

МИНИСТЕРСТВО ОБРАЗОВАНИЯ  
РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ  
УРАЛЬСКИЙ ОРДЕНА «ЗНАК ПОЧЕТА»  
ГОСУДАРСТВЕННЫЙ  
ПЕДАГОГИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ

Математическая обработка  
результатов измерений  
в лабораториях  
физического практикума

Учебно-методическая разработка

#### ПРИНЯТЫЕ ОБОЗНАЧЕНИЯ

Марков Ю.И., Кузин С.Н. Математическая обработка результатов измерений в лабораториях физического практикума:  
учебно-методическая разработка / Урал. пол. ин-т; Сост.  
Ю.И.Марков, С.Н.Кузин. Екатеринбург, 1993. 35 с.

Описана методика оценки случайных и систематических погрешностей результатов измерений физических величин в лабораториях физического практикума. Приводится расчет погрешностей на примере конкретной лабораторной работы.

Предназначается для студентов физического и математического факультетов; может быть использована студентами технических вузов.

Редактор канд. физ.-мат. наук, доц. Довголюк С.П.

$X$  - случайная величина (ее обозначение);

$x_0$  - истинное значение физической величины;

$x, x_1, x_2, \dots, x_n$  - числовые значения случайной величины  $X$ ;

$n$  - число наблюдений (измерений) случайной величины;

$\langle x \rangle$  - среднее арифметическое значение величины;

$p$  - вероятность события;

$S$  - выборочное среднеквадратичное отклонение;

$S_{x_0}$  - среднеквадратическое отклонение значения  $\langle x \rangle$  от значения  $x_0$ ;

$k_s$  - коэффициент Стьюдента;

$\delta$  - доверительная граница случайной погрешности результата измерения;

$\theta$  - доверительная граница неисключенной систематической погрешности результата измерения;

$\Delta_x$  - доверительная граница абсолютной погрешности результата измерения величины;

$\vartheta$  - доверительная граница относительной погрешности результата измерения;

( $s$ )

Уральский государственный  
педагогический институт, 1993

Редактор И.М.Лершина

Подписано к печати 20.04.93.

Формат 50 x 84 I / 16

Бумага для многок. аппаратор.

Усл.печ. л. 2,1.

Уч. - пел. л. 2,1. Тираж 500. Знак  $\text{Z}^{\text{B}}$ .

Цена 7р.

Уральский отдел "Знак Почета" государственный педагогический

институт.

Лаборатория многоспектр. аппаратов.

620219 Екатеринбург, ГСИ 135, просп.Космонавтов, 26.

## I. ИЗМЕРЕНИЕ ФИЗИЧЕСКИХ ВЕЛИЧИН. ПОГРЕШНОСТИ

Измерение называется нахождение числового значения физической величины с помощью специальных технических средств (приборов)

или с помощью соотношений, выраженных определенные физические зависимости. По способу получения значения измеряемой величины измерения подразделяются на прямые и косвенные. Прямое называется

измерение, при котором исходное значение величины получается непосредственно из отчетных данных путем считывания результата измерения со шкалы показаний прибора. Например, прямым является измерение массы с помощью весов, длины с помощью линеек и т.д. Косвенным называется измерение, при котором исходное значение величины устанавливается на основе известной аналитической зависимости между этой величиной и величинами, значения которых определяются в результате прямых измерений. Так, при определении плотности тела правильной геометрической формы проводится прямое измерение его массы и линейных размеров, а затем уже рассчитывается по формуле плотности.

Для тела цилиндрической формы формула расчета плотности имеет вид:

$$\rho = \frac{m}{\pi d^2 h} \quad (1)$$

где  $m$  — масса тела цилиндрической формы;  $d$  — диаметр;  $h$  — высота цилиндра. Значения величин  $m$ ,  $d$  и  $h$  определяются при выполнении прямых измерений.

В силу ряда причин результат измерения любой физической величины отличается от ее истинного значения  $x_0$ . Отклонение результата измерения от истинного значения характеризуется погрешностью измерения. По форме представления различают абсолютную и относительную погрешности. Абсолютная погрешность — это разность между измеренным и истинным значением измеряемой величины:

$$\Delta x = x - x_0 \quad (2)$$

где  $x$  — измеренное значение величины;

$x_0$  — истинное значение величины;

$\Delta x$  — абсолютная погрешность результата измерения величины  $x$ .

Относительная погрешность ( $\gamma$ ) — отношение абсолютной погрешности результата измерения к истинному значению величины.

$$\gamma = \frac{\Delta x}{x_0} \quad \text{Или в \%: } \gamma = \frac{\Delta x}{x_0} \cdot 100\% \quad (2)$$

Относительная погрешность показывает, какую часть от истинного значения величины составляет абсолютная погрешность; именно  $\gamma$  характеризует точность измерения величины  $x$ , т.е. является оценкой качества измерения.

По характеру измерений при выполнении повторных измерений погрешности подразделяются на случайные и систематические.

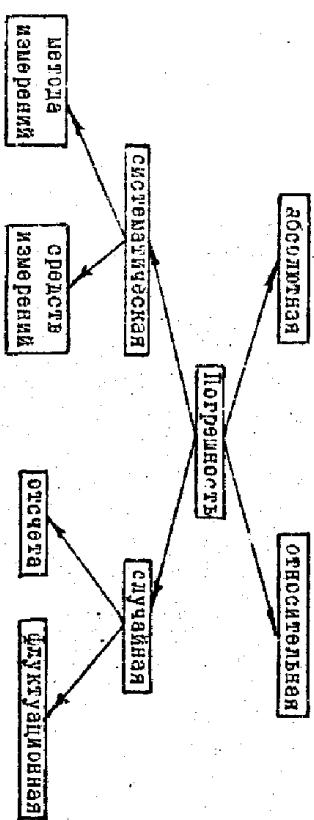
Систематическая погрешность, будучи частью всей погрешности (т.е. состоящей из повторных измерений), остается постоянной или закономерно изменяющейся при повторных измерениях; она связана с несовершенством технических средств измерения, т.е. с несовершенством используемой измерительной техники. Случайная погрешность — это та составляющая погрешности, которая изменяется случайным, непредсказуемым образом при повторных измерениях данной величины. От опыта к опыту эта погрешность изменяет не только свое численное значение, но также и знак. Случайная погрешность обусловлена факторами, действующими неодинаково, непрорискованно при повторении опытов по измерению данной величины. Такими факторами могут быть либрации, люфты осей приборов по мере износа деталей измерительных приборов, заслонкость помехами и т.д. Например, на результатах повторных измерений линейных размеров объекта может скрываться разное качество обработки поверхности, выявляемое при наблюдении ее рельефа с помощью микроскопа.

Сила тока в слаботочных устройствах может случайным образом изменяться, отклоняясь от постоянного значения (подвергаясь фликерингу). По причинам возникновения различаются погрешности следующих видов:

- метода измерений, т.е. обусловленных несовершенством выбранной методики измерений;
- средства измерения, связанных с неизбежными техническими недостатками измерительных приборов;
- отсчета, выведенных округлением значений результатов показаний измерительных приборов;

- флукутации, обусловленные колебаниями (флюктуациями) значений самой измеряемой величины.

В поле употребления можно представить следующую схему классификации погрешностей



Случайные погрешности проявляются в том, что при многократных измерениях некоторой физической величины  $X$  одним и тем же измерительным прибором при неизменных условиях измерения результаты измерений будут настолько отличаться друг от друга, будто набор случайных чисел:  $x_1, x_2, x_3, \dots, x_n$ . Заметим, что если получение значения однажды, то это свидетельствует о том, что систематическая погрешность преобходит случайную, которая, следовательно, не может быть обнаружена используемым измерительным прибором.

Наиболее близким к истинному значению  $x_0$  является среднее арифметическое этих значений:

$$\langle x \rangle = \frac{x_1 + x_2 + x_3 + \dots + x_n}{n} = \bar{x}$$

Это легко объяснить тем, что некоторые значения величины  $X$  завышены (погрешность положительна), другие же занижены (погрешность отрицательна); при суммировании эти погрешности частично компенсируются, поэтому среднее арифметическое является наилучшей оценкой значения измеряемой величины  $X$ .

Наиболее же достоверным значением величины  $X$  является среднее статистическое, получаемое как предел значения  $\langle x \rangle$  при неогра-

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \langle x \rangle = x_0 \quad (4)$$

Среднее статистическое  $\bar{x}$  принимается за истинное значение величины  $X$ . Сама величина  $X$  в теории вероятностей называется случайной величиной. Это связано с тем, что ее числовые значения, как уже отмечалось, представляют собой набор случайных чисел, некоторые из которых большие, а другие меньше  $x_0$ .

Практически почти всегда приходится ограничиваться конечным числом измерений (в лабораторном практикуют 3-5 раз). При этом среднее арифметическое значение  $\langle x \rangle$ , отклоняясь от истинного значения, может быть как больше, так и меньше  $x_0$ , которое остается неизвестным. В связи с этим возник задача по определению отклонения значения  $\langle x \rangle$  от  $x_0$ . Разницу их значений в соответствии с равенством (1) нужно классифицировать как случайную абсолютную погрешность значения  $\langle x \rangle$ :

$$\Delta \langle x \rangle = \langle x \rangle - x_0 \quad (5)$$

Оценка случайной погрешности производится на основе методов математической статистики, оперирующей понятиями и теоремами теории вероятностей.

## 2. ВЕРОЯТНОСТЬ ПЛОТНОСТЬ ВЕРОЯТНОСТИ

Рассмотрим некоторые понятия теории вероятностей на примере измерения длины тела. Пусть произведено измерение длины тела ( $L$ )  $n$  раз. Числовые значения отдельных результатов измерения  $l_1, l_2, l_3, \dots, l_n$  будут разбросаны относительно истинного значения  $l_0$ .

По терминологии теории вероятностей длину тела  $L$  следует называть непрерывной случайной величиной. Это связано с тем, что при многократном измерении длины  $L$  ее числовые значения  $l_1, l_2, l_3, \dots, l_n$ , обозначенные на числовом оси штрихами (рис. 1), будут непрерывно заполнять некоторый конечный интервал ( $b - c$ ), взятый для наглядности достаточно протяженным от наименьшего значения ( $b$ ) до наибольшего значения ( $c$ ).

\* Промежуток от английского слова; означает количественный учет массовых случайных явлений.



Рис. 1

Возьмем интеграл значений длины тела длиной  $\Delta l_i$ , примыкающий к некоторому значению  $l_i$  (рис. 1). Число случаев попадания значений длины  $l$  в этот интервал обозначим  $\Delta n_i$ . Отношение  $\Delta n_i / n = \omega_i$  называется относительной частотой ( $\omega_i$ ) попадания результатов измерений в интервал значений от  $l_i$  до  $l_i + \Delta l_i$ .

При неограничено большом значении числа всех измерений  $n$  ( $n \rightarrow \infty$ ) отношение  $\Delta n_i / n$  характеризует вероятность ( $p$ ) того, что результат единичного измерения длины попадет в заданный интервал значений  $l$  длиной  $\Delta l_i$ . В теории вероятностей этому соответствует запись:

$$P(l_i < l < l_i + \Delta l_i) = \lim_{n \rightarrow \infty} \frac{\Delta n_i}{n} = p_i. \quad (6)$$

Т.о. вероятность  $p$  единого события (измерения в данный интервал значений  $l$ ) выражается собою пределное значение относительной частоты при  $n \rightarrow \infty$ .

Из определения вероятности получаем значение длины  $l$  в другой интервал значений ( $\Delta l_2$ ), примыкающий к другому значению ( $l_2$ ).

При одинаковой ширине интервалов ( $\Delta l_1 = \Delta l_2 = \Delta l_3 = \dots = \Delta l_n$ ) относительные частоты и вероятности попадания значений  $l$  в эти интервалы (т.е. вероятности различных событий) будут различными, зависящими от самих значений  $l_1, l_2, l_3, \dots, l_n$ . Очевидно, что частота и вероятность попадания значений  $l$  будут наибольшей для интервала, примыкающего к значению  $l_0$  (рис. 1), так как полученные при измерении значения длины тела будут группироваться около значения  $l_0$ . Будем рассматривать отношение видя:

$$\frac{P(l_1 < l < l_1 + \Delta l_1)}{\Delta l_1} = \frac{\Delta p_1}{\Delta l_1},$$

- 8 -

В общем виде:

$$\frac{P(l_1 < l < l_1 + \Delta l_1)}{\Delta l_1} = \frac{\Delta p_1}{\Delta l_1}.$$

Каждое из этих соотношений характеризует значение вероятности, приходящееся в среднем уже на единицу длины рассматриваемых интервалов ( $\Delta l_1, \Delta l_2, \Delta l$ ). Как и само значение вероятности  $p$ , это отношение зависит от значения  $l$ , т.е. является функцией значения  $l$ .

Будем рассматривать элементарный интервал (т.е.  $\Delta l \rightarrow 0$ ), когда выполняется соотношение  $\Delta l = d\ell$ . Вероятность попадания значения  $l$  в измеряемый элементарной длины будем соотносить соотношением  $dP$  (часто  $dP$  называют дифференциалом вероятности):

$$P(l < l + d\ell) = dP. \quad (7)$$

Тогда отношение  $dP/d\ell$  представляет собой некоторую функцию

$$f(\ell) = \frac{dp}{d\ell}. \quad (8)$$

Функция  $f(\ell)$  называется плотностью распределения вероятности для случайной величины  $l$ . Такое название можно объяснить тем, что в finale значения этой величины является плотность вещества  $f$ , определенная по формуле, схожей по духу с соотношением (8):

$$f = \lim_{\Delta V \rightarrow 0} \frac{\Delta m}{\Delta V} = \frac{dm}{dV}. \quad (9)$$

где  $dV$  — элементарный объем, взятый в окрестности данной точки вещества, а  $dm$  — масса вещества в этом элементарном объеме. Значение массы  $dm$  можно вычислить на основе соотношения (9):

$$dm = f dV. \quad (10)$$

Аналогично вычисляется  $dP$ , т.е. вероятность попадания значения  $l$  в элементарный интервал значений, занятый в окрестности некоторого-либо значения  $l$ :

$$dP = f(\ell) d\ell. \quad (11)$$

помято, что в общем случае можно говорить о любой другой геометрической случайной величине  $X$ . Составствено вероятности попадания ее значений в материал элементарной длины  $dx$  будет равна:

$$dP = f(x - X < x + dx) = f(x) dx , \quad (12)$$

где  $f(x)$  — листность распределения вероятности случайной величины  $X$  (часто просто листность вероятности).

### 3. КИВЫА РАСПРЕДЕЛЕНИЯ ВЕРОЯТНОСТИ

График плотности распределения вероятностей называется клином распределения вероятностей. Пусть для некоторой зависимости  $f(x)$  график имеет вид, представленный на рис. 2.

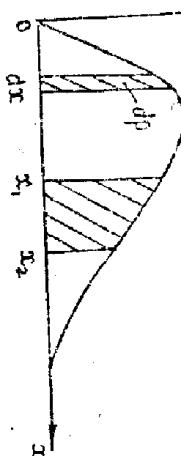


Рис. 2

Нетрудно увидеть, что элементарное значение вероятности  $dP$ , выражающее соотношением (12), численно равно площади заштрихованной узкой полоски (рис. 2). Вероятность же попадания значений величины  $X$  в интервал конечной длины ( $x_1, x_2$ ) равна площади заштрихованной криволинейной трапеции, которая складывается из множества таких полосок, если весь интервал ( $x_1, x_2$ ) разбить на множество интервалов с длиной  $dx$  для каждого из них.

Здесь следует сказать несколько замечаний. 1. Поскольку вероятность является величиной безразмерной, то площадь  $Q_1$  криволинейной трапеции должна выражаться в долях от площади  $Q$  всей фигуры, расположенной под кривой распреде-

ления вероятностей. Имеет место следующее равенство:

$$P(x_1 < x < x_2) = \frac{Q_1}{Q} . \quad (13)$$

Отношение значений площадей этих фигур можно легко определить следующим образом. Вырезав фигуру под всей кривой распределения вероятностей, навесив эту суммую фигуру на аналитических весах,

можно выразить через плотность бумаги  $\rho$  и объем фигуры  $V : m = \rho V = \rho Q h$ , где  $Q$  — площадь фигуры;  $h$  — толщина бумажного листа, на котором был построен график зависимости  $f(x)$ .

Вырезав затем криволинейную трапецию с площадью поверхности  $Q_1$ , можно определить на весах массу  $m_1$  этой части листа. Значение массы  $m_1$  выражается аналогично:  $m_1 = \rho Q_1 h$ .

Составив отношение  $m_1/m$  и сократив  $\rho$  и  $h$ , получим:  $m_1/m = Q_1/Q = P(x_1 < x < x_2)$ .

Так достаточно просто можно определить численное значение вероятности попадания значений величины  $X$  в заданный интервал из значений.

### 2. Второе замечание касается так называемой формулы ячейк-посы.

Полный интервал всех возможных значений величины  $X$ , состоящий из  $(x_1, x_2)$ , можно считать состоящим из большого числа ( $n$ ) узких интервалов с длиной  $\Delta x$  ( $i$  — число интервалов, изменяющееся от 1 до некоторого значения  $q$ ). Относительная частота попадания значений  $X$  в каждый из таких интервалов принимает значения  $\omega_1, \omega_2, \omega_3 \dots \omega_q$ . Составив сумму этих частот, получим:

$$\omega_1 + \omega_2 + \omega_3 + \dots + \omega_q = \frac{\Delta n_1}{n} + \frac{\Delta n_2}{n} + \frac{\Delta n_3}{n} + \dots + \frac{\Delta n_q}{n} = \frac{\Delta n_1 + \Delta n_2 + \Delta n_3 + \dots + \Delta n_q}{n} = \frac{n}{n} = 1 . \quad (14)$$

Сумма  $\Delta n_1 + \Delta n_2 + \dots + \Delta n_q$  равна числу всех наблюдений (измерений)  $n$ .

Переходя к пределу данной суммы частот, получим значение вероятности  $P(x_1 < x < x_2)$ .

ионий, а предел правой части равен 1, так как предел постоянной величины равен самой постоянной величине.

$$\lim_{n \rightarrow \infty} (\omega_1 + \omega_2 + \dots + \omega_q) = \lim_{n \rightarrow \infty} \omega_i + \lim_{n \rightarrow \infty} \omega_2 + \dots + \lim_{n \rightarrow \infty} \omega_q = p_1 + p_2 + \dots + p_q = 1.$$

Или:  $\sum_{i=1}^q p_i = 1$  (15)

Сумма относительных частот и вероятностей всех событий (попаданий в указанные интервалы) равна 1.

В случае интеграла элементарной длины ( $\Delta x \rightarrow 0$ ,  $d\omega = d\chi$ ) вместо  $p_i$  будем иметь дифференциал вероятности  $d\omega$ , а сумма  $\sum p_i$  преобразуется в определенный интеграл. Причем вероятность попадания значений  $X$  в интервал элементарной длины выражается согласно соотношению (12). Итак, будем иметь:

$$P - dP = f(x) dx$$

$$\sum_{i=1}^q p_i = \int_{x_1}^{x_2} f(x) dx.$$

Выражение вида (15) записется так:

$$\int_{x_1}^{x_2} f(x) dx = 1. \quad (16)$$

т.е. суммарная вероятность всех событий для непрерывной случайной величины равна 1.

Данное выражение (16) играет важную роль в теории вероятностей и называется условием нормировки функции  $f(x)$ . Поскольку интеграл в равенстве (16) численно равен площади под кривой распределения вероятностей, то эта площадь в соответствии с равенством (16) принимается за единицу.

#### 4. НОРМАЛЬНОЕ РАСПРЕДЕЛЕНИЕ

Для разных непрерывных случайных величин аналитическое выражение плотности вероятности  $f(x)$  оказывается различным. Очень часто при измерении физических величин (длина тела  $L$ , масса тела  $M$  и т.д.) их случайные значения распределяются относительно истинного значения в соответствии с законом нормального распределения, изученным Гауссом (распределение Гаусса).

Для плотности вероятности при этом распределении было получено следующее выражение:

$$f(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}\sigma} e^{-\frac{(x-\alpha)^2}{2\sigma^2}}, \quad (17)$$

где  $\alpha$  и  $\sigma$  – параметры распределения;  $x$  – численное значение случайной величины  $X$ . Параметр  $\alpha$  представляет собой истинное значение измеряемой величины ( $\alpha = x_0$ ). Параметр  $\sigma^2$  называется дисперсией распределения.  $\sigma$  – стандартным отклонением или стандартом.

Смысл величины  $\sigma$  с большой наглядностью иллюстрируется при графическом изображении зависимости  $f(x)$  (рис. 3).

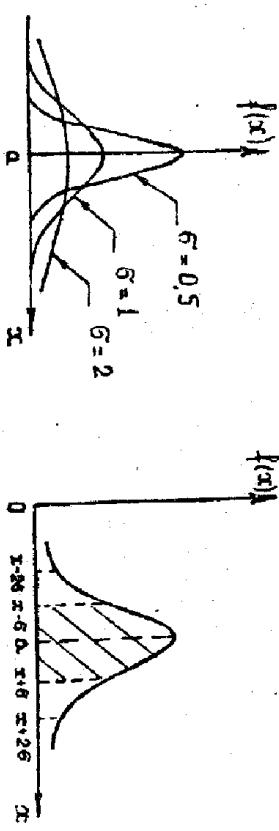


Рис. 3

Рис. 4

Кривые, характеризующие зависимость  $f(x)$ , asymptotически приближаются к оси абсцисс, имея максимум при  $x = \alpha$ . Чем меньше параметр  $\sigma$ , тем больше значение максимума, а сама кривая вытягивается вдоль оси ординат, т.е. тем меньше разброс значений относительно истинного значения  $\alpha$ .

Значение  $\langle x \rangle$  при замене  $x$  на  $x + \Delta x$  не изменяется.

$\langle x \rangle$  от истинного значения  $x_0$  меньше  $S_x$  и значительно больше по формуле:

$$S_{\langle x \rangle} = \frac{S_x}{\sqrt{n}} \quad (19)$$

Или:

Значение  $\langle x \rangle$  от истинного значения  $x_0$  меньше  $S_x$  и значительно больше по формуле:

$$S_{\langle x \rangle} = \frac{S_x}{\sqrt{n}} = \sqrt{\frac{(x_1 - \langle x \rangle)^2 + \dots + (x_n - \langle x \rangle)^2}{n(n-1)}} \quad (20)$$

Нак и для случая двухсигмового интервала, попаданию значений  $x$  в интервал  $(\langle x \rangle - 2S_{\langle x \rangle}, \langle x \rangle + 2S_{\langle x \rangle})$  соответствует доверительная вероятность  $\alpha = 0,9549$  (округлено  $\alpha = 0,95$ ). Таким образом, абсолютное значение случайной ошибки равно  $2S_{\langle x \rangle}$ . Окисчательный результат измерения величины (с учетом только случайной погрешности) записывается в виде:

$$x = \langle x \rangle \pm 2S_{\langle x \rangle} \quad (21)$$

Поскольку в реальных условиях число измерений  $n$  ограничено, то из так называемой нечеткой совокупности, т.е. бесконечно большое число числа значений  $x_i$ , выбирается только некоторое конечное их число  $n$  (обычно 3-5). Как уже отмечалось, оценкой истинного значения величины  $x$  служит среднее арифметическое  $\langle x \rangle$ .

Близивателем (говорят чаще «оценкой») значения параметра  $S$  является выборочное среднеквадратичное отклонение  $S_x$ , для которого в теории вероятности получена формула:

$$S_x = \sqrt{\frac{(x_1 - \langle x \rangle)^2 + (x_2 - \langle x \rangle)^2 + \dots + (x_n - \langle x \rangle)^2}{n-1}} \quad (18)$$

При этом  $S_x$  (как и  $S$ ) характеризует отклонение (или разброс) отдельных случайных значений ( $x_1, x_2, x_3, \dots, x_n$ ) относительно самого значения  $\langle x \rangle$ , принимаемого за наиболее точное значение  $x_0$  ( $x_0 = x$ ). В теории вероятностей также показано, что отклонение

среднее арифметического

значение  $\langle x \rangle$  получено как среднее арифметическое для данной серии значений величины  $x$ . Если же взять вторую, третью и т.д. серию значений величины  $x$ , то соответствие им средние значения  $\langle x_1 \rangle, \langle x_2 \rangle, \langle x_3 \rangle, \langle x_4 \rangle$  и т.д. представляют собой тоже случайные значения величины  $x$ , нормально распределенные относительно  $x_0$ . Вот почему значение  $S_{\langle x \rangle}$  характеризует разброс (отклонение) среднего значения относительно истинного значения  $x_0$ .

Заметим, что распределение результатов измерений (и их погрешностей) подчиняется нормальному распределению при значительном числе измерений  $n$  ( $n \geq 30$ ). На практике же число измерений небольшое ( $n = 3 - 5$ ), в результате, например, при  $\alpha = 0,95$ , максимальное значение случайной погрешности превосходит  $2S_{(x)}$ .

В этих случаях вместо целочисленных значений коэффициентов при  $S_{(x)}$  в формуле вида (21) входят произносящие их числа, называемые коэффициентами Стюдента в честь английского математика Госсета, опубликовавшего в 1908 году работу под псевдонимом "Студент". Не приводя полученного Студентом аналитического выражения для распределения результатов измерений при ограниченном их числе, отметим, что кривая распределения Студента при большом числе измерений совпадает с кривой распределения Гаусса, а при ограниченном значении  $n$  она более плавно приближается к оси абсцисс.

Коэффициенты Студента, обозначаемые символом  $t_{d,n}$ , приводятся в соответствующих таблицах; чистовое значение  $t_{d,n}$  зависит от принятой доверительной вероятности  $\alpha$  и числа измерений  $n$ . В качестве примера часть таблицы приводится ниже.

1	2	3	4	5	6	7	8	9	10
$t_{d,n}$	12,7	4,30	3,18	2,77	2,57	2,45	2,36	2,31	2,26

Значение гранич случайной погрешности значения  $\langle x \rangle$  оценивается по формуле:

$$\delta = \pm t_{d,n} S_{(x)} \quad . \quad (22)$$

Доверительная вероятность (называют также надежностью) обычно выбирается равной 0,95 ( $\alpha = 0,95$ ).

Тогда результат измерения величины  $X$  с учетом только случайной погрешности записывается в виде:

$$X = \langle x \rangle \pm \delta = \langle x \rangle \pm t_{d,n} \frac{S_{(x)}}{\sqrt{n}} \quad . \quad (23)$$

$$\alpha = 0,95.$$

Пример. В результате шести измерений длины тела  $L$  с помощью штангенциркуля (с точностью конуса 0,05 мм) среднее значение длины  $\langle l \rangle$  оказалось равным 125,57 мм, а среднеквадратичное отклонение  $S_{(l)}$  равно 0,27 мм.

Определить границы случайной погрешности данных измерений.

В таблице коэффициентов Студента находим, что при  $n = 6$  (горизонтальная строка) и  $\alpha = 0,95$  (вертикальный столбец) коэффициент Студента равен:  $t_{d,n} = 2,57$ .

Для определения результата измерения воспользуемся соотношением вида (23):

$$l = 125,57 \pm 2,57 \frac{0,27}{\sqrt{6}} = (125,57 \pm 0,28) \text{ мм} \quad ,$$

$$\alpha = 0,95.$$

Случайная ошибка округляется до единой значащей цифры, результат записывается в виде:

$$l = (125,6 \pm 0,3) \text{ мм}, \quad \alpha = 0,95.$$

Это означает, что значение длины тела с вероятностью  $\alpha = 0,95$  находится между значениями 125,3 и 125,9 мм.

Замечание. Согласование (19) выражает фундаментальный закон измерения. Согласование (19) выражает фундаментальный закон измерения. Как видим, при большом числе измерений  $n$  значение  $\langle x \rangle$  может быть сведенено к минимальному измерению, близкому к нулю (в пределах точности используемых измерительных приборов). Тогда и случайная погрешность окажется неизвестной, как это следует из равенства (23).

Таким образом, имеется принципиальная возможность повышения точности результата измерения значения  $\langle x \rangle$ : путем многократных измерений величины  $X$  случайную погрешность можно свести буквально к нулю. Хотя этот метод повышения точности результата измерения широко используется (особенно в радиотехнике при измерении слабых электрических сигналов, т.е. токов), однако он сопряжен со многими, часто непреодолимыми трудностями.

## 6. ОЦЕНКА ГРАНИЦ НЕИДИСЧЕННОЙ СИСТЕМАТИЧЕСКОЙ ПОГРЕШНОСТИ

Как уже отмечалось, систематические погрешности обусловлены факторами, действующими однократно или закономерным образом при многократных измерениях величины  $X$ .

В некоторых случаях модуль и знак систематической погрешности известны. Такие погрешности, называемые поправками, могут быть исключены при оценке результата измерений. Так, если часы отставают на 1 секунду в течение часа, то к их показаниям необходимо добавить 1 с на каждый час времени.

если стрелка амперметра, вольтметра и т.д.) устанавливается на шкале не точно против нулевой отметки при отсутствии тока, то при измерении ток следует попускать является в один полупериод, а затем в обратном. Тогда в одном случае показание будет завышено, а в другом — занижено на одно и то же значение. Если взять полусумму этих двух значений, то результат не будет содержать систематической погрешности (поправки). Понятно, что в этом случае необходимо использовать электромагнитный прибор с нулевой отметкой (нулем) в центре шкалы.

Однако имеются систематические погрешности, модуль и знак которых неизвестны. Такие погрешности, называемые неисключенными, заложены как предельные значения основной систематической погрешности среди измерения ( $Q_{\text{осн.}}$ ). часто их значение приводится в паспорте измерительного прибора. Например, если в паспорте микрометра указано значение погрешности  $\pm 0,004 \text{ мм}$ , то это означает, что  $Q_{\text{осн.}}$  не превышает значения  $0,004 \text{ мм}$ , т.е.  $Q_{\text{осн.}} = 0,004 \text{ мм}$ . Для электрометрических приборов предел основной систематической погрешности заложен классом точности. По степени точности, согласно ГОСТу, эти приборы подразделяются на восемь классов точности, обозначаемых цифрами: 0,05; 0,1; 0,2; 0,5; 1,0; 1,5; 2,5; 4,0. Класс точности указывается на шкале прибора, где соответствует классу точности цифра заключается в кругл., например, 1,0, 1,5, 2,5, 4,0.

$Q_{\text{осн.}} = \pm \frac{200}{100\%} \cdot 1,5 = \pm 3 \text{ мА. Или } Q_{\text{осн.}} = \pm 200 \cdot 0,015 = \pm 3 \text{ мА.}$

Для показаний этого прибора 30 и 150 мА значение относительной погрешности будут составлять:

$$\frac{\pm 3}{30} \cdot 100\% = \pm 10\%; \quad \frac{\pm 3}{150} \cdot 100\% = \pm 2\%.$$

Ч.т. в первом случае значение относительной погрешности существоенно больше. Следовательно, для повышения точности реaultата

измерения необходимо, чтобы отклонение стрелки происходило более, чем наполовину шкалы. Так, если взять миллиамперметр с пределом измерения тока 40 мА ( $J_{\text{ макс.}} = 40 \text{ мА}$ ) и классом точности тока 1,5, то значение погрешности покажется:  $Q_{\text{осн.}} = \pm 0,015 = \pm 0,6 \text{ мА}$ . Для значения тока  $J = 30 \text{ мА}$  относительная погрешность соответственно уменьшается:  $0,6/30 = 0,02$ , т.е. 2%.

Таким образом, систематическую погрешность прибора  $Q_{\text{осн.}}$  можно снизить не только за счет использования прибора более высокого класса точности (сответственно более дефицитного и дорогостоящего), но и за счет изменения предела измерения используемой величины. На практике поэтому широко используются многопредельные электрометрические приборы, возможности которых экспериментатор должен грамотно использовать.

Заметим, что приборы классов 0,1; 0,2; 0,5 применяют для весьма точных лабораторных измерений, они называются превышенными. В технике используется менее точные приборы классов 1,0; 1,5; 2,5; 4,0.

В систематическую погрешность, наряду с  $Q_{\text{осн.}}$ , входит также погрешность отсчетывания ( $Q_{\text{отс.}}$ ), равная половине делимой наименьшего деления шкалы при отсчетывании с точностью до целого деления (отдельные экспериментаторы способны оценивать с точностью до 0,1 доления). Погрешность  $Q_{\text{отс.}}$  является систематической погрешностью только при однократном измерении; при многократных измерениях  $Q_{\text{отс.}}$  автоматически становится стоящим случайной погрешности, так как в силу случайно действующих факторов результат измерений может быть как завышен, так и занижен при считываии показаний со шкал приборов.

Систематические погрешности могут появляться из-за недостаточности самого метода измерения. Например, при измерении не только и уравновешивающие его гирь будут действовать разной по значению выталкивавшая (архимедова) сила со стороны окружающего вещества, так как объем исследуемого тела и гирь не равны в точности друг другу. При весьма точном измерении (из аналитических весах) расходжение значений масс обустраивает правило гравитации (  $Q_m$  ).

Путь расчета выталкивающих сил можно решить различными

систематическую погрешность данного метода определения массы тела. Следует заметить, что не существует единого рецепта для оценки погрешности метода, как широком и других составляющих систематической погрешности.

Итак, составляющими систематической погрешности являются: предел основной погрешности средств измерения  $Q_{\text{осн.}}$  (т.е. погрешность прибора); погрешность стоянияания  $Q_{\text{отс.}}$ ; погрешность метода  $Q_M$ ; погрешности, обусловленные другими факторами (отклонением температуры, влажности и пр. от заданных значений).

Но касаясь подробностей, отметим, что согласно вторым вероятностям при выборе доверительной вероятности  $0,95$  ( $\alpha = 0,95$ ) значение границы систематической погрешности  $Q_x$  оценивается по формуле:

$$Q_x = \sqrt{Q_{\text{осн.}}^2 + Q_{\text{отс.}}^2 + Q_M^2}. \quad (24)$$

#### 7. ОЦЕНКА ГРАНИЦ ПОГРЕШНОСТИ ПРЯМОГО ИЗМЕРЕНИЯ

Как уже отмечалось, путем многократных измерений случайную погрешность можно свести практически к нулевому значению (в пределах точности измерений данными приборами). Поскольку число измерений ограничено, то соотношение случайной и систематической погрешностей может быть различным. Для сравнения значений систематической и случайной погрешностей в метрологии рассматриваются следующие критерии при сопоставлении между собой значения  $Q_x$  и  $S_x$ .  
1. Если имеет место соотношение  $(Q_x / S_x) > 0,8$ , то преобладает систематическая погрешность. Граница полной погрешности принимается равной случайной погрешности:  $\Delta_x = S_x$ ,  $\alpha = 0,95$ .

2. Если выполняется неравенство  $(Q_x / S_x) > 8$ , то преобладают случайной погрешностью, принимая полную погрешность равной  $Q_x$ :  $\Delta_x = Q_x$ ,  $\alpha = 0,95$ .

На практике всегда рекомендуется сделать 3-4 пробных замера исследуемой величины. Если результаты этих измерений не отличаются друг от друга, то это означает, что допускаемая случайная погрешность меньше систематической и поэтому не фиксируется измерительным прибором данного класса точности.

3. В случае выполнения условия  $0,8 < (Q_x / S_x) < 8$  необходимо учитывать обе составляющие полной погрешности. Доверительную

границу полной погрешности  $\Delta_x$  оценивают по формуле, полученной в теории вероятностей:

$$\Delta_x = \sqrt{S_x^2 + Q_x^2} \quad (25)$$

Окончательный результат прямого измерения записывается в виде:

$$x = \langle x \rangle \pm \Delta_x,$$

$$\alpha = 0,95.$$

#### 8. ПОГРЕШНОСТИ КОСВЕННОГО ИЗМЕРЕНИЯ

Пусть некоторая величина  $y$  связана функциональной зависимостью с другими, независимыми друг от друга величинами  $x_1, x_2, \dots, x_m$ , которые сами измеряются непосредственно:

$$y = f(x_1, x_2, \dots, x_m) \quad (26)$$

Каждая из величин измеряется  $n$  раз. Если в выражение (26) подставить результаты измерения первого, затем второго, третьего и т.д. измерений, то можно и  $n$  раз получить значение величины  $y: y_1, y_2, y_3, \dots, y_n$ . Эти значения можно затем сопоставить так же, как результаты прямых измерений по одновременной выше методике, вычислив среднее значение  $\langle y \rangle$  и погрешность  $\Delta_y$ .

По второму способу можно определить среднее значение для каждой величины  $\langle x_1 \rangle, \langle x_2 \rangle, \dots, \langle x_m \rangle$  и, подставив их в сопоставление (26), определить наименее достоверное значение величины  $y$ :

$$y = f(\langle x_1 \rangle, \langle x_2 \rangle, \dots, \langle x_m \rangle) \quad (27)$$

Как показывают расчеты, оба способа вычисления значения  $y$  дают практически одинаковые результаты.

Во втором случае (способе) граница полной погрешности величины  $y$  вычисляется по формуле, имеющей в общем случае вид:

$$\Delta_y = \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial x_1} \Delta x_1\right)^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial x_2} \Delta x_2\right)^2 + \dots + \left(\frac{\partial f}{\partial x_m} \Delta x_m\right)^2}, \quad (28)$$

где  $\frac{\partial f}{\partial x_i}$  — частная производная от функции  $f(x_1, x_2, \dots, x_m)$

по аргументу  $x_i$ ;  $\Delta x_i$  — граница полной погрешности величины  $x_i$  и т.д.

Следует отметить, что вычисление погрешностей косвенного измерения (в особенности систематической и полной) представляет собой сложную задачу. Формула (28) отражает упрощенный вариант методики расчета полной погрешности косвенного измерения, когда число переменных к тому же не превышает двух-трех.

Чаще пишут значение относительной погрешности  $f'$ , которое можно получить, поделив обе части равенства (28) на значение самой функции  $f$ :

$$\begin{aligned} f' = \frac{\Delta y}{y} &= \frac{1}{y} \sqrt{\left( \frac{\partial f}{\partial x_1} \Delta x_1 \right)^2 + \dots + \left( \frac{\partial f}{\partial x_m} \Delta x_m \right)^2} = \\ &= \sqrt{\left( \frac{\partial f}{\partial x_1} \frac{1}{f} \Delta x_1 \right)^2 + \dots + \left( \frac{\partial f}{\partial x_m} \frac{1}{f} \Delta x_m \right)^2} = \\ &= \sqrt{\left( \frac{\partial f}{\partial x_1} \frac{1}{f} \Delta x_1 \right)^2 + \dots + \left( \frac{\partial f}{\partial x_m} \frac{1}{f} \Delta x_m \right)^2}. \quad (29) \end{aligned}$$

Поскольку выражение  $\frac{\partial f}{\partial x_i}$  является частной производной по  $x_i$  от функции  $f$ , то выражение (29) для значения  $f'$  записывается кратко в виде:

$$f' = \frac{\Delta y}{y} = \sqrt{\sum_{i=1}^m \left[ \frac{\partial (\ln y)}{\partial x_i} \Delta x_i \right]^2}. \quad (30)$$

Формулы для относительной погрешности различных функций приведены в приложении 4.

По соотношению (30) определяется граница абсолютной погрешности результата измерения величины  $y$ :

$$\Delta y = f' \langle y \rangle \quad (31)$$

При вычислении значения  $\Delta y$  используется среднее значение  $y$  плюс значение  $\langle y \rangle$ . Поэтому в формуле (31) вместо значения  $y$  плюс значение  $\langle y \rangle$ .

Поскольку доверительные границы погрешностей величин  $x_1, x_2, \dots, x_m$  определяются при значении  $\alpha = 0,95$ , то и для значения границы погрешности  $\Delta y$  надежность  $\alpha$  составляет  $0,95$  ( $\alpha = 0,95$ ). Окончательный результат записывается в виде:

$$y = \langle y \rangle \pm \Delta y, \quad \alpha = 0,95.$$

#### 9. ПОРЯДОК ОБРАБОТКИ РЕЗУЛЬТАТОВ ИЗМЕРЕНИЙ

1. Определить средние арифметические значения результатов прямых измерений  $\langle x_i \rangle$ .
2. Вычислить соответствующие средние квадратические отклонения  $S_{\langle x_i \rangle}$ .
3. Установить доверительные границы случайной погрешности результата прямых измерений  $S_{\langle x_i \rangle}$ .
4. Найти доверительные границы нэмискальной систематической погрешности результата прямых измерений  $Q_{x_i}$ .
5. Определить доверительные границы полной погрешности результатов прямых измерений  $\Delta x_i$ .
6. Вычислить относительную погрешность результатов прямых измерений  $f'_i$ .
7. Записать результат прямого измерения каждой величины в виде  $x_i = \langle x_i \rangle \pm \Delta x_i$ ;  $f'_i = \pm \frac{\Delta x_i}{\langle x_i \rangle}$ ;  $\rho = 0,95$ .
8. Вычислить наиболее подготовленное значение результата косвенного измерения  $\langle y \rangle$ .
9. Получить выражение для относительной погрешности косвенного измерения  $f'$  и найти ее численное значение.
10. Вычислить доверительные границы абсолютной погрешности результата косвенного измерения  $\Delta y = f' \langle y \rangle$ .
11. Записать окончательный результат измерения

$$y = \langle y \rangle \pm \Delta y; \quad \alpha = 0,95.$$

При записи погрешности ее значение следует округлять до одной значащей цифры, как это и было сделано в рассмотренном ранее примере для результата измерения длины тела:  $l = (125,57 \pm 0,28) \text{мм}$ . Округляя:  $l = (125,6 \pm 0,3) \text{мм}$ . Сответственно и сам результат также округляется до единиц того

разрядов, которые содержатся в погрешности после ее округления. Значит, что если первая цифра в значении погрешности равна единице, то погрешность окружается до двух значащих цифр. Например, не следует вместо  $\pm 0,13$  округлить  $\pm 0,1$ , т.к. за счет округления погрешность сразу же возрастает на 30% ( $0,03$  от  $0,1$  составляет  $0,13$  или 30%).

### ЗАКЛЮЧИТЕ

Физика относится к точным наукам не потому, что результаты измерения физических величин абсолютно точны (не содержит погрешностей), а потому, что всегда можно указать границы значений измеримых величин, иначе, правила неизбежно допускаемых при измерении погрешностей. Чем совершеннее измерительные приборы и сама методика измерений, тем более узкими являются границы допускаемой погрешности.

Количественные соотношения, выражющие содержание физических законов, спрятанных в пределах точности результатов измерений физических величин.

Понятно, что достаточно только такие значения погрешностей измерений величин, которые не влияют на результат практической деятельности человека, т.е. на сложенную работу машин, механизмов, на весь ход производственного процесса. В разных отраслях техники требуется точность измерений различная. Так, в часовой промышленности значение относительной погрешности при изготовлении деталей не должна превышать сотых долей процента. При изготовлении полупроводниковых материалов погрешность концентрации добавляемых примесных атомов не должна превышать  $10^{-5}\%$ .

Используемое в учебном лабораторном практикуме оборудование позволяет получать результаты измерений, относительная погрешность которых составляет не более 20%.

### Приложение I

ПРАВИЛА ПРИМЕНЕНИЯ ВЫЧИСЛЕНИЙ

При обработке результатов измерений, являющихся примененными значениями измеряемых величин, точность вычислений должна быть согласована с точностью результатов самих измерений. Дело в том, что при выполнении различных математических операций конечный ре-

зультат, тоже выраженный приближенным числом, может содержать слишком много значащих цифр, в том числе и десятичных знаков. Это обстоятельство создает ложное представление о большой точности конечного результата, не говоря уже о бесполезности затраченного времени на подобные расчеты. В этом случае следует руководствоваться очевидным положением о том, что точность вычислений не может быть выше точности принятых измерений величин, более того, погрешности вычислений должны быть на порядок (т.е. в 10 раз) меньше погрешности измерений. Короче говоря, следует соблюдать правила действий над приближенными числами, когда является результатом прямых измерений. Некоторые из этих правил приложены ниже как практические рекомендации; обоснование их рассматривается в соответствующих курсах по приближенным вычислениям.

1. При сложении и вычитании приближенных чисел в окончательном результате следует сохранить столько десятичных знаков, сколько их имеет приближенное число с наименьшим количеством этих знаков.

Пример.  $1,22 + 5,3 = 6,52$ . Следует взять 6,5.

2. При умножении и делении приближенных чисел предварительно их округляют так, чтобы каждое из них содержало столько значащих цифр, сколько их имеет число с наименьшим количеством этих цифр; сколько же значащих цифр следует оставить в окончательном результате.

Пример.  $4,725 \cdot 3,4 \cdot 5,1946 = 4,7 \cdot 3,4 \cdot 5,2 = 83$

3. При возведении в квадрат и куб в результате следует взять столько же значащих цифр, сколько их содержит в основании.

\* Значения цифрами называются все цифры, кроме нуля. Нуль считается значащей цифрой, если находится между значащими цифрами ( $2,032$ ), в конце числа и значит отсутствие единиц соответствующего разряда в числе ( $2,230$ ). Для числа  $a = 0,022$  кумли ( $0,0$ ) уже не является значащей цифрой, число  $a$  содержит две значащие цифры (2 и 2). К десятичным знакам (цифрам) относятся те цифры, которые расположены справа от запятой десятичной дроби. Так, в числе 1,835 три десятичных знака; точное число содержит неограниченное количество десятичных знаков:  $20=20,0000\dots$

столбни. Аналогичное правило следует соблюдать при извлечении корней этих степеней.

$$\text{Пример. } \sqrt[3]{3,45 \cdot 10^{-6}} = 1,86 \cdot 10^{-3}.$$

4. При определении логарифма приближенного числа в мантиссе логарифма следует взять столько значащих цифр, сколько их в самом числе. Наоборот, при определении числа по данному значению десятичного логарифма в числе сохраняется столько значащих цифр, сколько их содержит в мантиссе логарифма.

$$\text{Пример. } \lg 5,3 = 0,72; \quad \lg 0,423 = \frac{1}{2},626; \\ \lg x = 1,422; \quad x = 26,4.$$

При вычислении сложных выражений следует применять указанное правило в соответствии с видом производимых действий, при этом в промежуточных результатах следует сохранять на одну значащую цифру больше, чем того требует правило (так называемое правило "запасной цифры").

$$\frac{(4,2 + 22,052) \cdot \sqrt{2,7}}{6,1 \cdot 3,005 \cdot 10^3}.$$

Среди приближенных чисел суммандыль 6,1 имеет наименьшее количество значащих цифр (две). Поэтому результат эсех промежуточных вычислений должны округляться до трех значащих цифр, а в окончательном результате следует сохранить две значение цифры:

$$\frac{(4,2 + 22,052) \cdot \sqrt{2,7}}{6,1 \cdot 3,005 \cdot 10^3} = \frac{26,2 \cdot 1,65}{18,3 \cdot 10^3} = 2,38 \cdot 10^{-3} = 2,4 \cdot 10^{-3}.$$

## Приложение 2

### ПОСТРОЕНИЕ ГРАФИКОВ

Очень часто экспериментальные данные представляют в виде графиков, отображающих в наглядной форме функциональную зависимость одной физической величины при изменении другой, выполняющей роль аргумента. Так, изменение объема газа при постоянном его давлении характеризуется линейной зависимостью, выражаемой законом Гей-Льюиса:

$$V = V_0 (1 + \alpha t^\circ), \quad (32)$$

где  $V_0$  — объем газа при  $0^\circ\text{C}$ ;  $\alpha$  — термический коэффициент расширения газа при постоянном давлении;  $t^\circ\text{C}$  — температура газа

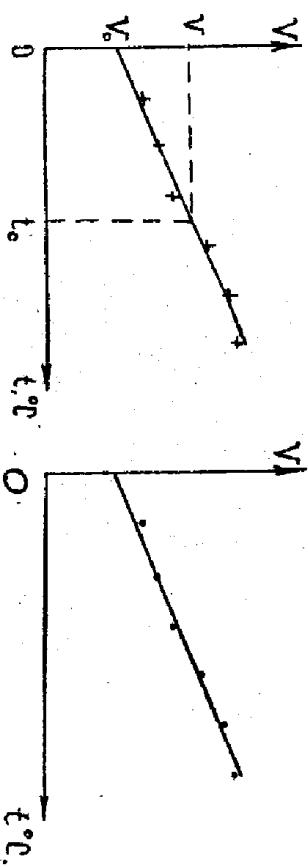


Рис. 5

Рис. 6

Экспериментальные данные изображаются геометрическими фигурами (крестиками, кружочками и т.д.), размер которых по данной оси равен удвоенной абсолютной погрешности величины, откладываемой этой оси (рис. 5). Если же погрешности не определены в момент построения графика, то наносятся точки, соответствующие экспериментальным данным (рис. 6).

Поскольку заранее известно, что функциональная зависимость  $V(t^\circ)$  линейна, то график проводится в виде прямой линии так, чтобы по обе стороны ее оказалось приблизительно равное количество точек. Такая прямая наилучшим образом отражает практическую функциональную зависимость  $V(t^\circ)$ .

В других случаях, когда известная зависимость не является линейной, в качестве аргумента выбирается такая величина, чтобы зависимость другой была линейной. Например, при графической изображении функциональной зависимости путем  $S$  радиус-скоростного изменения от времени  $t$  ( $S = at^{\frac{1}{2}}$ ) по оси абсцисс можно откладывать значение квадрата времени  $t^2$ . Тогда график зависимости  $S(t)$  имеет вид прямой линии, которую на глаз провести гораздо проще, чем параболу, соответствующую зависимости  $S$  от времени  $t$ .

График может быть использован для вычисления какой-либо величины. В нашем случае, используя значения  $V_0$  и  $V$  для значений температуры  $t^\circ$  (рис. 5), можно вычислить чистовое значение  $\alpha$ , спределяемое из соотношения (32):

по шкале Цельсия. Выполненная измерения при разных температурах, будет иметь ряд значений объема газа, которые позволяют построить график зависимости  $V(t^\circ)$  в виде прямой линии (рис. 5).

$$\alpha = \frac{V - V_0}{V_0 t^0} \quad (33)$$

т. е.

$$S = \frac{4m}{\pi d^2 h}$$

Значение  $V_0$  определяется при пересечении графика с осью ординат (рис. 5).

Точки, получаемые в разных условиях эксперимента (например, при нагревании и охлаждении тела) полезно отмечать разными знаками (крестиками и кружками). Так, на рис. 7 для металлической жидкости изображена графическая зависимость кинематической вязкости от температуры при нагревании ( $\Delta$ ) и охлаждении (+).

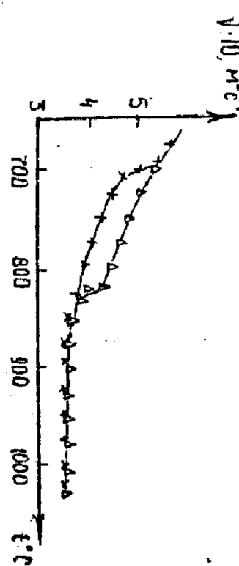


Рис. 7

Различный ход кривых в определенной области температур свидетельствует о разном характере изменения вязкости металлической жидкости при ее нагревании и охлаждении. Правильно проведенные кривые содержат в этом случае важную информацию о разном изменении вязкости в одном и том же интервале температур.

Кривая через точки проходит так, чтобы точки отстояли от нее не далее, чем на допущенную погрешность. Как уже отмечалось, размер значка по соответствующей оси равен удвоенной абсолютной погрешности. Масштаб целесообразно выбирать так, чтобы график был одинаковой протяженности по обеим осям. При использовании миллиметровой бумаги один миллиметр обычно соответствует 0,1; 0,2; 0,5; 1,0; 2,0; 5,0; 10 единицам измеряемой величины.

### Приложение 3

#### ПРИМЕР ОБРАБОТКИ РЕЗУЛЬТАТОВ ИЗМЕРЕНИЙ

В качестве примера рассмотрим задачу по определению плотности однородного тела цилиндрической формы.

### I. Расчетная формула:

II. Средства измерений и их характеристики					
Назначение	Проект измерения	Цена измере- ния	Класс точности	Предел осадочной погрешности	
Весы аналити- ческий	200 г	1 руб/дел	2	± 2,5 мг	
Миллилитр	25 мл	0,01 мл/дел	1	± 0,004 мл	
Стержневой динамометр	125 кг	0,05 кг/дел		± 0,05 кг	

### III. Результат измерений

#### 1. Начальные массы образца (тела)

$$m = 61,421 \text{ г}, \quad \theta_{\text{бес}} = 0,5 \text{ м}, \quad \theta_{\text{осн.}} = 2,5 \text{ м},$$

$$\Delta_m = \theta_m = \sqrt{\theta_{\text{бес}}^2 + \theta_{\text{осн.}}^2} = \Delta_m = 1,1 \sqrt{2,5^2 + 0,5^2} = 0,028 \text{ г}. \quad f = \frac{2,8 \cdot 10^{-3}}{61,421} \cdot 100\% = 4,6 \cdot 10^{-3}\%, \quad \beta = 0,95.$$

$$\text{Итак, } m = 61,421 \text{ г}; \quad \Delta_m = 0,0028 \text{ г}; \quad f = 4,6 \cdot 10^{-3}\%; \quad \beta = 0,95.$$

#### 2. Измерения диаметра образца

№ п/п	d, мм	(d - <d>), мм	(d - <d>)^2, 10^4, мм^2
1	15,21	- 0,022	4,84
2	15,26	- 0,028	7,84
3	15,23	- 0,002	0,04
4	15,22	- 0,012	1,44
5	15,24	0,008	0,64

$$\langle d \rangle = 15,232 \text{ мм}, \quad \sum (d - \langle d \rangle)^2 = 14,8 \cdot 10^{-4} \text{ мм}^2,$$

$$S_{\langle d \rangle} = \sqrt{\frac{14,8 \cdot 10^{-4}}{5(5-1)}} = 0,086 \text{ мм},$$

$$\frac{\theta_d}{S_{\langle d \rangle}} = \frac{0,004}{0,086} = 0,0465 < 0,8,$$

т.е. систематической погрешностью можно пренебречь.  
Для линии измерения ( $n = 5$ ) и значений  $\alpha = 0,95$ ,  $t_{d,n} = 2,77$

$$\Delta_d = t_{d,n} \cdot S_{\langle d \rangle} = 2,77 \cdot 0,0086 = 0,024 \text{ мм.}$$

$$f' = \frac{0,024}{15,232} \cdot 100\% = 0,16\%.$$

Результат измерения высоты:

$$\langle d \rangle = 15,232 \text{ мм}, \quad \Delta_d = 0,024 \text{ мм}; \quad f' = 0,16\%; \quad \rho = 0,95.$$

### 3. Измерение высоты образца

$n/f_n$	$h, \text{мм}$	$(h - \langle h \rangle), \text{мм}$	$(h - \langle h \rangle)^2, \text{мм}^2$
1	40,15	-0,06	0,0036
2	40,05	-0,04	0,0016
3	40,00	-0,09	0,0081
4	40,05	-0,04	0,0016
5	40,20	0,11	0,0121

$$\langle h \rangle = 40,09 \text{ мм}; \quad \sum (h - \langle h \rangle)^2 = 0,0270 \text{ мм}^2.$$

$$S_{\langle h \rangle} = \sqrt{\frac{0,0270}{5(5-1)}} = 0,037 \text{ мм}.$$

$$\frac{\theta_h}{S_{\langle h \rangle}} = \frac{0,05}{0,037} = 1,35, \quad 0,8 < 1,35 < 8,0.$$

В связи с этим учитываются обе составляющие погрешности  $\sigma_h$  и  $\theta_h$ .  
Значение коэффициента Стьюдента определено для  $n = 5$ ,  $\alpha = 0,95$ :

$$t_{d,n} = 2,77; \quad \sigma_h = 2,77 \cdot 0,037 = 0,10 \text{ мм},$$

$$\Delta_h = \sqrt{0,10^2 + 0,05^2} = 0,11 \text{ мм},$$

$$f' = \frac{0,11}{40,09} \cdot 100\% = 0,27\%.$$

Результат измерения высоты:  
 $\langle h \rangle = 40,09 \text{ мм}; \quad \Delta_h = 0,11 \text{ мм}; \quad f' = 0,27\%; \quad \rho = 0,95.$

Гл. Измерение плотности образца (п. СИ):

$$g = \frac{4,61 \cdot 4,21 \cdot 10^{-3}}{5,14 \cdot (15,232 \cdot 10^{-3})^2 \cdot 40,09 \cdot 10^{-3}} = 8,412 \cdot 10^3 \text{ кг/м}^3.$$

Относительная погрешность для  $g$  вычисляется при использовании частных производных от  $\ln g$ . Для этого предварительно необходимо преобразовать выражение для  $g$ , что упрощает расчет погрешности.

$$\frac{\partial \ln g}{\partial m} = \frac{1}{m}; \quad \frac{\partial \ln g}{\partial n} = -\frac{1}{n}; \quad \frac{\partial \ln g}{\partial d} = -\frac{2}{d}; \quad \frac{\partial \ln g}{\partial h} = -\frac{1}{h}.$$

Следует отметить, что абсолютная погрешность округленного значения числа берется в зависимости от округления. Так, при округлении числа  $\Pi$  будем иметь:  $\Pi = 3,1415927\dots$ , при округлении  $\Pi = 3,14$   $\Delta n = 3,145927 - 3,14 = 0,0016$ .  
Затем получим формулу для относительной погрешности для величины

$$f' = \frac{\Delta g}{g} = \sqrt{\left(\frac{1}{m} \Delta m\right)^2 + \left(-\frac{1}{n} \Delta n\right)^2 + \left(-\frac{2}{d} \Delta d\right)^2 + \left(-\frac{1}{h} \Delta h\right)^2} =$$

$$= \sqrt{\left(\frac{\Delta m}{m}\right)^2 + \left(\frac{\Delta n}{n}\right)^2 + \left(2 \frac{\Delta d}{d}\right)^2 + \left(\frac{\Delta h}{h}\right)^2}.$$

$$f' = \sqrt{\frac{0,0028}{61,4} + \frac{0,0016}{3,14} + 2 \frac{0,024}{15,2} + \frac{0,11}{40,1}} = 0,0342.$$

Или:  $f' = 0,4\%$

Продолжение прил. 4

После этого можно определить границу абсолютной погрешности для значения  $\bar{y}$  (или, пропе, абсолютную погрешность  $\Delta_y$ ).

$$\Delta_y = \bar{y} \cdot S \quad S = 0,0042 \cdot 8,412 \cdot 10^3 \text{ кг}/\text{м}^3 = 0,03543 \cdot 10^3 \text{ кг}/\text{м}^3.$$

Согласно же однозначает цифры, будем иметь:

$$\Delta_y = 0,04 \cdot 10^3 \text{ кг}/\text{м}^3.$$

Результат измерения плотности  $\bar{y}$  выражается:

$$\bar{y} = (8,41 \pm 0,04) \cdot 10^3 \text{ кг}/\text{м}^3 \quad \text{при } \alpha = 0,95.$$

Результат измерения  $\bar{y}$  округляется до единиц того разряда, с которого начинается абсолютная погрешность.

Заключение. Судя по значению относительной погрешности результата ( $\bar{y} = 9,42$ ), измерение плотности выполнено для участков измерений с достаточно высокой степенью точности. Следует обратить внимание на то, что, точность измерения массы существенно больше точности измерения диаметра и высоты образца. Поэтому измерение массы можно было бы выполнить с полной весом менее точных, чем архиметрических. С другой стороны, если точность определения плотности недостаточна, то необходимо повышать точность измерения диаметра и высоты образца. Для этого следует использовать измерительные приборы более высокого класса точности.

Таким образом, проведена измерения имеющие в наименном измерительными приборами, можно установить, какого класса точности необходимы приборы для измерения физических величин с соответствующей точностью, например, требованиями применения технологии.

Приложение 4

Значения коэффициентов Стьюдента  $t_{\alpha/2}$  для  $n$  наблюдений при доверительной вероятности  $\alpha$

Вид функции $y = f(x_1, \dots, x_n)$	Абсолютная погрешность $\Delta_y$	Относительная погрешность $\frac{\Delta_y}{y} = \frac{\Delta_x}{x_i}$
$y = x_1 + x_2$	$\sqrt{(\Delta x_1)^2 + (\Delta x_2)^2}$	$\sqrt{\left(\frac{\Delta x_1}{x_1}\right)^2 + \left(\frac{\Delta x_2}{x_2}\right)^2}$
$y = x_1 \cdot x_2$	$\sqrt{(x_1 \Delta x_2)^2 + (x_2 \Delta x_1)^2}$	$\sqrt{\left(\frac{\Delta x_1}{x_1}\right)^2 + \left(\frac{\Delta x_2}{x_2}\right)^2}$
$y = x^m$	$m x^{m-1} \cdot \Delta x$	$m \frac{\Delta x}{x}$
$y = \sqrt{x} = x^{\frac{1}{2}}$	$\frac{1}{m} x^{\frac{1-m}{m}} \Delta x$	$\frac{1}{m} \cdot \frac{\Delta x}{x}$
$y = \frac{x_1}{x_2}$	$\frac{1}{x_2} \sqrt{(\Delta x_1)^2 + \left(\frac{x_1}{x_2}\right)^2 (\Delta x_2)^2}$	$\sqrt{\left(\frac{\Delta x_1}{x_1}\right)^2 + \left(\frac{\Delta x_2}{x_2}\right)^2}$
$y = \sin x$	$\Delta x \cos x$	$\Delta x \operatorname{ctg} x$
$y = \cos x$	$\Delta x \sin x$	$\Delta x \operatorname{tg} x$

Замечание. В целях упрощения записи упомянутые скобки для обозначения среднего значения были опущены, т.е.  $x_1 = \langle x_1 \rangle$ ,  $x_2 = \langle x_2 \rangle$ .

Приложение 5

$n$	0,7	0,8	0,9	0,95	0,99	0,999
2	1,96	3,08	6,31	12,71	63,7	637
3	1,34	1,89	2,92	4,30	9,92	31,6
4	1,25	1,64	2,35	3,18	5,84	12,9
5	1,19	1,53	2,18	2,77	4,60	8,61
6	1,16	1,48	2,02	2,57	4,03	6,85
7	1,13	1,44	1,94	2,45	3,71	5,96
8	1,12	1,42	1,90	2,36	3,50	5,40

Продолжение прил. 5

Содержание

9	1,II	1,40	1,86	2,31	3,36	5,04
10	I,II	1,38	1,83	2,26	3,25	4,78
II	I,II	1,37	1,81	2,23	3,17	4,59
12	I,II	1,36	1,80	2,20	3,11	4,49
13	I,II	1,36	1,78	2,18	3,06	4,32
14	I,II	1,35	1,77	2,16	3,01	4,22
15	I,II	1,35	1,76	2,14	2,98	4,14
16	I,II	1,34	1,75	2,13	2,95	4,07
17	I,II	1,34	1,75	2,12	2,92	4,02
18	I,II	1,33	1,74	2,11	2,90	3,96
19	I,II	1,07	1,35	2,10	2,88	3,92
20	I,II	1,07	1,35	1,73	2,09	2,86
120	I,II	1,04	1,30	1,66	1,99	3,37
$\infty$	I,II	1,04	1,28	1,65	1,96	3,29

Библиографический список

- Гурский Б.К. Теория вероятностей с элементами математической статистики. М., 1971.
- Зайдель А.Н. Элементарные оценки ошибок измерений. Л., 1967.
- Методы обработки результатов наблюдений при измерениях. Труды метеорологических институтов СССР. Вып. 134 (194). М., 1972.
- Марков Ю.Н. Математическая обработка результатов измерений Урал. политех. ин-т. Свердловск, 1976.
- ГОСТ 8.207-76. Правые измерения о многократных наблюдениях. Методы обработки результатов измерений. Введ. с 01.07.1977.
- Математическая обработка результатов измерений в лаборатории физического практикума / Урал. политех. ин-т. Свердловск, 1983.
- Петрушевский М.С., Марков Ю.Н. Математическая обработка результатов измерений в лабораториях физического практикума / Свердл. под. ин-т. Свердловск, 1984.

1. Измерение физических величин. Погрешности . . . . . 4

2. Вероятность. Плотность вероятности . . . . . 7

3. Кривая распределения вероятностей . . . . . 10

4. Нормальное распределение . . . . . 13

5. Оценка границ случайной погрешности результата прямого измерения . . . . . 14

6. Оценка границ неисключенной систематической погрешности . . . . . 17

7. Оценка границ погрешности прямого измерения . . . . . 20

8. Погрешности косвенного измерения . . . . . 21

9. Порядок обработки результатов измерений . . . . . 23

Заключение . . . . . 24

Приложение 1. Правила приближенных вычислений . . . . . 24

Приложение 2. Построение графиков . . . . . 26

Приложение 3. Пример обработки результатов измерений . . . . . 28

Приложение 4. Формулы для определения погрешностей функций  $f(x_1, x_2, \dots, x_n)$ . . . . . 32

Приложение 5. Значения коэффициентов Стьюдента  $t_{\alpha/2}$  для  $n$  наблюдений при доверительной вероятности  $\alpha$  . . . . . 33

Библиографический список . . . . . 34