

普通物理学

(修 订 本)

第二卷 第一分册

C. Θ. 福里斯 A. B. 季莫列娃 著

梁 宝 洪 译

简装本说明

目前 850×1168 毫米规格纸张较少，本书暂以 787×1092 毫米
规格纸张印刷，定价相应减少 20%。希鉴谅。

普通物理学

第二卷 第一分册 (修订本)

C. E. 福里斯 著
A. B. 季莫列娃

梁宝洪 译

人民教育出版社出版(北京沙滩后街)

人民教育出版社印刷厂印装

新华书店北京发行所发行

各地新华书店经售

统一书号 13012·0299 开本 787×1092 1/32 印张 92/16

字数 218,000 印数 3,501—93,500 定价 0.72 元

1958 年 5 月合订本第 1 版

1965 年 1 月第 1 版 1979 年 7 月北京第 2 次印刷

第四篇 静电学

第十四章 基本静电現象 1

- § 120. 引言 1
§ 121. 电荷 3
§ 122. 导体和絕緣体 7
§ 123. 静电場。庫侖定律 9
§ 124. 静电場的强度 13
§ 125. 电力綫 19
§ 126. 电場强度通量。奧斯特罗
 格拉德斯基-高斯定理 20
§ 127. 奥-高定理的更严格推导 25
§ 128. 奥-高定理的应用 27
§ 129. 静电場的力所作的功。电
 位 34
§ 130. 等位面 40
§ 131. 静电場强度与电位之間的
 关系 42
§ 132. 电場强度、电位和体电荷
 密度之間的关系 46
§ 133. 静电場中的导体 48
§ 134. 导体表面附近的电場强度 51
§ 135. 外电場中的电偶极子 54
§ 136. 导体的电容 57
§ 137. 电荷系的能量 61
§ 138. 静电場的能量 67

第十五章 电介质中的静电現 象 71

- § 139. 电介质。介电常数 71
§ 140. 有电介质时电容器的能
 量。电介质中的电場能量 74

- § 141. 电介质的极化。极化矢量 76
§ 142. 电介质内部的电場强度 80
§ 143. 有电介质存眷时作用在带
 电体上的力 84
§ 144. 电位移矢量 91
§ 145. 矢量 E 和 D 的物理意义 93
§ 146. 有极电介质。分子偶极矩
 的决定 101
§ 147. 晶体的介电性质。压电現
 象 105
§ 148. 电容器 107
§ 149. 各种类型的电容器 110
§ 150. 电位差的量度 114
§ 151. 非常小的电荷的测定。电
 子的电荷 119
§ 152. 静电場的本性 124

第五篇 直流

第十六章 直流的基本定律 127

- § 153. 直流。欧姆定律 127
§ 154. 导体的电阻 129
§ 155. 电流密度矢量 133
§ 156. 电荷守恒定律。稳定电流
 的閉合性 133
§ 157. 楞次-焦耳定律 139
§ 158. 电流强度和电位差的测定
..... 144
§ 159. 电阻及其测定 148
§ 160. 导体中的自由电子。經典
 概念 151
§ 161. 从經典电子論观点研究歐

姆定律和楞次-焦耳定律	155	§ 176. 电解分离	225
§ 162. 金属的导电性与导热性之 間的关系	160	§ 177. 溶液中离子的能量	228
§ 163. 金属导电性的量子理論	162	§ 178. 电解导电性的理論	231
§ 164. 闭合的直流电路	166	§ 179. 电极的极化	236
§ 165. 直流电路中放出的能量	173	§ 180. 电解的技术应用	240
§ 166. 关于非均匀电路的欧姆定 律. 基尔霍夫定律	175	§ 181. 固体的电解导电性	243
§ 167. 应用基尔霍夫方程解各种 問題	180	§ 182. 气体中的电流	245
§ 168. 接触电位差	188	§ 183. 气体受激导电的理論	248
§ 169. 伽伐尼电池	196	§ 184. 气体离子的复合系数与迁 移率的實驗测定	254
§ 170. 温差現象	199	§ 185. 电子流通过真空	262
§ 171. 半导体, 导体和电介质	204	§ 186. 鮑古斯拉夫斯基-朗謬爾 公式的推导. 电流强度的 起伏	266
§ 172. 灼热导体的电子发射	208	§ 187. 气体中电子的平均自由程	270
§ 173. 热电子发射理論	215	§ 188. 电子与原子和分子之間的 碰撞	274
第十七章 电解质与气体中的 电流	219	§ 189. 低压气体中电子的迁移率	280
§ 174. 电解导电性	219	§ 190. 气体的自激导电	284
§ 175. 法拉第定律	222		

第四篇 静电学

第十四章 基本静电现象

§ 120. 引言 纪元前七世纪的时候，希腊哲学家撒勒斯 (Thales) 曾叙述过织工们所观察到的一种现象，就是用毛织物摩擦过的琥珀能够吸引某些轻的物体。两千多年之后，即在 1600 年，英国医生吉伯特 (William Gilbert) 才把这一发现扩大，他发现玻璃以及许多其他物质同丝绢摩擦之后，也能得到类似的性质。在这种状态中的物体，叫作带电体，或者按字面来说，叫作“琥珀化的”物体，因为按希腊文，“*ηλεκτρον*”的意思就是琥珀。

在以后差不多二百年里（到十八世纪末）对物体带电的研究发展得很慢，而且基本上是脱离对其他自然现象的研究而孤立地进行的。当时主要只限于利用摩擦使物体处于带电状态，并且只研究带电体间的相互作用力。这一部分关于电的学问后来叫作静电学。

伽伐尼 (Galvani) 于 1789 年发现了电流的生理作用。他用铜钩子钩住新解剖的青蛙的腰神经，把它挂在阳台的铁栏杆上，这时他注意到，每当栏杆和蛙的筋肉接触一次，筋肉就收缩一下。那时虽然已经知道，当带电体通过筋肉放电的时候，筋肉就发生收缩，但是在很长一个时期里却未能发现各种电现象的统一性，因而通常把“伽伐尼电”跟摩擦产生的电区别开来。直到十九

世纪初，才陆续出现了一些重大的发现：研究了电流发生的条件，发现了电流的热效应和磁效应，说明了电介质的作用等等；这些发现说明了电现象是极其多种多样的。十九世纪下半期，这是标志着电学进一步蓬勃发展的时期。经过法拉第和麦克斯韦的研究，确立了电磁现象的统一性，发现了电磁波，从而创立了光的电磁理论。

电学的发展有极重大的原则性意义：一方面，它使得把电现象归之于机械现象显然成为不可能，另一方面，它又表明了在电现象同一切其他物理过程之间有深刻的相互联系。所以电学对于由机械唯物主义过渡到辩证唯物主义起了促进作用。最后，重要性并不稍逊的还有电现象的各种应用。

在电学的发展中，俄国学者曾起过不小的作用。在十八世纪中期，M. B. 罗蒙诺索夫在和 Г. B. 里赫曼(Рихман)共同研究雷雨现象后得出结论：空气之所以带电是由于上升气流之间的摩擦作用。罗蒙诺索夫于1753年发表了当时的先进思想：电是以太微粒的很迅速的转动。在同一年里，彼得堡科学院向全世界悬赏征文，题目是“论电力的性质”。1755年，Л. 欧勒的论文得到了奖金，他在这论文里用以太中的张力来解释带电体间的相互作用。彼得堡科学院院士埃皮努司(Эпинус)引入了在当时是很有名的一种“电液”学说，并最先发展了电现象和磁现象的数学理论。在1803年，B. B. 彼得罗夫(Петров)发现了电弧，并且指出了它有实际应用的可能。他也是液体中由于通过电流而发生电离解现象的最早研究者之一。在十九世纪三十和四十年代，彼得堡科学院院士兼彼得堡大学教授 Э. X. 楞次(Ленц)发现了确定感应电流方向和电流的热效应等最重要的定律。在十九世纪下半期，A. Г. 斯

托列托夫(Столетов)提出了研究铁的磁性的方法，并且发现了光电现象。1895年A. C. 波波夫(Попов)发明了无线电报，而不到几年之后，П. Н. 列别杰夫(Лебедев)就得到了毫米电磁波。在二十世纪初，莫斯科大学教授A. A. 埃欣瓦利德(Эйхенвальд)用实验证明了运动着的电荷和电流一样，也能产生磁场。

俄国发明家在电工学的发展中起过不小的作用。Б. С. 亚科比(Якоби)最先制成了电动机，并且用它来开动车船；他还发现了电解的实际应用(电镀)。П. Н. 亚勃洛奇科夫(Яблочков)发明了第一个实际适用于照明的电弧，А. Н. 洛德金(Лодыгин)发明了白炽灯。П. Н. 亚勃洛奇科夫又和И. Ф. 乌萨金(Усагин)首先把变压器付诸实用，而М. О. 多利沃·多勃罗沃利斯基(Доливо-Добровольский)则把三相电流应用到实际中去。Н. Г. 斯拉夫扬诺夫(Славянов)和Н. Н. 别纳尔多斯(Бенардос)发明了电焊。

§ 121. 电荷 根据电学发展的历史进程，我们从带电状态的特性和带电体之间相互作用的定律开始讲述。我们已经指出，电学的这一部分叫作静电学。十八世纪初叶所作的实验就已表明，带电状态有两种，而且也只有两种：一种和用毛皮摩擦过的玻璃的带电性质相同(叫作正的)，另一种和擦过玻璃的毛皮的带电性质相同(叫作负的)。带同号电(例如都带正电)的物体互相排斥；带异号电的物体则互相吸引。物体相接触时，带电状态能够从一些物体传递到另一些物体上去。

处于带电状态的物体就说它具有电荷，电荷用作物体带电的量度。下面还将给电荷概念下定义。

在自然界中存在着能自由传递带电状态的物体，即所谓导体；

也存在着不能傳递帶電狀態的物体，即絕緣體。

由各帶電体之間的相互作用力能够確定帶電的程度。例如，要想定性地確定帶電的程度，可用兩個系在長線上的輕小球（圖1）；當兩小球帶同種電時，它們之間發生排斥力，因此它們互相分開；小球帶電愈強，則分開愈甚。實際使用的是一種特製的儀器——驗電器，其中的一種如圖2所示。

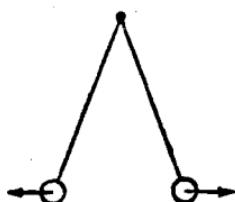


图1. 带电小球的相互作用。

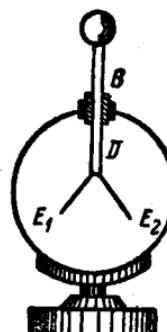


图2. 简验电器。

圖2所繪的驗電器，其構造如下：把兩片薄鋁箔 E_1 和 E_2 固定在金屬杆 D 的下端；用硬橡皮塞 B 把帶箔的金屬杆裝在一個金屬盒子里^①，盒上有一小玻璃窗，以備觀察金屬箔之用。如果使一帶電體和金屬杆 D 接觸而把電荷傳給它，則兩箔帶電，互相排斥而分開。由兩箔分開的遠近即可判斷其帶電程度。

為了更準確地定量測定帶電的程度，驗電器必須備有刻度。這樣的儀器叫做“靜電指示器”，或靜電計，是1745年Г·В·里赫曼在同М·В·羅蒙諾索夫一道觀察響雷放電中發生的帶電現象時首次制成的。圖3是Г·В·里赫曼的“靜電指示器”簡圖，圖中 g 表示一鉛直挂起的金屬直尺。絲綫 f 的一端固定在直尺上。絲綫帶電時就離開直尺，其偏轉的程度可以從木制弧尺 ab 上的分度來

^① 下面(§133)將說明這個盒子的作用。

确定。

按照里赫曼的简图制成的现代静电计如图 4 所示。如果使杆 D 带电，铝箔 E 就离开固定的杆 D；箔偏转的大小，与带电的程度有关，可以根据标尺求出。

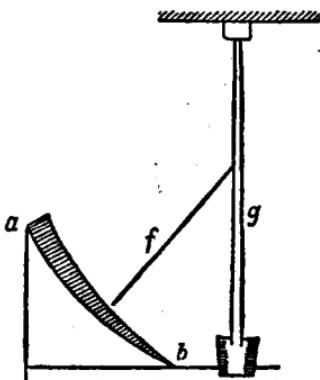


图 3. G. B. 里赫曼的静电指示器。

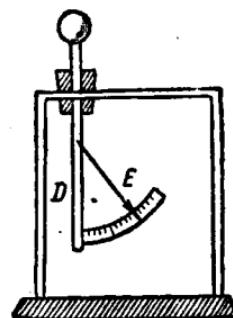


图 4. 静电计。

下述的重要現象能够帮助我們理解物体的带电过程：如果开始給一个比如說帶正电的物体充負电，则这物体的带电状态起初变弱，以后完全消失，且只有在这以后，該物体才开始帶負电。由此可知，异号电荷是互相抵消的。由这一事实引出一个假說：在不带电的物体中，也存在两种符号相反的电荷，并且这两种电荷的数量是这样的恰好使它們的作用完全互相抵消。含有过多的正电荷的物体是帶正电的。含有过多的負电荷的物体是帶負电的。以摩擦使物体带电时，两物体都带电，而且总是一个带正电，一个带负电。我們由此得到結論：电荷既不能被創造，也不能被消灭，只能从一个物体轉移到另一个物体，或者在同一个物体内移动。这个原理叫做电荷守恒定律，是电学的基本定律，已經為許多事实所证实，其中之一就是埃皮努司所发现的感应带电。

感应带电現象如下所述：如果将带电体 A (图 5a) 移近一个絕緣的导体 B，则在导体 B 上将有电荷出現，靠近 A 的一端出現符号

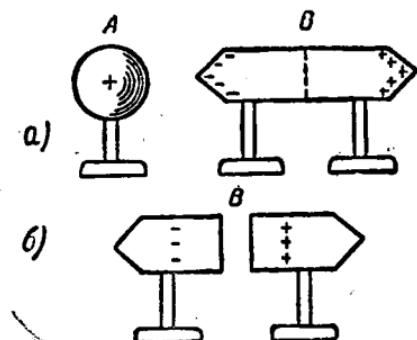


图 5. 感应带电。

相反的电荷，而在較远的一端，电荷符号則与物体 A 的相同。如果将带电体 A 移去，则导体 B 上的电荷将会消失。但是，如果在带电体 A 移去之前把导体 B 分为两部分(图 5b)，则在带电体 A 移去之后，这两部分上面的电荷却还保留着。如果假定导体 B 中总存在有两种符号的电荷：正电荷和负电荷，并且假定这些电荷(或者至少是一种符号的电荷)可以在导体内自由移动，那就能够直接解釋上述实验。当我们把带正电的物体 A 移近导体 B 时，存在于导体 B 内的负电荷被吸引，而正电荷被排斥，因此，导体 B 的两端即带上符号不同的电荷。如果把带电体 A 移去，则施于导体 B 内的电荷的作用停止，电荷“混合”起来，因而整个导体 B 的各部分又变为中性的。但是，如果当带电体 A 还在导体 B 近旁时，就把导体 B 分成了两部分，则当带电体 A 移去之后，导体 B 内的电荷无法“混合”，因而导体 B 所分成的两部分都仍然带电。如果使导体 B 所分成的两部分接触，就很易证实保留在这两部分上的电荷是等量的，因为接触以后，物体 B 变为中性的了。

中性物质中存在着两种电荷并且这两种电荷具有不变性，这可以认为是肯定无疑的了。

十八世紀中叶所出現的关于电現象的最初学說，是假定有一种特殊的电液存在。后来又出現了一种学說，假定有两种电液——正的和负的——存在。彼得堡科学院院士埃皮努司发展了单电液体說，他认为这种电液是正的。根据埃皮努司的学說，如果物体中的这种电液过多，则物体处于带正电的状态，如果这种电液不足，则处于带负电的状态。在上世紀末期肯定了基元电荷的存在；

原子或分子所得到的电荷只能是这基元电荷的整数倍。其次，还确定了这是由于存在着一种基本粒子的結果，这些基本粒子带有完全确定的負电荷 e ；这种粒子叫做电子。后文将指出：电子不仅具有确定的电荷 e ，而且具有确定的质量 m 以及其他一系列物理量（轉动矩，磁矩）。电子的这种复杂性质是辩证唯物主义的卓越例证之一，辩证唯物主义认为客观存在的世界是不可穷尽地多种多样的。列宁写道：“电子和原子一样，也是不可穷尽的，……”。^①

电子的质量約等于最輕原子（氢原子）的质量的 $1/1840$ 。

按照現代的看法（参看第三卷），电子存在于一切原子之中，为原子的一个組成部分；原子的中心部分，即所謂原子核，带有正电荷；几乎整个原子的质量都集中在它的核里。现代，我們知道还有正电子存在，但是它們只在某些特殊情况下才出現，在这里我們暫时不研究它們。

§ 122. 导体和絕緣体 如上所述，实验表明一切物体可分为两类：（1）傳电的物体，叫做导体，（2）不傳电的物体，叫做非导体（也叫做絕緣体或电介质）。导体又分为第一类导体和第二类导体。在第一类导体中，电荷的移动并不使导体的化学性质发生任何变化，也不引起觉察得出的物质迁移；在第二类导体中，电荷的移动和化学变化联系着，这种化学变化使构成导体的物质在它和别的导体接触之处离解出来。一切金属都属于第一类导体；各种熔融的盐、酸、鹼和盐的溶液都是第二类导体。盐的晶体、油、空气、玻璃、磁器、硬橡皮、橡胶皮、琥珀和一系列其他物质則是絕緣体。

在现代，还分出了半导体这一类。这类物体的导电性虽然很弱，但却总能察觉出来，它們还具有一些其他的性质，因而可以合并为特殊的一类。在现代，对导体和电介质的本性已經确立了一

^① 列宁：唯物主义与經驗批判主义，人民出版社 1961 年版，第 277 頁。

定的观点。

在金属(第一类导体)中，一部分电子能够在各原子之间自由移动。在不带电的金属中，自由移动的电子的电荷被金属晶格上的正电荷所抵消。导体之带电乃是由于导体中电子数目的变化：带负电是有多余的电子从外界进入导体；带正电则是导体的一部分电子被取出去，结果原子核的正电荷未被完全抵消而显现出来。

在感应带电的情况下，电子在外界电荷的引力或斥力的作用下移动到导体的一端；在这一端就有了过多的电子，从而表现出带负电；而在导体的另一端，由于电子不足，未被抵消的正电荷就呈现出来了。

一切金属中的所有电子都是相同的，因此，电子的移动并不会使第一类导体的化学成分发生变化。而电子的质量是这样微小，以致在实际所能达到的带电情况下，无法观察出由于导体内电子数目的变化而发生的导体质量的变化。^①

第二类导体中没有自由电子，但却存在着缺少电子(或者有着过剩电子)的原子或分子。这种带电的原子或分子叫作离子。第二类导体中电荷的移动实质上就是离子的移动，这也就说明了在这种情况下第二类导体何以发生化学变化。

电介质——电的非导体——或者是含有等量的正电荷和负电荷的分子构成；或者是不能在电介质中自由移动的离子构成。电介质中的电荷在电力的作用下，仅能稍微改变其位置，或者改变其取向。可以作为电介质模型的是这样的物质，在这种物质中，成对结合着的异号电荷(极性分子)，其取向是无规则的(图 6, a)，所以不论就整体来看，还是就各部分来看，电介质都呈中性。将带电体移近电介质时，电介质中的电荷并不移动，而只是转向同

① 見 § 151 中的計算。

一方向(图 6,6), 結果在电介质上, 同被移近的带电体相对的那端, 出現符号相反的电荷, 而在另一端則出現同号电荷。电介质的这种状态, 叫做极化。它和感应現象中导体上所发生的带电是不同的。

如果将极化了的电介质分割开, 比如說沿直線 D 和 C (图 6,6)切开, 則其每一部分就整体来看都是中性的, 仅在表面上呈現某种符号的电荷。

当电力很强时, 电介质的分子可能被破坏, 这时电介质将变成导体。这种現象叫做电介质的击穿。

§ 123. 静电場。庫倫定律 电荷的相互作用定律是静电学的基本定律。最初解釋电荷的相互作用的时候, 是把它和万有引力定律从形式上来类比的。同时假定了电力和万有引力都是毋需任何中介空間作用的“超距作用”。但实际上电荷在周围空間中是要引起某些物理变化的(与引力质量的情况相同), 这些变化首先表現在: 与該电荷有一定距离的任何其他电荷都受到力的作用。我們暫不研究这些变化的本质, 而只說: 在靜止电荷的情况下, 在电荷周围的空間中产生静电場。

例如, 两个电荷的相互作用的实质是这样的: 每一电荷都在周围空間中产生一个場, 这場以确定的力作用在另一电荷上。

静电場是物质的一种特殊形式; 它傳递着一些带电体对另一些带电体的作用。場的性质就是根据場作用在电荷上的力所遵从的那些規律来研究的。

因为带电体的相互作用和各带电体的形状、大小有关, 所以为确定相互作用定律, 我們先来研究所謂点电荷。点电荷是指这样的带电体, 它們本身的綫度远小于它們之間的距离。显然, 任

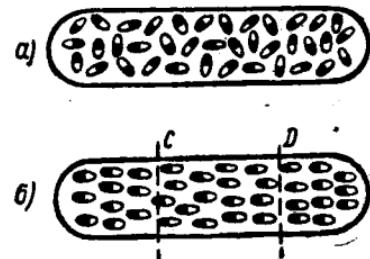


图 6. 电介质的极化。

任何带电体都可以看作是点电荷的集合。

两个点电荷的相互作用定律是庫侖于 1785 年用实验确定的。庫侖定律本身同时也包含着电量的定义。

庫侖的所有测量都是在空气中进行的。但严格说来，本节所讲的庫侖定律的表达式，是关于真空，即关于其中没有显著数量的原子、分子或其他粒子的空间的。

庫侖是根据用扭秤（图 7）所作的测量来建立点电荷的相互作用定律的。

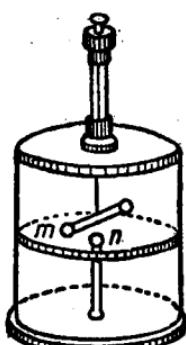


图 7. 庫侖扭秤。

这种秤的构造如下：在一个大的玻璃容器内，用一根细线将一根玻璃棒挂起来，棒的一端系有一个金属小球 m ，另一端有一平衡体。另外一个金属小球 n 被固定在一个玻璃支柱上。可以从外面把电荷传给两个小球，小球能够将传来的电荷保持一段时间，因为两球之间以及球与周围物体之间都是绝缘的。转动系着悬线（这线上挂着系有小球 m 的棒）的秤头，可以改变小球 m 和 n 之间的距离。如果把电荷传给小球 m 和 n ，则两球将开始吸引或者排斥（依电荷的符号而定），结果系有小球 m 的棒就转过某一角度。转动秤头可使小球 m 回到原来的位置。在此情况下，线的扭力矩等于小球 m 所受到的电力的力矩。如果悬线已事先校准，则由秤头的转角即可直接确定力矩，如果再知道棒长，就可以确定小球间的相互作用力了。

得出庫侖定律的推理过程如下。首先，观察表明，电荷间的相互作用力的指向就是沿着联结电荷的直线。如 § 121 中曾经指出的，在同号电荷的情况下，这力为斥力，在异号电荷的情况下，这力为引力。保持传给小球 m 和 n 的电荷不变而改变两小球之间的距离 r （图 8, a），由实验可以确信，这种相互作用力是和距离 r 的平方成反比的。

得出庫侖定律的推理过程如下。首先，观察表明，电荷间的相互作用力的指向就是沿着联结电荷的直线。如 § 121 中曾经指出的，在同号电荷的情况下，这力为斥力，在异号电荷的情况下，这力为引力。保持传给小球 m 和 n 的电荷不变而改变两小球之间的距离 r （图 8, a），由实验可以确信，这种相互作用力是和距离 r 的平方成反比的。

為了比較兩電荷 q_1 和 q_2 的大小，我們把這兩個電荷依次放在與某一固定的第三電荷 q_0 相距 r_0 之處（圖 8, 6 和 8），而測出這兩個電荷同第三電荷 q_0 的相互作用力 f_1 和 f_2 。為此，我們依次給小球 m 加上電荷 q_1 和 q_2 ，並保持小球 n 的電荷 q_0 不變。實驗表明，力之比 $\frac{f_1}{f_2}$ 和第三電荷 q_0 的大小无关，也和電荷 q_1, q_2 至第三電荷的距離 r_0 无关。由此可見，力之比 $\frac{f_1}{f_2}$ 的值僅取決於電荷 q_1 和 q_2 。因此，自然就把電荷之比 $\frac{q_1}{q_2}$ 取得與力之比 $\frac{f_1}{f_2}$ 相等。這樣，我們就有了兩個電荷之比 $\frac{q_1}{q_2}$ 的測量方法。

至于電荷的絕對值，則只有在確定了電荷的量度單位（稍後我們就作這件事）之後才能得到。

既有了比較電荷的方法，我們現在就可以由不同的電荷 $q_1, q_2, q_3 \dots$ 中逐次取出一對對來，使每對中兩電荷的相互距離都是 r 。這時實驗表明，兩電荷之間的相互作用力 f 是和二者大小的乘積 $q_i \cdot q_k$ 成正比的。

這樣，我們便最後得出了庫倫定律：兩個點電荷之間的相互作用力 f ，與電荷 q_1 與 q_2 的大小之積成正比，而與電荷之間的距離 r 之平方成反比：

$$f = k \frac{q_1 q_2}{r^2}, \quad (1)$$

式中 k 為一比例系數。

如果將正電荷標以正號 (+)，將負電荷標以負號 (-)，則力的負值和引力對應，正值和斥力對應。

庫倫定律(1)可以寫成矢量形式。由點電荷 q_1 至點電荷 q_2 作矢徑 r (圖 9)。

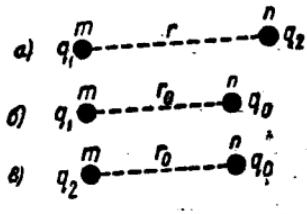


圖 8. 庫倫定律的證明。

作用在电荷 q_2 上的力 f , 其数值按式(1)等于 $k \frac{q_1 q_2}{r^2}$; 至于力的方向, 則在电荷 q_1 和 q_2 符号相同时和矢径 r 的方向相同(图 9 即属于这种情况), 而在电荷 q_1 和 q_2 符号相反时和矢径 r 的方向相反。因此, 如果以矢径 r 上的单位矢量 r/r (和 r 有相同的方向)乘 $k \frac{q_1 q_2}{r^2}$, 則力 f 的大小和方向都可得出。可見, 庫侖定律的矢量形式为

$$\mathbf{f} = k \frac{q_1 q_2}{r^2} \cdot \frac{\mathbf{r}}{r}. \quad (1a)$$



图 9. 矢径的方向。

为了确定电荷的厘米·克·秒单位, 我們在庫侖定律(1)中令比例系数 k 等于 1:

$$f = \frac{q_1 q_2}{r^2}.$$

由此得出: 在厘米·克·秒制中, 乃是取这样的点电荷作为电荷的单位, 当它和另一个与它相同的点电荷相距 1 厘米时, 其間的相互作用力为 1 达因。这种单位叫做絕對靜電系电荷单位。

在电学中, 根据厘米·克·秒制和靜电学定律而規定的单位, 叫做絕對靜电单位, 用符号 $CGSE$ 表示。

静电系电荷单位同电工学中所用的电荷比較起来, 是太小了。在实用系单位中, 取静电单位的 3×10^9 倍作为电荷单位; 这种电荷单位叫做庫侖:

$$1 \text{ 庫侖} = 3 \times 10^9 \text{ } CGSE \text{ 电荷单位}.$$

在 $CGSE$ 系中, 电荷的量綱是根据公式(1)得出的:

$$[q^2] = [f] \cdot [r^2],$$

由此得出:

$$[q] = [f^{1/2}] \cdot L = M^{1/2} \cdot L^{3/2} T^{-1}.$$

讓我們举一个求两带电体間的相互作用力的例題。

例題 重力場中有两个质量各为 0.1 克的小球，分别系在长度 l 均为 25 厘米的线上（图 10）。两小球在带上相等的电量之后，分开的间距为 $r=5$ 厘米。試以 CGSE 系和庫侖为单位求出加給小球的电量。

解 两小球間的斥力为

$$f = \frac{q^2}{r^2},$$

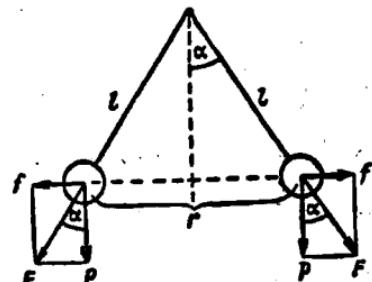


图 10. 作用在带电小球上的力。

式中 q 是每一小球所带的电量。当斥力 f 和重力 $P=mg$ 的合力 F 沿悬綫指向时，小球才能达到平衡。由图 10 得出

$$f = P \cdot \tan \alpha = mg \cdot \tan \alpha;$$

在角 α 很小的情况下，可以設 $\tan \alpha$ 近似等于 $\sin \alpha$ ，但

$$\sin \alpha = \frac{r}{l}, \text{ 所以 } f = \frac{mgr}{2l}.$$

令此 f 值等于 $\frac{q^2}{r^2}$ ，則得

$$\frac{q^2}{r^2} = \frac{mgr}{2l},$$

由此得出答案：

$$q = r \sqrt{\frac{mgr}{2l}} = 5 \sqrt{\frac{0.1 \times 981 \times 5}{2 \times 25}} \text{ CGSE} = 15.6 \text{ CGSE}.$$

把这电量化为庫侖，得出

$$q = \frac{15.6}{3 \times 10^9} \text{ 庫侖} = 5.2 \times 10^{-9} \text{ 庫侖}.$$

由此計算可知，庫侖是一个很大的单位，即令在物体的通常带电情况下所观察到的电荷，也只是 1 庫侖的很小一部分。

§ 124. 静电場的强度 我們在 § 123 中曾指出，每一电荷都在自己周围的空間产生静电场。把点电荷放入静电场，并观察作用在这些点电荷上的力，就能够研究静电场的性质。在这种情况下，我們假定所放入的电荷是这样小，以致不能使产生电场的那些电荷的大小和分布情况发生变化。由庫侖定律可知，放在电场內