

-No Value-

МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ (НАЦИОНАЛЬНЫЙ
ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ)

Физтех-школа прикладной математики и информатики

Отчёт о выполнении лабораторной работы 1.4.1

Изучение экспериментальных погрешностей на примере физического маятника

Автор:
Чикин Андрей Павлович
Б05-304

Долгопрудный, 2023

Цель работы:

1. На примере измерения периода свободных колебаний физического маятника познакомиться с систематическими и случайными погрешностями, прямыми и косвенными измерениями;
2. Проверить справедливость формулы для периода колебаний физического маятника и определить значение ускорения свободного падения;
3. Убедиться в справедливости теоремы Гюйгенса об обратимости точек опоры и центра качения маятника;
4. Оценить погрешность прямых и косвенных измерений и конечного результата.

Приборы:

1. Металлический стержень с опорной призмой
2. Дополнительный груз
3. Закреплённая на стене консоль
4. Подставка с острой гранью для определения центра масс маятника
5. Прибор для измерения периода колебаний (секундомер) $\sigma_T \sim 0,03$
6. Счётчик колебаний (механический или электронный)
7. Линейки металлические различной длины
8. Штангенциркуль
9. Электронные весы
10. Математический маятник (небольшой груз, подвешенный на нитях)

1 Краткая Теория.

Физическим маятником называют твёрдое тело, способное совершать колебания в вертикальной плоскости, будучи подвешено за одну из своих точек в поле тяжести. Основное отличие физического маятника от математического в том, что маятник не является точечным объектом, а представляет собой совокупность жёстко связанных точечных масс. В данной работе в качестве такого маятника используется тонкий однородный металлический стержень, подвешиваемый в некоторой точке с помощью небольшой опорной призмы (см. рис. 1). Острое ребро призмы, опирающееся на подставку, задаёт ось качания (или вращения) маятника.

Рассмотрим тело P и ось S . Моментом инерции P отн. S называется $J = \sum_i m_i \cdot r_i^2$ (или $\int_P r^2 \cdot dm$ если масса P распределена равномерно), где r_i - расстояние от m_i до S . Момент импульса тела: $L = J \cdot \omega$, где ω - угловая скорость вращения тела отн. оси S . Момент импульса:

$$M = \frac{dL}{dt}(1) = J \cdot \frac{d\omega}{dt}(2)$$

Справедлива следующая формула для тонкого стержня массы m и длины l , вращающегося вокруг оси, проходящей через центр масс: $J_c = \frac{m \cdot l^2}{12}$. А для такого же стержня, подвешенного на расстоянии a от центра масс, момент инерции может быть вычислен по формуле Гюйгенса-Штейнера:

$$J = \frac{m \cdot l^2}{12} + m \cdot a^2 \quad (3)$$

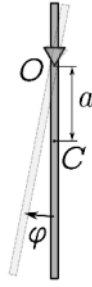


Рис. 1. Стержень
как физический
маятник

В частности, если подвесить стержень за один из концов: $a = \frac{l}{2} \implies J = \frac{m \cdot l^2}{3}$

Вернёмся к рассмотрению колебаний физического маятника — стержня, подвешенного в поле тяжести (Рис. 1). Маятник подвешен в точке О на расстоянии а до центра масс С. При отклонении стержня от вертикального положения равновесия на угол φ возникает момент силы тяжести, стремящийся вернуть стержень в исходное положение. Плечо этой силы, приложенной к точке С, относительно оси подвеса О равно $a \cdot \sin \varphi$, поэтому при небольших углах отклонения $\varphi \ll 1$ возвращающий момент равен:

$$M = -m \cdot g \cdot a \cdot \sin \varphi \approx -m \cdot g \cdot a \cdot \varphi \quad (4)$$

Отсюда можно сделать вывод о том, что такие колебания будут гармоническими при малых амплитудах. Для гармонических колебаний: $T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{m}{k}}$, Т - период колебаний. Аналогично для физического маятника: $m = J$, k - отношение момента силы к амплитуде, $k = mga$. Отсюда

$$T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{J}{mga}} \quad (5)$$

Для стержня:

$$T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{\frac{l^2}{12} + a^2}{g \cdot a}} \quad (6)$$

Для математического маятника:

$$T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{l}{g}} \quad (7)$$

По опр. приведенная длина: $l_{\text{пр}} = a + \frac{l^2}{12a}$. Смысл данной величины в том, что физический маятник длины l и подвешенный на расстоянии а имеет тот же период малых колебаний, что и математический маятник длины $l_{\text{пр}}$.

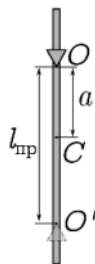


Рис. 2.
К теореме
Гюйгенса

Гармонические колебания

$$(1),(4) \implies J\ddot{\varphi} + mga\varphi = 0 \quad (9)$$

$$\varphi(t) = A \sin(\Omega t + \alpha) \quad (10)$$

, где $\Omega = \frac{2\pi}{T} = \sqrt{\frac{mga}{J}}$ - угловая частота колебаний, A - амплитуда, α - начальная фаза колебаний.

Затухание колебаний Если присутствует сила трения, затухания считаются затухающими. Для затухающих колебаний формула (10) справедлива, но амплитуда является убывающей ф-ией от времени: $A = A(t)$. Декремент затухания: $\gamma = \frac{|\Delta A|}{A}$

$$\gamma = \text{const} \implies \gamma = -\frac{dA}{A} \implies A(t) = A_0 \cdot e^{-\gamma t}$$

, где $A_0 = A(0)$.

$\tau = \frac{1}{\gamma}$ - время, за которое амплитуда падает в e раз. Колебания можно считать малым, если $\tau \gg T$. Добротность колебательной системы: $Q = \pi \frac{\tau}{T}$

Экспериментальная установка Тонкий стальной стержень длиной $l \sim 1$ м и массой $m \sim 1$ кг (точные параметры определяются непосредственными измерениями) подвешивается на прикреплённой стене консоли с помощью небольшой призмы. Диаметр стержня много меньше его длины $d \sim 12$ мм $\ll l$. Небольшая призма крепится на стержне винтом и острым основанием опирается на поверхность закреплённой на стене консоли. Острые ребра призмы образует ось качания маятника. Возможны две схемы реализации установок:

Установка А. Призму можно перемещать вдоль стержня, изменяя длину a — расстояние от центра масс до точки подвеса. Период колебаний измеряется непосредственно с помощью секундомера.

Установка В. Подвесная призма остаётся неподвижной ($a = \text{const}$), а на стержень маятника насаживается дополнительное тело небольшого размера («чечевица» или цилиндр), положение которого можно изменять, изменяя таким образом момент инерции маятника. Период колебаний маятника в этой схеме измеряется электронным счетчиком импульсов, расположенном у нижнего конца стержня. Дополнительные сведения об установке типа В приведены ниже (см. стр. 8). Изменяя зависимости периода малых колебаний от положения стержня или дополнительного тела на нём, можно экспериментально проверить формулу (5) (или её частный случай (6)) и вычислить значение ускорения свободного падения g . Формулу (6) можно проверить, откладывая по осям величины $u = T^2$ а и $m = a^2$. В этих координатах график $u(m)$ должен иметь вид прямой линии, угловой коэффициент которой пропорционален g , а вертикальное смещение — моменту инерции стержня относительно центра масс.

Измерение периода колебаний Дабы избежать слишком большой ошибки измерения времени ($\sigma_t = 0,1 - 0,3$ с), нужно измерить время несколько раз (t_1, t_2, \dots, t_N) и найти случайную погрешность по формуле:

$$\sigma_t^{\text{случ}} = \sqrt{\frac{\sum (t_i - \langle t \rangle)^2}{N - 1}}$$

$$\sigma_t^{\text{полн}} = \sqrt{\sigma_t^{\text{сист}^2} + \sigma_t^{\text{случ}^2}}$$

Особенности маятника с перемещаемым грузом (установка В) Масса грузика: $m_g = 300 - 400$ гр, диаметр: $d_g \sim 6$ см

$$J = J_0 + m_r \cdot y^2$$

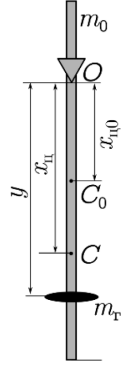


Рис. 3. Маятник с дополнительным грузом

где J_0 — момент инерции маятника без груза, определяемый по формуле (3).

$$x_2 = \frac{m_0 \cdot x_1 + m_g \cdot y}{M}$$

$$y = \frac{M \cdot x_2 - m_0 \cdot x_1}{m_g} \quad (12)$$

$$T = 2\pi \cdot \sqrt{\frac{J_0 + m_g \cdot y^2}{g M x_2}} \quad (13)$$

Учёт влияния подвесной призмы

Формула (6) получена в предположении, что подвес маятника является материальной точкой. На самом же деле маятник подвешивается с помощью треугольной призмы конечного размера, поэтому использование (6) может привести к систематической погрешности результата. Для более точных расчётов следовало бы воспользоваться общей формулой периода колебаний физического маятника (5), принимая во внимание наличие двух тел — стержня и призмы:

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{J_{\text{пр}} + J_{\text{ст}}}{m_{\text{пр}} g a_{\text{пр}} - m_{\text{ст}} g a_{\text{ст}}}}$$

, где $J_{\text{пр}}$, $m_{\text{пр}}$ и $a_{\text{пр}}$ — соответственно момент инерции, масса и расстояние до центра масс призмы (знак «минус» в знаменателе учитывает, что призма находится выше оси подвеса).
 $m_{\text{пр}} \sim 70 \text{ gr}$, $a_{\text{пр}} \sim 1.5 \text{ cm} \Rightarrow J_{\text{пр}} = m_{\text{пр}} \cdot a_{\text{пр}}^2 \sim 10^{-5} \text{ kg m}^2$ $a_{\text{ст}} = 10 \text{ cm} \Rightarrow J_{\text{ст}} \sim 10^{-2} \text{ kg m}^2$
 $\Rightarrow \xi_{J_{\text{ст}}} < 0.1\%$

$$\frac{M_{\text{пр}}}{M_{\text{ст}}} = \frac{m_{\text{пр}} g a_{\text{пр}}}{m_{\text{ст}} g a_{\text{ст}}} \sim 1\%$$

2 Выполнение работы.

1. Ознакомимся с используемыми в работе измерительными приборами: линейкой, штангенциркулем, секундомером. Определим максимальную систематическую погрешность каждого из них (абсолютное и относительное значение) (смотрите таблицу 1). Оценим, с какой

относительной погрешностью имеет смысл измерять период колебаний маятника. Погрешность итогового результата (косвенно вычисленной величины) не может оказаться больше погрешности самого неточного измерения. В нашем случае относительная погрешность самого неточного измерения равна примерно 1%. Если период маятника примерно равен 1 секунде в нашем случае относительная погрешность измерения одного периода равняется $\varepsilon_T = \frac{\sigma_T}{T} \sim \frac{0.03}{1} = 0.03 = 3\%$. Тогда будет достаточно измерения 3 колебаний. Для большей точности будем измерять период 20 колебаний.

2. Измерим длину стержня $L_{\text{ст}}$. Взвесим стержень, призму и дополнительный груз ($M_{\text{ст}} = 868\text{г}$, $M_{\text{пр}} = 80\text{г}$, $M_{\text{гр}} = 291\text{г}$) (для установки Б) на электронных весах. Оценим погрешности измерений (абсолютные и относительные значения) (см. т. 1).

Таблица 1	value	σ	ξ
$M_{\text{ст, гр}}$	868,3	0,1	0,01%
$M_{\text{гр, гр}}$	290,9	0,1	0,03%
$M_{\text{пр, гр}}$	79,6	0,1	0,13%
$M_{\text{общ, гр}}$	1238,8	0,3	0,02%
$L_{\text{ст, см}}$	100	0,01	0,01%
$AC0, \text{см}$	50	0,2	0,4%
$a, \text{см}$	30	0,3	1%
$x_{\text{ц0, см}}$	27,4	0,2	0,7%
$H_{\text{гр, см}}$	1,64	0,01	0,6%

3. Снимем со стержня призму и с помощью подставки определим положение центра масс пустого стержня. $AC0 = (50 \pm 0,2)\text{см}$
4. Установим призму на некотором расстоянии от центра стержня, измерим точное положение от острия призмы до центра масс стержня - $a = P_r C_0$. Измерим положение центра масс конструкции $x_{\text{ц0}} = P_r C_1$, сбалансировав маятник с призмой на острие вспомогательной подставки. Оценим погрешности измерения расстояний a и $x_{\text{ц0}}$. $\sigma_a = 0.3\text{мм}$; $\sigma_{x_{\text{ц0}}} = 0.2\text{мм}$
 $a = (30.0 \pm 0.3)\text{см}$; $x_{\text{ц0}} = (27.4 \pm 0.2)\text{см}$. $\varepsilon_a = 1\%$; $\varepsilon_{x_{\text{ц0}}} = 0.7\%$
5. Проведем первый предварительный опыт по измерению периода колебаний (на установке Б опыт проведите без дополнительного груза).
 - а) Установим маятник на консоли и отклоним маятник на малый угол (не более 5°). Убедимся, что он качается без помех, призма не проскальзывает, и колебания затухают слабо.
 - б) Измерим время $n = 20$ полных колебаний маятника.
 - в) Вычислим период колебаний $T = \frac{d}{n}$ и по формуле (6) (или (14)) рассчитайте предварительное значение g . Убедитесь, что оно отличается от табличного не более, чем на 10%.

$$T_{\text{ср}} \sim 1.5\text{с} \text{ По формуле (6): } g = \frac{4\pi^2}{T^2} \cdot \frac{l_{12}^2 + a^2}{a} \sim 9.52 \frac{\text{м}}{\text{с}^2} \implies \varepsilon_g \sim 2.8\% \text{ По формуле (14):}$$

$$g = \frac{4\pi^2}{T^2} \cdot \frac{l_{12}^2 + a^2}{x_{\text{ц}}(1 + \frac{m_{\text{пр}}}{m_{\text{ст}}})} \sim 9.55 \frac{\text{м}}{\text{с}^2} \implies \varepsilon_g \sim 2.5\%$$

6. Проведем серию измерений для экспериментального определения случайной погрешности измерения периода.
 - (а) Несколько раз повторим измерение периода фиксированного числа колебаний (например, при $n = 20$). Результаты занесем в таблицу. Если результаты 3–4 измерений полностью совпадают, опыт можно остановить. Если результаты различаются, следует провести 8–10 измерений. В нашем случае результаты немного разнились, поэтому мы провели 10 измерений периода (см. таблицу 2).

Таблица 2	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
20Т	30,57	30,57	30,56	30,53	30,56	30,54	30,56	30,55	30,55	30,56
Т	1,5285	1,5285	1,528	1,5265	1,528	1,527	1,528	1,5275	1,5275	1,528
$\langle T \rangle, c$	1,52775									
$\sigma_{\langle T \rangle}$	0,001629									
$\varepsilon_{\langle T \rangle}$	0,001066									

(b) Вычислим среднее значение полученных результатов $\bar{t} \sim 1.53c$, а также определим случайную погрешность измерения времени как среднеквадратичное отклонение полученных результатов: $\sigma_t^{\text{случ}} = \sqrt{\frac{1}{N-1} \cdot \sum_{i=1}^N (t - \bar{t})^2} \sim 6 \cdot 10^{-4}c$, где N - число измерений, в нашем случае N = 10.

(c) Определим приборную (систематическую) погрешность используемого прибора $\sigma_t^{\text{сист}}$ и вычислим полную погрешность $\sigma_t^{\text{полн}}$ измерения времени. $\sigma_t^{\text{сист}} = 0.03c \Rightarrow \sigma_t^{\text{полн}} = \sqrt{\sigma_t^{\text{случ}^2} + \sigma_t^{\text{сист}^2}} \sim \sigma_t^{\text{сист}} = 0.03c$

7. Используя погрешность σ_t измерения времени из предыдущего пункта, оцените число колебаний n, по которому следует измерять период, чтобы относительная погрешность измерений периода соответствовала точности измерений ε_{max} , оценённой в п. 1. Так как мы измеряли период электронным счетчиком, полная погрешность примерно равна приборной, следовательно, размышления в п. 1 справедливы.

8. Закрепим груз на стержне в произвольном месте. Рассчитаем положение центра масс стержня, призмы и груза:

$$x_{\text{ц}} = P_r C_2 = \frac{(M_{\text{ст}} + M_{\text{пр}})x_{\text{ц0}} + M_{\text{гр}} \cdot y}{M_{\text{ст}} + M_{\text{пр}} + M_{\text{гр}}}$$

, где y - расстояние от т. подвеса до груза.

9. Разместим груз на маятнике и измерим положение y груза относительно точки подвеса и положение центра масс всей системы $x_{\text{ц}}$.

10. Проведем измерение периода колебаний маятника по n полным колебаниям, где значение n выбрано в п. 7. Повторим измерения периода для 8 - 15 положений груза y (при этом распределим положения груза равномерно по всему стержню). Для каждого измерения найдем $x_{\text{ц}}$ и g (см. т. 3).

Таблица 3	1	2	3	4	5	6	7	8	9	10	11	12
y, см	73,18	67,18	61,18	55,18	49,18	43,18	37,18	31,18	25,18	19,18	13,18	7,18
T, с	1,62	1,58	1,54	1,51	1,49	1,46	1,45	1,43	1,43	1,44	1,45	1,48
x _ц , см	38,15	36,74	35,33	33,92	32,51	31,11	29,70	28,29	26,88	25,47	24,06	22,65
g	9,81	9,80	9,81	9,82	9,81	9,81	9,80	9,79	9,80	9,78	9,80	9,79

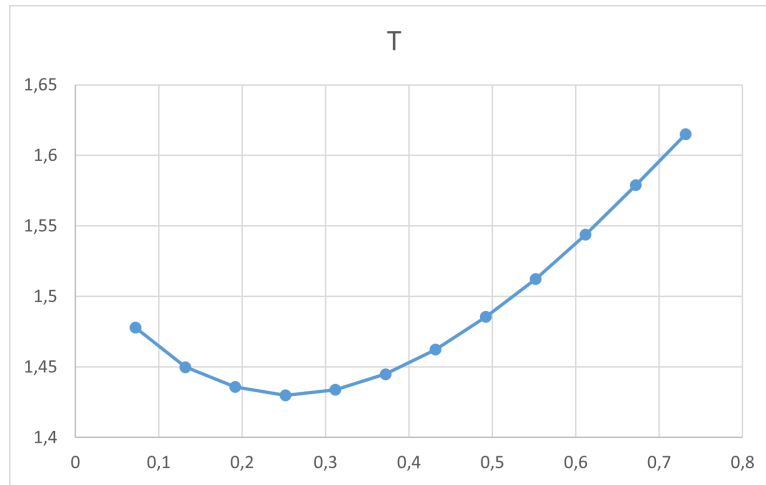
11. Не выполняли.

12. Оценим затухание маятника, для этого измерим время, за которое амплитуда колебаний уменьшится вдвое - ($\tau \sim 8$ мин 30 сек, и $\tau_{\text{зат}} = \frac{\tau}{\ln 2} \sim 735$ сек, тогда декремент затухания $\gamma = \frac{1}{\tau_{\text{зат}}} \sim 1.4 \cdot 10^{-4} \text{ сек}^{-1}$, а добротность $Q = \pi \frac{\tau_{\text{зат}}}{T} \sim 1500$). Погрешность добротности посчитать невозможно.

3 Обработка результатов измерений.

13. Усредним значения g из таблицы 3 и оценим погрешность. $g \sim 9,8 \frac{M}{c^2}$ (9,55), $\sigma_g = 1,12 \frac{M}{c^2}$ (1,15), $\varepsilon_g = 1,2\%$ (1,6).

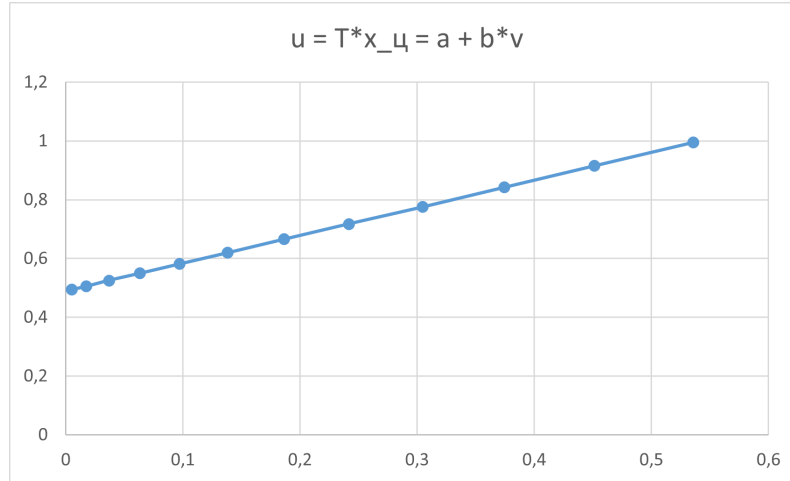
14. Построим график зависимости T от y .



Этот график имеет вид $T = a\sqrt{\frac{b+c\cdot y^2}{d+e\cdot y}} = \sqrt{\frac{J_0+m_\Gamma\cdot y^2}{g(x_{ц0}m_{ст}+y\cdot m_\Gamma)}}$, $b = J_0$, $c = m_\Gamma$, $d = x_{ц0}m_{ст}$, $e = m_\Gamma$

Минимум ф-ии $T(y)$ можно определить, решая ур-ие $\frac{d}{dy}T = 0 \Rightarrow y_{min} = \sqrt{\frac{d^2}{e^2} + \frac{b}{c}} - \frac{d}{e} = \frac{x_{ц0}m_{ст}}{m_\Gamma} \cdot (\sqrt{\frac{J_0m_\Gamma}{x_{ц0}^2m_{ст}^2} + 1} - 1) \sim 27$ см. По графику видно, что минимум достигается в точке $y_{min} = 25$ см, в этом случае ошибка равна шагу, с которым мы перемещали груз, т.е. 6 см. $y_{min} = (25 \pm 6)$ см.

15. Построим график зависимости $u(v)$, где $u = T^2 \cdot x_{ц}$ и $v = y^2$ (см. рисунок 4). График $u(v)$ должен получиться линейным, так как, по формуле (13), $u = 4\pi^2 \frac{J_0}{gM} + 4\pi^2 \frac{m_\Gamma}{gM} = a + b \cdot v$, где J_0 - момент инерции маятника отн. подвеса.



16. Найдем коэффициент наклона (b) и пересечение с осью ординат (a) прямой $u(v)$ (мы воспользовались мнк). В результате $a = 0,4849 \pm 0,0008$, $b = 1,000 \pm 0,005$; $a \sim 0,5$, $b \sim 1$. Из коэффициентов a и b можно найти g ($g = 4\pi^2 \frac{J_0}{a\cdot M} = 4\pi^2 \frac{m_\Gamma}{b\cdot M}$). В результате $g = 9,83 \frac{м}{с^2}$ (9,27)

17. Найдем погрешность измерения g в п. 16. $\sigma_g = \sqrt{\varepsilon_{m_\Gamma}^2 + \varepsilon_M^2 + \varepsilon_b^2} \sim 0,05 \frac{м}{с^2}$, $\varepsilon_g = \frac{\sigma_g}{g} \sim 0,5\%$

18. Метод нахождения g лучше в 16 пункте, чем в 13, т.к. ошибка меньше.

19. В результате мы получили ускорение свободного падения g двумя способами. На нашей планете g варьируется от 9,78 на экваторе, до 9,82 на полюсах. Мы получили, что $g = (9,80 \pm 0,12) \frac{м}{с^2}$ $g = (9,83 \pm 0,05) \frac{м}{с^2}$. Наше значение отличается от истинного на 0,15%.

Вывод:

В результате выполнения работы, мы убедились в справедливости формул для периода колебаний физического маятника, в справедливости теоремы Гюйгенса об обратимости точек опоры и центра качания маятника, определили ускорение свободного падения двумя способами.