

均匀异号电荷等大共轴圆板轴线上电场均匀性研究*

周群益

(广州理工学院通识教育学院 广东 广州 510540)

钟 铮

(赣州市第一中学 江西 赣州 341000)

莫云飞

(长沙学院电子信息与电气工程学院 湖南 长沙 410022)

侯兆阳

(长安大学理学院 陕西 西安 710064)

(收稿日期:2021-08-31)

摘要:重新推导了均匀带电圆形薄板在轴线上的电势和电场强度公式,建立了均匀带等量异号电荷共轴圆板在轴线上的电势和场强公式.研究表明:均匀带等量异号电荷共轴圆板在轴线中心的场强最小,两板内表面的场强最大.引入均匀系数的概念,说明了两板之间的轴线上形成匀强电场的条件.

关键词:均匀带电 圆形薄板 电场强度 均匀系数 MATLAB

1 引言

对于均匀带电圆形薄板,为了计算轴线上的电场强度,许多教材根据电势叠加原理首先推导出电势公式^[1~4]

$$U(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}(\sqrt{x^2 + R^2} - x) \quad (1)$$

其中, σ 是电荷的面密度, ϵ_0 是真空介电常数, R 是圆板的半径, x 是过中心垂直于盘面的轴线上场点的坐标.再利用场强与电势的关系推导电场强度

$$E(x) = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right) \quad (2)$$

也有教材和习题解答直接利用场强叠加原理推导上式^[1~5].不过,这些公式只适合于 $x > 0$ 的情况.本文利用电势叠加原理计算轴线上的电势,再利用场强与电势的关系重新建立了轴线上的场强公式,用图形说明了电势和场强的分布规律.

人们通常将一对半径相等共轴带均匀异号电荷的薄圆板当作平行板电容器,这并不正确,因为均匀

带电圆板并不是导体.本文专门研究了均匀带正负电荷的共轴圆板在轴线上的电场强度,发现轴线上的电场并不均匀,中间是极小值,用图形直观地显示电场的分布规律.文本提出了均匀系数的概念,衡量电场的均匀程度.用图形说明了均匀系数与两板之间距离的关系.

2 均匀带电薄圆板在轴线上产生的电势和场强

均匀带电薄圆板如图1所示,其半径为 R ,电荷的面密度为 σ ($\sigma > 0$).

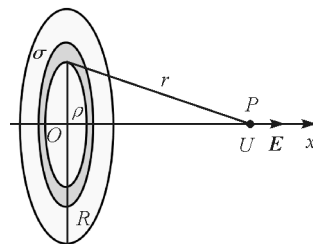


图1 均匀带电薄圆板在轴线上产生的电势和场强
在半径为 ρ 处取宽为 $d\rho$ 的一个圆环,其面积为

$$dS = 2\pi\rho d\rho$$

* 广东省高校科研特色创新项目,项目编号:2020KTSCX209;国家自然科学基金资助项目,项目编号:12004053

作者简介:周群益(1955-),男,硕士,副教授,主要从事大学物理教学和凝聚态研究.

通讯作者:莫云飞(1985-),男,博士,讲师,主要从事大学物理教学和凝聚态研究.

所带电荷量为

$$dq = \sigma dS$$

环电荷到轴线上的场点 P 的距离为

$$r = \sqrt{x^2 + \rho^2} \quad (3)$$

dq 在 P 点产生的电势为

$$dU = \frac{k dq}{r} = \frac{2\pi k \sigma \rho d\rho}{\sqrt{x^2 + \rho^2}} \quad (4)$$

其中, k 是静电力恒量. 取无穷远处为电势零点, 利用凑积分法, 点 P 的电势为

$$\begin{aligned} U(x) &= 2\pi k \sigma \int_0^R \frac{\rho d\rho}{\sqrt{x^2 + \rho^2}} = \\ \pi k \sigma \int_0^R (x^2 + \rho^2)^{-\frac{1}{2}} d(x^2 + \rho^2) &= \\ 2\pi k \sigma (x^2 + \rho^2)^{\frac{1}{2}} \Big|_0^R &= \\ 2\pi k \sigma (\sqrt{x^2 + R^2} - |x|) \end{aligned} \quad (5)$$

式(5)与式(1)相比, 式(5)中出现了绝对值函数.

符号函数定义为

$$\operatorname{sgn} x = \begin{cases} 1 & (x > 0) \\ 0 & (x = 0) \\ -1 & (x < 0) \end{cases} \quad (6)$$

高等数学的教材证明: 绝对值函数 $|x|$ 在原点是一个尖点, 其导数不存在. 可是, 如果补充定义原点的导数为零, 绝对值函数的导数就是符号函数, 即

$$\frac{d|x|}{dx} = \operatorname{sgn} x \quad (7)$$

利用绝对值函数的导数的公式, 场强为

$$\begin{aligned} E(x) &= -\frac{dU}{dx} = \\ 2\pi k \sigma \left(\operatorname{sgn} x - \frac{x}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right) \end{aligned} \quad (8)$$

或者

$$E(x) = 2\pi k \sigma \operatorname{sgn} x \left(1 - \frac{|x|}{\sqrt{x^2 + R^2}} \right) \quad (9)$$

式(9)与式(2)相比, 式(9)中多了绝对值函数和符号函数. 笔者曾在文献[6]中利用绝对值函数表示电势和场强. 在此, 对薄圆板轴线上的场强和电势讨论如下:

(1) 当 $R \rightarrow +\infty$ 时, 圆板变成无限大平板, 在板两边产生的场强为

$$E(x) = 2\pi k \sigma \operatorname{sgn} x = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \operatorname{sgn} x \quad (10)$$

空间产生的是匀强电场, 平板两边场强的方向

相反, $E_0 = 2\pi k \sigma = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$ 是场强的大小.

(2) 当 $R \ll |x|$ 时, 由于电荷量为 $Q = \pi R^2 \sigma$, 所以

$$\begin{aligned} U(x) &= 2\pi k \sigma \left[|x| \sqrt{1 + \left(\frac{R}{x}\right)^2} - |x| \right] \approx \\ \frac{\pi k \sigma R^2}{|x|} &= \frac{kQ}{|x|} \end{aligned} \quad (11)$$

$$\begin{aligned} E(x) &= 2\pi k \sigma \operatorname{sgn} x \left\{ 1 - \left[1 + \left(\frac{R}{x}\right)^2 \right]^{-\frac{1}{2}} \right\} \approx \\ \frac{\pi k \sigma R^2}{x^2} \operatorname{sgn} x &= \frac{kQ}{x^2} \operatorname{sgn} x \end{aligned} \quad (12)$$

可见: 均匀带电圆形薄板在远处的电势和场强接近于点电荷的电势和场强.

(3) 当 $x=0$ 时, 场强为 $E(0)=0$, 这是因为圆板内部的场强为零. 当 $x \rightarrow 0^+$ 时, $\operatorname{sgn} x \rightarrow 1$, 可得圆板正面的场强

$$E(0^+) = \lim_{x \rightarrow 0^+} E(x) = 2\pi k \sigma \quad (13)$$

当 $x \rightarrow 0^-$ 时, $\operatorname{sgn} x \rightarrow -1$, 可得反面的场强

$$E(0^-) = \lim_{x \rightarrow 0^-} E(x) = -2\pi k \sigma \quad (14)$$

可见: 圆板表面的场强等于无限大均匀带电平面在空间产生的场强(忽略圆板厚度).

3 场强的无量纲化和可视化

取 R 为坐标单位, 取 $U_0 = 2\pi k \sigma R = \frac{\sigma R}{2\epsilon_0}$ 为电势单位, 则轴线上无量纲的电势为

$$U^*(x^*) = \frac{U(x)}{U_0} = 2(\sqrt{x^{*2} + 1} - |x^*|) \quad (5^*)$$

点电荷的无量纲电势为

$$U^*(x^*) = \frac{U(x)}{U_0} = \frac{1}{x^*} \quad (11^*)$$

其中, $x^* = \frac{x}{R}$.

取 E_0 为场强单位, 显然 $E_0 = \frac{U_0}{R}$, 轴线上无量纲的场强为

$$E^*(x^*) = \frac{E(x)}{E_0} = \operatorname{sgn} x^* \left(1 - \frac{|x^*|}{\sqrt{x^{*2} + 1}} \right) \quad (9^*)$$

点电荷的无量纲场强为

$$E^*(x^*) = \frac{E(x)}{E_0} = \frac{1}{x^{*2}} \quad (12^*)$$

利用 MATLAB 的函数很容易计算电势和电场强度,利用作图指令 plot 可画出函数曲线.

如图 2(a) 所示,均匀带电圆形薄板在轴线上的电势 $U(x)$ 是偶对称曲线,在 $x=0$ 处是一个尖点;当 $|x|$ 很大时,其电势接近于点电荷的电势.如图 2(b) 所示,均匀带电圆形薄板在轴线上的场强 $E(x)$ 是奇对称曲线,在 $x=0$ 处是一个间断点: $E(0^+) = E_0$, $E(0^-) = -E_0$, 这是薄板两个表面的场强.由于 $U(x)$ 在 $x=0$ 处是一个尖点,其导数并不存在, $E(0) = 0$ 是补充值,表示薄板内部的场强.当 $|x|$ 很大时,圆形薄板的场强接近于点电荷的场强.

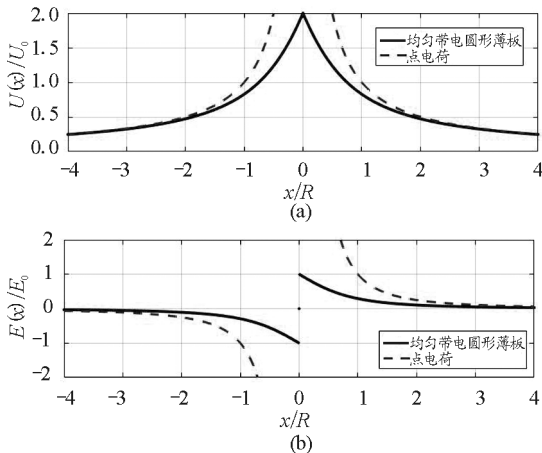


图 2 均匀带电圆板在轴线上的电势和场强

4 均匀等量异号带电圆板共轴线上的电势和场强

如图 3 所示,两个圆形薄板共轴,分别带有面电荷密度为 σ 的正负电荷,组成一对均匀带等量异号电荷的薄圆板.设两板相距为 $2d$ (d 称为半距),取 x 轴为横轴,则轴线上点 P 的电势是两个圆形薄板电荷产生的电势之和

$$U^C(x) = U^+(x) + U^-(x) = U(d+x) + U(d-x) \quad (15)$$

其中

$$U^+(x) = U(d+x) = 2\pi k\sigma \left[\sqrt{(d+x)^2 + R^2} - |d+x| \right] \quad (16)$$

$$U^-(x) = U(d-x) = -2\pi k\sigma \left[\sqrt{(d-x)^2 + R^2} - |d-x| \right] \quad (17)$$

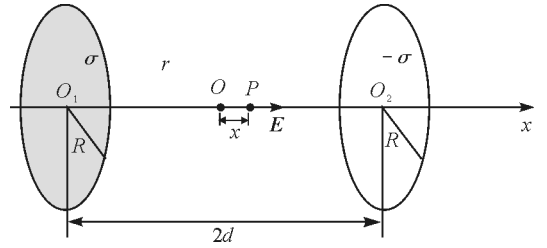


图 3 均匀等量异号带电圆板共轴线上的场强

点 P 的电场强度是两个圆形薄板电荷产生场强的叠加,由于轴线上的场强均沿 x 轴方向,则总场强

$$E^C(x) = E^+(x) + E^-(x) = E(d+x) + E(d-x) \quad (18)$$

其中

$$E^+(x) = E(d+x) = 2\pi k\sigma \operatorname{sgn}(d+x) \left[1 - \frac{|d+x|}{\sqrt{(d+x)^2 + R^2}} \right] \quad (19)$$

$$E^-(x) = E(d-x) = -2\pi k\sigma \operatorname{sgn}(d-x) \left[1 - \frac{|d-x|}{\sqrt{(d-x)^2 + R^2}} \right] \quad (20)$$

中心处的场强为

$$E^C(0) = 4\pi k\sigma \left(1 - \frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} \right) \quad (21)$$

当 $d \rightarrow 0$ 时, $E^C(0) \rightarrow 4\pi k\sigma$.

一个均匀带电圆形薄板的场强 $E(x)$ 对 x 的导数为

$$E'(x) = \frac{dE(x)}{dx} = -\frac{2\pi k\sigma R^2}{(x^2 + R^2)^{\frac{3}{2}}} \quad (22)$$

由于

$$\frac{dE^C(0)}{dx} = \frac{dE(d)}{dx} + \frac{dE(-d)}{dx} = 0 \quad (23)$$

所以 $E^C(0)$ 在 $x=0$ 处是驻点. $E(x)$ 对 x 的二阶导数为

$$E''(x) = \frac{d^2 E(x)}{dx^2} = \frac{6\pi k\sigma R^2 x}{(x^2 + R^2)^{\frac{5}{2}}} \quad (24)$$

由于

$$\frac{d^2 E^C(0)}{dx^2} = \frac{d^2 E(d)}{dx^2} + \frac{d^2 E(-d)}{dx^2} = \frac{12\pi k\sigma R^2 d}{(d^2 + R^2)^{\frac{5}{2}}} > 0 \quad (25)$$

所以 $E^C(x)$ 在 $x=0$ 处是极小值,说明中心附近的场强并不是均匀的.

在右板的左表面, $x = d^-$, 场强为

$$E^C(d^-) = E^+(d^-) + E^-(d^-) = 4\pi k\sigma \left(1 - \frac{d}{\sqrt{4d^2 + R^2}} \right) \quad (26)$$

在左板的右表面, $x = -d^+$, 场强为 $E^C(-d^+) = E^C(d^-)$, 即: 圆形薄板内表面的场强相等. 当 $d \rightarrow 0$ 时, $E^C(d^-) \rightarrow 4\pi k\sigma$.

$E^C(d^-)$ 或 $E^C(-d^+)$ 与 $E^C(0)$ 之差反映轴线上电场的均匀特性, 因此可定义无量纲的均匀系数

$$K = \frac{E^C(d^-) - E^C(0)}{E_0} \quad (27)$$

将式(21)和式(26)代入上式, 可得

$$K = 2 \left(\frac{d}{\sqrt{d^2 + R^2}} - \frac{d}{\sqrt{4d^2 + R^2}} \right) \quad (28)$$

均匀系数 K 取决于半距 d . K 越大, 表示场强越不均匀.

5 均匀等量异号带电圆板共轴线上场强的可视化

取 R 为坐标单位, 取 U_0 为电势单位, 取 E_0 为场强单位, 可以把电势和场强公式无量纲化, 也可以将中心和内边缘的电场无量纲化. 通过图形可以显示场强叠加的结果和均匀系数随距离的变化规律.

如图4(a)所示, 取圆形薄板的半距 $d = 0.2R$ (大小可以根据需要选取), 尽管 $U^+(x)$ 和 $U^-(x)$ 是非奇非偶函数, 但是其和 $U^C(x)$ 是奇函数曲线, 尖点在 $x = \pm d$ 处, 两板之间 $U^C(x)$ 曲线经过原点, 几乎直线下降. 如图4(b)所示, 尽管 $E^+(x)$ 和 $E^-(x)$ 是非奇非偶函数, 但是其和 $E^C(x)$ 是偶函数曲线, 跳跃点在 $x = \pm d$ 处; 两板之间的场强 $E^C(x)$ 比较平, 在 $x = 0$ 处处微微下凹, 是极小值; 两板之外的场强比较小, 方向与板内场强的方向相反. 当半距 d 不同时, 合电势 $U^C(x)$ 与合场强 $E^C(x)$ 曲线会发生一些改变, 但是大体形状不变(图略).

半距 d 取 $0.1R$ 到 $0.25R$ 的值, 间隔为 $0.05R$, 如图5(a)所示, 不论两板之间的距离如何, 两板之间的电势 $U^C(x)$ 都是经过原点的单调下降的曲线, 接近于直线; 当 d 不同时, “直线”的斜率稍有不同. 如图5(b)所示, 两板之间的场强 $E^C(x)$ 在 $x = 0$ 是极小值; 两板距离越小, 板内的场强 $E^C(x)$ 就越大,

也越均匀, 板外的场强就越小, 当 $d = 0.1R$ 时, 板内的场强线又高又平; 当 $d = 0.25R$ 时, 板内场强线明显变低且下凹, 连中垂线上都不是匀强电场, 其他地方就更不是匀强电场了.

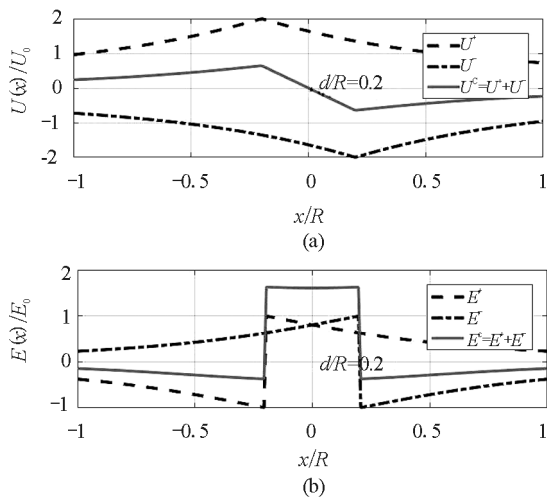


图4 均匀等量异号带电圆板共轴线上的电势和场强

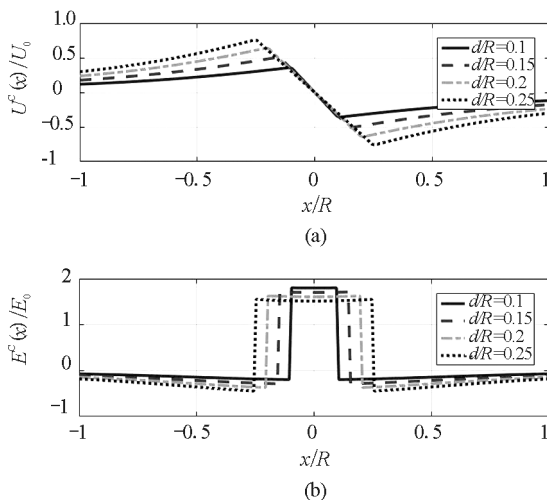


图5 不同距离 d 的轴线上的电势和场强

由式(28)可得轴线上场强均匀系数 K 随两板距离 d 的关系如图6所示.

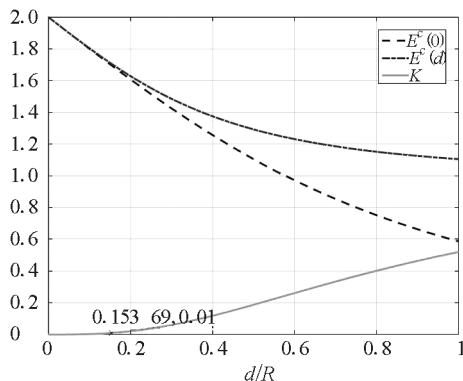


图6 轴线上的场强及场强的均匀系数和分界点

由图6可知,中心的场强 $E^c(0)$ 和内边缘的场强 $E^c(d^-)$ 或 $E^c(-d^+)$ 都随着半距 d 的增加而减小,均匀系数 K 随着半距 d 的增加而增加.当 $K=1\%=0.01$ 时,利用MATLAB可以计算 $d=0.1537R$.在图5中,当 $d=0.1R$ 时, $K=0.29\%$,所以板内场强曲线十分水平;当 $d=0.2R$ 时, $K=2.08\%$,所以板内场强曲线略显下凹.可见只有当两板距离很小时,均匀带电圆形薄板两板之间在轴线上的电场才能当作匀强电场, $d=0.1537R$ 是 1% 均匀性的分界点.

6 结束语

利用MATLAB可以帮助我们学习和研究电学问题.检验公式是否正确的一种简单方法就是画出曲线.通过曲线,发现式(1)和式(2)只在 $x>0$ 的区间才成立.通过慎密演算,就能得到在全部区间都成立的公式.

均匀带电圆形共轴薄板在轴线上的电场是一个典型问题,比较容易计算,可是,即使在轴线的电场也不是均匀的.电场的均匀性并不是指某一个场强值,而是指电场大小的分布范围.用均匀系数可以衡量电场的均匀性.均匀带电的平行薄板在轴线上的场强也可以用同样的方法研究其轴线上的均匀性.

参考文献

- 1 程守洙,江之永.普通物理学(第二册)[M].北京:高等教育出版社,1980.53,21
- 2 陈曙光.大学物理学(下)[M].长沙:湖南大学出版社,2006.34,15
- 3 冯慈璋.电磁场[M].北京:高等教育出版社,1979.14
- 4 吴百诗.大学物理[M].北京:科学教育出版社,2001.290~291
- 5 张之翔.电磁学千题解[M].北京:高等教育出版社,2019.39
- 6 周群益,侯兆阳,刘让苏.MATLAB可视化大学物理学[M].北京:清华大学出版社,2011.341~344

Research on Electric Field Uniformity on the Axis of Equal Sized Coaxial Circular Plate with Uniform Different Sign Charge

Zhou Qunyi

(College of General Education, Guangzhou Institute of Science and Technology, Guangzhou, Guangdong 510540)

Zhong Zheng

(The First Middle School of Ganzhou, Ganzhou, Jiangxi 341000)

Mo Yunfei

(School of Electronic Information and Electrical Engineering, Changsha University, Changsha, Huanan 410022)

Hou Zhaoyang

(School of Science, Chang'an University, Xi'an, Shannxi 710064)

Abstract: The formulas for the electric potential and electric field strength on the axis of the parallel circular thin plate with uniform positive and negative charges are re-derived. Thereby, the formulas for the electric potential and electric field strength on the axis of the uniformly charged circular capacitor are established. Research shows that the field strength of the parallel circular plate with uniform positive and negative charges at the center of the axis is the smallest, while the field strength of the inner surfaces of the two plates is the largest. The concept of uniformity coefficient is introduced to illustrate the conditions for the formation of a uniform electric field on the axis between the two plates.

Key words: uniformly charged; circular thin plate; electric field strength; uniformity coefficient; MATLAB