

(三) 近代物理

狭义相对论：洛仑兹变换、时间膨胀、尺度收缩、狭义相对论动力学问题

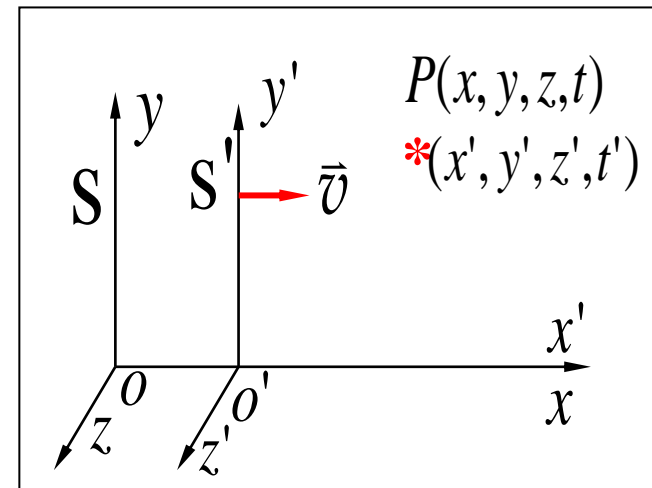
➤ 洛仑兹坐标变换

正变换

$$\begin{cases} x' = \frac{x - vt}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \\ y' = y \\ z' = z \\ t' = \frac{t - \frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \end{cases}$$

逆变换

$$\begin{cases} x = \frac{x' + vt'}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \\ y = y' \\ z = z' \\ t = \frac{t' + \frac{v}{c^2}x'}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \end{cases}$$



➤时间膨胀

$$\tau = \frac{\tau_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}}$$

➤尺度收缩

$$l = l_0 \sqrt{1-(v/c)^2}$$

➤相对论动力学问题

□质速关系

$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}} \Rightarrow p = mv = \frac{m_0}{\sqrt{1-(v/c)^2}} v$$

□功和动能

$$E_K = E - E_0 = mc^2 - m_0 c^2$$

$$W = \Delta E = m_2 c^2 - m_1 c^2$$

□能量和动量关系

$$E^2 = E_0^2 + p^2 c^2 \Rightarrow \text{光子 } p = \frac{E}{c}$$

8. (2011级, 洛仑兹变换, 同时的相对性)

(1) 对某观察者来说, 发生在某惯性系中同一地点、同一时刻的两个事件, 对于相对该惯性系作匀速直线运动的其它惯性系中的观察者来说, 它们是否同时发生?

(2) 在某惯性系中发生于同一时刻、不同地点的两个事件, 它们在其它惯性系中是否同时发生?

关于上述两个问题的正确答案是:

- (A) (1) 同时, (2) 不同时. (B) (1) 不同时, (2) 同时.
(C) (1) 同时, (2) 同时. (D) (1) 不同时, (2) 不同时. [**A**]

$$t' = \frac{t - \frac{v}{c^2}x}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \quad \Rightarrow \quad \Delta t' = \frac{\Delta t - \frac{v}{c^2}\Delta x}{\sqrt{1 - (v/c)^2}} \quad \Rightarrow \quad \begin{array}{l} \Delta t = 0, \Delta x = 0, \text{ 则 } \Delta t' = 0 \\ \Delta t = 0, \Delta x \neq 0, \text{ 则 } \Delta t' \neq 0 \end{array}$$

18. (2012级, 时间膨胀)

μ 子是一种基本粒子, 在相对于 μ 子静止的坐标系中测得其寿命为 $\tau_0 = 3 \times 10^{-6} \text{ s}$. 如果 μ 子相对于地球的速度为 $v = 0.8c$ (c 为真空中光速), 则在地球坐标系中测出的 μ 子的寿命 $\tau =$ _____ 秒.

$$\tau = \frac{\tau_0}{\sqrt{1 - (v/c)^2}}$$

8. (2012级, 尺度收缩)

边长为 a 的正方形薄板静止于惯性系 K 的 Oxy 平面内, 且两边分别与 x, y 轴平行. 今有惯性系 K' 以 $0.8c$ (c 为真空中光速)的速度相对于 K 系沿 x 轴作匀速直线运动, 则从 K' 系测得薄板的面积为

- (A) $0.6a^2$. (B) $0.8a^2$. (C) a^2 . (D) $a^2/0.6$. [**A**]

长度收缩只发生在**运动方向**上, 在与运动方向**垂直**的方向上**不**发生长度收缩。

$$l_x = l_{x0} \sqrt{1 - (v/c)^2} = a \sqrt{1 - (0.8c/c)^2} = 0.6a \quad S = 0.6a \times a = 0.6a^2$$

7. (2011级, 相对论动力学问题)

把一个静止质量为 m_0 的粒子, 由静止加速到 $v = 0.6c$ (c 为真空中光速) 需作的功等于

$$W = mc^2 - m_0c^2$$

- (A) $0.18m_0c^2$. (B) $0.25 m_0c^2$.
(C) $0.36m_0c^2$. (D) $1.25 m_0c^2$.

[]

早期量子论：光电效应、康普敦效应、德布罗意波

➤ 光电效应

电子吸收光子能量后，一部分消耗于电子逸出金属表面时所做的功（逸出功A），另一部分转化成电子的动能

爱因斯坦光
电效应方程

$$h\nu = A + \frac{1}{2}mv^2$$

红限频率 ν_0 或红限波长 λ_0 ：
刚好能发生光电效应的入射光最小频率或最大波长

$$h\nu_0 = h \frac{c}{\lambda_0} = A$$

当反向电压增至 U_c (截止电压or遏止电压)时，光电流为零。

$$\frac{1}{2}mv^2 = eU_c$$

➤ 德布罗意波

$$\nu = E/h \quad \lambda = h/p \quad \text{光子}$$

➤ 康普敦效应：X射线被物质散射时，散射光中不仅有与入射光相同的波长成分，更有波长大于入射光波长的成分——证明了光具有粒子性。

康普顿公式：

$$\Delta\lambda = \frac{h}{m_0 c} (1 - \cos \varphi) = \lambda_C (1 - \cos \varphi)$$

康普顿波长

康普顿效应：高能光子与静止自由电子弹性碰撞

□能量守恒

$$h\nu_0 + m_0c^2 = h\nu + mc^2$$

□动量守恒

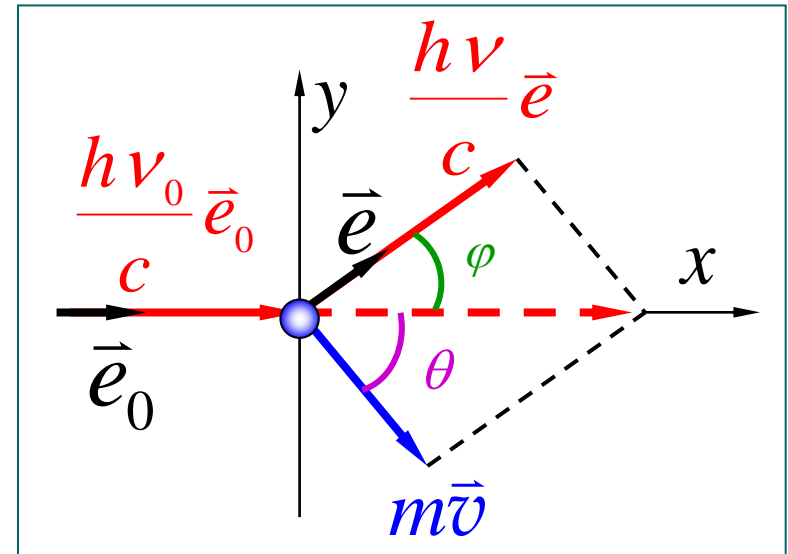
x方向: $\frac{h\nu_0}{c} = \frac{h\nu}{c} \cos \varphi + m\bar{v} \cos \theta$

y方向: $0 = \frac{h\nu}{c} \sin \varphi - m\bar{v} \sin \theta$

联立方程 $\frac{c}{\nu} - \frac{c}{\nu_0} = \frac{h}{m_0c} (1 - \cos \varphi) \Rightarrow \lambda - \lambda_0 = \frac{h}{m_0c} (1 - \cos \varphi)$

康普顿
波长

$$\lambda_C = \frac{h}{m_0c} = 2.43 \times 10^{-12} \text{ m} = 2.43 \times 10^{-3} \text{ nm}$$



$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - v^2/c^2}}$$

9 (2012级, 光电效应)

已知一单色光照射在钠表面上, 测得光电子的最大动能是 1.2 eV , 而钠的红限波长是 540 nm , 那么入射光的波长是

- (A) 535 nm . (B) 500 nm .
(C) 435 nm . (D) 355 nm .

[**D**]

(普朗克常量 $h = 6.63 \times 10^{-34} \text{ J} \cdot \text{s}$, $1 \text{ eV} = 1.60 \times 10^{-19} \text{ J}$)

$$\left. \begin{aligned} h\nu &= A + \frac{1}{2}mv^2 \\ \lambda &= c/\nu \end{aligned} \right\} \lambda = \frac{ch}{A + \frac{1}{2}mv^2} = \frac{ch}{hc/\lambda_0 + E_k} = \frac{1}{1/\lambda_0 + E_k/hc}$$

7 (2010级, 光电效应, 洛伦兹力)

在均匀磁场 B 内放置一极薄的金属片, 其红限波长为 λ_0 . 今用单色光照射, 发现有电子放出, 有些放出的电子 (质量为 m , 电荷的绝对值为 e) 在垂直于磁场的平面内作半径为 R 的圆周运动, 那么此照射光光子的能量是:

- (A) $\frac{hc}{\lambda_0}$. (B) $\frac{hc}{\lambda_0} + \frac{(eRB)^2}{2m}$. $R = \frac{mv}{qB} \Rightarrow v = \frac{eBR}{m}$
(C) $\frac{hc}{\lambda_0} + \frac{eRB}{m}$. (D) $\frac{hc}{\lambda_0} + 2eRB$.

[**B**]

$$\text{光子能量 } h\nu = A + \frac{1}{2}mv^2 = h\frac{c}{\lambda_0} + \frac{1}{2}m\left(\frac{eBR}{m}\right)^2$$

10 (2012级, 康普顿效应)

在康普顿散射中, 如果设反冲电子的速度为光速的 60%, 则因散射使电子获得的能量是其静止能量的

$$\Delta E = E - E_0 = mc^2 - m_0c^2$$

- (A) 2 倍. (B) 1.5 倍.
(C) 0.5 倍. (D) 0.25 倍.

[]

表面是康普顿效应, 其实是相对论力学

19 (2011级, 德布罗意波, 康普顿效应, 相对论动力学)

令 $\lambda_c = h/(m_e c)$ (称为电子的康普顿波长, 其中 m_e 为电子静止质量, c 为真空中光速, h 为普朗克常量). 当电子的动能等于它的静止能量时, 它的德布罗意波长是 $\lambda = \underline{\hspace{2cm}} \lambda_c$.

$$E_k = E - E_0 = E_0 \Rightarrow E = 2E_0$$

$$E^2 = E_0^2 + p^2 c^2 \Rightarrow p = \sqrt{E^2 - E_0^2} / c = \sqrt{3}E_0 / c = \sqrt{3}m_e c$$

$$\lambda = h/p = h / \sqrt{3}m_e c = \lambda_c / \sqrt{3}$$

量子力学初步：波函数性质（概率波，不考薛定谔方程）、氢原子光谱及跃迁，氢原子的量子力学结论（能级、轨道角动量、角动量空间量子化）、四个量子数、壳层结构、不相容原理

➤ 氢原子光谱及跃迁

$$E_n = E_1 / n^2 = -13.6\text{eV} / n^2$$

电子从 E_n 向 E_k 跃迁
放出光子的频率：

$$\nu = \frac{E_n - E_k}{h} = \frac{13.6\text{eV}}{h} \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right) \quad k < n$$

里德伯公式 $\tilde{\nu} = \frac{1}{\lambda} = R \left(\frac{1}{k^2} - \frac{1}{n^2} \right)$ **R:里德伯常数**

➤ 不相容原理

在一个原子中不可能有两个或两个以上的电子处于相同的状态，即不可能具有相同的四个量子数。

给定的主量子数(主壳层) n ，最多容纳电子数 $2n^2$

➤ 波函数的性质

在 a 到 b 内发现粒子的概率:

$$P = \int_a^b |\Psi(x, t)|^2 dx = \int_a^b |\psi(x)|^2 dx$$

概率密度: $|\Psi(x, t)|^2 = |\psi(x)|^2$

□ 某一时刻在**整个空间**内发现粒子的**概率**:

$$\int |\Psi|^2 dV = 1 \quad \text{归一化条件}$$

□ **有限性** $\int |\Psi|^2 dV \leq 1$

□ **单值性** $|\Psi|^2$ 是单值的

□ **连续性** Ψ 和 $d\Psi/dx$ 一般连续

➤量子数

量子数	名称	取值	物理意义
n	主量子数	$1, 2, 3, \dots$	能量 是量子化 $E_n = -\frac{1}{n^2} \frac{me^4}{8\varepsilon_0^2 h^2} = -\frac{13.6\text{eV}}{n^2}$
l	轨道量子数	$0, 1, 2, \dots, n-1$	“轨道”角动量 是量子化 $L = \sqrt{l(l+1)}\hbar$
m_l	(轨道)磁量子数	$0, \pm 1, \pm 2, \dots, \pm l$	角动量的空间取向 是量子化 $L_z = m_l \hbar,$
m_s	自旋磁量子数	$\pm 1/2$	自旋的空间取向 是量子化 $S_z = m_s \hbar,$

主壳层 具有相同主量子数 n 的电子构成一个壳层

n	1	2	3	4	5	6	7
	K	L	M	N	O	P	Q

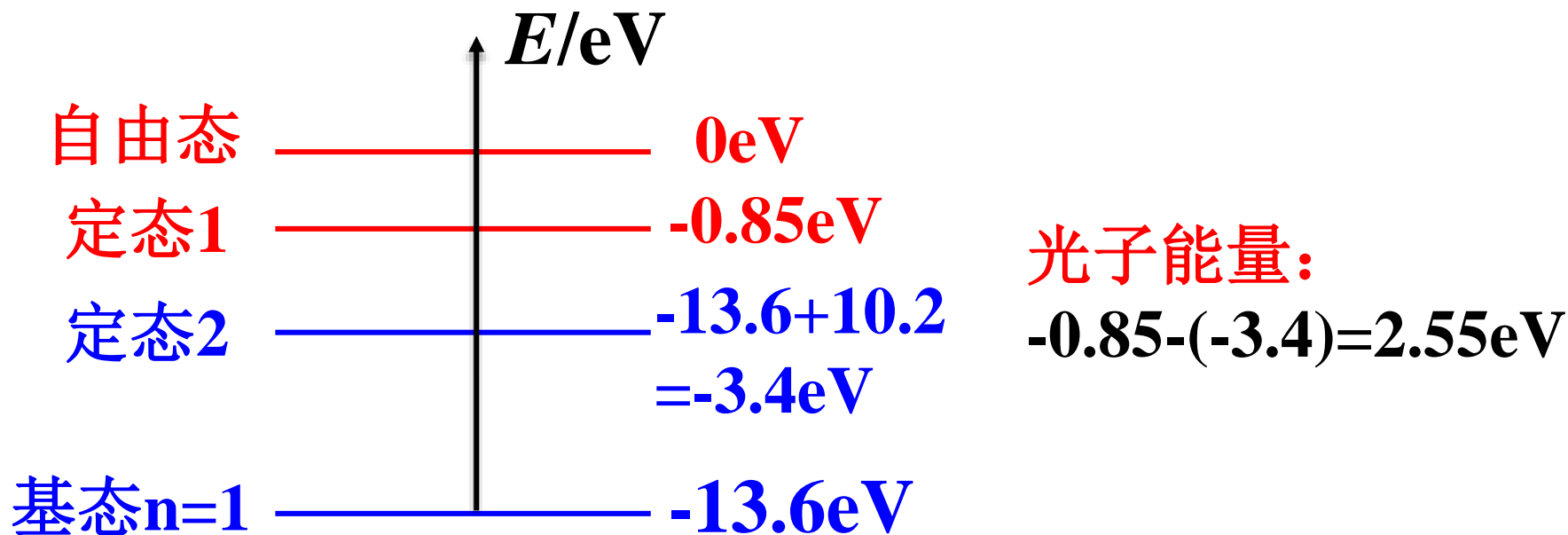
次壳层

l	0	1	2	3	4	5	6
	s	p	d	f	g	h	i

18 (2009级, 氢原子光谱及跃迁)

氢原子由定态 1 跃迁到定态 2 可发射一个光子. 已知定态 1 的电离能为 0.85 eV , 又知从基态使氢原子激发到定态 2 所需能量为 10.2 eV , 则在上述跃迁中氢原子所发射的光子的能量为 _____ eV .

氢原子电离能: 从定态(不一定是基态)到自由态 (0eV)所需最小能量。



20 (2012级, 不相容原理, 量子数)

在主量子数 $n=3$, 自旋磁量子数 $m_s = \frac{1}{2}$ 的量子态中, 能够填充的最大电子数是_____.

$m_s=1/2$, 最大容纳电子数 n^2

10 (2011级, 量子数)

下列各组量子数中, 哪一组可以描述原子中电子的状态?

- (A) $n=2, l=2, m_l=0, m_s=\frac{1}{2}$. (B) $n=3, l=2, m_l=-1, m_s=-\frac{1}{2}$.
(C) $n=1, l=2, m_l=1, m_s=\frac{1}{2}$. (D) $n=1, l=0, m_l=1, m_s=-\frac{1}{2}$.

根据量子数的取值规定

[B]

9 (2010级, 量子数)

在氢原子的 M 壳层中, 电子可能具有的量子数 (n, l, m_l, m_s) 是

- (A) $(3, 2, 0, \frac{1}{2})$. (B) $(2, 0, 0, \frac{1}{2})$. M壳层, $n=3$

- (C) $(3, 3, 1, -\frac{1}{2})$. (D) $(2, 1, 0, -\frac{1}{2})$. [A]

20 (2011级, 波函数性质 (概率波))

粒子在一维无限深方势阱中运动 (势阱宽度为 a), 其波函数为

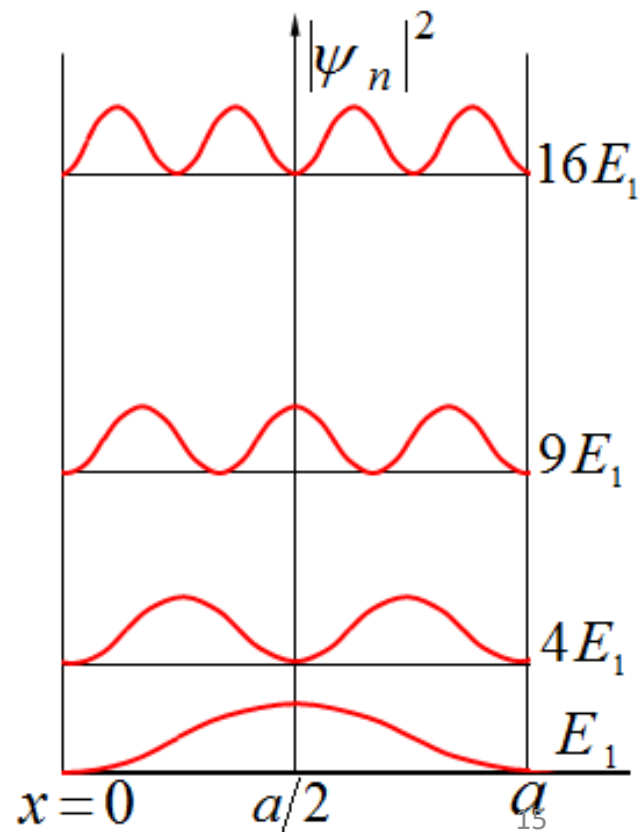
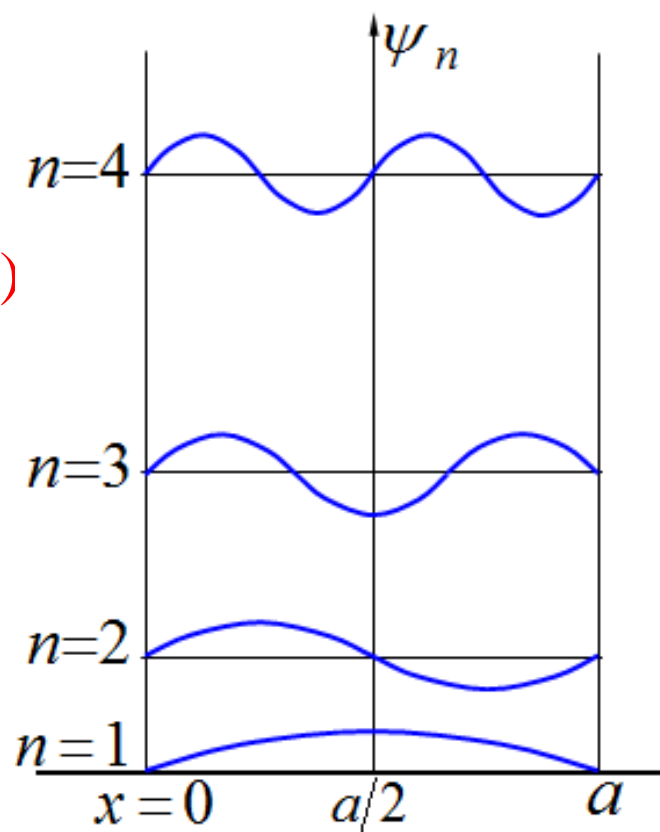
$$\psi(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin \frac{3\pi x}{a} \quad (0 < x < a),$$

粒子出现的概率最大的各个位置是 $x =$ _____.

一维无限深势阱

$$\varphi(x) = \sqrt{\frac{2}{a}} \sin\left(\frac{n\pi}{a} x\right)$$

➡ $n=3$



(一) 静电学

真空中的静电场：电场强度、电势、静电场力及其做功

➤ 电场强度

$$\vec{E} = \frac{\vec{F}}{q_0}$$

点电荷 $\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \vec{e}_r$

无限长带
电直线

$$E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$$

电荷线密度

无限大带
电平面

$$E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

电荷面密度

在电介质中时， ϵ_0 换成 $\epsilon = \epsilon_0 \epsilon_r$

➤ 静电场力及其做功

$$\vec{F} = q\vec{E} \quad A = \int_l q\vec{E} \cdot d\vec{l}$$

静电场力做功仅与始末位置有关，与路径无关，是保守力。

沿闭合路径一周，电场力作功为零 $\oint_l \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$

➤ 电势

$$U_{AB} = U_A - U_B = \int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad U_A = \int_A^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad \text{点电荷电势} \quad U = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r}$$

1 (2012级, 电场强度)

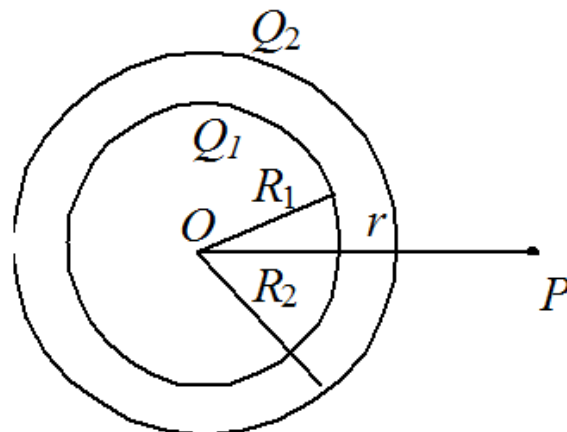
如图所示, 两个同心均匀带电球面, 内球面半径为 R_1 、带有电荷 Q_1 , 外球面半径为 R_2 、带有电荷 Q_2 , 则在外球面外面、距离球心为 r 处的 P 点的场强大小 E 为:

(A) $\frac{Q_1 + Q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$.

(B) $\frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 (r - R_1)^2} + \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 (r - R_2)^2}$.

(C) $\frac{Q_1 + Q_2}{4\pi\epsilon_0 (R_2 - R_1)^2}$.

(D) $\frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$.



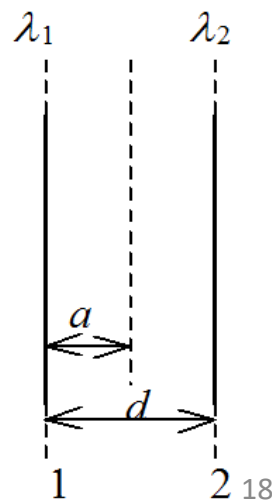
$\vec{E} = \sum_i \vec{E}_i$ 或直接高斯定理

[A]

11 (2012级, 电场强度)

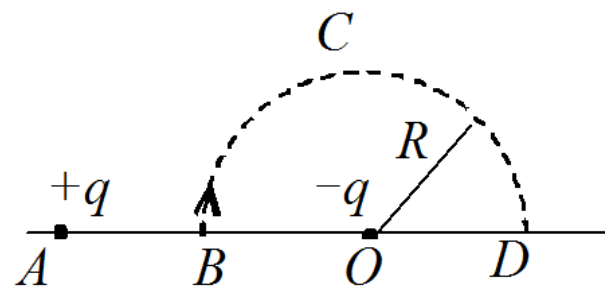
两根相互平行的“无限长”均匀带正电直线 1、2, 相距为 d , 其电荷线密度分别为 $+\lambda_1$ 和 $+\lambda_2$ 如图所示, 则场强等于零的点与直线 1 的距离 a 为 $\frac{\lambda_1}{\lambda_1 + \lambda_2} d$.

无限长带
电直线 $E = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r}$ $E_1 + E_2 = \frac{\lambda_1}{2\pi\epsilon_0 a} - \frac{\lambda_2}{2\pi\epsilon_0 (d - a)} = 0$



13 (2012级, 静电场力及其做功)

图示 BCD 是以 O 点为圆心, 以 R 为半径的半圆弧, 在 A 点有一电荷为 $+q$ 的点电荷, O 点有一电荷为 $-q$ 的点电荷. 线段 $\overline{BA} = R$. 现将一单位正电荷从 B 点沿半圆弧轨道 BCD 移到 D 点, 则电场力所作的功为_____.



静电场力做功仅与始末位置有关, 与路径无关

正电荷
做的功

$$A = \int_l q_0 \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_R^{3R} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q}{r^2} dr = \frac{q}{6\pi\epsilon_0 R}$$

负电荷不做
功 (r 不变)

静电场中的导体和电介质：静电感应、真空及有电介质时的高斯定理、电通量、有电介质时的电场与电位移、电容、电场能量

➤ 静电感应 静电平衡

- 导体内部任何一点处的电场强度为零
- 导体表面处的电场强度的方向, 都与导体表面垂直
- 导体是等势体
- 实心导体：导体内部无净电荷，电荷只能分布于导体外表面。
- 有空腔导体
 - 腔内无电荷：电荷分布在外表面上（内表面无电荷）
 - 空腔内有电荷 $+q$ ：内表面因静电感应出现等值异号的电荷 $-q$ ，外表面有感应电荷 $+q$ (电荷守恒)

➤ 真空及有电介质时的高斯定理

$$\text{真空: } \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{1}{\epsilon_0} \sum q \quad \text{有电介质: } \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_{\text{自由}}$$

➤有电介质时的电场与电位移

$$\vec{E} = \vec{D} / \varepsilon = \vec{D} / \varepsilon_0 \varepsilon_r$$

真空中场强 E_0 与有
介质场强 E_r 的关系

$$\vec{E} = \vec{E}_0 / \varepsilon_r \quad \vec{D} = \varepsilon_0 \varepsilon_r \vec{E} = \varepsilon_0 \vec{E}_0$$

➤电通量

$$\Phi_e = \int_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \int_S E \cos \theta dS$$

➤电容

孤立导
体电容

$$C = \frac{Q}{V}$$

电容器
电容

$$C = \frac{Q}{U} = \frac{Q}{Ed}$$

平行板
电容器

$$C = \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_r S}{d}$$

电容器间电场强度为两极板(无限大带电平面)电场的叠加,
但两极板各自感受到的电场强度为极板间电场强度的一半。

电容
串联

$$\frac{1}{C} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2} + \cdots + \frac{1}{C_n}$$

电容
并联

$$C = C_1 + C_2 + \cdots + C_n$$

➤电场
能量

电容器
电能

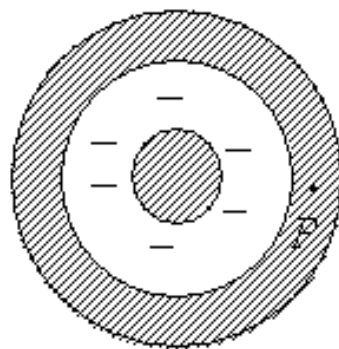
$$W_e = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2} QU = \frac{1}{2} CU^2$$

电场能
量密度

$$w_e = \frac{1}{2} \varepsilon E^2 = \frac{1}{2} ED$$

2 (2012级, 静电感应, 电势)

如图所示, 一带负电荷的金属球, 外面同心地罩一不带电的金属球壳, 则在球壳中一点 P 处的场强大小与电势(设无穷远处为电势零点)分别为:



- (A) $E = 0, U > 0.$ (B) $E = 0, U < 0.$
(C) $E = 0, U = 0.$ (D) $E > 0, U < 0.$

静电平衡导体内部电场为零, 是等势体

$$U_A = \int_A^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} \quad [\quad \mathbf{B} \quad]$$

14 (2012级, 电场能量, 电容)

一空气电容器充电后切断电源, 电容器储能 W_0 , 若此时在极板间灌入相对介电常量为 ϵ_r 的煤油, 则电容器储能变为 W_0 的 _____ 倍. 如果灌煤油时电容器一直与电源相连接, 则电容器储能将是 W_0 的 _____ 倍.

$$C_0 = \frac{\epsilon_0 S}{d}$$

$$C = \frac{\epsilon_0 \epsilon_r S}{d} = \epsilon_r C_0$$

切断电源, Q 不变

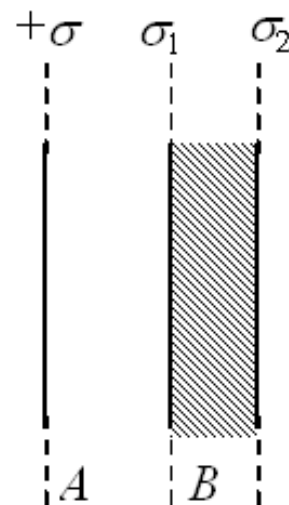
连接电源, U 不变

$$W_e = \frac{Q^2}{2C} = \frac{W_0}{\epsilon_r}$$

$$W_e = \frac{1}{2} C U^2 = \epsilon_r W_0$$

2 (2011级, 静电感应, 电场强度)

一“无限大”均匀带电平面 A , 其附近放一与它平行的有一定厚度的不带电的“无限大”平面导体板 B , 如图所示. 已知 A 上的电荷面密度为 $+\sigma$, 则在导体板 B 的两个表面 1 和 2 上的感生电荷面密度为:



(A) $\sigma_1 = -\sigma, \sigma_2 = +\sigma.$

(B) $\sigma_1 = -\frac{1}{2}\sigma, \sigma_2 = +\frac{1}{2}\sigma.$

(C) $\sigma_1 = -\frac{1}{2}\sigma, \sigma_2 = -\frac{1}{2}\sigma.$

(D) $\sigma_1 = -\sigma, \sigma_2 = 0.$

无限大带
电平面 $E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$

$$\frac{\sigma}{2\epsilon_0} + \frac{\sigma_1}{2\epsilon_0} - \frac{\sigma_2}{2\epsilon_0} = 0$$

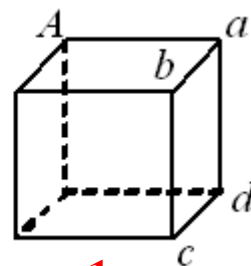
原来不带电 $\sigma_1 + \sigma_2 = 0$

$$\sigma_1 = -\frac{1}{2}\sigma, \sigma_2 = \frac{1}{2}\sigma$$

12 (2011级, 电通量, 高斯定理)

如图所示, 一点电荷 q 位于正立方体的 A 角上, 则

通过侧面 $abcd$ 的电场强度通量 $\phi_e =$ _____.



以 A 为中心, 用 8 个立方体构建一个 $2*2*2$ 的大立方体, 其外表面的电通量, 根据高斯定理:

$$\phi = \oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$\phi_e = \frac{1}{24} \phi = \frac{q}{24\epsilon_0}$$