

Лабораторная работа М104. Оборотный маятник.

Цель работы - определение ускорения свободного падения g по измерению периода колебаний оборотного маятника.

Теория.

1. Динамика твердого тела, вращающаяся вокруг неподв.-й осн.

1.1) Моментом силы \vec{F} относительно неподв. т. O называют векторное произведение радиуса-вектора \vec{r} , проведенного из точки O в точку приложения силы \vec{F} , на саму силу.

$$\vec{M} = [\vec{r}, \vec{F}]$$

1.2) Главным моментом внешних сил относительно т. O назыв. вектор равный вект Σ моментов относ-о т. O всех

сил действующих на мех. систему

$$M^{\text{внеш}} = \sum_{i=1}^n [\vec{r}_i, \vec{F}_i^{\text{внеш}}]$$

1.3) Моментом импульса \vec{L} мат
т. относит. неподвижн. т. О назыв.
вект. произв. г. вектора \vec{r}_i матер
т. проведенного из т. О на импульс
этой мат т $\vec{p}_i = m_i \vec{v}_i$

$$\vec{L}_i = [\vec{r}_i, \vec{p}_i] \quad (4)$$

1.4) Момент инер. мех сист.
относит. неподвижн. т. О назыв.
 \vec{L} , равный вект \sum моментов
имп относ-но той же
т. всех мат точек системы
(малых эл-ов твердого тела)

$$\vec{L} = \sum_{i=1}^n [\vec{r}_i, \vec{p}_i] \quad (5)$$

1,5)

тела

проек

мом

груп

расс

1.6)

оси

ось

относ

на

1.7)

бра

и

г

1.5) Момент импульса твердого тела отн-о ~~точке~~ оси наз-т проекцию на эту ось вектора момента имп. тела относит. другой Т., выбранной на рассматр-й оси.

1.6) Моменты силы относит. осн назыв. проекцию на эту ось вектора момента силы относит. любой Т., находящ-я на этой оси.

1.7) Уравнение динамики тела, вращ-ся с угловой скоростью ω вокруг неподвижной оси Z , имеет вид.

$$\frac{dL}{dt} = M_{\text{внеш}}$$

1.8) Моментом инерции мех осит
относ-но оси бр-н 2 назыв
 J_z равную \sum произвед. масс
 T_i , всех тм T_i , обр-х смт.
на квадратах их расстояния
 r_i от данной осм.

$$J_z = \sum_{i=1}^n m_i r_i^2 \quad (17)$$

Для тела массой которого
непрер-но распредел по его
 V вычислен момент инерции
по формуле:

$$J_z = \int r^2 dm = \int_V \rho r^2 dV$$

Если тело в процессе
вращения не деформируется, то
его момент инерции не измен-ся
и ур-е (16) можно представ-ть след.
образом

$$J_z \frac{d\omega}{dt} = M_z^{\text{внеш}}$$

$$J_z \frac{d^2 \varphi}{dt^2} = M_z^{\text{внеш}}$$

Момент
оси
тела
но

1.9) Т.
инерции
оси z
инерции
ей осм
центр
мом
мет

Гармони
величин

Физ-я в
колебания
если

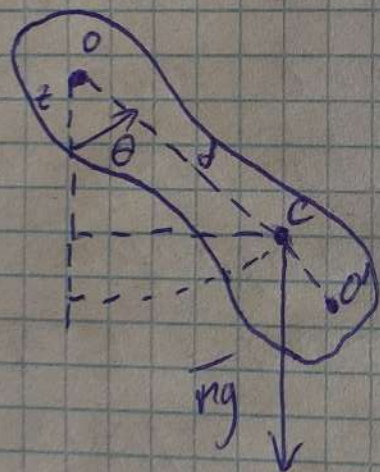
Момент инерции тела отн-о
оси явл-я мерой инерт-и
тела при его вращении отн-
но этой оси.

1.9) Т. Штейнера: момент
инерции J_z отн-но произвольной
оси z равен сумме момента
инерции J_c отн-но парал-й
ей оси z_c , проходящей через
центр масс c тела и произ-
ной тела m на квадрат рас-
я между этими осями.

Гармонические мал-е пер-ые колебания
величины $\xi(t)$, если $\xi(t) = A \sin(\omega_0 t + \varphi_0)$

Физ-я величина $\xi(t)$ совершает гар-
колебания в том и только случае,
если удов-н ур-но.
$$a \frac{d^2 \xi}{dt^2} + b \xi = 0, \text{ где } a = m, b = k$$

Физ. маятник - твердое тело,
может вращаться пог действует
своей силой тяжести mg вокруг
неподвижной горизонтальной оси качения
маятника OZ , не проходящей через
центр масс тела C .



$$J \frac{d^2 \theta}{dt^2} = -mg l \sin \theta$$

$l = |OC|$ - от O масс
маятника до оси качения

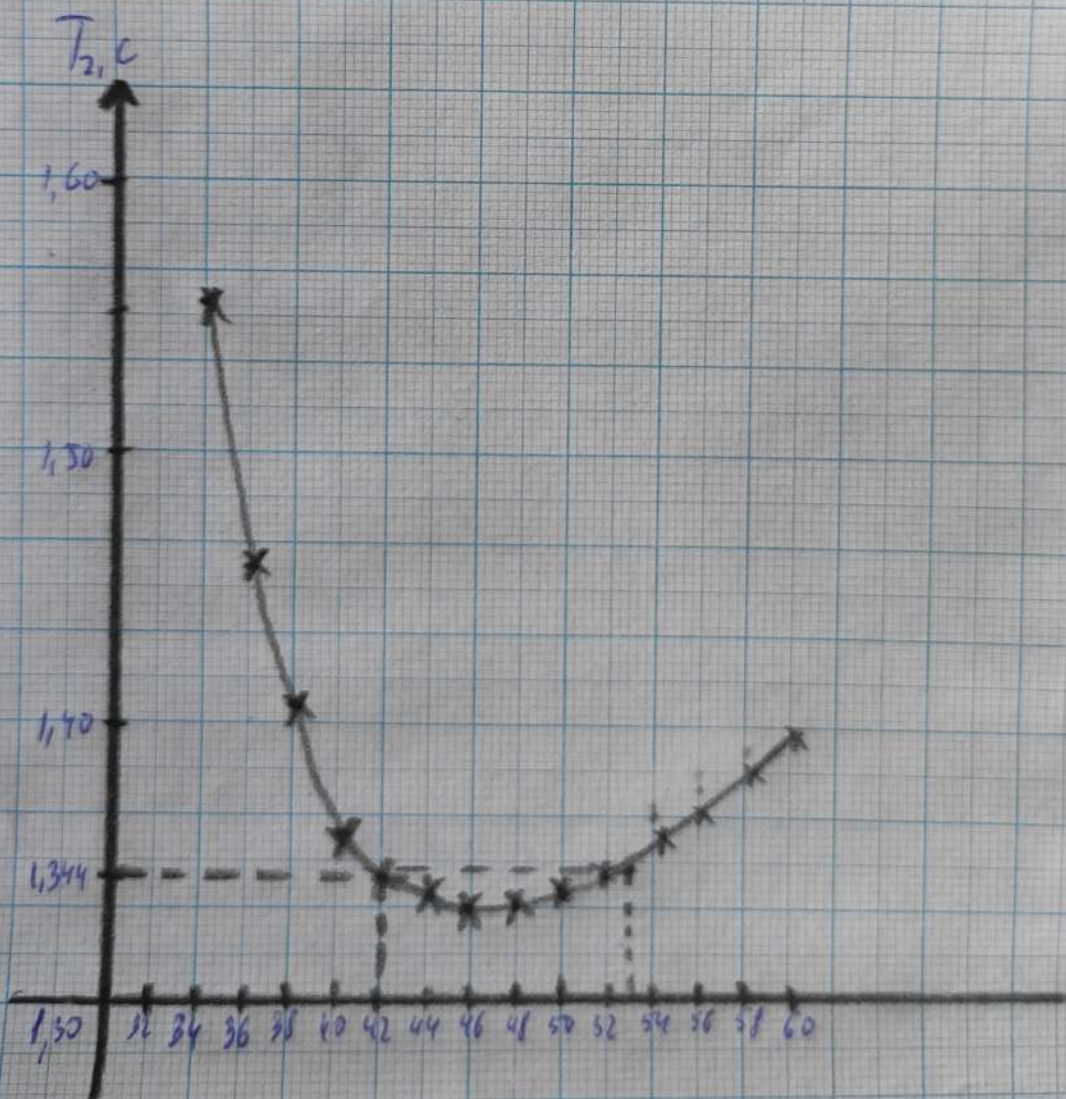
J - момент инерции

Точка O' , проходящая через точку
подвеса O и центр масс C - центр
качения g - g - g маятника.

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I_{O'}}{mg l}}$$

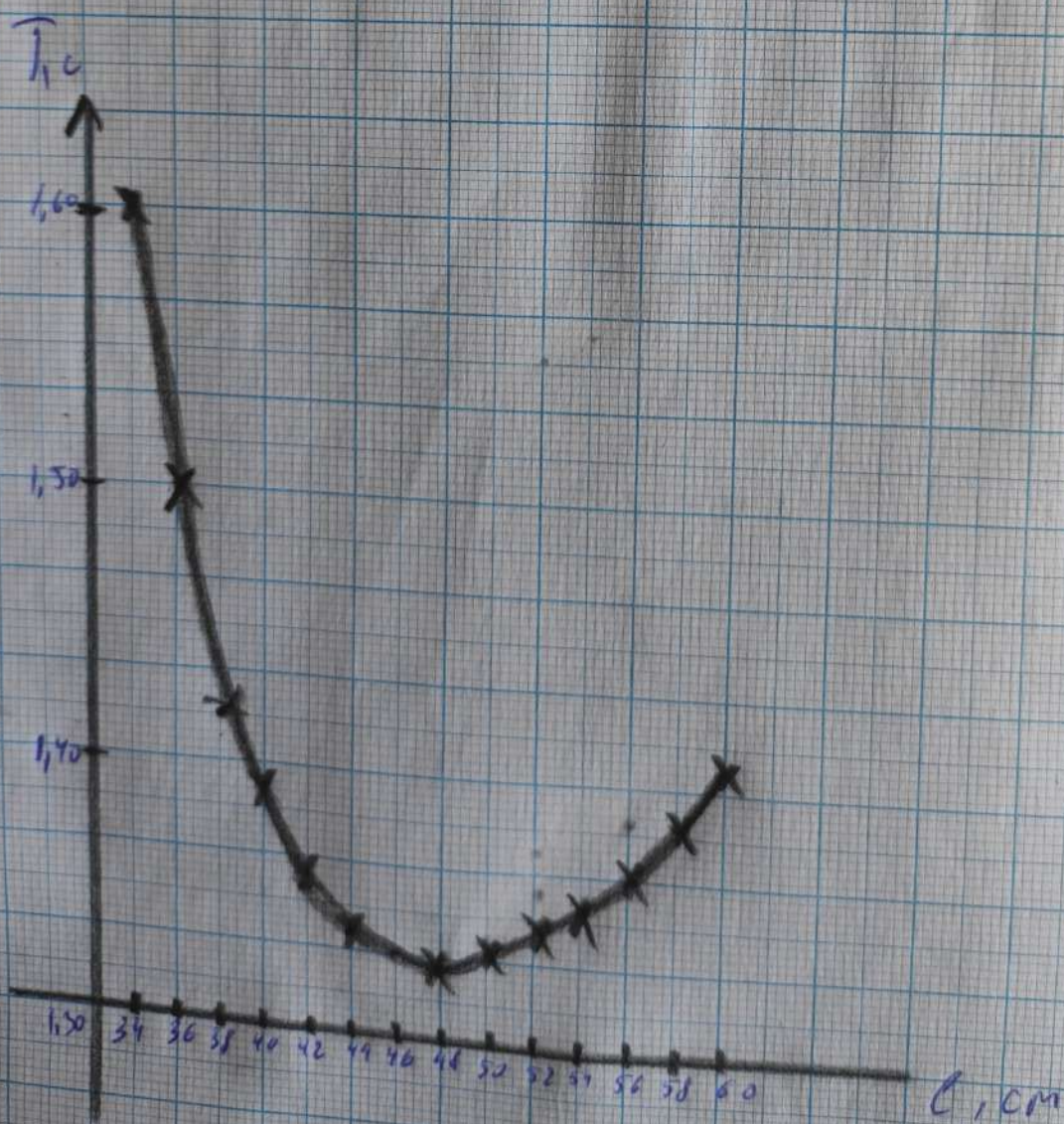
Экспериментальная часть.

$t_{\text{вн}}$	60	58	56	54	52	50	48	46	44	42	40	38	36	34
$T_2, ^\circ\text{C}$	1,396	1,380	1,365	1,353	1,342	1,337	1,328	1,328	1,332	1,349	1,364	1,408	1,466	1,558



Длина l, m	34	36	38	40	42	44	46	48	50
Период T, c	1,604	1,500	1,425	1,382	1,353	1,338	1,330	1,329	1,334

52	54	56	58	60
1,358	1,358	1,371	1,387	1,407



$$l_{np} = l_a \pm 3\sigma$$

$$l_a = 42 \text{ см}$$

$$52 < l_a < 54$$

$$l_{np} = 42 \pm 3 \text{ см}$$

$$g = \left(\frac{2\pi}{T} \right)^2 l_{np}$$

$$g = \left(\frac{2 \cdot 3,14}{1,349} \right)^2 \cdot 42 \approx 9,14 \text{ м/с}^2$$

$$\Delta g = g \sqrt{\left(\frac{\Delta T}{T} \right)^2 + \left(\frac{\Delta l_{np}}{l_{np}} \right)^2} = 9,14 \sqrt{\left(\frac{0,016}{1,349} \right)^2 + \left(\frac{2}{42} \right)^2} \approx$$

$$\approx 0,4501 \text{ м/с}^2$$

$$g = 9,14 \pm 0,45 \text{ м/с}^2$$

$$\approx 9,61 \text{ м/с}^2$$

Контрольные вопросы.

1. Ур-е динамики тела вращ. с углов. скор-тью ω вокруг неподв. оси z :

$$\frac{dL_z}{dt} = M_z^{\text{внеш}}$$

$$L_z = \sum_{i=1}^n m_i r_{i,z}^2 \omega$$

2. Гармонические колебания периодические, если

$$\xi(t) = \begin{cases} A \sin(\omega_0 t + \varphi_0) \\ A \cos(\omega_0 t + \varphi_0) \end{cases} \quad \varphi_0 = \varphi_1 - \frac{\pi}{2}$$

$$\frac{d^2 \xi}{dt^2} + \omega_0^2 \xi = 0$$

3. Приведенная длина для двух магнитных
длина магн. моментов такой
же период колебаний, что и для магн.

Дано

$$M_1 = 4m$$

$$R_1 = 4R$$

$$r_2 = R$$

$$m_2 = 2m$$

$$T = ?$$

$$l_{np} = ?$$

Вывод: время - для магн.

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{J}{Mg}}, \quad J = \frac{L}{2} - \text{расе от центра масс до оси брану.}$$

По т. Штейнера:

$$I = I_0 + MJ^2, \text{ где } I_0 = \frac{MJ^2}{12},$$

$$J = \frac{4R}{2} = 2R$$

$$I_0 = \frac{MJ^2}{12} = \frac{4m \cdot 16R^2}{12}$$

$$I = \frac{16mR^2}{3} + 16mR^2 = \frac{16mR^2}{3} + \frac{3 \cdot 16mR^2}{3} = \frac{64}{3} mR^2$$

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{64\pi R^2}{3 \cdot 4\pi \cdot 2Rg}} = 2\pi \sqrt{\frac{8R}{3g}}; \quad l_{\text{пр}} = \frac{8}{3} R$$

4. Центр качения O обладает тем свой-ом, что если ось провести $z-z$, частота колеб-я маят. не изм-т, а центр качения будет в тчк. O . Т.е. O ч O , взаимозаменяемы.