ЛАБОРАТОРНАЯ УСТАНОВКА ДЛЯ ОПРЕДЕЛЕНИЯ УСКОРЕНИЯ СВОБОДНОГО ПАДЕНИЯ

Агафонцев Валерий Васильевич кандидат технических наук, г. Псков, Недосвитий Илья Константинович Трухман Григорий Павлович Яблоков Антон Михайлович учащиеся 11-го класса Псковского технического лицея

LABORATORY INSTALLATION FOR DETERMINATION ACCELERATING FREE FALL

Agafontsev Valeriy Vasilievich candidate of Technical Sciences, Pskov, Nedosvitiy Ilya Konstantinovich Trukhman Grigoriy Pavlovich Yablokov Anton Mikhailovich 11th grade students Pskov Technical Lyceum

Аннотация

Целью статьи является улучшение технических характеристик известных дидактических моделей лабораторных установок для определения ускорения свободного падения. Это достигается использованием двух инфракрасных оптических датчиков, регистрирующих моменты пролёта между ними стального шарика.

Abstract

The aim of the article is to improve the technical characteristics of the well-known didactic models of laboratory facilities for determining the acceleration of gravity. This is achieved using two infrared optical sensors that record the moments of passage between them of a steel ball.

Ключевые слова: оптический датчик, инфракрасный канал.

Keywords: optical sensor, infrared channel.

Известны лабораторные установки, предназначенные для определения ускорения свободного падения. В этих установках электронным таймером фиксируется время от сигнала начала падения и до сигнала окончания падения стального шарика. Так, в установке, представленной в работе [1], отсчёт времени падения ведётся от момента подачи сигнала на электромагнит, удерживающий шарик, и до момента появления звукового сигнала от удара шарика о пол. При этом звуковой сигнал улавливается встроенным микрофоном преобразуется электронного конструктора, в электрический сигнал, усиливается И останавливает счёт времени на таймере. В этом случае таймер зафиксирует время, равное времени свободного падения шарика плюс время прохождения звука на расстояние от места удара шарика до электронного конструктора. Если взять такое расстояние 1 метр и учесть скорость распространения звука в воздухе 331м/с, то это время составит приблизительно 3 миллисекунды. Кроме того, счёт времени от сигнала, подаваемого

на электромагнит, является неточным, так как время отпускания шарика электромагнитом зависит от его силы. Эти два фактора в случае падения шарика с малой высоты внесут большую погрешность в точность измерения времени падения и, следовательно, в точность определения ускорения свободного падения. В лабораторной установке, представленной в работах [2] и [3], отсчёт времени падения шарика ведётся от момента подачи сигнала на электромагнит и до момента пролёта шарика через оптический датчик. Использование оптического датчика позволяет существенно повысить точность измерения времени свободного падения, но при этом сохраняется недостаток, связанный с электромагнитом.

Ha рис. представлен общий вид 1 предлагаемой лабораторной установки. В ней электромагнит используется только лля обеспечения нулевой начальной скорости падения шарика. С высокой точностью фиксируется время пролёта шарика между оптическими датчиками 1 и 2.



Рисунок 1. Общий вид лабораторной установки

В состав лабораторной установки входит электронный конструктор и физический штатив с установленными на нём тремя лапками. На верхней лапке крепится электромагнит, управляемый автономно от пальчиковой батарейки и способный удержать стальной шарик диаметром 18 мм. На второй сверху и на нижней лапке зажимается инфракрасный оптический датчик (ОД) сквозного (щелевого) типа. На подставку штатива устанавливается ванна с песком, в которую должен падать стальной шарик. На рис. 2 и 3 представлена конструкция оптических датчиков ОД 1 и ОД 2.





На рис. 4 представлена электрическая схема ОД.



Рисунок 4. Электрическая схема ОД

Перечень элементов: R1- резистор МЛТ-0,25-220 Ом $\pm 10\%$; , R2- резистор МЛТ-0,25-3 кОм $\pm 10\%$; R3 - резистор МЛТ-0,25-10 кОм $\pm 10\%$; R4 резистор МЛТ-0,25-300 Ом $\pm 10\%$; VD1- светодиод инфракрасный АОИ200А; VD2- фотодиод инфракрасный КОФ137А; VT1, VT2- транзистор КТЗ15Г.

Рассмотрим работу оптического датчика. При освещённом фотодиоде VD2, точнее, при поступлении светового потока на фотодиод VD2, в его p-n-переходе начнётся процесс генерации носителей заряда. Этот процесс заключается в том, что квант светового потока передаёт свою энергию атому материала р-п-перехода, точнее, электрону атома. Получив дополнительную энергию от светового кванта, электрон покидает атом, становясь свободным носителем заряда. Под действием электрического поля, создаваемого источником тока Е, свободные электроны начинают движение к клемме + этого источника. Движение свободных зарядов вызывает электрический ток, за направление которого, как известно, принимают направление, обратное движению отрицательных зарядов, то есть электронов. Следовательно, по цепи +E - R1-VD1-VT1(В) будет протекать электрический ток. Этот ток является током базы I₆ транзистора VT1. При достаточно сильном световом потоке величина тока базы будет такой, что транзистор VT1 полностью откроется. В результате по цепи +E - R2-VT1(K)-VT1(Э)- -E потечёт максимальный ток коллектора I_k транзистора VT1. Величина этого тока равна $I_k =$ I_6 : B, где B –коэффициент усиления транзистора по току. При этом напряжение между коллектором и эмиттером U_{кэ} транзистора VT1 будет близко к 0 вольт. Это напряжение будет и на базе транзистора

VT2. Каскад на транзисторе VT2 представляет собой схему с общим коллектором. Часто такую схему называют эмиттерным повторителем, так при таком включении транзистора напряжение на его эмиттере повторяет напряжение на базе. Итак, если световой поток поступает на фотодиод, то на выходе фотоприёмника будет напряжение, близкое к 0 вольт.

Рассмотрим случай, когда световой поток не поступает на фотодиод. В этом случае в области рп-перехода фотодиода VD2 не будет генерации носителей заряда. Следовательно, не будет протекать ток в базу транзистора VT1, поэтому транзистор VT1 будет закрыт. Тогда ток потечёт по цепи +E – R2-VT2(В). Этот ток откроет транзистор VT2 и через него потечёт ток по цепи +E -VT2(К)-VT2(Э)-R3- -Е. Каскад на транзисторе VT2 представляет собой схему с общим коллектором. Особенность такого включения транзистора в том, что он имеет высокое входное сопротивление, составляющее единицы мегом. Поэтому на базе транзистора будет высокое напряжение +U, несколько меньшее величины Е. Напряжение +U "повторится" на эмиттере транзистора VT2. Итак, если световой поток не поступает на фотодиод, то на выходе фотоприёмника будет напряжение +U вольm.

На электронном конструкторе монтируется электронная схема таймера, позволяющего с высокой точностью определить время пролёта стального шарика между двумя оптическими датчиками. На рис. 5 представлен вид электронного конструктора, на плате которого смонтирован таймер. На рис. 6 представлена схема электрическая принципиальная таймера, "привязанная" к обозначениям на электронном конструкторе.



Рисунок 5. Вид электронного конструктора со смонтированной схемой таймера



Рисунок 6. Электрическая схема таймера, "привязанная" к обозначениям на электронном конструкторе

Монтаж лабораторной установки выполняется такой последовательностью действий:

Готовится к работе физический штатив в соответствии с рис. 1: а) Позиционируется электромагнит и оптический датчик 1. В



Рисунок 7. Позиционирование электромагнита и оптического датчика 1

б) С помощью планки *точной* длины (например, 0,5 метра) в соответствии с рис. 8 позиционируются оптические датчики **1** и **2**.

1. При отключённом электропитании на электронном конструкторе выполняется монтаж схемы таймера по электрической схеме рис. 6.

2. После проверки схемы на отсутствие в ней короткого замыкания обеспечивается электропитание электронного конструктора от встроенного в него блока питания 5В.

3. Нажатием кнопочного переключателя SB4 обнуляется двоичный счётчик на ИС D1-D5, а комбинированный RS- и D-триггер устанавливается в "0".

4. Включается автономная цепь тока электромагнита и выполняется установка на нём стального шарика, после чего *без промедления* прерывается цепь тока электромагнита и шарик начинает свободное падение.

В момент пролёта шарика через оптический датчик 1 на выходе D10(8) будет положительный перепад напряжения, которым в триггер D9 запишется логическая "1", в результате чего запустится генератор прямоугольных импульсов и начнётся счёт их количества 18-ти-разрядным двоичным счётчиком, построенным на ИС D1-D5. Такой счёт будет продолжаться до момента пролёта шарика через оптический датчик 2. В этот момент на D7(3) поступит логическая "1", следовательно, на D7(13) и на D9(1) станет логический "0", триггер D9 установится в "0" и запретится работа генератора импульсов. В результате на 18-тиразрядном двоичном счётчике отобразится число импульсов N, соответствующих временному интервалу пролёта шарика между оптическими датчиками 1 и 2. N=t·F, где t – время пролёта соответствии с рис. 7 взаимное расположение их должно быть таким, чтобы в момент притяжения электромагнитом стального шарика прерывался световой поток, падающий на фотоприёмник оптического датчика **1**.



Рисунок 8. Позиционирование оптических датчиков

(падения) шарика, F- частота генератора. Зная число импульсов N и частоту генератора F, находим *точное* время пролёта шарика между двумя оптическими датчиками. Учитывая, что шарик в момент начала падения имел скорость, равную 0, зная высоту h, с которой он свободно падал, и время t его падения определяем ускорение g свободного падения.

Интересным представляется вопрос выбора частоты генератора прямоугольных импульсов. Частоту **F** выбираем такой, чтобы за время падения шарика не было переполнения 18-ти-разрядного двоичного счётчика. Такое переполнение наступит, если во всех 18-ти разрядах будут 1 и после этого поступит ещё одна единица. Следовательно, максимальное число на двоичном счётчике не должно быть больше, чем $2^{18} - 1$. Выполним ориентировочный расчёт такой частоты. Если шарик падает с высоты h = 0,5м, то расчётное время его падения при $g = 9,80665 \ m/c^2$ составит $t \cong 0,31933$ сек. В этом случае частота генератора, определяемая по формуле $\mathbf{F}=\mathbf{N}/\mathbf{t}$, где $\mathbf{N}=2^{18}$ -1, должна быть не более ≈ 820 кГц.

Приведём результаты одного эксперимента, в котором на электронном конструкторе была обеспечена частота генератора, равная $\mathbf{F}_{3\kappa cn.}$ =705 кГц, h=0,5м,

N_{эксп.}=(110110110001101001)₂=(224361)₁₀,

t_{эксп.}≈0,31824сек, **g**_{эксп.}≈9,87394м/сек². В результате относительная ошибка определения ускорения свободного падения составила $\Delta_{0TH.}$ ≈0,7%.

<u>Подведём итог</u>. Представляется, что данная работа интересна даже не тем, что позволяет с малой погрешностью определить *g*. Работа интересна своей технической многоплановостью, системным характером, несущим обучаемым информацию из нескольких разделов физики в сочетании с электроникой. В результате возникают глубокие ассоциации, способствующие длительному хранению В нашей памяти воспринимаемой информации. Использование электронного конструктора в опытах классической физики имеет и другое, пожалуй, самое важное значение: электронный конструктор, будучи незамкнутой системой, побуждает обучаемых к выбору самостоятельных творчеству, к технических решений. Союз такой открытой доступной электроники в сочетании с физикой очень продуктивен.

ЛИТЕРАТУРА

1. Agafontzew Walerij W, Achmedjanov Walerij W, Worobjew Alexandr N, Tarasov Vladimir M. "Didaktishe Modelle in der universitären elektrotechnischen Ausbildung" (2nd International Scientific Conference "Europen Applied Sciences: modern approaches in scientific researches", February 18-19, 2013), ORT Publishing, Stuttgart, Germany, pp. 5-7.

2. Ахмедьянов В.В. "Физический эксперимент через интернет?! ДА!!!" // Учебная физика.-2007. - № 1.- С. 131-134.

3. Агафонцев В.В, Ахмедьянов В.В, Воробьёв А.Н, Симаков В.В, Тарасов В.М. "Удалённый доступ в физическом и технологическом эксперименте" // Учебная физика.-2008. - № 1.- С. 124-129.

ЗАДАЧА ОЦЕНКИ ПРОИЗВОДНОЙ МНОГОЧЛЕНОВ В ЗАДАННОЙ ТОЧКЕ

DOI: <u>10.31618/nas.2413-5291.2019.3.50.121</u>

Загиров Н.Ш., Гаджиева Т.Ю., Эфендиев Э.И

Для непрерывной на некотором отрезке [a, b] функции f(x), как обычно, положим:

$$||f|| = max\{|f(x)|: x \in [a, b]\}.$$

Для произвольной функции норма её производной никак не связана с нормой самой функции. Это оказалось не так для многочленов, как тригонометрических, так и алгебраических. Сначала С.Н. Бернштейн показал, [1]что для тригонометрического многочлена $u_n(t)$ порядка nна $[a, b] = [0, 2\pi] : ||u'_n|| \le n ||u_n||$ и, как следствие, для алгебраического многочлена $P_n(x)$ степени n на отрезке [-1,1] для $x \in (-1,1)$ имеем

$$\|P'_n(x)\| \le \frac{n}{\sqrt{1-x^2}} \|P_n\|.$$
⁽¹⁾

Классический результат А.А. Маркова, [2]:

$$||P_n'|| \le n^2 ||P_n||.$$

Эти неравенства обобщались в различных направлениях. Отметим некоторые из работ, посвященных оценкам норм производных многочленов, [3]-[8].

На наш взгляд, представляет интерес задача получения оценок типа (1) в зависимости от расположения точки *x* на всей числовой прямой.

В данной статье мы установим некоторые общие результаты. Применить их к алгебраическим многочленам планируем в другой работе.

Пусть $\phi_0(t), \ldots, \phi_n(t)$ - линейно независимая система дифференцируемых функций, определенных на некотором отрезке [a, b]; положим $V(t) = (\phi_0(t), \ldots, \phi_n(t))$ и для $x \in \mathbb{R}^{n+1}$ определим многочлен

$$P(t) = x \cdot V(t) = \sum_{i=0}^{n} x_i \phi_i(t).$$

Фиксируем точку $\bar{t} \in R$ и рассмотрим экстремальную задачу

$$\begin{aligned} xV'(t) &\to extr, \\ \|xV(t)\| \leq 1. \end{aligned} \tag{2}$$

Те $x \in \mathbb{R}^{n+1}$, которые удовлетворяют неравенству (2), называются допустимыми точками задачи; заметим, множество допустимых точек непусто (например, x=0), замкнуто, выпукло и симметрично. Последнее означает, что наряду с x и -x является допустимой точкой. Это позволяет ограничиться изучением свойств задачи

$$\begin{aligned} xV'(t) \to \min, \\ \|xV(t)\| \le 1, \end{aligned} \tag{3}$$

являющейся задачей выпуклого программирования с условием Слейтера, [9].

Теорема 1. Допустимая точка $\tilde{x} \in \mathbb{R}^{n+1}$ будет решением задачи (3) тогда и только тогда когда существуют:

- натуральное число r,

- точки $t_1 < ... < t_r$ отрезка [a, b],

- числа c_1, \ldots, c_r , обладающие свойствами:

$$|\tilde{x}V(t_i)| = 1, i = 1, \dots, r,$$
 (1.1)

$$Signc_i = -\tilde{P}(t_i), i = 1, \dots, r$$
(1.2)

и для любого $x \in \mathbb{R}^{n+1}$:

$$x \cdot V'(t) = \sum_{i=1}^{r} c_i x V(t_i). \tag{1.3}$$

Доказательство сводится к применению теоремы Куна-Таккера. Пусть для

 $g(x) = max\{|xV(t)| - 1: t \in [a, b]\}$ и для $\lambda > 0 L_{\lambda}(x)$ - функция Лагранжа: $L_{\lambda}(x) = xV'(\bar{t}) + \lambda g(x).$