых — энергии поступательного движения и энергии вращательного движения вокруг центра тяжести\*).

Из кинематики известно, что

$$v_{\text{пост}}^2 = 2ah, \quad (3)$$

где  $a$  — модуль ускорения поступательного движения маятника.

\*.) Возможность такого разбиения можно доказать и строго, но интуитивно это ясно и так.

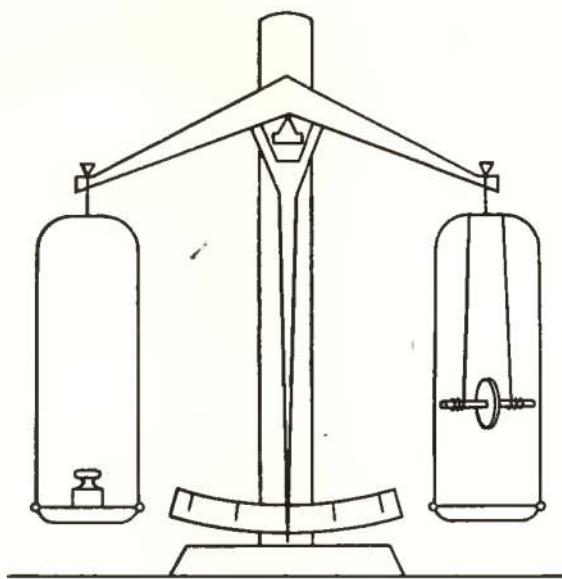


Рис. 4.

Таким образом, из уравнений (1)–(3) найдем:

$$a = \frac{g}{1 + (R/r)^2}.$$

В нашем случае  $R/r \gg 1$  (при этом условии выполняется требование «невесомости» оси), поэтому можно считать, что

$$a = g \left(\frac{r}{R}\right)^2. \quad (4)$$

Если длина разматывающейся нити  $l$ , то  $l = at^2/2$  и период колебаний маятника равен

$$T = 2t = 2\sqrt{\frac{2l}{a}} = 2\frac{R}{r}\sqrt{\frac{2l}{g}}. \quad (5)$$

Для диска формулы (4) и (5) соответственно преобразуются (см. «Дополнение»):

$$a = 2g \left(\frac{r}{R}\right)^2, \quad (4')$$

$$T = 2\frac{R}{r}\sqrt{\frac{l}{g}}. \quad (5')$$

Теперь мы можем сравнить результаты расчетов и экспериментов. Из (4') и (5') видно, что и ускорение  $a$ , и период  $T$  не зависят от массы диска, но зависят от отношения радиусов  $R/r$ : чем больше  $R$  (по сравнению с  $r$ ), тем меньше ускорение и, соответственно, больше период колебаний. Это действительно согласуется с экспериментом. Но если вы опыты проводили аккуратно, то заметили, что расчетный период (5') меньше экспериментального. Это,

как уже говорилось, связано с затуханием. А как вы думаете — где именно происходит наибольшая потеря энергии?

Наконец, можно проделать еще один очень эффектный опыт с маятником Максвелла, но для этого необходимы весы (рис. 4). Сначала при неподвижном маятнике приведите весы в равновесие, а затем отпустите маятник. Равновесие нарушится: маятник как бы станет легче. Почему? Объясните это самостоятельно.

#### Дополнение

Для тех, кто знаком с интегральным исчислением, приведем вывод формулы кинетической энергии вращающегося диска, откуда будет легко получить формулы (4') и (5').

Разобьем диск радиусом  $R$  на  $n$  тонких колец шириной  $\Delta x$  каждое (рис. 5). Кинетическая энергия одного кольца радиусом  $x$  и шириной  $\Delta x$  равна

$$\Delta E_k = (\rho 2\pi x b \Delta x) \frac{\omega^2 x^2}{2},$$

где  $\rho$  — плотность материала диска,  $b$  — его толщина,  $\omega$  — угловая скорость вращения, а выражение в скобках — масса выбранного кольца.

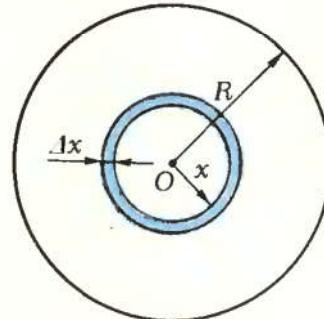


Рис. 5.

Кинетическая энергия всего диска приближенно равна сумме кинетических энергий отдельных колец:

$$E_k \approx \sum \Delta E_k.$$

Если перейти к пределу при  $n$ , стремящемся к бесконечности, приближенное равенство становится точным:

$$\begin{aligned} E_k &= \lim_{n \rightarrow \infty} \sum \Delta E_k = \\ &= \int_0^R \rho 2\pi x b \frac{\omega^2 x^2}{2} dx = \\ &= \frac{\rho \pi b \omega^2 R^4}{4} = \frac{(\rho \pi R^2 b) \omega^2 R^2}{4} = \frac{m \omega^2 R^2}{4}. \end{aligned}$$

Кинетическая энергия вращающегося обруча той же массы равна  $mv^2/2 = m\omega^2 R^2/2$ . Следовательно, кинетическая энергия диска в два раза меньше.

Формулы (4') и (5') выведите самостоятельно.