

“十二五”普通高等教育本科国家级规划教材配套教辅

《电磁学与电动力学》(第二版)》

习题解答



胡友秋 程福臻 叶邦角 刘之景 胡岳东 编著



科学出版社

“十二五”普通高等教育本科国家级规划教材配套教辅

《电磁学与电动力学（第二版）》

习题解答

胡友秋 程福臻 叶邦角 刘之景 胡岳东 编著

科学出版社

北京

内 容 简 介

本书是与中国科学技术大学的《电磁学与电动力学(第二版)》(分上、下两册)完全配套的习题解答,是学习电磁学与电动力学课程的配套辅导书。旨在帮助学生理解课本的知识,加深对基本概念的理解,加强对基本解题方法与技巧的掌握,为学生提供完整而详细的课后习题答案,进而提高学习能力和应试水平,帮助学生巩固所学知识,也可以用来帮助学生完成考研备考学习。

本书分电磁学和电动力学两个部分,其中电磁学部分(上册)包含10章,电动力学部分(下册)包含8章,章节的划分与教材一致,分别解答《电磁学与电动力学(第二版)》(分上、下两册)中所布置的全部习题。在解题过程中,我们尽力做到概念清晰、方法简洁、规范,与课堂内容密切配合。除极个别习题之外,每题只给了一种解法,供教师和同学参考。

图书在版编目(CIP)数据

《电磁学与电动力学(第二版)》习题解答/胡友秋等编著. —北京:科学出版社, 2016.1

“十二五”普通高等教育本科国家级规划教材配套教辅
ISBN 978-7-03-046825-3

I. ①电… II. ①胡… III. ①电磁学—高等学校—教学参考资料
②电动力学—高等学校—教学参考资料 IV. ①O44
中国版本图书馆CIP数据核字(2015)第319936号

责任编辑: 昌盛 王刚 / 责任校对: 邹慧卿

责任印制: 霍兵 / 封面设计: 迷底书装

科学出版社出版

北京东黄城根北街16号

邮政编码: 100717

<http://www.sciencep.com>

安泰印刷厂印刷

科学出版社发行 各地新华书店经销

*

2016年1月第一版 开本: 720×1 000 B5

2016年1月第一次印刷 印张: 12 1/4

字数: 290 000

定价: 33.00元

(如有印装质量问题, 我社负责调换)

目 录

《电磁学与电动力学（上册）（第二版）》习题解答

第 1 章 真空中的静电场	3
第 2 章 静电场中的导体和电介质	20
第 3 章 静电场的能量	36
第 4 章 稳恒电流	49
第 5 章 真空中的静磁场	59
第 6 章 介质中的静磁场	70
第 7 章 电磁感应	82
第 8 章 磁能	94
第 9 章 交流电路	99
第 10 章 麦克斯韦电磁理论	104
附录 单位制和单位制间的公式变换	109

《电磁学与电动力学（下册）（第二版）》习题解答

第 1 章 电磁现象的基本规律	115
第 2 章 静电场	123
第 3 章 静磁场	133
第 4 章 电磁波的传播	141
第 5 章 电磁波的辐射	153
第 6 章 运动电荷的辐射	168
第 7 章 电磁波的散射、吸收和色散	175
第 8 章 狭义相对论	179
《电磁学与电动力学（第二版）习题解答》后记	191

《电磁学与电动力学（上册）（第二版）》
习题解答

第 1 章 真空中的静电场

1.1 把总电量为 Q 的同一种电荷分成两部分, 一部分均匀分布在地球上, 另一部分均匀分布在月球上, 使它们之间的库仑力正好抵消万有引力. 已知 $1/(4\pi\epsilon_0) = 9.00 \times 10^9 \text{ N} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{C}^{-2}$, 引力常数 $G = 6.67 \times 10^{-11} \text{ N} \cdot \text{m}^2 \cdot \text{kg}^{-2}$, 地球质量为 $5.98 \times 10^{24} \text{ kg}$, 月球质量为 $7.34 \times 10^{22} \text{ kg}$.

(1) 求 Q 的最小值;

(2) 如果电荷分配与质量成正比, 求 Q .

解 (1) 设地球上带电 Q_E , 月球上带电 Q_M , 由题意

$$Q_E + Q_M = Q, \quad \frac{GMm}{r^2} = \frac{Q_E Q_M}{4\pi\epsilon_0 r^2}, \quad \frac{Q_E Q_M}{4\pi\epsilon_0} = GMm$$

由不等式 $Q_E + Q_M \geq 2\sqrt{Q_E Q_M}$, 可求得 Q 的最小值

$$\begin{aligned} Q_{\min} &= 2\sqrt{Q_E Q_M} = 2\sqrt{4\pi\epsilon_0 GMm} \\ &= 2\sqrt{\frac{6.67 \times 10^{-11} \times 5.98 \times 10^{24} \times 7.34 \times 10^{22}}{9.00 \times 10^9}} = 1.14 \times 10^{14} \text{ (C)} \end{aligned}$$

(2) 记 $Q_E = aM$, $Q_M = am$, 则

$$Q = a(M + m), \quad \frac{GMm}{r^2} = \frac{a^2 Mm}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

于是有 $a = \sqrt{4\pi\epsilon_0 G}$, 即

$$Q = \sqrt{4\pi\epsilon_0 G}(M + m) = \sqrt{\frac{6.67 \times 10^{-11}}{9.00 \times 10^9}}(5.98 \times 10^{24} + 7.34 \times 10^{22}) = 5.21 \times 10^{14} \text{ (C)}$$

1.2 真空中有一点电荷 Q 固定不动, 另一质量为 m 、电荷为 $-q$ 的质点, 在它们之间的库仑力的作用下, 绕 Q 做匀速圆周运动, 半径为 r , 周期为 T . 证明:

$$\frac{r^3}{T^2} = \frac{qQ}{16\pi^3 \epsilon_0 m}$$

证 设质点速度为 v , 则 $v = 2\pi r / T$. 根据牛顿第二定律, 由库仑力提供质点圆周运动的向心力, 即 $\frac{Qq}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{m(2\pi r / T)^2}{r}$, 于是有 $\frac{r^3}{T^2} = \frac{qQ}{16\pi^3 \epsilon_0 m}$, 证毕.

1.3 有三个点电荷, 电量都是 $q = 1.6 \times 10^{-19} \text{ C}$, 分别固定在边长为 $a = 3.0 \times 10^{-10} \text{ m}$ 的正三角形三个顶点, 在这三角形中心 O , 有一个质量为 $m = 2.3 \times 10^{-26} \text{ kg}$, 电量为 $Q = -4.8 \times 10^{-19} \text{ C}$ 的粒子.

(1) 证明：这个粒子处在平衡位置（即作用在它上面的库仑力为零）；

(2) 求这粒子以 O 为中心沿一轴线（该轴线过 O 并与与三角形的平面互相垂直）作微小振动的频率 ν 。

解 (1) 处在正三角形中心 O 点的负电荷 Q ，受三个顶点正电荷 q 的引力大小相等，均为 $|Q|q/(4\pi\epsilon_0 r^2)$ ， $r = \sqrt{3}a/3$ 为 O 点至顶点间的距离。三个力均指向顶点，两两夹角均为 120° ，合力为零。

(2) 过 O 点作 x 轴，与三角形所在平面垂直。当粒子在 x 处时，三个点电荷对粒子的引力沿 x 轴方向的分量为

$$F = 3 \cdot \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0(r^2 + x^2)} \cdot \frac{x}{\sqrt{r^2 + x^2}}$$

沿垂直于 x 轴方向的分量为 0。于是粒子沿 x 轴的作微振动的运动方程如下：

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = \frac{3Qqx}{4\pi\epsilon_0(r^2 + x^2)^{3/2}} \approx \frac{3Qqx}{4\pi\epsilon_0 r^3}$$

上式表明，粒子作简谐振动，角频率 $\omega = [-3Qq/(4\pi\epsilon_0 mr^3)]^{1/2}$ 。于是

$$\begin{aligned} \nu &= \frac{\omega}{2\pi} = \frac{1}{2\pi} \left(\frac{-3Qq}{4\pi\epsilon_0 mr^3} \right)^{1/2} \\ &= \frac{1}{2\pi} \left[\frac{3 \times 4.8 \times 10^{-19} \times 1.6 \times 10^{-19} \times 8.99 \times 10^9}{2.3 \times 10^{-26} \times (\sqrt{3} \times 3 \times 10^{-10} / 3)^3} \right]^{1/2} = 2.1 \times 10^{13} \text{ (Hz)} \end{aligned}$$

1.4 电量为 Q 的两个点电荷，相距 $2l$ ，在其连线的中垂面上放一点电荷 q_0 ，求证该点电荷在中垂面上受力的极大值的轨迹是一个圆，并给出该圆的半径。

解 设位于中垂面上的点电荷 q_0 离连线的距离为 r ，则由题义， q_0 所受合力 F 与中垂面平行，且与连线垂直，其大小为 $F = 2Qq_0 r / [4\pi\epsilon_0(l^2 + r^2)^{3/2}]$ 。当 $dF/dr = 0$ 时， F 取极值，即

$$\frac{d}{dr} \left(\frac{r}{(l^2 + r^2)^{3/2}} \right) = 0 \Rightarrow \frac{1}{(l^2 + r^2)^{3/2}} - \frac{3r^2}{(l^2 + r^2)^{5/2}} = 0$$

由上式可解得 $r = l/\sqrt{2}$ 。容易验证，该极值为极大值。这说明，点电荷 q_0 在中垂面上受力极大所在位置的轨迹为一个半径为 $l/\sqrt{2}$ 的圆。

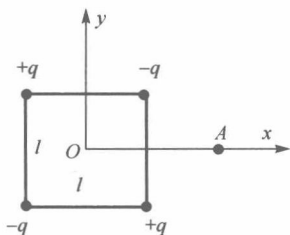
1.5 习题 1.5 图中的 q 和 l 都已知，这样的四个点电荷称作平面电四极子。图中 A 点与电四极子在同一平面内，它到电四极子中心 O 的距离为 x ， AO 与正方形的两边平行。

(1) 求 A 点的电场强度 E ；

(2) 当 $x \gg l$ 时， $E = ?$

解 (1) 建立坐标系如图 1.5a 所示，图中用 a 、 b 、 c 、 d 标记四个点电荷的位置。点 a 、 c 两处点电荷在 A 点合电场的方向沿 y 轴负向，表达式为

$$E_{ac} = -2 \times \frac{ql/2}{4\pi\epsilon_0 [(l/2)^2 + (x+l/2)^2]^{3/2}} e_y$$



习题 1.5 图

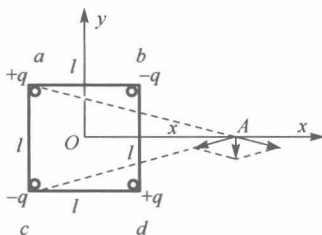


图 1.5a

b 、 d 两处点电荷在 A 点合电场的方向沿 y 轴正向，表达式为

$$E_{bd} = 2 \times \frac{ql/2}{4\pi\epsilon_0 [(x-l/2)^2 + (l/2)^2]^{3/2}} e_y$$

于是， A 点的总电场为

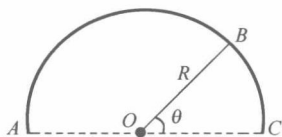
$$E = E_{ac} + E_{bd} = \frac{ql}{4\pi\epsilon_0} \left\{ \frac{1}{[(x-l/2)^2 + (l/2)^2]^{3/2}} - \frac{1}{[(x+l/2)^2 + (l/2)^2]^{3/2}} \right\} e_y$$

(2) 当 $x \gg l$ 时

$$\begin{aligned} & \frac{1}{[(x-l/2)^2 + (l/2)^2]^{3/2}} - \frac{1}{[(x+l/2)^2 + (l/2)^2]^{3/2}} \approx \frac{1}{(x^2 - xl)^{3/2}} - \frac{1}{(x^2 + xl)^{3/2}} \\ & = \frac{1}{x^3} \left[\frac{1}{(1-x/l)^{3/2}} - \frac{1}{(1+x/l)^{3/2}} \right] \approx \frac{1}{x^3} \left(1 + \frac{3l}{2x} - 1 + \frac{3l}{2x} \right) = \frac{3l}{x^4} \end{aligned}$$

$$E \approx \frac{3ql^2}{4\pi\epsilon_0 x^4} e_y$$

1.6 如习题 1.6 图所示，电荷分布在半径为 R 的半圆环上，线电荷密度为 $\lambda_0 \sin \theta$ ， λ_0 为常数， θ 为半径 OB 和直径 AC 间的夹角。证明 AC 上任一点的电场强度都与 AC 垂直。



习题 1.6 图

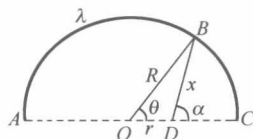


图 1.6a

证 设 D 为直径 AC 上任一点, D 到环心 O 的距离为 r , 如图 1.6a 所示. 要证明 D 点的 \mathbf{E} 垂直于 AC , 只需证明 \mathbf{E} 沿 AC 方向的分量为零即可.

设环的半径为 R , 则 B 处弧元 $Rd\theta$ 上的电荷量为 $dq = \lambda_0 \sin\theta R d\theta$, 它在 D 点产生的电场强度 $d\mathbf{E}$ 的大小为

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 x^2} = \frac{\lambda_0 R \sin\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 x^2}$$

式中, x 是 B 到 D 的距离, 其值为 $x = \sqrt{R^2 + r^2 - 2Rr \cos\theta}$. $d\mathbf{E}$ 沿 AC 方向的分量为

$$dE_{//} = dE \cos\alpha = \frac{\lambda_0 R \sin\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 x^2} \cdot \frac{R \cos\theta - r}{x} = \frac{\lambda_0 R}{4\pi\epsilon_0} \frac{R \sin\theta \cos\theta - r \sin\theta}{(R^2 + r^2 - 2Rr \cos\theta)^{3/2}} d\theta$$

$$E_{//} = \frac{\lambda_0 R}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\pi \frac{R \sin\theta \cos\theta - r \sin\theta}{(R^2 + r^2 - 2Rr \cos\theta)^{3/2}} d\theta = \frac{\lambda_0 R}{4\pi\epsilon_0} (I_1 + I_2)$$

式中

$$\begin{aligned} I_1 &= R \int_0^\pi \frac{\sin\theta \cos\theta d\theta}{(R^2 + r^2 - 2Rr \cos\theta)^{3/2}} = R \int_{-1}^1 \frac{u du}{(R^2 + r^2 - 2Rru)^{3/2}} \\ &= R \frac{2}{(-2Rr)^2} \left[\sqrt{R^2 + r^2 - 2Rru} + \frac{R^2 + r^2}{\sqrt{R^2 + r^2 - 2Rru}} \right]_{-1}^1 = \frac{2r}{R(R^2 - r^2)} \end{aligned}$$

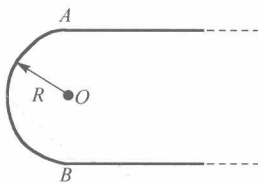
其中用到不定积分公式

$$\int \frac{u du}{(a + bu)^{3/2}} = \frac{2}{b^2} \left(\sqrt{a + bu} + \frac{a}{\sqrt{a + bu}} \right), \quad (a = R^2 + r^2, b = -2Rr)$$

$$\begin{aligned} I_2 &= -r \int_0^\pi \frac{\sin\theta d\theta}{(R^2 + r^2 - 2Rr \cos\theta)^{3/2}} = r \int_1^{-1} \frac{du}{(R^2 + r^2 - 2Rru)^{3/2}} \\ &= \frac{1}{R} \left[\frac{1}{\sqrt{R^2 + r^2 - 2Rru}} \right]_1^{-1} = -\frac{2r}{R(R^2 - r^2)} \end{aligned}$$

I_1 和 I_2 互抵, 电场切向分量 $E_{//} = 0$, 亦即 \mathbf{E} 垂直于 AC , 证毕.

1.7 一无限长均匀带电导线, 线电荷密度为 λ , 一部分弯成半圆形, 其余部分为两条无穷长平行直导线, 两直线都与半圆的直径 AB 垂直, 如习题 1.7 图所示, 求圆心 O 处的电场强度.



习题 1.7 图

解 根据对称性可以判断, O 点的电场与两直线平行, 只需计算平行分量. 用电场强度叠加原理求解, 先计算半圆上的电荷对 O 点电场的贡献. 设圆的半径为 R , 圆上任意一点的位置由通过该点的矢径与直径 AB 之间的夹角 θ 表示, $0 \leq \theta \leq \pi$. 考察位于 θ 处的线电荷元 $dq = \lambda R d\theta$, 它在 O 点产生的电场强度的平行分量为 (背离圆弧、指向右侧为正)

$$dE_{//} = \frac{\lambda R d\theta}{4\pi\epsilon_0 R^2} \sin\theta = \frac{\lambda \sin\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R}$$

将上式过 $(0, \pi)$ 积分, 求得整个半圆弧电荷对 O 点电场的贡献:

$$E_1 = \int_0^\pi \frac{\lambda \sin\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R}$$

再求两条半无穷直线电荷对 O 点电场平行分量的贡献, 它正好等于单根半无穷直线电荷贡献的 2 倍. 考虑其中一条半无穷长直线电荷, 以其与半圆弧连接处为起点, 沿直线取坐标 x , 则位于该处的线电荷元 $dq = \lambda dx$ 在 O 点产生的电场强度的平行分量 (向右为正) 为

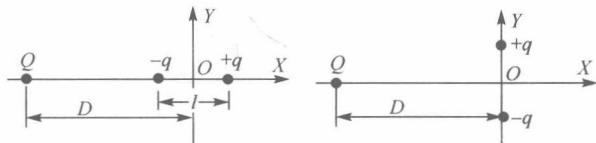
$$dE_{2//} = -\frac{\lambda dx}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)} \cdot \frac{x}{(R^2 + x^2)^{1/2}} = -\frac{\lambda x dx}{4\pi\epsilon_0 (R^2 + x^2)^{3/2}}$$

过 $(0, \infty)$ 积分后加倍, 求得两条半无穷长直线电荷对 O 点电场的总贡献为

$$E_2 = -2 \cdot \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_0^\infty \frac{x dx}{(R^2 + x^2)^{3/2}} = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left[-\frac{1}{\sqrt{R^2 + x^2}} \right]_0^\infty = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R}$$

将两部分贡献求和得 $E = E_1 + E_2 = 0$, O 点电场为零.

1.8 把电偶极矩为 $\mathbf{p} = q\mathbf{l}$ 的电偶极子放在点电荷 Q 的电场内, \mathbf{p} 的中心 O 到 Q 的距离为 D , 如习题 1.8 图所示. 若 \mathbf{p} 分别 (1) 平行于 OQ , (2) 垂直于 OQ , 求偶极子所受的力和力矩.



习题 1.8 图

解 (1) $\mathbf{p} // \overline{OQ}$ 时, 偶极子受力

$$\mathbf{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{-qQ}{(D-l/2)^2} + \frac{qQ}{(D+l/2)^2} \right] \mathbf{e}_x = -\frac{QD\mathbf{p}}{2\pi\epsilon_0 [D^2 - (l/2)^2]^2}$$

以偶极子中心为参考点计算它受的力矩

$$\mathbf{L} = \frac{-qQ\mathbf{e}_x}{4\pi\epsilon_0 (D-l/2)^2} \times \left(\frac{-l}{2} \mathbf{e}_x \right) + \frac{qQ\mathbf{e}_x}{4\pi\epsilon_0 (D+l/2)^2} \times \left(\frac{l}{2} \mathbf{e}_x \right) = 0$$

(2) $\mathbf{p} \perp \overline{OQ}$ 时, 偶极子受力只有 y 方向分量, x 方向分量为零, 结果为

$$\mathbf{F} = 2 \times \frac{Qq}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]} \cdot \frac{l/2}{[D^2 + (l/2)^2]^{1/2}} \mathbf{e}_y = \frac{Qp}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]^{3/2}}$$

仍以偶极子中心为参考点, 仅力的 x 分量对力矩有贡献, 所受力矩为

$$\begin{aligned} \mathbf{L} &= \left(\frac{-l}{2} \mathbf{e}_y\right) \times \frac{-qQD\mathbf{e}_x}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]^{3/2}} + \left(\frac{l}{2} \mathbf{e}_y\right) \times \frac{qQD\mathbf{e}_x}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]^{3/2}} \\ &= -\frac{qQDl\mathbf{e}_z}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]^{3/2}} = \frac{QD\mathbf{p} \times \mathbf{e}_x}{4\pi\epsilon_0[D^2 + (l/2)^2]^{3/2}} \end{aligned}$$

1.9 有两个同心的均匀带电球面, 内、外半径分别为 R_1 和 R_2 , 外球面的电荷面密度为 $+\sigma$, 球外各处的电场强度都是零, 试求:

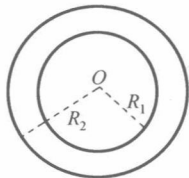
- (1) 内球面上的电荷面密度;
- (2) 两球面间离球心为 r 处的电场强度 \mathbf{E} ;
- (3) 小球面内的电场强度 \mathbf{E} .

解 (1) 如习题 1.9 图所示, 由题意, 半径为 R_2 的外球带电 $Q_2 = 4\pi\sigma R_2^2$, 球外电场等于零, 即 $E(r > R_2) = 0$. 于是由高斯定理

$$\oiint_{S(r > R_2)} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = \frac{1}{\epsilon_0} Q = \frac{1}{\epsilon_0} (Q_1 + Q_2) = 0$$

可推得内球带电量 and 面电荷密度如下:

$$Q_1 = -Q_2 = -4\pi\sigma R_2^2, \quad \sigma_1 = Q_1 / (4\pi R_1^2) = -\sigma R_2^2 / R_1^2$$



习题 1.9 图

(2) 以 O 为球心作半径为 $r (R_1 < r < R_2)$ 的球高斯面 S_r , 由对称性可知面上 \mathbf{E} 沿径向方向, 大小均匀, 由高斯定理推得

$$\oiint_{S_r} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = E \oiint_{S_r} dS = E \cdot 4\pi r^2 = \frac{1}{\epsilon_0} Q_1 = -\frac{1}{\epsilon_0} Q_2$$

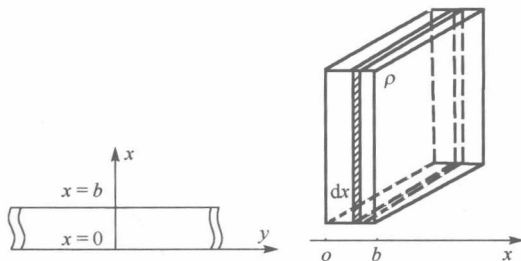
从而求得两球面间离球心为 r 处的电场强度为

$$E = \frac{-Q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2} = -\frac{\sigma R_2^2}{\epsilon_0 r^2}, \quad \mathbf{E} = -\frac{\sigma R_2^2 \mathbf{r}}{\epsilon_0 r^3}, \quad (R_1 < r < R_2)$$

(3) 以 O 为球心作半径为 $r (r < R_1)$ 的球高斯面 S_r , 运用高斯定理, 经过类似推导得

$$\oiint_{S_r} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = E \oiint_{S_r} dS = 0, \quad E = 0, \quad E = 0 \quad (r < R_1)$$

1.10 如习题 1.10 图所示, 一厚度为 b 的无限大均匀带电板置于真空中, 电荷体密度为 $\rho = kx (0 \leq x \leq b)$, 其中 k 是一正的常数, 试求空间各点的电场强度.



习题 1.10 图

图 1.10a

解 (1) 如图 1.10a 所示. 平板外侧任意点 $P_1 (x < 0)$ 和 $P_2 (x > b)$ 的电场可视为带电板各薄层产生的电场的叠加. 在 x 处厚度为 dx 的薄板在 P_1 点产生的电场大小为

$$dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{\rho dx}{2\epsilon_0} = kx \frac{dx}{2\epsilon_0}$$

式中, σ 是厚度为 dx 的薄板上的电荷面密度. 叠加所有薄板, 可得电场强度的大小为

$$E = \int_0^b dE = \frac{1}{2\epsilon_0} \int_0^b kx dx = \frac{kb^2}{4\epsilon_0}$$

显然, P_1 点的电场沿 x 轴负向, P_2 点的电场沿 x 轴正向, 即

$$\mathbf{E}_1 = -\frac{kb^2}{4\epsilon_0} \mathbf{e}_x \quad (x < 0), \quad \mathbf{E}_2 = \frac{kb^2}{4\epsilon_0} \mathbf{e}_x \quad (x > b)$$

式中, \mathbf{e}_x 为沿 x 轴正向的单位矢量.

(2) 平板内部某点 $P (0 < x < b)$ 的电场是该点左右两部分产生电场的叠加, 左边部分 $(0, x)$ 产生的电场沿 x 轴正向; 右边部分 (x, b) 产生的电场沿 x 轴负向; 两部分产生的合成电场等于

$$\mathbf{E} = \int_0^x \frac{kx dx}{2\epsilon_0} \mathbf{e}_x - \int_x^b \frac{kx dx}{2\epsilon_0} \mathbf{e}_x = \frac{kx^2}{4\epsilon_0} \mathbf{e}_x - \frac{k(b^2 - x^2)}{4\epsilon_0} \mathbf{e}_x = \frac{k(2x^2 - b^2)}{4\epsilon_0} \mathbf{e}_x \quad (0 < x < b)$$

1.11 根据量子力学, 氢原子在正常状态下核外电荷的分布如下: 离核心 r 处, 电荷的体密度 $\rho(r) = -qe^{-2r/a} / (\pi a^3)$, 式中 $q = 1.60 \times 10^{-19} \text{C}$ 是核外电荷总量的绝对值, $a = 5.29 \times 10^{-11} \text{m}$ 是玻尔半径. 试求:

- (1) 核外电荷的总电量;
- (2) 核外电荷在 r 处的电场强度 \mathbf{E} .

解 (1) 因 $\rho = -\frac{q}{\pi a^3} e^{-2r/a}$ 是球对称分布, 故核外总电量为

$$Q = \iiint_V \rho dV = -\frac{q}{\pi a^3} \int_0^\infty e^{-2r/a} \cdot 4\pi r^2 dr = -\frac{4q}{a^3} \int_0^\infty r^2 e^{-2r/a} dr$$

由不定积分公式

$$\int_0^\infty x^n e^{-bx} dx = \frac{n!}{b^{n+1}}$$

得

$$Q = -\frac{4q}{a^3} \frac{2}{(2/a)^3} = -q = -1.60 \times 10^{-19} \text{ (C)}$$

可见核外电荷的总电荷量等于电子的电荷量.

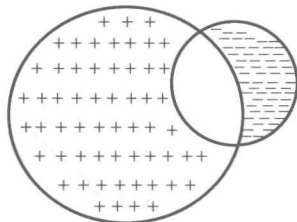
(2) 由对称性和高斯定理得

$$\begin{aligned} \oiint_S \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} &= -\frac{q}{\pi \epsilon_0 a^3} \int_0^r e^{-2r/a} \cdot 4\pi r^2 dr = -\frac{4q}{\epsilon_0 a^3} \left(-\frac{ar^2}{2} e^{-2r/a} + a \int_0^r e^{-2r/a} r dr \right) \\ &= -\frac{4q}{\epsilon_0 a^3} \left(-\frac{1}{2} ar^2 e^{-2r/a} - \frac{1}{2} a^2 r e^{-2r/a} + \frac{1}{2} a^2 \int_0^r e^{-2r/a} dr \right) \\ &= -\frac{4q}{\epsilon_0 a^3} \left(-\frac{ar^2}{2} e^{-2r/a} - \frac{a^2 r}{2} e^{-2r/a} - \frac{a^3}{4} e^{-2r/a} + \frac{a^3}{4} \right) \\ &= \frac{q}{\epsilon_0} \left(\frac{2r^2}{a^2} + \frac{2r}{a} + 1 \right) e^{-2r/a} - \frac{q}{\epsilon_0} = 4\pi r^2 E \end{aligned}$$

于是得核外电荷在 r 处产生的电场强度为

$$\mathbf{E} = \frac{q}{4\pi \epsilon_0} \left[\left(\frac{2}{a^2} + \frac{2}{ar} + \frac{1}{r^2} \right) e^{-2r/a} - \frac{1}{r^2} \right] \mathbf{e}_r$$

1.12 如习题 1.12 图所示, 空间有两个球, 球心间距离小于半径之和, 因此有一部分重叠 (见图). 今使一球充满密度为 ρ 的均匀正电荷, 另一球充满密度为 $-\rho$ 的均匀负电荷, 以至于重叠区域无电荷. 求这重叠区域内的电场强度 \mathbf{E} , 说明 \mathbf{E} 是匀强电场.



习题 1.12 图

解 利用 1.5.1 节例 1.7 的结果, 均匀带电球内的场 $E = \rho r / (3\epsilon_0)$, ρ 为电荷体密度, r 为球心到场点的位矢. 在重叠区内部, 带正电荷的球产生的场为 $\rho r / (3\epsilon_0)$, r 为正电荷球心到场点的位矢; 带负电荷的球产生的场为 $-\rho r' / (3\epsilon_0)$, r' 为负电荷球心到场点的位矢, 成立 $r' = r - a$, 式中 a 为从正电荷球心到负电荷球心的常矢量. 重叠区内部的电场为上述两部分场的叠加, 结果为

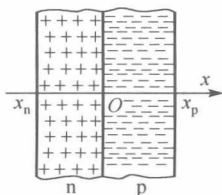
$$E = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r - \frac{\rho}{3\epsilon_0} (r - a) = \frac{\rho a}{3\epsilon_0}$$

E 为均匀场, a 为由正电荷球心指向负电荷球心的常矢量.

1.13 在半导体 pn 结附近总是堆积着正、负电荷, 在 n 区内有正电荷, p 区内有负电荷, 两区电荷的代数和为零. 我们把 pn 结看成一对带正、负电荷的无限大平板, 它们相互接触 (习题 1.13 图). 取 x 轴的原点在 p、n 区的交界面上, n 区的范围是 $-x_n \leq x \leq 0$, p 区的范围是 $0 \leq x \leq x_p$. 设两区内电荷体分布均匀, n 区电荷密度为 $N_D e$, p 区电荷密度为 $-N_A e$, 称为突变结模型. 设 N_D 、 N_A 是常数, 且 $N_A x_p = N_D x_n$, 证明电场的分布为

$$(1) \text{ n 区: } E(x) = N_D e (x_n + x) / \epsilon_0;$$

$$(2) \text{ p 区: } E(x) = N_A e (x_p - x) / \epsilon_0.$$



习题 1.13 图

证 (1) 由对称性, 可知电场只有 x 分量. 显然在 $x < -x_n$ 和 $x > x_p$ 区有 $E = 0$.

为求得 n 区电场, 作高斯面, 它是底面积为 S 的柱面, 左侧底面位于左侧零磁场区, 右侧底面位于 n 区 ($-x_n \leq x \leq 0$), 运用高斯定理得

$$E(x) \cdot S = \frac{1}{\epsilon_0} N_D e \cdot S(x_n + x) \Rightarrow E(x) = \frac{1}{\epsilon_0} N_D e (x_n + x) \quad (-x_n \leq x \leq 0)$$

证毕.

(2) 为求得 p 区电场, 作柱形高斯面, 底面积为 S , 左侧底面位于 p 区 ($0 \leq x \leq x_p$), 右侧底面位于右侧零磁场区, 运用高斯定理得

$$-E(x) \cdot S = -\frac{1}{\epsilon_0} N_A e \cdot S(x_p - x) \Rightarrow E(x) = \frac{1}{\epsilon_0} N_A e (x_p - x) \quad (0 \leq x \leq x_p)$$

证毕.

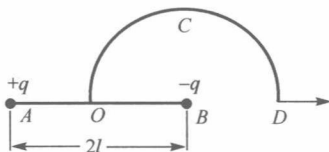
1.14 设气体放电形成的等离子体圆柱内的体电荷分布可表为 $\rho_e(r) = \rho_0[1 + (r/a)^2]^{-2}$, r 是到其对称轴的距离, ρ_0 是轴线上的电荷密度, a 是常数, 求电场分布.

解 设所考察的场点离圆柱轴线的距离 r 远小于柱长, 从而可将圆柱体作为无限长柱体处理. 由对称性, 电场指向 r 方向, 大小仅与 r 有关. 取高为 h 、半径为 r 的柱形高斯面, 则由高斯定理得

$$\begin{aligned} \oiint_{S_r} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} &= 4\pi r h E = \frac{2\pi h}{\epsilon_0} \int_0^r \rho_e r dr = \frac{2\pi h \rho_0 a^4}{\epsilon_0} \int_0^r \frac{r dr}{(a^2 + r^2)^2} \\ &= \frac{\pi h \rho_0 a^4}{\epsilon_0} \left(\frac{1}{a^2} - \frac{1}{a^2 + r^2} \right) = \frac{\pi h \rho_0 a^2 r^2}{\epsilon_0 (a^2 + r^2)} \\ E &= \frac{a^2 \rho_0 r}{2\epsilon_0 (a^2 + r^2)}, \quad \mathbf{E} = \frac{a^2 \rho_0 \mathbf{r}}{2\epsilon_0 (a^2 + r^2)} \end{aligned}$$

1.15 如习题 1.15 图所示, $AB = 2l$, 弧 OCD 是以 B 为中心, l 为半径的半圆. A 点有正电荷 $+q$, B 点有负电荷 $-q$. 求:

- (1) 把正电荷 Q 从 O 点沿弧 OCD 移到 D 点, 电场力对它做了多少功?
- (2) 把负电荷 $-Q$ 从 D 点沿 AB 延长线移到无穷远处, 电场力对它做了多少功?



习题 1.15 图

解 (1) 由电场叠加原理, 电场由 $+q$ 和 $-q$ 的电场叠加而成. 当正电荷 Q 沿 OCD 圆弧移动时, $-q$ 电场提供的电场力不做功, 仅 $+q$ 电场提供的电场力做功. 又 $+q$ 的电场力做功与路径无关, 故电场力对电荷 Q 所做的总功等于 (取 $+q$ 所在位置为坐标原点)

$$\int_{OCD} Q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{OD} Q\mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_l^{3l} \frac{qQdr}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{qQ}{6\pi\epsilon_0 l}$$

(2) 将负电荷 $-Q$ 从 D 移到无限远, 电场力做功等于 $\pm q$ 提供的电场力做功之和 (分别取 $+q$ 和 $-q$ 所在位置为坐标原点)

$$W_+ = \int_{3l}^{\infty} \frac{-qQdr}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{-qQ}{12\pi\epsilon_0 l}, \quad W_- = \int_l^{\infty} \frac{qQdr}{4\pi\epsilon_0 r^2} = \frac{qQ}{4\pi\epsilon_0 l}, \quad W = W_+ + W_- = \frac{qQ}{6\pi\epsilon_0 l}$$

1.16 证明: 在无电荷分布的空间中, 凡是电场线都是平行直线的地方, 电场强度的大小必定处处相等. 换句话说, 凡是电场强度的方向处处相同的地方, 电场强度的大小必定处处相等. (提示: 利用高斯定理和环路定理, 分别证明沿同一电场线和不同电场线上任意两点的场强相等)

证 如习题 1.16 图所示, 取柱形高斯面, 柱轴与电场方向平行, 底面积 ΔS 足够小, 通过其侧面的电通量为零, 由高斯定理得

$$-E_a \Delta S + E_b \Delta S = Q / \varepsilon_0 = 0 \Rightarrow E_a = E_b$$

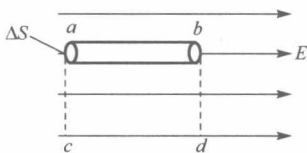
即同一电场线上任意两点的场强相等. 作矩形环路 $abcd$, 其 ab 和 cd 两边与电场方向平行, 由环路定理得

$$\int_{abcd} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = \int_{ba} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} + \int_{ac} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} + \int_{cd} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} + \int_{db} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$$

由于 ac 和 db 两边与电场方向垂直, 故上式右边第 2 项和第 4 项等于零; 又因前面已经证明电场沿电场线均匀, 故可将上式写为

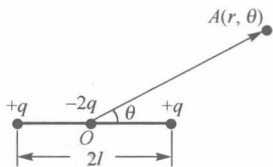
$$\int_{abcd} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = -E_a \overline{ab} + E_c \overline{cd} = 0 \Rightarrow E_a = E_c$$

即不同电场线上任意两点的场强相等. 于是, 在无电荷分布的空间, 凡是电场线都是平行直线的地方, 电场强度必定处处相等, 证毕.



习题 1.16 图

1.17 线电四极子如习题 1.17 图所示, 求它在 $r \gg l$ 处的点 $A(r, \theta)$ 处所产生的电势 U 和电场强度 \mathbf{E} .



习题 1.17 图

解 取无限远点为电势零点, 则

$$\begin{aligned} U &= \frac{-2q}{4\pi\varepsilon_0 r} + \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 \sqrt{r^2 + l^2 - 2lr \cos \theta}} + \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 \sqrt{r^2 + l^2 + 2lr \cos \theta}} \\ &= \frac{q}{4\pi\varepsilon_0 r} \left[-2 + \frac{1}{\sqrt{1 + (l/r)^2 - 2(l/r) \cos \theta}} + \frac{1}{\sqrt{1 + (l/r)^2 + 2(l/r) \cos \theta}} \right] \end{aligned}$$

对远处 ($r \gg l$), 利用泰勒展开式

$$\frac{1}{\sqrt{1+x}} = 1 - \frac{1}{2}x + \frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}x^2 + \dots = 1 - \frac{1}{2}x + \frac{3}{8}x^2 + \dots$$