

高等学校教材

普通物理学

电学部分

下 册

梁 百 先 编

高 等 教 育 出 版 社

普通書法學

毛澤東分

毛澤東

毛澤東

毛澤東毛澤東毛澤東毛澤東毛澤東毛澤東毛澤東

高等學校教材



普通物理学

电学部分

下册

梁百先编

高等教育出版社

本书是編者根据他在武汉大学物理系讲授普通物理学課程中电学部分所用讲义修改补充而成的，分上、下两册。下册第七章至第十二章的內容为真空中电流的磁场、带电质点在电场和磁场中的运动、磁介质、电磁感应、交流电路、麦克斯韦方程組与电磁波等，其中以第七、第十和第十一等章为重点。

本书可作为綜合大学及高等师范学校物理系各专业普通物理学課程电学部分的教材，也可供高等工业学校的相近专业参考。

普通物理学

电 学 部 分

下 册

梁 百 先 编

北京市书刊出版业营业許可证出字第119号

高等教育出版社出版(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 經 售

统一书号K13910·1186 开本 850×1168 1/32 印张 8 4/16

字数 212,000 印数 0,001—7,500 定价(5) ￥0.80

1965年6月第1版 1965年6月北京第1次印刷

下册目录

第三篇 恒定磁场 四章

第七章 真空中电流的磁场	323
§ 7.1 电流的磁场 磁感应强度矢量	323
§ 7.2 电磁单位制 磁感应强度的单位	328
§ 7.3 毕奥-萨伐尔-拉普拉斯定律及其应用	331
§ 7.4 磁感线和磁感通量 磁场的奥-高定理	338
§ 7.5 磁感应强度的环流 安培环路定律及其应用	342
§ 7.6 磁场对电流的作用力 安培公式	348
§ 7.7 均匀磁场中的载流线圈 圈转式仪表	353
§ 7.8 运动电荷的磁场	357
§ 7.9 恒定电流的磁场与静电场的比较	360
习题	361
第八章 带电质点在电场和磁场中的运动	365
§ 8.1 带电质点在电场和磁场中所受的力	365
§ 8.2 带电质点在均匀电场及均匀磁场中的运动	368
§ 8.3 回旋加速器	372
§ 8.4 电子荷质比的测定	374
§ 8.5 离子荷质比的测定 质谱仪	377
§ 8.6 霍耳效应	380
习题	383
第九章 磁介质	385
§ 9.1 磁介质及其磁化 磁介质的分类	385
§ 9.2 原子、电子的磁矩 爱因斯坦和德-哈斯的实验	386
§ 9.3 磁化强度及磁感应强度	388
§ 9.4 磁介质中的宏观场 磁场强度矢量	391
§ 9.5 B 与 H 的边界条件	394
§ 9.6 有磁介质存在时电流在磁场中受到的机械力	395
§ 9.7 介质中磁场与静电场的对比	396
§ 9.8 抗磁质的磁化机理 顺磁质	397
§ 9.9 铁磁质的特征	401
§ 9.10 铁磁性的解释 磁畴学说	408

§ 9.11 铁氧体.....	412
§ 9.12 永久磁铁 磁荷观点.....	412
§ 9.13 磁路定律 电磁铁.....	416
§ 9.14 地球的磁场.....	422
习题.....	426

第四篇 电磁感应及交流电

第十章 电磁感应.....	428
§ 10.1 电磁感应现象 楞次定律.....	428
§ 10.2 感生电动势 法拉第电磁感应定律.....	431
§ 10.3 感生电动势的实例 电子感应加速器.....	436
§ 10.4 自感现象与自感系数.....	440
§ 10.5 似稳电流 R, L 电路接通和断开时的暂态过程	444
§ 10.6 互感现象与互感系数.....	448
§ 10.7 自感与互感现象的实际应用.....	450
§ 10.8 涡流 趋肤效应.....	452
§ 10.9 电流系的磁相互作用能.....	456
§ 10.10 磁场能量的定域和分布.....	460
§ 10.11 磁滞损失.....	462
§ 10.12 冲击电流计测电量及磁感通量.....	465
习题.....	469

第十一章 交流电路.....	472
§ 11.1 交变电流的基本概念.....	472
§ 11.2 交流电的平均值与有效值.....	477
§ 11.3 正弦函数的矢量图示法.....	481
§ 11.4 复数表示法.....	483
§ 11.5 分别具有电阻、电感或电容的交流电路.....	485
§ 11.6 串联电路 串联谐振.....	492
§ 11.7 交流电路中的功率 功率因数.....	500
§ 11.8 交流电路的基尔霍夫定律 并联电路.....	506
§ 11.9 交流电桥.....	511
§ 11.10 变压器的基本原理 理想变压器.....	514
§ 11.11 实际变压器.....	517
§ 11.12 三相交流电.....	519
§ 11.13 旋转磁场.....	527
§ 11.14 感应电动机的构造和运行原理.....	529
习题.....	533

第五篇 迅变电磁场

第十二章 麦克斯韦方程組与电磁波	537
§ 12.1 位移电流	537
§ 12.2 迅变电磁場	541
§ 12.3 麦克斯韦方程組 高斯单位制	543
§ 12.4 电磁波	546
§ 12.5 能流密度 烏莫夫-坡印廷矢量	550
§ 12.6 电磁振蕩 无阻尼自由振蕩	552
§ 12.7 阻尼自由振蕩	555
§ 12.8 受迫振蕩	558
§ 12.9 开放振子 自由电磁波的形成	561
§ 12.10 赫茲實驗	566
§ 12.11 电磁辐射的压力 电磁場的動量和質量	567
附录	570

第三篇 恒定磁场

第七章 真空中电流的磁场

§ 7.1 电流的磁场 磁感应强度矢量

1. 电流的磁场 电流与电流之間或电流与磁铁之間的相互作用是电工技术的基础, 这种相互作用是由电流的磁效应引起的, 关于这种效应, 我們已經在第四章中讲电流的各种效应时提到。現在我們将对它作进一步的研究, 首先来研究真空中恒定电流的磁效应。

远在电流发现以前, 人們早就发现了磁現象(詳見第九章末的介紹), 例如: 磁針可以吸引铁屑; 一个条形磁铁或者磁針总是有两个吸引铁屑力量最强的区域, 称为**磁极**; 磁铁或磁針可以在水平面內自由旋轉时, 这两个磁极总是一个指南, 一个指北。两个磁針的磁极之間也有相互作用: 异号磁极相吸引, 同号磁极相排斥。据早期对磁現象的解釋, 认为磁极能产生磁场, 犹如电荷产生电場一样, 这磁场再和另一磁极发生作用。由这种概念出发, 可以得出一系列和静电場規律相平行的磁场規律。

十九世紀初, 在西欧发现了电流的磁效应, 才推翻了以前认为电現象和磁現象是彼此无关的旧观点, 并且使人们开始认识到磁現象的本质。下面簡述电流产生磁场的几个实验。如图 7.1-1 所示, 在一段南北指向的导線 AB 下方, 安置一个可以在水平面內自由轉动的

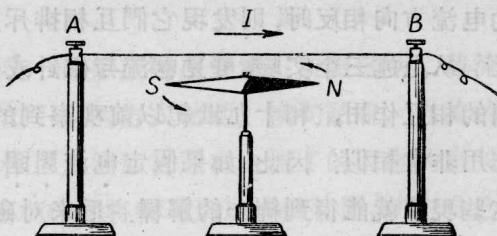


图 7.1-1

磁針，并設磁針與軸心無摩擦力。當導線中無電流時，磁針的指向與導線平行。當導線中通過較大的電流時，磁針立刻發生偏轉，直到它與導線接近垂直。如果電流的方向從 A 到 B ，我們從導線上方向往下看時，便可看到磁針沿逆時針方向旋轉；如果電流方向反過來，則磁針沿順時針方向旋轉。

不僅載流導線對磁針有作用，而且磁針對載流導線也有作用。如果把一個磁性較強的蹄形磁鐵移近一根載流導線，如圖 7.1-2 所示，並設磁鐵的兩磁極位於圖面前後，而導線在圖面內，則可觀察到導線向左或向右移動，視電流的方向而定。

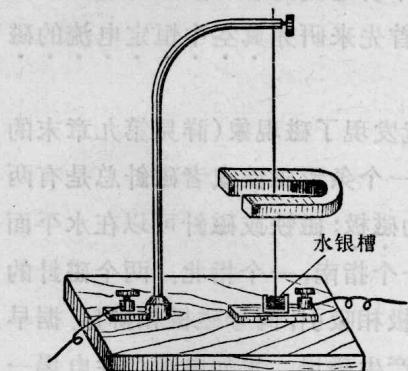


图 7.1-2



图 7.1-3

另外一個更重要的實驗能夠表明兩根載流導線之間有相互的作用力。兩根平行導線保持在適當的距離（圖 7.1-3），當流經兩導線的電流方向相同時，我們發現它們互相吸引；如果流經兩導線的電流方向相反時，則發現它們互相排斥。

從上述三個實驗，可見電流與磁針或磁鐵之間、電流與電流之間的相互作用，和十九世紀以前觀察到的磁鐵與磁鐵之間的相互作用非常相似。因此，如果假定電流周圍的空間存在着磁場，那麼這些現象就能得到統一的解釋。後來對磁鐵的深入研究證明，磁鐵之所以有磁場，是由於磁鐵本身包含了無數有規則地排列的微

观电流(将在第九章詳細討論), 因此磁性的本质应当归結为电流的磁效应.

电流对磁針的作用、电流与电流的相互作用都是通过磁场来传递的. 要显示电场的存在, 我們需用試驗电荷; 与此相似, 我們需要通过磁針或另一电流的受力来显示电流磁场的存在. 下面我們利用电流迴路所产生的磁场对一載流小綫圈(图 7.1-4 a)的作用来研究电流磁场的性质. 由于磁场一般是不均匀的, 因此这小綫圈的綫度和它与产生磁场的导綫間的距离比起来应当很小. 同时, 为了避免磁场对引导电流进出小綫圈的那部分导綫的影响, 可以将这部分导綫紧紧靠攏或者作成絞綫(图 7.1-4 b). 这样, 由于磁场作用力与电流方向有关, 磁场对这部分导綫的作用将等于零, 因而我們观察到的将只是磁场对小綫圈的作用. 把这种綫圈用有彈性的細綫悬挂起来, 放在通电流的导綫附近, 便可以研究电流磁场的性质.

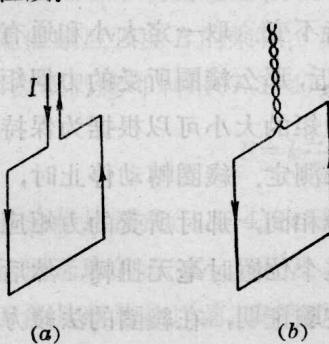


图 7.1-4

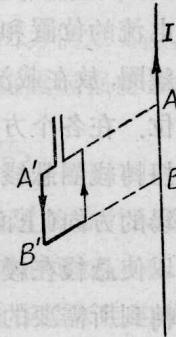


图 7.1-5

2. 磁場的方向和大小 磁感应强度矢量 實驗證明, 載流小綫圈将受电流的作用而依一定的方式轉動. 換句話說, 电流的磁场对小綫圈施以取向的作用. 例如在通有电流 I 的固定的直长导綫附近(图 7.1-5), 这种小綫圈将轉动到这样的位置, 使它自己的平面包含了直长导綫, 如图 7.1-5 所示. 这里我們假設已使悬絲

无扭轉。綫圈的取向与綫圈中电流的方向有关，在改变綫圈中电流的方向时，綫圈便轉过 180° 的角。

磁场对綫圈所施的取向作用，可以用来描述磁场的方向。我們这样規定綫圈的正法綫方向：将綫圈中电流繞行方向看作右手螺旋轉动的方向时，则螺旋前进的方向为綫圈的正法綫方向。既然小綫圈在給定电流的磁场中有一定的取向，那么綫圈的正法綫也有一定的取向。显然，綫圈在磁场中有一定取向这个事实，正表明磁场本身的有向性，因此可取綫圈的正法綫方向为綫圈所在处磁场的方向。这样，我們就能够利用綫圈单值地确定任意电流的磁场中每一点的磁场方向。

其次，我們可用同一小綫圈来确定各点磁场的大小。綫圈在磁场中发生轉动并取一定的方向說明它是受了磁场的力偶作用。实驗证明这力偶的力矩 L 的大小与产生磁场的电流的强度和位置以及綫圈本身的大小、方位和綫圈中的电流强度都有关。我們假定产生磁场的电流的位置和强度保持不变。取一定大小和通有一定电流强度的綫圈，放在載流导綫附近，那么綫圈所受的力偶矩只决定于它的方位。在各个方位所受力矩的大小可以根据为保持綫圈在該方位而扭轉綫圈悬綫的程度来測定。綫圈轉动停止时，法綫的方向与磁场的方向(上面定义的)相同，那时所受的力矩应等于零。我們可以使悬綫在綫圈处于这个位置时毫无扭轉，然后扭轉悬綫使綫圈轉到所需要的地位。实驗证明，在綫圈的法綫方向与磁场方向垂直时，力偶矩达到最大值。因此，在所有情况下，当我们們要利用綫圈对磁场作定量的描述时，我們規定把綫圈放在其法綫垂直于磁场方向的位置。其次，实驗证明，力偶矩的最大值 $L_{\text{最大}}$ 与綫圈中的电流强度 I' 及綫圈面积 S 的乘积成正比，而与綫圈的形状无关，即

$$L_{\text{最大}} \propto I' S. \quad (7.1-1)$$

我們稱 $I'S$ 為線圈的磁矩, 記作 p_m , 即

$$p_m = I'S. \quad (7.1-2)$$

磁矩和電偶極子的電矩一樣, 也是矢量, 其方向為載流線圈的正法線方向。在磁場的某一點, 所有具有相同磁矩 p_m 的線圈將受到相同的力矩 L 的作用。

如果將磁矩一定的線圈放在電流磁場中不同的各點上, 則一般會發現線圈所受的力矩不同; 譬如在靠近一載流直長導線時, 線圈所受力矩就比遠離時要大。因此我們可以利用這一事實對磁場作定量的描述, 即認為線圈所在處磁場的磁感應強度 B 越大, 則線圈所受的力偶矩也越大。換句話說, p_m 一定時, 我們有

$$L_{\text{最大}} \propto B. \quad (7.1-3)$$

將(7.1-1)和(7.1-3)結合起來, 就得到

$$L_{\text{最大}} \propto BI'S \propto Bp_m, \quad (7.1-4)$$

即作用在磁場中載流線圈的力偶矩正比於線圈的磁矩 p_m 與線圈所在處磁感應強度 B 的乘積。如果能測出力偶矩 $L_{\text{最大}}$, 而 p_m 為已知, 那麼我們就可利用(7.1-4)式來確定磁感應強度 B 的大小, 即

$$B = k \frac{L_{\text{最大}}}{p_m} = k \frac{L_{\text{最大}}}{I'S}, \quad (7.1-5)$$

式中 k 為將比例式(7.1-4)改寫成等式時所必需引入的常數, 它的數值依所選取的 B 、 $L_{\text{最大}}$ 、 I' 及 S 的量度單位而定。在未說明如何選取 B 的量度單位以前, 我們暫時將 k 看作是未定的常數。

磁感應強度 B 有方向 (即上面所定義的磁場的方向) 又有大小, 因此是一個矢量。總括以上的討論, 我們得到結論: 磁場中每一點的磁感應強度矢量 \mathbf{B} 的方向, 為載流線圈在磁場中取穩定平衡位置時 (由這個位置轉 180° , 虽也能平衡但不穩定) 線圈的正法線方向; 根據(7.1-5)式, 磁感應強度的大小是由線圈的法線处在垂直於 \mathbf{B} 的位置時, 作用在線圈上的力偶矩所決定。為了能尽量

正确地决定磁场中一点 B 的大小和方向，所用线圈必须小到在它所在位置上的磁场可以认为是均匀的。

§ 7.2 电磁单位制 磁感应强度的单位

1. 电流强度的电磁单位 設在真空中有两条平行直导线，通过的电流强度分别为 I_1 及 I_2 (图 7.1-3)；它们之间的距离 d 比每一导线的长度小得多。这样的两条载流导线通常称为“无限长”的平行直电流。如上节所述，当 I_1 和 I_2 方向相同时，两导线互相吸引，力的方向在两导线所决定的平面内且和导线垂直。实验证明，每一导线的单位长度所受力的大小 $\frac{\Delta f}{\Delta l}$ 和电流强度 I_1 与 I_2 的乘积成正比而和距离成反比，即

$$\frac{\Delta f}{\Delta l} \propto \frac{I_1 I_2}{d}.$$

过渡到等式时，通常将上面的比例式写成：

$$\frac{\Delta f}{\Delta l} = 2\mu_0 \frac{I_1 I_2}{d}, \quad (7.2-1)$$

式中 μ_0 为比例系数，称为真空中的磁导率。

和静电力学中的库仑定律相似，上式可作为一新单位制的基础。在这种单位制中，凡是力学量的单位都用厘米克秒制的单位，并令上式中 μ_0 为纯数且等于 1。于是，当真空中两条无限长直电流其强度相等 ($I_1 = I_2$) 并相距为 1 厘米时，如果每一导线每 1 厘米长度所受的力为 2 达因，则每条导线上所通过的电流强度为 1 电磁单位电流强度，或表为 1 CGSM 电流强度。其它电学量和磁学量的单位都可从电流强度的电磁单位导出，组成一绝对电磁单位制，或简称电磁单位制。

电磁单位制中电流强度的量纲可从(7.2-1)式求出：

$$[I_{\text{CGSM}}] = [\Delta f]^{\frac{1}{2}} = [LMT^{-2}]^{\frac{1}{2}} = L^{\frac{1}{2}}M^{\frac{1}{2}}T^{-1}$$

2. 电磁单位电流强度与静电单位电流强度之间的关系 根据(7.2-1)式, 如果电流强度 I_1 和 I_2 都用静电单位来量度, 则 μ_0 是一个有量纲的数。由于静电单位电流强度的量纲为

$$[I_{\text{CGSE}}] = L^{\frac{3}{2}}M^{\frac{1}{2}}T^{-2},$$

所以在静电单位制中 μ_0 的量纲为

$$[\mu_0] = [\Delta f][I_{\text{CGSE}}]^{-2} = LMT^{-2} \cdot L^{-3}M^{-1}T^4 = L^{-2}T^2.$$

这样看来, μ_0 的量纲是速度平方的倒数的量纲, 因此通常将 μ_0 写成 $\mu_0 = \frac{1}{c^2}$, c 为一有速度量纲的量, 叫做**电动常数**。

c 的数值可用下述方法测定。实验证明, 如果两根无限长直导线各有电流 2.998×10^{10} 静电单位通过, 则当它们相距为 1 厘米时, 每根导线每 1 厘米长度所受的力也是 2 达因。因此根据(7.2-1)式, 我们有

$$2 = \frac{2}{c^2} \cdot \frac{(2.998 \times 10^{10})^2}{1},$$

或

$$\frac{1}{c^2} \cdot (2.998 \times 10^{10})^2 = 1,$$

即 $c = 2.998 \times 10^{10}$ 厘米/秒 $\approx 3 \times 10^{10}$ 厘米/秒。

以后在讨论电磁波时将证明 c 就是电磁波在真空中传播的速度。

两根无限长直导线的距离一定时, 不论导线中电流强度是用 CGSE 单位还是用 CGSM 单位来量度, 它们每单位长所受的力总是一定的。因此, 根据(7.2-1)式, 得

$$\frac{I_1(\text{CGSE})I_2(\text{CGSE})}{c^2} = I_1(\text{CGSM})I_2(\text{CGSM}),$$

或

$$I(\text{CGSE}) = cI(\text{CGSM}). \quad (7.2-2)$$

上式说明, 同一电流用 CGSE 单位量度比用 CGSM 单位量度在数

值上約大 3×10^{10} 倍。也就是說，一个电磁单位的电流比一个靜电单位的电流約大 3×10^{10} 倍，即

$$1 \text{ CGSM 电流强度} \approx 3 \times 10^{10} \text{ CGSE 电流强度.} \quad (7.2-3)$$

这个道理可用一个日常生活中的例子再說明一下。譬如说有一定量的米，用斗来量是 5 斗，用升来量就会是 50 升；用斗量的数值小，用升量的数值大，但是一斗却等于 10 升。

电流强度是每秒通过一导线横截面的电量，因此电量的电磁单位和静电单位之間的关系与电流强度的两种单位之間的关系一样，即

$$1 \text{ CGSM 电量} \approx 3 \times 10^{10} \text{ CGSE 电量.} \quad (7.2-4)$$

例如电子的电量用两种单位表示为

$$e = 4.80 \times 10^{-10} \text{ CGSE 电量} = 1.60 \times 10^{-20} \text{ CGSM 电量.}$$

从实用单位和静电单位之間的关系，我們可以得到实用单位和电磁单位之間的关系，如

$$1 \text{ 安培} = 0.1 \text{ CGSM 电流强度;}$$

$$1 \text{ 库伦} = 0.1 \text{ CGSM 电量.}$$

3. 磁感应强度的电磁单位 現在可以根据上节(7.1-5)式来确定磁感应强度的单位。当一个面积为 1 厘米² 的小载流线圈其电流强度为 1 电磁单位时，我們說它的磁矩为 1 电磁单位磁矩，即 $p_m = I' S = 1$ 。把 1 电磁单位磁矩的线圈放在某一电流迴路的磁场中，如果线圈所受的最大力矩为 1 达因·厘米，那末线圈所在处的磁感应强度就定义为 1 电磁单位磁感应强度，通常用 1 CGSM 磁感应强度表示，又称为 1 高斯。

把上述定义与(7.1-5)式比較，可見 $k=1$ 。該式变成

$$B = \frac{L_{\text{最大}}}{I' S} = \frac{L_{\text{最大}}}{p_m}, \quad (7.2-5)$$

这和靜电学中定义靜电单位电場强度的式子相似。場中某点的磁

感应强度数值上等于一个具有 1 电磁单位磁矩的小载流线圈在该点所受的最大力矩。如果流过小线圈的电流强度是用静电单位量度，则(7.2-5)式中得出的磁感应强度值即为静电单位制的磁感应强度值。由此可见，在静电单位制中，公式(7.1-5)的 k 仍等于 1。

在研究磁学及电磁感应等现象时，通常不用静电单位制；今后除特别说明外，我们将采用电磁单位来量度各电学量及磁学量。

4. 电磁单位制 从电流强度和磁感应强度的电磁单位出发，可以导出电学和磁学各物理量的电磁单位，构成一绝对电磁单位制。下面对我們已經学习过的一些物理量列出它们的电磁单位、静电单位和实用单位之间的关系。脚标 e 和 m 分别表示静电单位和电磁单位。

物理量	定义或转换公式	各单位间的关系
电量 Q	$t = \frac{Q_e}{I_e} = \frac{Q_m}{I_m}$	1 CGSM 电量 = c CGSE 电量 = 10 库仑
电场强度 E	$f = q_e E_e = q_m E_m$	1 CGSM 场强 = $\frac{1}{c}$ CGSE 场强 = 10^{-8} 伏特/米
电势 V	$W = \frac{1}{2} Q_e V_e = \frac{1}{2} Q_m V_m$	1 CGSM 电势 = $\frac{1}{c}$ CGSE 电势 = 10^{-8} 伏特
电容 C	$C = \frac{Q}{V}$	1 CGSM 电容 = c^2 CGSE 电容 = 10^9 法拉
电阻 R	$R = \frac{V}{I}$	1 CGSM 电阻 = $\frac{1}{c^2}$ CGSE 电阻 = 10^{-9} 欧姆

§ 7.3 毕奥-萨伐尔-拉普拉斯定律及其应用

在 § 7.1 中我們已經指出：在空间一点的磁感应强度 B 与产生这磁场的载流导线的形状、电流强度和该点对载流导线的相对位置有关。如果我们有一已知磁矩 p_m 的小线圈，就可以用实验方法通过所受力矩来测定各点的 B ，从而找出上述的 B 与各因素间的关系。

讓我們仍旧用直长导綫的例子說明如何决定距这导綫为 r 处的磁感应强度。設直长导綫 AB 中电流强度为 I , 我們要用实验方法找出 B 与 I 及 r 的关系。如 § 7.1 所述, 将小綫圈放在距导綫为 r 处时, 綫圈将轉动到它的法綫与矢徑 r 垂直的位置(图 7.3-1 a)。

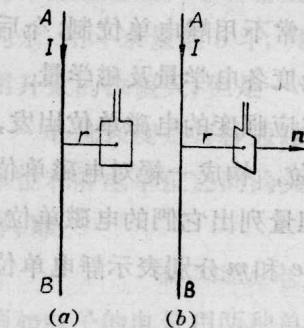


图 7.3-1

如果电流方向是从 A 到 B , 則綫圈的法綫 n 垂直于紙面并指向讀者, 这就是 \mathbf{B} 的方向。为了測定綫圈所在处 B 的数值, 必須对綫圈施一力矩 L , 使它的法綫轉到与矢徑 r 一致, 如图 7.3-1 (b) 所示。設小綫圈的磁矩已知, 實驗測定了 L 之后, 便可根据(7.2-5)式算出 B 的值。

實驗結果证明直长导綫 AB 內的电流强度 I 越大, 則力矩 L 越大, 也就是說, 在某固定点的磁感应强度 B 的值正比于导綫中的电流强度, 或

$$B \propto I. \quad (7.3-1)$$

其次, 将綫圈放在与导綫有不同距离 r 的地方, 会发现力矩 L 与距离 r 成反比, 由此可知磁感应强度 B 也与 r 成反比, 即

$$B \propto \frac{1}{r}. \quad (7.3-2)$$

这些关系是毕奥和薩伐尔两人在 1820 年发现的, 但这只适用于直长导綫的特殊情况。对于其它的电路, 磁場中某点的 B 与該点位置的关系将随电路的形状而异, 但是(7.3-1)式, 即 B 与 I 成正比的关系, 对任何电路都是成立的。

导綫中电流所产生的磁感应强度 B 是由这导綫的所有电流元 Idl 的作用来决定的。各电流元产生一元磁感应强度 $d\mathbf{B}$, 我們在某点所观察到的磁感应强度 \mathbf{B} , 是所有电流元在該点产生的 $d\mathbf{B}$ 的