

## ЛАБОРАТОРНАЯ РАБОТА № 121

### ОПРЕДЕЛЕНИЕ МОМЕНТА ИНЕРЦИИ ФИЗИЧЕСКОГО МАЯТНИКА

#### 1. Цель работы

Экспериментальное исследование колебательного движения физического маятника на примере маятника электрических часов. Определение момента инерции физического маятника.

#### 2. Теоретические сведения

*Колебаниями* называются процессы, отличающиеся той или иной степенью повторяемости.

Простейшими колебаниями являются *гармонические*, при которых колеблющаяся величина изменяется со временем по законам синуса или косинуса.

В механике гармонические колебания возникают (рис.1), если на тело действует упругая сила (сила Гука)

$$F = -kx,$$

где  $x$  - смещение тела от положения равновесия;  $k$  - коэффициент упругости. Знак «-» указывает на то, что сила действует в сторону, противоположную смещению. Второй закон Ньютона (для одномерного движения) при действии упругой силы записывается в виде

$$m \frac{d^2x}{dt^2} = -kx.$$

Это уравнение, записанное как

$$\ddot{x} + \omega_0^2 x = 0, \quad (1)$$

где  $\omega_0^2 = \frac{k}{m}$ , называется дифференциальным уравнением гармонических колебаний.

Его решением будет гармоническая функция

$$x(t) = x_0 \cos(\omega_0 t + \alpha), \quad (2)$$

где  $x_0$  - амплитуда колебаний, равная наибольшему отклонению тела от положения равновесия;  $\omega_0$  - циклическая (круговая) частота;  $(\omega_0 t + \alpha)$  - фаза;  $\alpha$  - начальная фаза колебаний.

Важными величинами, характеризующими гармонические колебания, являются также период  $T$  и частота  $\nu$ . *Период колебаний*  $T$  - это время, за кото-

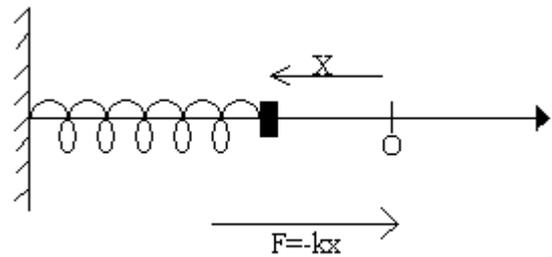


рис.1

рое колебательная система возвращается в исходное положение, пройдя все промежуточные состояния. Число колебаний в единицу времени называется *частотой колебаний*  $\nu$ . Циклическая частота (число колебаний за время  $2\pi$  секунд)  $\omega_0$ , частота и период колебаний связаны между собой соотношением

$$\omega_0 = 2\pi\nu = \frac{2\pi}{T}. \quad (3)$$

Любое твердое тело, совершающее колебания вокруг неподвижной горизонтальной оси, не проходящей через его центр тяжести, называется *физическим маятником*.

Покажем, что маятник, отклоненный от положения равновесия на малый угол  $\varphi$ , будет совершать колебания, близкие к гармоническим.

Пусть  $J$  - момент инерции маятника относительно оси закрепления  $O$ , а точка  $A$  является центром тяжести тела. Силу тяжести  $\vec{P} = m\vec{g}$  можно разложить на две составляющие, одна из которых  $\vec{P}_2$  уравнивается реакцией опоры и не оказывает влияния на колебания. Маятник совершает колебание под действием другой составляющей  $\vec{P}_1$ ;  $P_1 = mg \sin \varphi$ , образующей вращательный момент  $M$  относительно оси  $O$ :  $\vec{M} = [\vec{r}\vec{P}]$ .

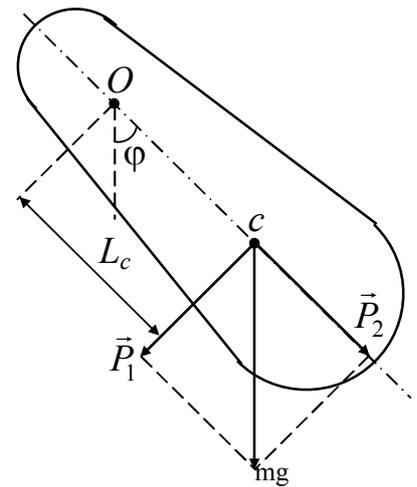


РИС.2

На основании основного закона динамики вращательного движения  $M_z = J\varepsilon$ , имеем

$$J\varepsilon = -mgL_c \sin \varphi, \quad (4)$$

где  $\varepsilon$  - угловое ускорение. По определению  $\varepsilon = \frac{d^2\varphi}{dt^2} = \ddot{\varphi}$ ,  $L_c$  - расстояние от центра тяжести до точки подвеса  $O$ .

После элементарных преобразований получим

$$\ddot{\varphi} + \frac{mgL_c}{J} \sin \varphi = 0. \quad (5)$$

Дифференциальное уравнение (5) не решается в элементарных функциях, однако его можно упростить для случая малых колебаний. Если угол  $\varphi$ , выраженный в радианной мере, не слишком велик, то справедливо приближенное равенство  $\sin \varphi \approx \varphi$ .

Обозначим  $\omega_0^2 = mgL_c/J$ , дифференциальное уравнение колебаний физического маятника примет вид, аналогичный уравнению (1)

$$\ddot{\varphi} + \omega_0^2 \varphi = 0. \quad (6)$$

Решение дифференциального уравнения (6), в соответствии со сказанным ранее, может быть записано в виде

$$\varphi = \varphi_0 \cos(\omega_0 t + \alpha).$$

Период колебаний физического маятника

$$T = \frac{2\pi}{\omega_0} = 2\pi \sqrt{\frac{J}{mgL_c}}. \quad (7)$$

Частным случаем физического маятника является *математический маятник*. Под ним понимают материальную точку, подвешенную на невесомой нерастяжимой нити, которая совершает колебания под действием силы тяжести в вертикальной плоскости.

Поскольку момент инерции материальной точки массы  $m$  относительно оси, удаленной на расстояние  $L$ , равен  $mL^2$ , то формула (7) примет вид

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{L}{g}}. \quad (8)$$

При анализе колебаний физического маятника удобно пользоваться понятием *приведенной длины* физического маятника  $L_{пр}$ , которой называется длина такого математического маятника, период колебаний которого равен периоду колебаний данного физического маятника. Сравнивая формулы (7) и (8), получим

$$L_{пр} = J/mL_c.$$

### 3. Экспериментальная установка

В данной работе в качестве физического маятника используется маятник часов, показанный на рис. 3. Поскольку период колебаний физического маятника определяется формулой (7), то можно решить обратную задачу: по измеренному периоду колебаний определить момент инерции маятника относительно оси подвеса

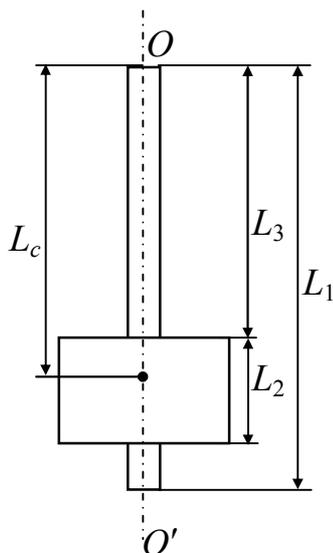


Рис.3

$$J = \frac{mgL_c T^2}{4\pi^2}. \quad (9)$$

Такой маятник с достаточной степенью точности можно рассматривать как систему, состоящую из цилиндрического стержня массой  $m_1$  и груза массой  $m_2$ . Для определения момента инерции по формуле (11) (9) надо знать период колебаний маятника, его общую массу и расстояние от оси закрепления до центра масс (центра тяжести) маятника  $L_c$ . Положение центра масс системы тел вычисляется по формуле

$$\vec{r}_c = \frac{\sum_{i=1}^n m_i \vec{r}_i}{\sum_{i=1}^n m_i}, \quad (10)$$

где радиус-векторы  $\vec{r}_i$  задают положение центров масс стержня и груза.

Из соображений симметрии центр масс маятника будет лежать на оси  $OO'$ , где находятся центры масс, входящих в систему цилиндров. Применяя формулу (10), получим

$$L_c = \frac{m_1 L_1 + m_2 (2L_3 + L_2)}{2(m_1 + m_2)}, \quad (11)$$

где  $L_c$  - расстояние от точки подвеса маятника  $O$  до его центра масс;  $L_1$  - длина стержня;  $L_2$  - высота груза;  $L_3$  - расстояние от верхнего края груза до точки  $O$  подвеса маятника.

#### 4. Проведение измерений.

1. Измерьте время  $t$ , за которое совершается  $n = 10$  колебаний маятника, проведя 3 однотипных измерения.

2. Рассчитайте периоды колебаний для каждого опыта по формуле:

$$T_i = t_i / n, \quad (12)$$

где  $i$  - номер опыта. Результаты запишите в таблицу 1.

Таблица 1

№ опыта $i$	$t_i$ (с)	$T_i$ (с)	$J_{\Delta i}$ (кг·м <sup>2</sup> )	$\langle J_{\Delta i} \rangle$ (кг·м <sup>2</sup> )	$\Delta J_{\Delta i} = J_{\Delta i} - \langle J_{\Delta i} \rangle$	$\sum_{i=1}^N (\Delta J_{\Delta i})^2$
1						
2						
3						

3. Спишите значения  $L_1, L_2, L_3, m_1$  и  $m_2$  со схемы, помещенной на установке.

#### 5. Обработка результатов

1. По формуле (11) вычислите расстояние  $L_c$  от точки подвеса до центра тяжести маятника.

2. Найдите три экспериментальных значения момента инерции физического маятника  $J_{\Delta i}$ , используя формулу (9) и учитывая, что  $m = m_1 + m_2$ . Определите среднее арифметическое значение  $\langle J_{\Delta i} \rangle$ . Результаты расчетов запишите в таблицу 1.

3. Рассчитайте погрешность экспериментального значения момента инерции по формуле

$$\Delta J_{\Delta i} = t_N(\alpha) \sqrt{\frac{\sum_{i=1}^n (\Delta J_{\Delta i})^2}{N(N-1)}},$$

где  $t_N(\alpha)$  – коэффициент Стьюдента,  $N = 3$  – число измерений. С целью контроля вычислений, записывайте промежуточные результаты в таблицу 1.

#### *б. Анализ эксперимента.*

1. Рассчитайте теоретическое значение момента инерции по формуле

$$J_T = m_2 \left[ \frac{L_2^2}{3} + L_3(L_2 + L_3) \right] + \frac{m_1 L_1^2}{3}.$$

2. Сравните теоретическое значение со средним арифметическим экспериментальным значением  $\langle J_{\text{э}} \rangle$ :

$$\delta J = \frac{J_T - \langle J_{\text{э}} \rangle}{J_T} \cdot 100\%.$$

#### *Контрольные вопросы*

1. Дайте определение физического маятника.
2. Запишите дифференциальное уравнение, описывающие гармонические колебания. Как получается это уравнение?
3. Запишите уравнение гармонических колебаний и определите величины, входящие в него.
4. От чего зависит период колебаний физического маятника?
5. Выведите выражение, для колебаний математического маятника, исходя из соответствующего выражения для физического маятника.

#### *Литература*

1. Курс физики: Учебник для вузов. Т.1./Под ред. В.Н. Лозовского. – СПб.: Издательство «Лань», 2000.
2. Савельев И.В. Курс физики. Т.1. М., 2009.
3. Каленков С.Г., Соломахо Г.И. Практикум по физике. Механика: Учеб. пособие для студентов вузов. – М.: Высш. шк., 1990.