

Лабораторная работа №1.4.1  
ИЗУЧЕНИЕ ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНЫХ  
ПОГРЕШНОСТЕЙ НА ПРИМЕРЕ  
ФИЗИЧЕСКОГО МАЯТНИКА

Гёлецян А.Г.

22 июля 2022 г.

# 1 Введение

## Цель работы:

- проверить справедливость формулы для периода колебаний физического маятника и определить значение ускорения свободного падения
- убедиться в справедливости теоремы Гюйгенса об обратимости точек опоры и центра качания маятника

## В работе используются:

- металлический стержень
- опорная призма
- торцевые ключи
- закреплённая на стене консоль
- подставка с острой гранью для определения центра масс маятника
- секундомер
- линейки металлические длиной 30, 50 и 100 см
- штангенциркуль
- электронные весы
- математический маятник

## 2 Теория

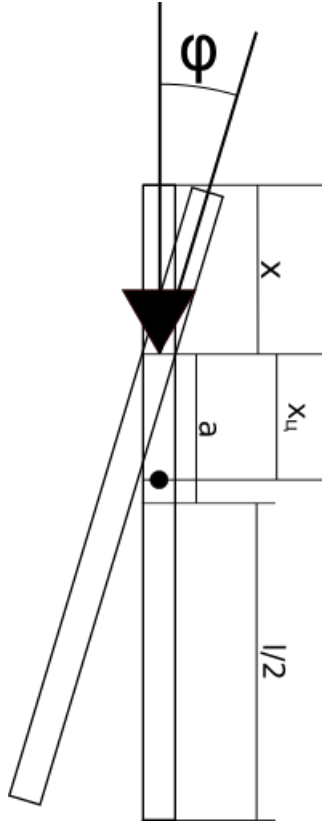


Рис. 1: Схема установки

Напишем уравнение движения системы

$$-(m + M)gx_{\text{ц}} \sin \varphi = (I_m + I_M)\ddot{\varphi}$$

где  $m, I_m$  это масса и момент инерции призмы соответственно, а  $M, I_M$  это масса и момент инерции стержня соответственно.

Из теоремы Штайнера-Гюйгенса

$$I_M = Ml^2/12 + Ma^2$$

В наших измерениях  $m \approx M/11$ , а расстояние центра масс призмы от оси качения составляет примерно  $a_m = 1.5\text{см}$ . В измерениях минимальное значение  $a$ , которое использовалось в измерениях составляет  $a_{\text{min}} = 12.5\text{см}$ . Таким образом оценим какая доля имеет момент инерции призмы в системе.

$$\frac{I_m}{I_M} = \frac{m}{M} \frac{a_m^2}{a_{\text{min}}^2 + \frac{l^2}{12}} \approx 0.02\%$$

Так как эта величина на порядки меньше относительных погрешностей всех других измерений, мы имеем полное моральное право пренебрегать  $I_m$  относительно  $I_M$ .

При приближении  $\varphi \ll 1$  наше уравнение движения переходит в уравнение гармонического осциллятора, откуда можно легко получить формулу периода колебания маятника

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{\frac{l^2}{12} + a^2}{\beta x_{\text{ц}} g}} \quad (1)$$

где  $\beta = 1 + m/M$ .

### 3 Ход работы

Для начала измерим все статические величины.

$$l = (100.1 \pm 0.05)\text{см}$$

$$m = (76.3 \pm 0.1)\text{г}$$

$$M = (870.5 \pm 0.1)\text{г}$$

Чтобы понять сколько знаков нам хранить для  $\beta$  для начала подсчитаем его погрешность

$$\Delta\beta = \sqrt{(\Delta m \frac{\partial\beta}{\partial m})^2 + (\Delta M \frac{\partial\beta}{\partial M})^2} = \sqrt{(\frac{\Delta m}{M})^2 + (\frac{\Delta M m}{M^2})^2} \approx 0.0001 \quad (2)$$

Мы видим, что после запятой можем хранить 4 цифры, поэтому

$$\beta = 1.0877 \pm 0.0001$$

Для проведения серии измерений ( $a = \text{const}$ ) фиксируем призму в каком то положении  $a$  и несколько раз ( $N = 8$ ) измеряем время  $n$  колебаний. Обозначим это время  $t$ . Погрешность измерения  $a$  равна  $\Delta a = 0.1\text{см}$ , т.к.  $a$  является разницей двух измерений с погрешностью  $0.05\text{см}$  ( $a = l/2 - x$ ). Для краткости в работе указаны сразу  $a$ , без указания  $x$ . То же самое верно и для  $x_{\text{ц}}$  ( $\Delta x_{\text{ц}} = 0.1\text{см}$ ).

Период колебания считаем по формуле  $T = t/n$ , а случайную ошибку по формуле

$$\Delta T_{\text{случ}} = \frac{1}{n} \sqrt{\frac{1}{N-1} \sum (t_i - \bar{t})^2}$$

Систематическая ошибка  $\Delta t_{\text{сист}} = 0.02\text{с}$  (примерное время обновления экрана секундомера). Так как  $T = t/n$ , то  $\Delta T_{\text{сист}} = \Delta t_{\text{сист}}/n$ . Полная ошибка

$$\Delta T = \sqrt{\Delta T_{\text{сист}}^2 + \Delta T_{\text{случ}}^2}$$

В Таблице 1 приведены данные измерения. В Таблице 2 приведены периоды колебаний с погрешностями. В Таблице 3 приведены расчетные значения  $g$  и  $\Delta g_{\text{сист}}$ . Последняя считалось по аналогичной (2) формуле.

Серия	1	2	3	4	5	6	7	8
$a$ , см	39.3	32.5	29.2	24.3	22.0	19.1	15.3	12.4
$x_{\text{ц}}$ , см	36.0	29.8	26.8	22.2	20.1	17.4	14.0	11.3
$n$	20	20	20	10	10	20	20	20

№ опыта	$t$ , с							
1	31.30	30.69	30.63	15.43	15.59	31.94	33.76	36.03
2	31.21	30.61	30.62	15.39	15.55	31.98	33.69	35.97
3	31.25	30.70	30.63	15.43	15.58	31.89	33.65	35.94
4	31.28	30.64	30.57	15.41	15.66	31.98	33.73	36.00
5	31.30	30.61	30.64	15.46	15.60	31.95	33.72	35.96
6	31.27	30.68	30.61	15.40	15.67	31.97	33.73	35.94
7	31.27	30.70	30.53	15.48	15.71	31.94	33.77	35.98
8	31.26	30.70	30.62	15.40	15.65	32.03	33.68	35.98

Таблица 1: Измерения времени  $t$  для  $n$  колебаний

$a$ , см	39.3	32.5	29.2	24.3	22.0	19.1	15.3	12.4
$T$ , с	1.563	1.533	1.53	1.542	1.563	1.598	1.686	1.799
$\Delta T$ , с	0.002	0.002	0.002	0.004	0.006	0.002	0.002	0.002

Таблица 2: Периоды колебаний для различных  $a$

№ опыта	$g, \text{см/с}^2$							
1	980	979	976	981	982	984	976	983
2	986	985	977	986	988	982	980	986
3	983	979	976	981	984	987	983	988
4	981	983	980	984	974	982	978	985
5	980	985	975	977	981	984	979	987
6	982	980	977	985	972	982	978	988
7	982	979	982	975	968	984	976	986
8	983	979	977	985	975	979	981	986

$\bar{g}, \text{см/с}^2$	981							
$\Delta g_{\text{случ}}, \text{см/с}^2$	4							
$\Delta g_{\text{сист}}, \text{см/с}^2$	5	6	6	7	9	7	8	9

Таблица 3: Расчетные  $g$  для каждого измерения

### 3.1 $g$ методом усреднения

Начнем подсчет результатов с подсчета  $g$  методом усреднения.

$$\bar{g} = 981 \text{см/с}^2, \Delta g_{\text{случ}} = 4 \text{см/с}^2$$

Для подсчета систематических ошибок воспользуемся формулой, аналогичной формуле (2). Для оценки полной погрешности возьмем  $\Delta g_{\text{сист}}$  как среднюю из Таблицы 3.

$$\Delta g_{\text{сист}} \approx 7 \text{см/с}^2, \Delta g = \sqrt{\Delta g_{\text{сист}}^2 + \Delta g_{\text{случ}}^2} \approx 8 \text{см/с}^2$$

Финальный ответ.

$$g = (981 \pm 8) \text{см/с}^2, \varepsilon_g \approx 0.8\%$$

### 3.2 Минимум $T(a)$

Из графика на Рис. 2 видно, что зависимость  $T(a)$  имеет минимум, и он находится около  $a = 28 \text{см}$ . Согласно приближенной формуле, где не учитывается влияние массы призмы на положение общего центра масс, минимум можно найти решив уравнение

$$\frac{d}{da} \left( a + \frac{l^2}{12a} \right) = 0 \implies a = \frac{l}{2\sqrt{3}} \approx 29 \text{см}$$

так как количество вблизи минимума у нас не так уж и велико, и выражение для минимума не учитывает влияние массы призмы, можно утверждать что эксперимент соответствует теории.

### 3.3 $g$ методом МНК

Если ввести обозначения  $u = T^2 x_{\text{ц}}$  и  $v = a^2$ , то формулу периода можно переписать как

$$u = \frac{4\pi^2}{g\beta} \left( v + \frac{l^2}{12} \right)$$

Видим что между  $u$  и  $v$  есть линейная связь, о чем и свидетельствуют графики на Рис. 3 и 4.

$$\Delta v = 2a\Delta a, \Delta u = \sqrt{(T^2\Delta x_{\text{ц}})^2 + (2Tx_{\text{ц}}\Delta T)^2}$$

Составим таблицу данных графика 3 (Рис. 4).

$u, \text{с}^2\text{см}$	88.0	70.1	62.8	52.8	49.1	44.4	39.8	36.6
$\Delta u, \text{с}^2\text{см}$	0.3	0.3	0.3	0.4	0.4	0.3	0.3	0.3
$v, \text{см}^2$	1541	1053	850	588	482	363	233	153
$\Delta v, \text{см}^2$	8	6	6	5	4	4	3	2

Таблица 4: Значения  $u$ ,  $\Delta u$ ,  $v$ ,  $\Delta v$

Методом наименьших квадратов находим коэффициенты  $k$  и  $b$  для уравнения  $u = kx + b$ , где  $k = \frac{4\pi^2}{g\beta}$  а  $b = k\frac{l^2}{12}$ . Расчитаем также случайные ошибки  $k$  и  $b$ , которые появляются из за МНК (для краткости оставим формулы расчета погрешностей коэффициентов МНК).

$$k = (0.0370 \pm 0.0002)\text{с}^2/\text{см}$$

$$b = (100.4 \pm 0.2)\text{с}^2\text{см}$$

Теперь рассчитаем  $g$  и  $l$  из коэффициентов.

$$g = \frac{4\pi^2}{k\beta}, \Delta g = g \sqrt{\left(\frac{\Delta k}{k}\right)^2 + \left(\frac{\Delta \beta}{\beta}\right)^2}$$

$$l = \sqrt{\frac{12b}{k}}, \Delta l = l \sqrt{\left(\frac{\Delta b}{2b}\right)^2 + \left(\frac{\Delta k}{2k}\right)^2}$$

Подставив числа получаем

$$g = (981 \pm 9)\text{см}/\text{с}^2, l = (100.4 \pm 0.5)\text{см}$$

### 3.4 Опыт с приведенной длиной маятника

Если в формуле (1) ввести обозначение  $l_{\text{пр}} = \frac{l^2/12+a^2}{\beta x_{\text{ц}}}$ , то формулу периода можно переписать как

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{l_{\text{пр}}}{g}}$$

Это означает, что период математического маятника с длиной  $l_{\text{пр}}$  будет совпадать с периодом физического маятника. Проверим это на опыте.

Физический маятник имеет конфигурацию 1 (см. Таблицу 1)  
 $a = 39.3\text{см}$ ,  $x_{\text{ц}} = 36.0\text{см}$ . Подставив числа получаем  $l_{\text{пр}} = 60.8\text{см}$ . Теперь измерим период математического маятника с этой длиной.

$t, \text{с}$	31.50	31.48	31.50	31.47	31.45
$T, \text{с}$	1.575	1.574	1.575	1.574	1.573

Таблица 5: Периоды колебания математического маятника ( $n = 20$ )

Из этих данных получаем  $T_{\text{мат}} = 1.574\text{с}$ . Период физического маятника  $T_{\text{физ}} = (1.563 \pm 0.002)\text{с}$ . Теперь подсчитаем погрешность  $T_{\text{мат}}$  и проверим равенство этих периодов.

$$\Delta T_{\text{мат}}^{\text{сист}} = \Delta l_{\text{пр}} \frac{T_{\text{мат}}}{2l} \approx 0.013\text{с}$$

В расчете  $\Delta l_{\text{пр}} = 1\text{см}$ , т.к. установка длины маятника было довольно не точным в связи с шаровидностью груза и прогиба линейки. Как видим в пределах погрешности эти периоды совпадают, поэтому в пределах погрешности формула приведенной длины маятника работает.

Теперь сделаем опыт по переворачиванию маятника относительно точки с расстоянием  $l_{\text{пр}}$ .

$t, \text{с}$	31.34	31.28	31.25	31.24	31.24
$T, \text{с}$	1.567	1.564	1.563	1.562	1.562

Таблица 6: Периоды колебания перевернутого маятника ( $n = 20$ )



Получаем период  $T_{\text{пер}} = 1.564\text{с}$ , что в пределах погрешности  $T_{\text{физ}}$ . Еще раз утверждаемся, что формула приведенной длины работает.

## 4 Заключение

Как видим в пределах погрешности ускорение свободного падения, расчетная длина стержня совпадают с реальными значениями, а формулы периода маятника и теорема об обратимости центра качения и точки опоры применимы в пределах погрешности.

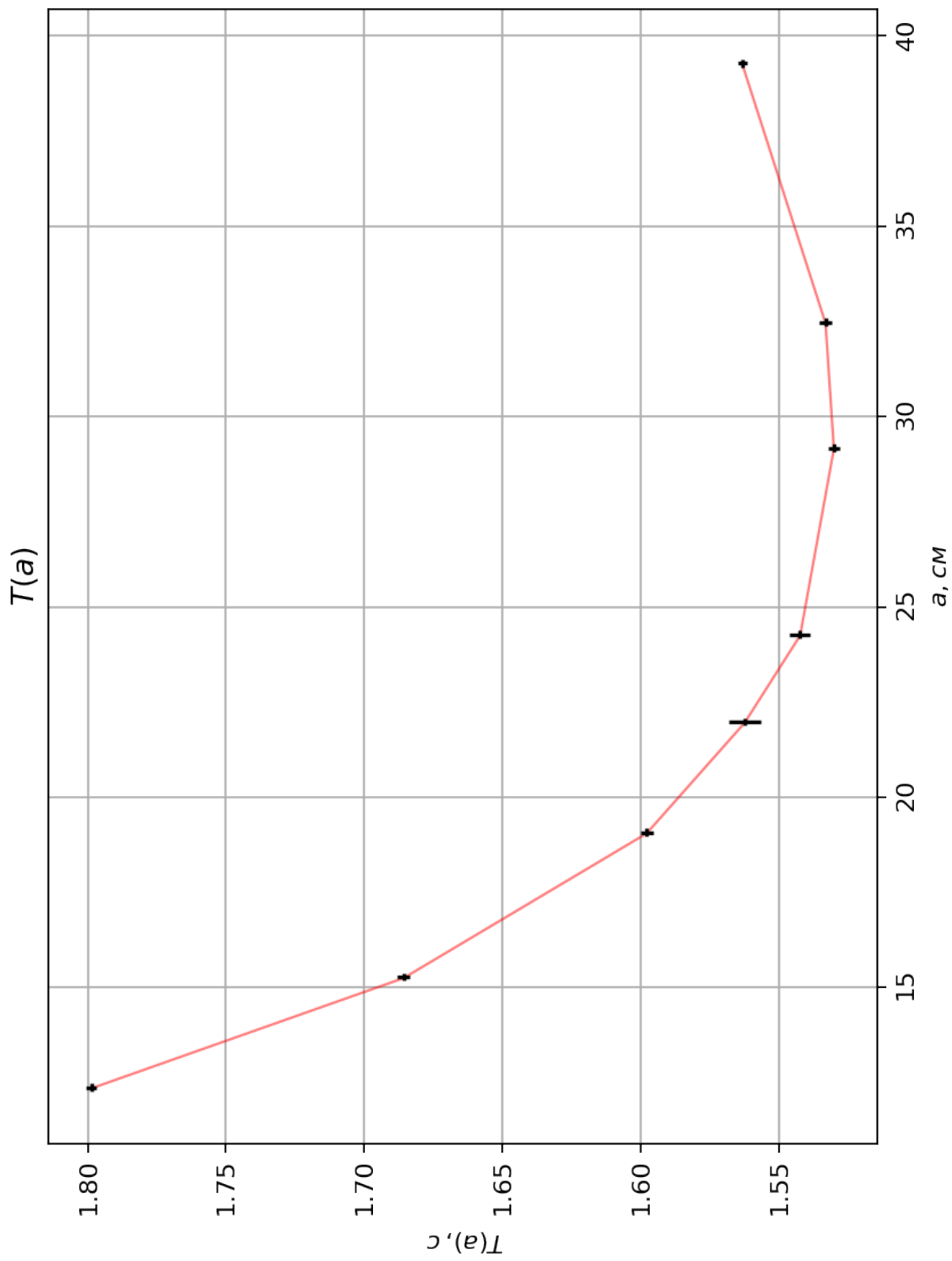


Рис. 2: График зависимости  $T(a)$

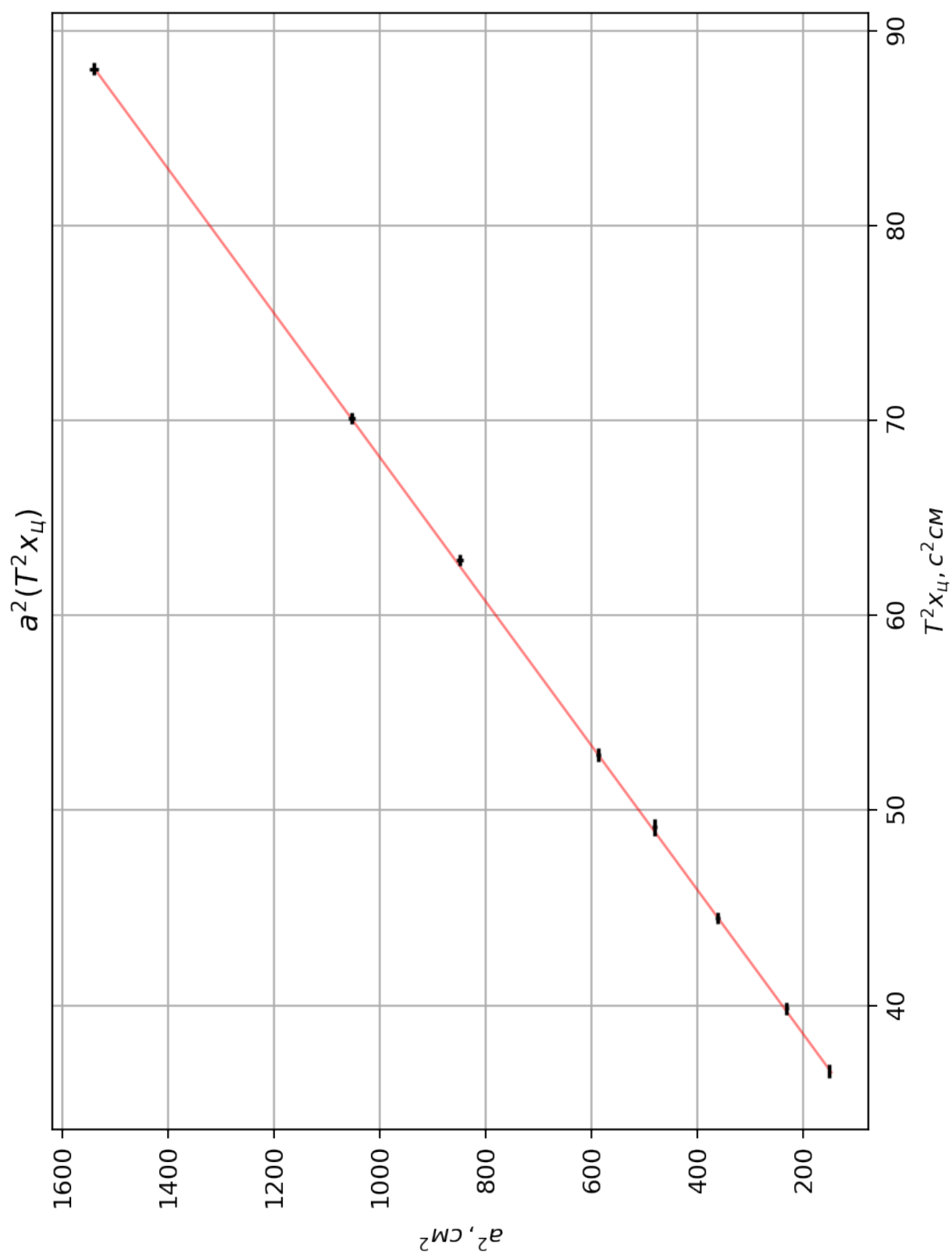


Рис. 3: График зависимости  $a^2(T^2x_{\text{ц}})$

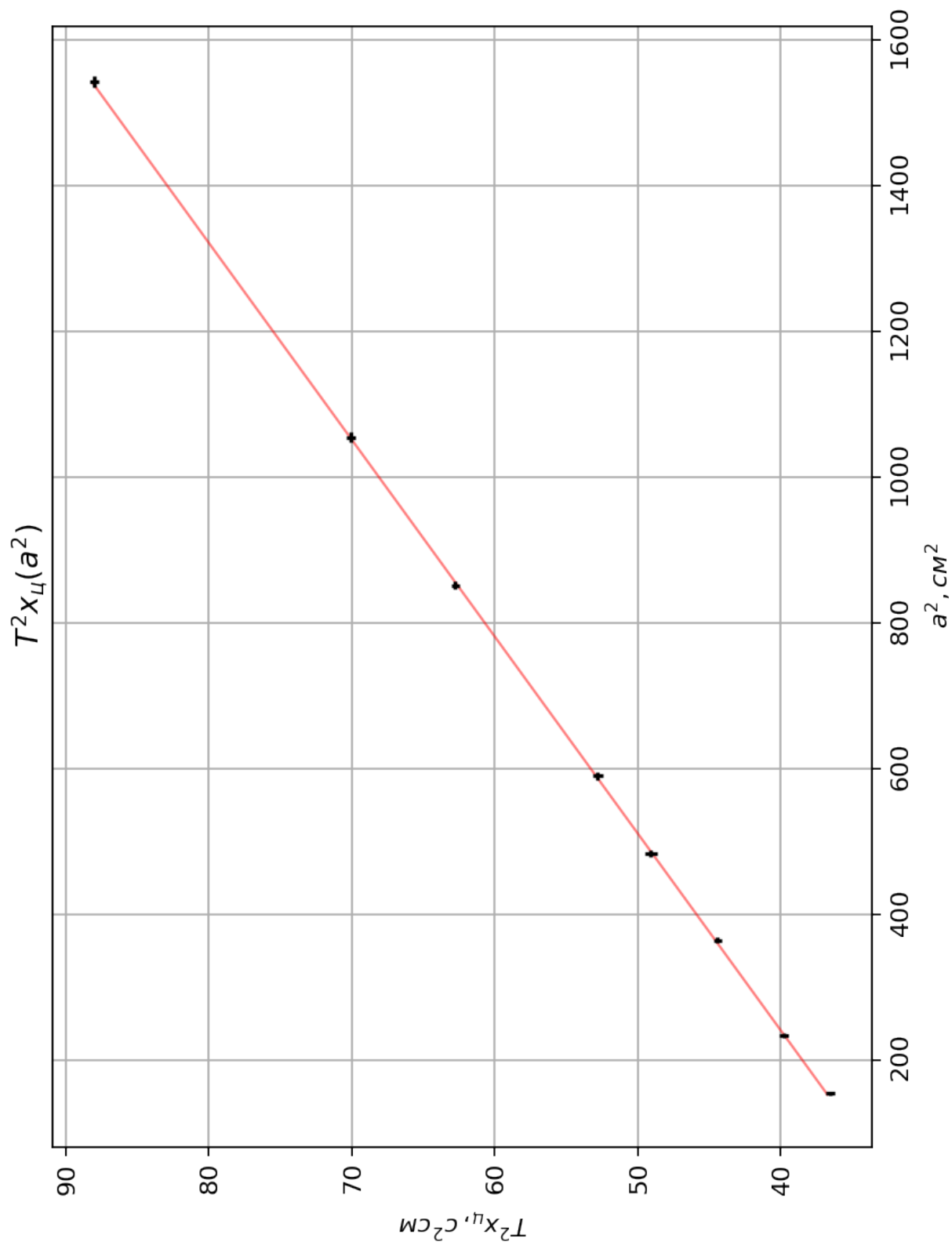


Рис. 4: График зависимости  $T^2 x_u(a^2)$