

352984

高等学校教材

物理化学实验

彭少方等编

人民教育出版社

高等学校教



物理化 学 实 驗

彭少方等編

人民教育出版社

本书是以成都工学院历年来使用的物理化学实验讲义为基础编写而成的，可作为高等工业学校化工类各专业的物理化学实验教材。

本书内容基本上与已出版的人民教育出版社高教用书编辑部组织选编的“物理化学”试用教科书相配合，包括物质结构、热化学、化学平衡、电化学、化学动力学、胶体化学等方面实验。

参加本书编写的有彭少方、郭潤生、何福城、兰怀、管金鹰、賈文或、郑曉降、胡茂春等。

本书由謝秉仁教授审阅。

物理化学实验

彭少方等 编

北京市书刊出版业营业许可证出字第2号

人民教育出版社出版(北京景山东街)

人民教育印刷厂印装

新华书店北京发行所发行

各地新华书店经售

统一书号 K13010·1110 开本 850×1168 1/32 印张 5 5/16

字数 124,000 印数 0,001-2,000 定价 (6) ￥0.55

1963年12月第1版 1963年12月北京第1次印刷

目 录

誤差理論	1
方程式中諸常數的確定	9
實驗一 恒溫槽的調節及液体粘度的測定	13
實驗二 克分子折射度	18
實驗三 表面張力及等張比容	21
實驗四 介電常數與分子偶極矩的測定	25
實驗五 氣體分子量的測定	29
實驗六 中和熱的測定	32
實驗七 燃燒熱的測定	36
實驗八 液體飽和蒸氣壓的測定	41
實驗九 溶液的蒸氣壓	43
實驗十 凝固點降低	46
實驗十一 恒沸溫度及恒沸組成的測定	49
實驗十二 部分互溶液体的相圖	52
實驗十三 差熱分析法作萘-酚物系的相圖	55
實驗十四 三組分液-液物系的相圖	60
實驗十五 三組分鹽-水物系的相圖	63
實驗十六 化學平衡常數及分配系數的測定	66
實驗十七 气相反應平衡常數的測定	69
實驗十八 當量電導的測定	72
實驗十九 電導滴定	76
實驗二十 遷移數的測定——界面移動法	78
實驗二十一 電動勢的測定	79
實驗二十二 溶液中電解質活度的測定	81
實驗二十三 電位滴定	84
實驗二十四 氣的超電壓	86
實驗二十五 极譜分析	89

實驗二十六	金屬的腐蝕速度及緩蝕劑的作用	94
實驗二十七	叔丁基氯水解速度常數的測定	96
實驗二十八	蔗糖水解速度常數的測定	99
實驗二十九	丙酮碘化反應速度常數的測定	102
實驗三十	乙酸乙酯皂化反應速度常數的測定	104
實驗三十一	反應速度常數及活化能的測定	106
實驗三十二	氨在鎢絲上分解反應速度常數的測定	110
實驗三十三	無水乙醇脫水反應速度常數的測定	115
實驗三十四	溶液中的等溫吸附	120
實驗三十五	離子交換樹脂的交換常數	122
實驗三十六	溶膠的制備和性質	126
實驗三十七	乳浊液的制备、鉴别与轉化	130
實驗三十八	沉降分析	132
附录一	貝克曼溫度計的使用法	137
附录二	阿貝折光計	138
附录三	電位計	141
附录四	旋光計	145
附录五	光电比色計及分光光度計	147
附录六	電容電橋	153
附录七	物理化學實驗常用的電子管裝置線路圖	155
附录八	物理化學常用数据表	157

誤差理論

§ 1. 誤差的起因及分类

用實驗反復測定某一物理量的結果，总有差異而不可能完全相同。設物理量的真實值為 A ，各次測量的結果為 a_1, a_2, \dots, a_n ，則各次測量的誤差為

$$\Delta_i = a_i - A \quad (i = 1, 2, \dots, n) \quad (1)$$

產生誤差的原因是多方面的，由各種原因所產生的誤差分為以下三類：

1. 系統誤差或恒定誤差 這種誤差使測量結果恒偏向於某一方，即恒偏大或恒偏小。例如儀器上的刻度不夠正確，封閉的系統漏氣，有人在觀察有視差的指針時，老是把頭偏向一邊等原因，均可產生這種誤差。

2. 偶然誤差或無規誤差 這種誤差可能使實驗結果偏大或偏小，而且偏大或偏小的几率相等。如實驗條件（溫度、壓強、電流等）的漲落，觀察者在估計儀器上最小分度的分數時，會產生時而偏大時而偏小等因素，均足以產生這種誤差。

3. 不正當誤差 這種誤差可能使測量結果偏大或偏小，但不存在偏大或偏小的几率。如在配制試劑、調節實驗條件以及進行數字計算等過程中，實驗者粗枝大葉，即會造成這種誤差。

應該絕對避免發生不正當誤差。雖然在實驗中偶然的疏忽很難絕對避免，但是只要謹慎小心，則造成這種誤差的可能性就會大大降低，而且經過反復的實驗和核算，即使偶然造成了這種誤差，也可以被檢查出來而得到糾正的。

系統誤差應該，而且也可能從實驗中消除掉，至少也必須將這種誤差減小到足以忽略的限度，例如我們可以通過反復校準儀器，盡量將系統封閉嚴密等辦法，使得系統誤差減小到可以忽略的程度。

偶然誤差在實驗中是不可避免的，這也正是同一物理量的多次測量結果不可能絕對吻合的基本原因。

由於不正當誤差和系統誤差都應該，而且也可以從實驗中消除掉，或減小到足以忽略的程度，所以最好的實驗結果應該只含有偶然誤差。偶然誤差具有客觀的規律性，因此可以用或然率的理論來討論。以下我們即將討論這種誤差的分布曲線。

在一個實驗中，如果實驗的系統誤差小，我們就說實驗的準確度高；如果偶然誤差小，則說實驗的精密度高。

在本節開始時，我們就用了物理量真實值的概念。因為任何實際的測量都不可避免地含有誤差，所以在一般情況下物理量的真實值是未知的。因此有必要設法確定一個數值來當做物理量的真實值，否則測量的誤差便無法算出。

設在 n 次測量中得到 n 個等式 $\Delta_i = a_i - A$ ($i = 1, 2, \dots, n$)，將這 n 個等式相加

$$\Delta_1 + \Delta_2 + \dots + \Delta_n = (a_1 + a_2 + \dots + a_n) - nA$$

或 $A = \frac{a_1 + a_2 + \dots + a_n}{n} - \frac{\Delta_1 + \Delta_2 + \dots + \Delta_n}{n}$

當實驗結果只包含偶然誤差時，絕對值相等而符號相反的誤差出現的几率相等。因此當測量次數 n 增加時，上式右端的第二項應趨於零。所以當 n 很大時則有

$$A = \frac{a_1 + a_2 + \dots + a_n}{n} \quad (2)$$

這就是說當測量的次數 n 很大，而且測量結果只含有偶然誤差時，

則可以用各次測量的算术平均值来表示物理量的真实值。

如果測量的次数 n 不是很大，而結果也不能保证只含有偶然誤差，則測量結果的算术平均值不能表示物理量的真实值，这时各次測量的結果和算术平均值的差值称为偏差。

有許多物理量經過了人們多次測定之后而載諸于文献中，这种数据也可以当做是該物理量的真实值。

§ 2. 偶然誤差的分布定律

在物理量的最可几值即等于算术平均值的基本假定下，可以得到偶然誤差的理論分布定律，这称为高斯誤差分布定律或正态誤差分布定律。这个定律是：在測量某一物理量时，偶然誤差在 Δ 到 $\Delta + d\Delta$ 之間的几率为：

$$f(\Delta) d\Delta = \frac{h}{\sqrt{\pi}} e^{-h^2 \Delta^2} d\Delta \quad (3)$$

h 称为精密度指数，因为它的数值愈大，函数的图形也愈高聳狭窄（如图 1）。

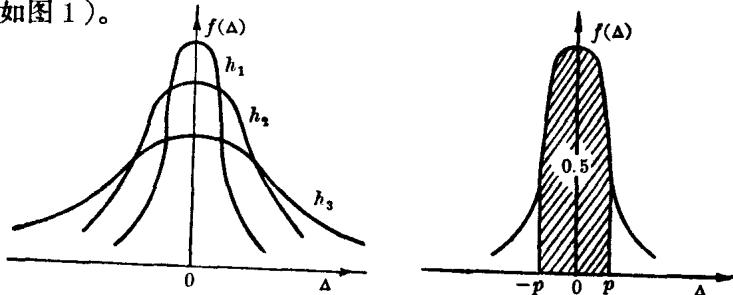


图 1. 高斯誤差分布曲線 ($h_1 > h_2 > h_3$)。

图 2. 可几誤差。

p 称为可几誤差（图 2），它被以下的积分所規定：

$$\int_{-p}^{+p} f(\Delta) d\Delta = \frac{h}{\sqrt{\pi}} \int_{-p}^{+p} e^{-h^2 \Delta^2} d\Delta = \frac{1}{2} \quad (4)$$

这說明偶然誤差在 $-p$ 到 $+p$ 之間的几率等于 $\frac{1}{2}$ 。从上式还可得

到可几誤差和精密度指數之間的簡單關係：

$$p = \frac{1}{2.10h} \quad (5)$$

當實驗誤差只是偶然誤差，而且測量的次數 n 很大時，下列關係式成立：

$$S = \sqrt{\frac{\Delta_1^2 + \Delta_2^2 + \dots + \Delta_n^2}{n}} = \frac{1}{\sqrt{2h}} \quad (6)$$

$$\alpha = \frac{|\Delta_1| + |\Delta_2| + \dots + |\Delta_n|}{n} = \frac{1}{\sqrt{\pi h}} \quad (7)$$

S 稱為均方根誤差或標準誤差， α 稱為平均(絕對)誤差^①。很明顯，在可几誤差、均方根誤差和平均誤差中，任何一個為已知之後，誤差分布曲線即被確定。

合併(5)、(6)和(7)式即可得到

$$S = 1.253\alpha = 1.483p \quad (8)$$

這個關係式可以幫助我們斷定測量結果中，所包含的誤差分布是否是高斯分布；誤差分布符合高斯分布定律的只含有偶然誤差。

例：氟化鈉晶体經過五次重複稱量，其重量(以克計)如下表所示。試求晶体的最可几重量，均方根誤差及平均誤差，并檢查誤差的分布是否符合于高斯分布。

稱量次序	晶体重量 a_i	誤 差 Δ_i	Δ_i^2
1	0.73829	0.00003	9×10^{-10}
2	0.73821	-0.00005	25×10^{-10}

① 若測定次數 n 不是很大時，均方根誤差和平均誤差應該用下式計算：

$$S = \sqrt{\frac{\Delta_1^2 + \Delta_2^2 + \dots + \Delta_n^2}{n-1}}, \quad \alpha = \frac{|\Delta_1| + |\Delta_2| + \dots + |\Delta_n|}{\sqrt{n(n-1)}}$$

3	0.73827	0.00001	1×10^{-10}
4	0.73828	0.00002	4×10^{-10}
5	0.73825	-0.00001	1×10^{-10}
Σa_i	3.69130	0.00012	40×10^{-10}

晶体的最可几重量等于算术平均值

$$A = \frac{\sum a_i}{5} = \frac{3.69130}{5} = 0.73826 \text{ 克}$$

$$S = \sqrt{\frac{\sum \Delta_i^2}{n-1}} = \sqrt{\frac{40 \times 10^{-10}}{4}} = 3.16 \times 10^{-5} \text{ 克}$$

$$\alpha = \frac{\sum |\Delta_i|}{\sqrt{n(n-1)}} = \frac{0.00012}{\sqrt{5 \times 4}} = 2.68 \times 10^{-5} \text{ 克}$$

$$S = 1.253\alpha = 1.253 \times 2.68 \times 10^{-5} = 3.32 \times 10^{-5} \text{ 克}$$

这个結果說明称量的誤差分布是符合于高斯分布定律的。

§ 3. 函數的誤差

設某一間接觀測量 f 是两个直接觀測量 x, y 的函數，即 $f = f(x, y)$ 。現在我們來討論間接觀測量 $f(x, y)$ 的誤差。

在对 x, y 作了 n 次觀測之后，即可求得它們的算术平均值 \bar{x} 和 \bar{y} 。我們假定 $f(x, y)$ 的最可几值是 $f(\bar{x}, \bar{y})$ ，应用微分法，在一級近似的情况下可得

$$\Delta f_i = f(x_i, y_i) - f(\bar{x}, \bar{y}) = \frac{\partial f}{\partial x} \Delta x_i + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y_i \quad (9)$$

函数 $f(x, y)$ 的平均值是：

$$\bar{f}(x, y) = \frac{\sum_{i=1}^n f(x_i, y_i)}{n} =$$

$$= \frac{nf(\bar{x}, \bar{y}) + \frac{\partial f}{\partial x} \sum_{i=1}^n \Delta x_i + \frac{\partial f}{\partial y} \sum_{i=1}^n \Delta y_i}{n}$$

当误差只是偶然误差时， $\sum_i \Delta x_i = \sum_i \Delta y_i = 0$ ，所以

$$\overline{f(x, y)} = f(\bar{x}, \bar{y}) \quad (10)$$

这说明，在函数的最可几值等于各直接观测量取算术平均值时的函数值的假定下，函数的平均值即等于其最可几值。这样间接观测量 f 的误差 Δf 便和直接观测量的误差规定一致。

现在来求函数 $f(x, y)$ 的均方误差：

$$\begin{aligned} S_f^2 &= \frac{\sum_{i=1}^n (\Delta f_i)^2}{n-1} = \frac{\sum_{i=1}^n \left(\frac{\partial f}{\partial x} \Delta x_i + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y_i \right)^2}{n-1} = \\ &= \left(\frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 \frac{\sum_{i=1}^n (\Delta x_i)^2}{n-1} + \left(\frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 \frac{\sum_{i=1}^n (\Delta y_i)^2}{n-1} + \\ &\quad + 2 \frac{\partial f}{\partial x} \frac{\partial f}{\partial y} \frac{\sum_{i=1}^n (\Delta x_i) (\Delta y_i)}{n-1} \end{aligned}$$

因为绝对数值相等的偶然误差 Δx 和 Δy 的正值和负值出现的几率相等，所以可以认为上式右端的最后一项为零，于是

$$S_f = \sqrt{\left(\frac{\partial f}{\partial x} \right)^2 S_x^2 + \left(\frac{\partial f}{\partial y} \right)^2 S_y^2} \quad (11)$$

这便是函数 f 的均方根误差的表示式，其中 S_x 和 S_y 为直接观测量 x 和 y 的均方根误差。

上式中的 S 换成相应的平均误差 α ，也就得到了函数 f 的平均误差 α_f 的表示式。我们不在这里讨论这种表示函数平均误差

的合理性。

例：測定某样品的重量和体积的平均結果 $W = 10.287$ 克， $V = 2.319$ 毫升，它們的均方根誤差分別為 0.008 克和 0.006 毫升，求这样品的密度。

$$\rho = \frac{W}{V}, \quad \frac{\partial \rho}{\partial W} = \frac{1}{V}, \quad \frac{\partial \rho}{\partial V} = -\frac{W}{V^2}$$

$$\begin{aligned} \text{所以 } S_\rho &= \sqrt{\frac{1}{V^2} S_W^2 + \frac{W^2}{V^4} S_V^2} = \frac{W}{V} \sqrt{\left(\frac{S_W}{W}\right)^2 + \left(\frac{S_V}{V}\right)^2} = \\ &= \frac{10.287}{2.319} \sqrt{\left(\frac{0.008}{10.287}\right)^2 + \left(\frac{0.006}{2.319}\right)^2} = 0.012 \end{aligned}$$

密度 ρ 的平均值為 $10.287/2.319 = 4.436$ 克，所以 $\rho = 4.436 \pm 0.012$ 克/毫升。

均方根誤差和平均值的比稱為相對標準誤差，根據以上的結果可得相對標準誤差為 $0.012/4.436 = 0.0027$ 或 0.27% 。

各直接觀測量的誤差是不易求得的，因為這需要確定物理量的真實值。通常能作到的是估計可能發生的誤差範圍，例如貝克曼溫度計的讀數可能發生誤差 0.002°C ，滴定管可能發生誤差 0.02 毫升等等。所以我們需要討論，當各直接觀測量可能發生的誤差範圍已知之後，應該如何估計函數的誤差。

應用微分法，當誤差較小時

$$\Delta f = \frac{\partial f}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial f}{\partial y} \Delta y$$

而

$$|\Delta f| \leq \left| \frac{\partial f}{\partial x} \right| |\Delta x| + \left| \frac{\partial f}{\partial y} \right| |\Delta y|$$

我們不妨將函數的誤差估計大一點，這樣得到函數的絕對誤差用各觀測量的絕對誤差來表示的關係式為

$$|\Delta f| = \left| \frac{\partial f}{\partial x} \right| |\Delta x| + \left| \frac{\partial f}{\partial y} \right| |\Delta y| \quad (12)$$

当 $f(x, y) = x + y$ 时, $|\Delta f| = |\Delta x| + |\Delta y|$ 而

$$\frac{|\Delta f|}{|f|} = \frac{|\Delta x| + |\Delta y|}{|x+y|} = \frac{|x|}{|x+y|} \cdot \frac{|\Delta x|}{|x|} + \frac{|y|}{|x+y|} \cdot \frac{|\Delta y|}{|y|}$$

設以 δ 表示相对誤差, 則上式可写成

$$S_f = \frac{|x|}{|x+y|} \delta_x + \frac{|y|}{|x+y|} \delta_y \quad (13)$$

当 $f(x, y) = x^a y^b$ 时, $|\Delta f| = |ax^{a-1}y^b| |\Delta x| + |bx^a y^{b-1}| |\Delta y|$

$$\text{而 } \frac{|\Delta f|}{|x^a y^b|} = \left| a \frac{\Delta x}{x} \right| + \left| b \frac{\Delta y}{y} \right| = \left| a \right| \left| \frac{\Delta x}{x} \right| + \left| b \right| \left| \frac{\Delta y}{y} \right|$$

$$\text{所以 } \delta_f = |a| \delta_x + |b| \delta_y \quad (14)$$

应用(13)和(14)即可估計出許多函数的誤差。

§ 4. 有效数字

数中可靠的数字即是有有效数字, 在有效数字最末位上最大可能差一个单位。在小数中小数点以前的零不能算是有效数字, 例如 0.05 米即是 5 厘米, 所以它的有效数字只有一位; 0.050 米可写成 5.0 厘米, 它的有效数字是两位。2000 的有效数字是几位呢? 假若我們对这个数的来历沒有任何了解, 我們則不能够明确回答所提出的問題。数中的三个零可能表示在个、十和百位上的数都真的是零, 这样它的有效数字就該是四位; 但数中的三个零也可能只是表示数字 2 是在千位上, 这样它的有效数字便只有一位了, 所以 2000 的写法并不妥当。采用变换单位或 将数写成 $a \cdot 10^n$ 的形式, 即可避免发生上述含混的情况。例如 2.00×10^3 卡則表示有三位有效数字, 2.0 千卡則表示只有两位有效数字。

在加减运算中如何合理地取舍数字是容易判断的, 例如 $2.7145 + 3.02 = 5.7345$, 小数点后第三位已是可疑数字, 通常保留一位可疑数字, 而将結果写成 5.73。

在乘除运算中, 如果运算的次数不超过十次, 則結果的有效数

字应比参加运算的各数中有效数字位数最小者少一位，或至多少两位。例如

$$92.73 \times 9.452 = 876.48396$$

为了估计结果的有效数字的位数，我们利用上节所讲的方法，计算结果的相对误差。92.73 的绝对误差可能达到 0.01，相对误差则可能达到 0.10×10^{-3} ；9.452 的绝对误差可能达到 0.001，相对误差则可能达到 0.10×10^{-3} 。根据(14)式可知乘积的相对误差等于乘数和被乘数相对误差的和，即

$$\delta_{ab} = \delta_a + \delta_b = (0.10 + 0.10) \times 10^{-3} = 0.20 \times 10^{-3}$$

$876 \times 0.20 \times 10^{-3} = 0.17$ ，这说明在乘积中小数后第一位上的差可能超过一个单位，所以乘积的有效数字只有三位。对于较复杂的运算，仍可用上述的方法确定结果有效数字的位数。

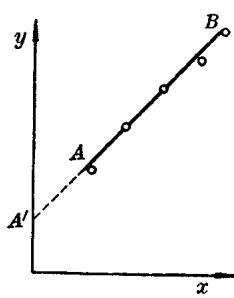
应用计算工具本身也包含有一定误差。为了使工具的误差不致影响到实验的结果，在选用工具时，应使工具的误差较实验的误差小十倍以上。在一般物理化学计算中，相对误差在 1% 以上者，可用 25 厘米的计算尺；相对误差在 0.1% 到 1% 者可用四位对数表；相对误差在 0.01% 到 0.1% 时用五位对数表；相对误差在 0.001% 到 0.01% 时用七位对数表。物理化学实验的相对误差多在 0.1% 以上，所以通常用四位对数表进行计算。

方程式中諸常数的确定

§ 1. 直线方程式中諸常数的确定

设 $y = a + bx$ ，当实验测得 n 对数据 $(y_1, x_1), (y_2, x_2), \dots, (y_n, x_n)$ 后，任取两对数据代入直线方程式中即可解出一对 a, b 之值，

总共可得到(a, b)的对数将是 $n(n-1)/2$ 。例如当 $n=5$ 时就会有10对(a, b)值。一般說来，因为存在着實驗誤差，所以各对(a, b)



值是不会相同的，于是便存在这样的問題：在上述情况下，如何合理地根据實驗的数据确定方程式中的两个常数。解决这个問題最簡便的办法是作图法。如图所示，将直線延长到与纵轴相交之点， A 点的纵坐标即等于 a ；在直线上取两点 $A(x_1, y_1)$ ， $B(x_2, y_2)$ 則得：

图3. 直线方程 $y=a+bx$ 的图解。

$$b = \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1}$$

在描点时应用○，×，□或△等符号明确地表示出点的位置，作直綫时应使直綫尽量接近所有的点。

§ 2. 一般函数中諸常数的确定

在物理化学中有不少的函数可以通过简单的变换而化成直綫型方程，这样便可用作图法来确定其中的常数。下面列出几个在物理化学中常见的例子：

公 式	变 换	变换后所得到的方程
$y = ae^{bx}$	$Y = \ln y$	$Y = \ln a + bx$
$y = ax^b$	$Y = \lg y$ $X = \lg x$	$Y = \lg a + bX$
$y = \frac{1}{a+bx}$	$Y = \frac{1}{y}$	$Y = a + bx$
$y = \frac{x}{a+bx}$	$Y = \frac{x}{y}$	$Y = a + bx$

§ 3. 最小二乘法

有些函數雖可以化成直線型方程，但手續較煩，而且當常數的個數在二以上時，即使利用作圖法也並不能完全確定所有的常數。同時，我們也可能会碰到某些不能嚴格地化成直線型的函數，因此有必要找出另外的、更一般的方法來確定方程式中的各个常數，這就需要應用最小二乘法。

設已知自變量及函數的 n 個數值（函數值和自變量相對應）為

$$x_1, x_2, x_3, \dots, x_n$$

$$y_1, y_2, y_3, \dots, y_n$$

同時函數 $y = y(x, a_0, a_1, \dots, a_n)$ 的形式也是已知的。現在的問題是：當 $n > m + 1$ 時，如何確定函數中的 $m + 1$ 個常數。

我們只討論 y 是 x 的 m 次多項式的情況，即：

$$y = a_m x^m + a_{m-1} x^{m-1} + \dots + a_1 x + a_0 \quad (1)$$

由於有 n 組自變量和函數的已知數值，於是我們得到一組條件：

$$a_m x_1^m + a_{m-1} x_1^{m-1} + \dots + a_1 x_1 + a_0 = y_1$$

$$a_m x_2^m + a_{m-1} x_2^{m-1} + \dots + a_1 x_2 + a_0 = y_2$$

.....

$$a_m x_n^m + a_{m-1} x_n^{m-1} + \dots + a_1 x_n + a_0 = y_n$$

因為 $n > m + 1$ ，所以從上列方程組中每選 $m + 1$ 個方程式出來時，即可解出一組未知系數 a_m, a_{m-1}, \dots, a_0 。但是這樣得到的系數不能作為方程式(1)的各个常數，這是因為任何一組系數都只能使函數在 $m + 1$ 個點上與實驗結果重合，而在其餘的 $n - m - 1$ 個點上則可能發生很大的偏離。我們要求最後確定的系數 a_m, a_{m-1}, \dots, a_0 滿足這樣的條件，即它使 $y(x_i, a_0, a_1, \dots, a_m)$ 與實驗值 y_i 的差的平

方和

$$\sum = \sum_{i=1}^n (a_m x_i^m + a_{m-1} x_i^{m-1} + \cdots + a_0 - y_i)^2$$

为最小，这就必须使 Σ 对于各个常数的偏导数等于零，即

$$\frac{\partial \Sigma}{\partial a_j} = 0 \quad (j=0, 1, 2 \cdots m) \quad (2)$$

这是关于未知量 a_0, a_1, \dots, a_m 的一阶线性方程组。方程式的个数刚好是 $m+1$ ，从这个方程组中解出 a_0, a_1, \dots, a_m 即得到我们最后确定的系数。

例：在 n （大于 3）个温度下测定了某气体的定压热容，设气体的热容和温度的关系可以表示为

$$C_p = a + bT + cT^2$$

试确定常数 a, b 和 c 的最适宜值。

$$\sum = \sum_{i=1}^n [a + bT_i + cT_i^2 - (C_p)_i]^2$$

从 $\frac{\partial \Sigma}{\partial a} = 0, \frac{\partial \Sigma}{\partial b} = 0$ 和 $\frac{\partial \Sigma}{\partial c} = 0$ 即得到：

$$na + (\sum_{i=1}^n T_i) b + (\sum_{i=1}^n T_i^2) c = \sum_{i=1}^n (C_p)_i$$

$$(\sum_{i=1}^n T_i) a + (\sum_{i=1}^n T_i^2) b + (\sum_{i=1}^n T_i^3) c = \sum_{i=1}^n (C_p)_i T_i$$

$$(\sum_{i=1}^n T_i^2) a + (\sum_{i=1}^n T_i^3) b + (\sum_{i=1}^n T_i^4) c = \sum_{i=1}^n (C_p)_i T_i^2$$

引用高斯记号 $[x]$ 表示 $\sum_i x_i$ ，从上列方程组解出