

電位能與電位

University Physics

Chapter 13

黃元正製作 Slide 1

Key Concepts

- 13.1 電位能與電位
- 13.2 點電荷的電位
- 13.3 多數個點電荷之電位
- 13.4 連續電荷分佈所產生之電位
- 13.5 等電位體與等位面
- 13.6 電位與電場之關係
- 13.7 帶電質點在電力作用下之加速
- 13.8 新的能量單位：電子伏特
- 13.9 點電荷分佈之電位能

黃元正製作 Slide 2

13.1 電位能與電位

➤ 電位能

靜電力為保守力。

1. 靜電力對電荷所做的功與路徑無關。
2. 靜電力沿任一封閉曲線所做的功為零。

$$\begin{aligned}W_{\text{consrv}} &\equiv -\Delta U \\ &= -(U_f - U_i)\end{aligned}$$

$$W_E = -\Delta U_E$$

$$\begin{aligned}\int_i^f \vec{\mathbf{F}}_E \cdot d\vec{\mathbf{r}} &= -\Delta U_E \\ &= -(U_{E,f} - U_{E,i})\end{aligned}$$

$$q \int_i^f \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{r}} = -(U_{E,f} - U_{E,i})$$

黃元正製作 Slide 3

電位

- 定義空間中之一點的電位 (electric potential) 為單位電荷在該點的電位能：

$$V \equiv \frac{U_{E,q}}{q}$$

在SI單位制中，電位的單位為J/C；對J/C又稱為伏特 (volt; V)，其中 $V = J/C$ 。

- 若電荷 q 置於電位為 V 的位置，將式 (13.6) 重組即可得電荷的電位能 $U_{E,q} = qV$

$$\int_i^f \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{r}} = -(V_f - V_i)$$



$$V_f - V_i = -\int_i^f \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{r}}$$

黃元正製作 Slide 4

例題 13.1

一閃電雲層的底部與地面可視為一對平行、帶電平面，中間有空氣介於其間。

- 試計算此帶電平面間的一點的電位。設此帶電平面相距 d ，而其間的均勻電場為 E ，方向沿著 \hat{x} 方向，如圖 13.1。
- 二帶電平面間的電位差為何？
- 若選定其中之一平面之電位為 0，試繪 $V(x)$ 與 x 的關係圖

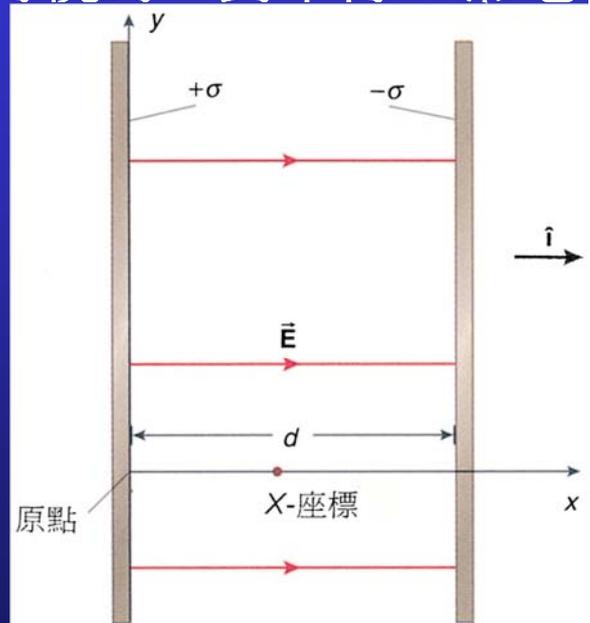


圖 13.1

黃元正製作 Slide 5

解-1：

$$\vec{E} = E\hat{i}$$

- 選定原點為初始位置，而座標 x 為末位置

$$V(x) - V(0) = -\int_0^x \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$\begin{aligned} \rightarrow V(x) - V(0) &= -\int_0^x E\hat{i} \cdot dx\hat{i} \\ &= -E \int_0^x dx \\ &= -Ex \end{aligned}$$

- 在 $x = d$ 處，剛好是帶負電的板，由 (2) 式可得

$$\rightarrow V(d) - V(0) = -Ed$$

此即為二板間的電位差。

黃元正製作 Slide 6

解-2：

c. 1) 若選定 $V(d) = 0$ ，亦即選定負板為零電位；由 (3) 式得

$$V(0) = Ed$$

$$V(x) - Ed = -Ex$$



$$V(x) = Ed - Ex$$

2) 若選定 $x = 0$ 處為零點電位，亦即 $V(0) = 0$ ，則 (3) 式為

$$V(d) - 0 = -Ed$$

$$V(d) = -Ed$$

$$V(x) - 0 = -Ex$$



$$V(x) = -Ex$$

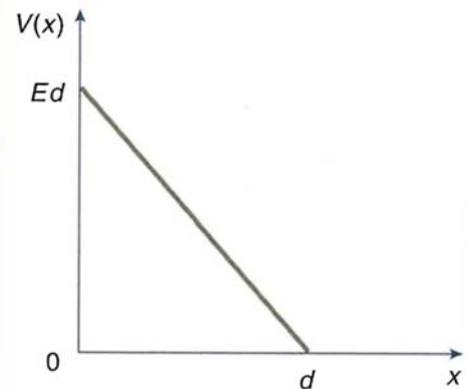


圖 13.2

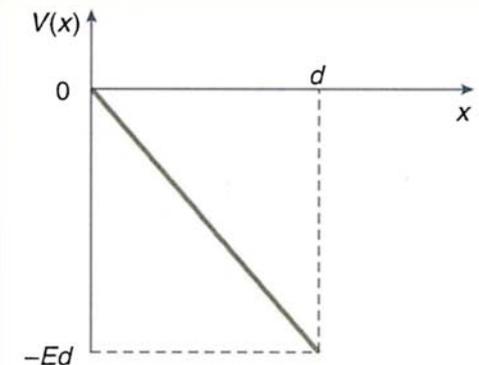


圖 13.3

黃元正製作 Slide 7

13.2 點電荷的電位

➤ 與點電荷相距之電場為

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

我們想找出 \vec{r}_i 與 \vec{r}_f 兩點間之電位差，如圖 13.4。

$$V(r_f) - V(r_i) = -\int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

我們選擇一個以 r_i 為半徑之弧長“弧長 (1)”再沿 \vec{r}_f 方向之“線段 (2)”為積分路徑 (參考圖 13.5)

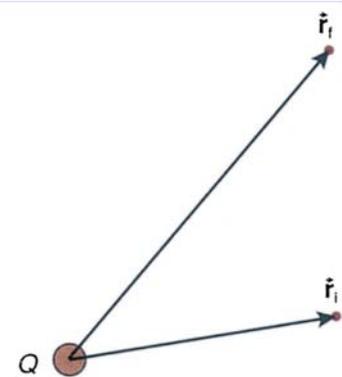


圖 13.4 點電荷 Q 之周圍

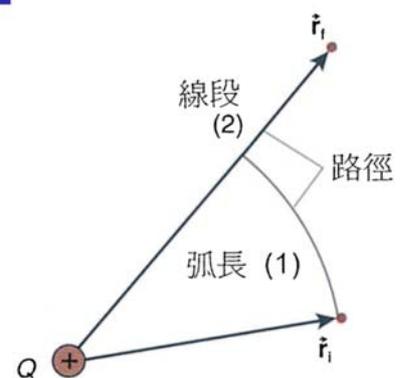


圖 13.5 由 \vec{r}_i 至 \vec{r}_f 之積分路徑

黃元正製作 Slide 8

點電荷的電位

- 在弧長 (1) 上的每一點之 $\vec{E} \cdot d\vec{r}$ 為零，因為電場與位置向量 $d\vec{r}$ 垂直 (見圖13.6)。

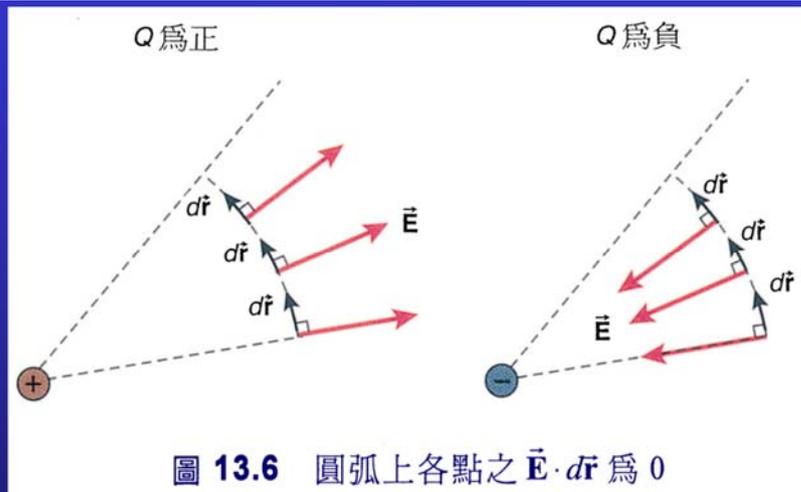


圖 13.6 圓弧上各點之 $\vec{E} \cdot d\vec{r}$ 為 0

- 對點電荷而言，我們習慣上選擇無限遠之電位為參考零點。

黃元正製作 Slide 9

點電荷的電位

- 電場 \vec{E} 沿著 $d\vec{r}$ (見圖13.7) 或 $-d\vec{r}$ 方向。式 (13.8) 可寫成

$$\begin{aligned}
 V(r_f) - V(r_i) &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} Q \int_i^f \frac{\hat{r}}{r^2} \cdot d\vec{r} \\
 &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} Q \int_{r_i}^{r_f} \frac{dr}{r^2} \\
 &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} Q \left(-\frac{1}{r} \right) \Big|_{r_i}^{r_f} \\
 &= \frac{Q}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{r_f} - \frac{1}{r_i} \right)
 \end{aligned}$$

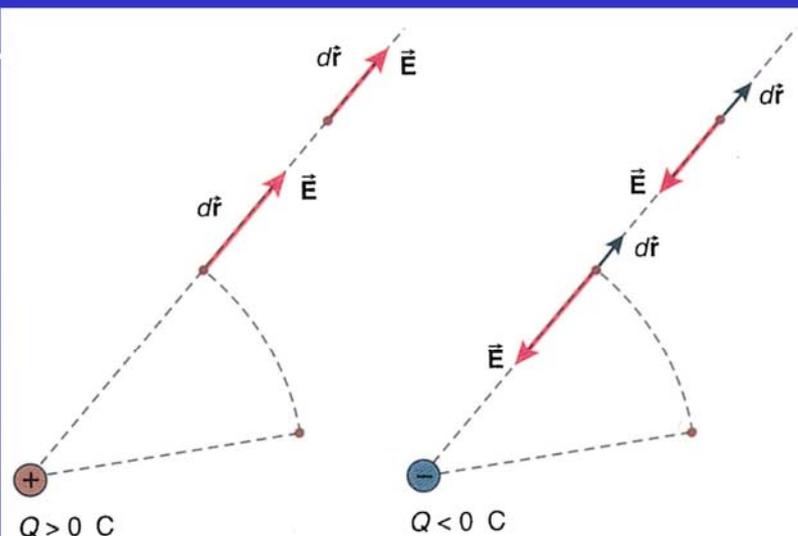


圖 13.7 電場 \vec{E} 與 $d\vec{r}$ 平行 ($Q > 0$)；電場 \vec{E} 與 $d\vec{r}$ 反平行 ($Q < 0$)。

$$r_f = \infty, V(r_f) = 0$$

$$0 - V(r_i) = 0 - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_i}$$



$$V(r_i) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r_i}$$

黃元正製作 Slide 10

➤ 在正電荷 Q 周圍之電位恒為正。若為 Q 負，則電位為負值，見圖13.8與13.9。

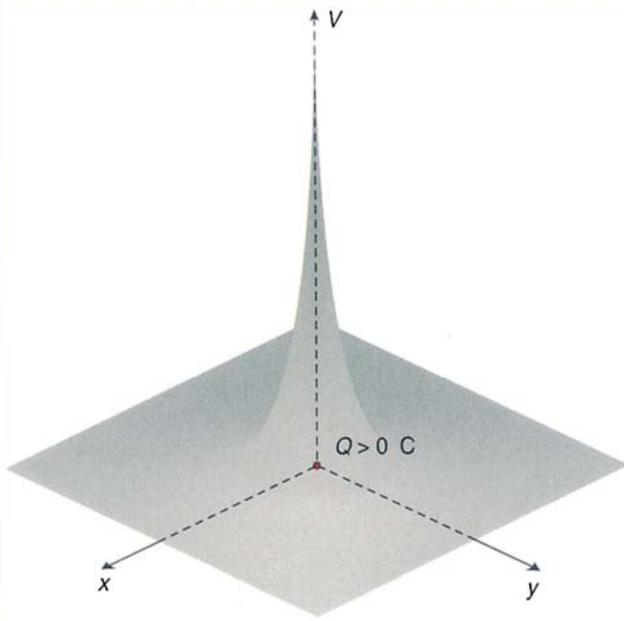


圖 13.8 正電荷位於 x - y 平面上之原點處，所建立的電位圖。

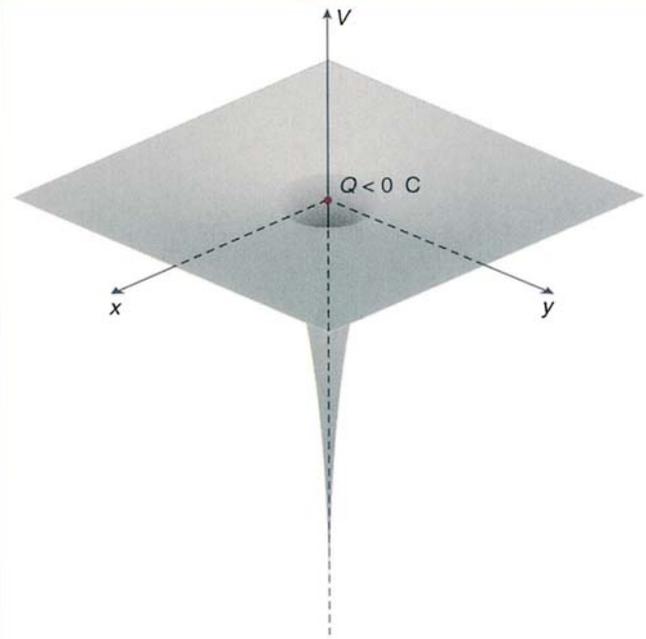


圖 13.9 負電荷位於 x - y 平面之原點處，所建立的電位圖。

黃元正製作 Slide 11

例題 13.2

- 計算質子在 $5.29 \times 10^{-11} \text{ m}$ 遠處所建立之電位。
- 若將電子置於與質子相距 $5.29 \times 10^{-11} \text{ m}$ 處其電位能如何？

黃元正製作 Slide 12

解：

a. 一個點電荷 Q 之電位，可由(13.10)式得

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$

將質子之帶電量為 $+e$ 代入則得

$$\begin{aligned} \rightarrow V &= (9.00 \times 10^9) \frac{1.602 \times 10^{-19}}{5.29 \times 10^{-11}} \\ &= 27.3 \text{ (J/C)} \\ &= 27.3 \text{ (V)} \end{aligned}$$

b. 電位能可由式(13.7)得

$$\begin{aligned} \rightarrow U_{E,q} &= qV \\ &= (-1.602 \times 10^{-19})(27.3) \\ &= -4.37 \times 10^{-18} \text{ (J)} \end{aligned}$$

黃元正製作 Slide 13

13.3 多數個點電荷之電位

- 當空間中存在之電荷不只一個，如圖13.10，對空間上一點 P 之電位為各點電荷在 P 點產生電位之純量和。

$$V = V_1 + V_2 + V_3 + \dots$$

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r_1} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_2}{r_2} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_3}{r_3} + \dots$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{Q_1}{r_1} + \frac{Q_2}{r_2} + \frac{Q_3}{r_3} + \dots \right)$$

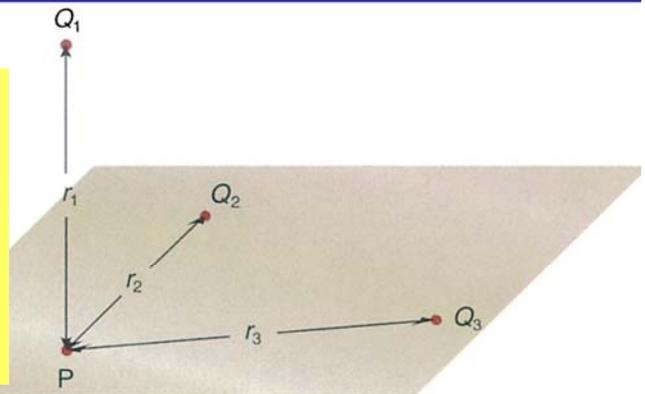


圖 13.10 各點電荷 Q_1, Q_2, Q_3 在 P 點處都產生電位

黃元正製作 Slide 14

13.4 連續電荷分佈所產生之電位

- 假如電荷均勻分佈在一個有限大小的區域內，如圖 13.11，我們可以將此電荷分佈切割成很多小塊，每一小塊之帶電量為 dQ ，此微小帶電量 dQ 會在 P 點產生微小電位 dV ：

$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{r}$$

P 點處之總電位，我們將每一微小帶電量在 P 點所產生之電位相加。

➔
$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dQ}{r}$$



圖 13.11 每一微小電荷 dQ 在 P 點處產生一個極微小的電位 dV

黃元正製作 Slide 15

例題 13.3

- a. 找出半徑為 R ，帶電量為 Q 之帶電圓環在軸線上離圓心 z 處之電位（見圖 13.12）。
- b. 將 V 對 z 作圖。請分別對 $Q > 0$ 與 $Q < 0$ 作圖。

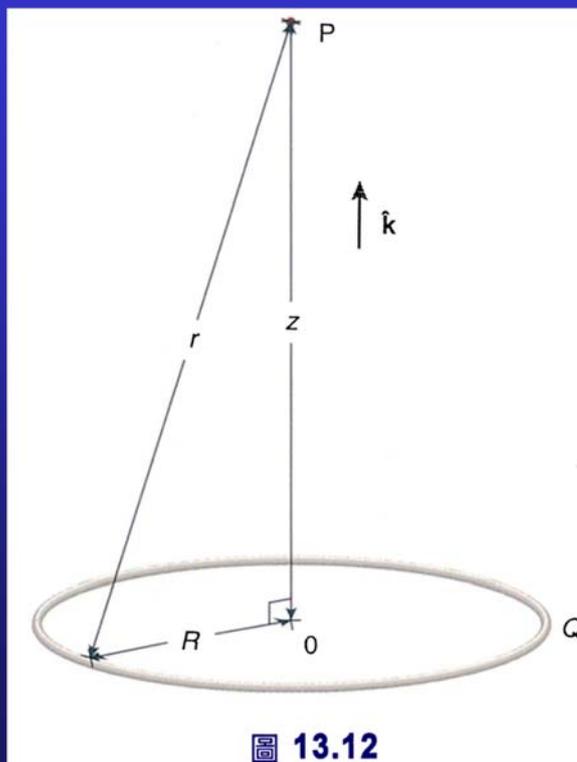


圖 13.12

黃元正製作 Slide 16

解-1：

a. 圓環上的電荷與P點的距離均為

$$r = (z^2 + R^2)^{1/2}$$

P點之電位為

$$\begin{aligned} V &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dQ}{r} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r} \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{(z^2 + R^2)^{1/2}} \end{aligned}$$

若 $Q > 0$ ，則 $V > 0$ 。

若 $Q < 0$ ，則 $V < 0$ 。

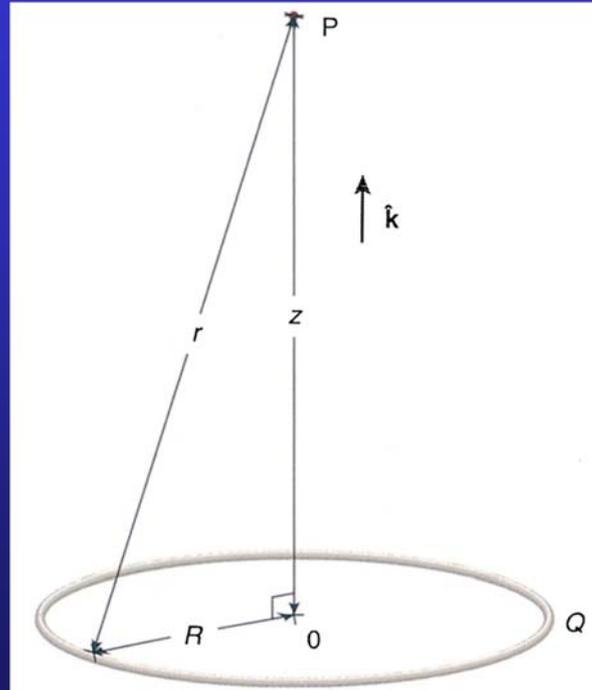


圖 13.12

黃元正製作 Slide 17

解-2：

b. V 對 r 作圖，如圖13.13所示。

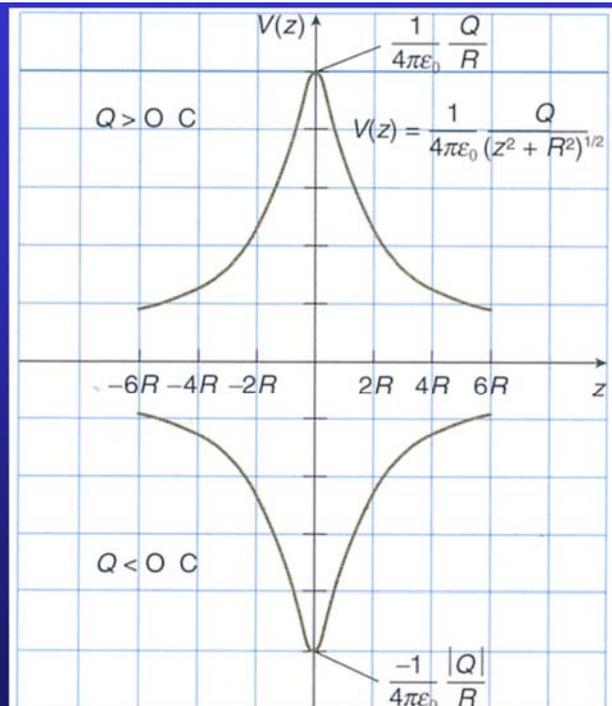


圖 13.13

黃元正製作 Slide 18

例題 13.4

- a. 有一半徑為 R ，帶電量為 Q 之均勻帶電圓盤，在圓盤軸線上離盤心 z 處之電位為何？（見圖13.14）
- b. 將 V 對 z 作圖

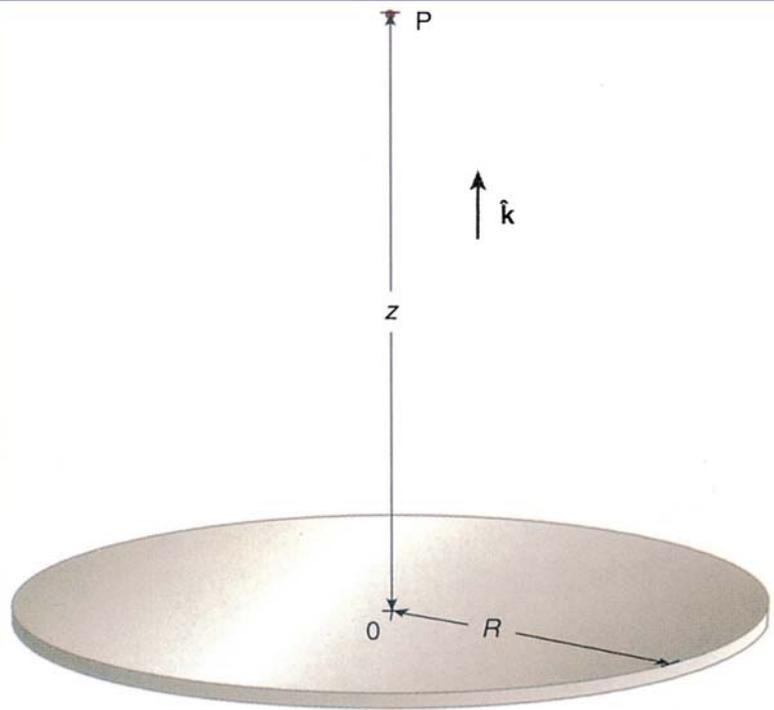


圖 13.14

黃元正製作 Slide 19

解-1：

- a. 此圓盤之面電荷密度 σ 為

$$(\text{圓環周長})(\text{寬度}) = 2\pi r dr$$

$$dQ = \sigma(2\pi r) dr$$

$$dV = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{dQ}{(z^2 + r^2)^{1/2}}$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\sigma(2\pi r) dr}{(z^2 + r^2)^{1/2}}$$

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_0^R \frac{\sigma(2\pi r) dr}{(z^2 + r^2)^{1/2}}$$

$$= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} 2\pi\sigma [(z^2 + R^2)^{1/2} - z]$$

$$\sigma = \frac{Q}{\pi R^2}$$

$$\sigma = Q / \pi R^2$$

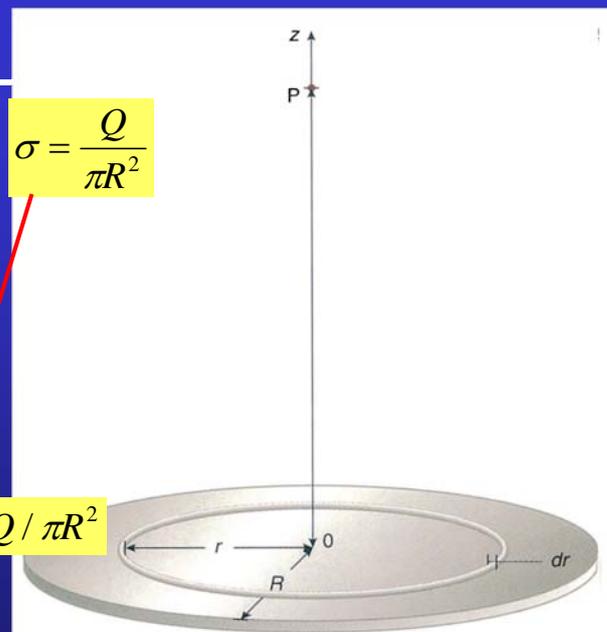


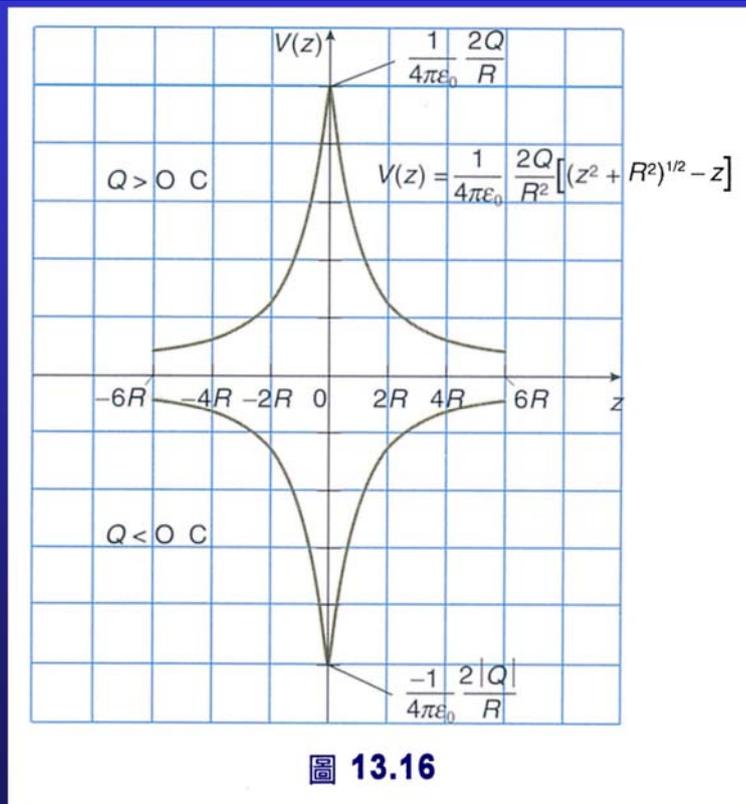
圖 13.15

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2Q}{R^2} [(z^2 + R^2)^{1/2} - z]$$

黃元正製作 Slide 20

解-2：

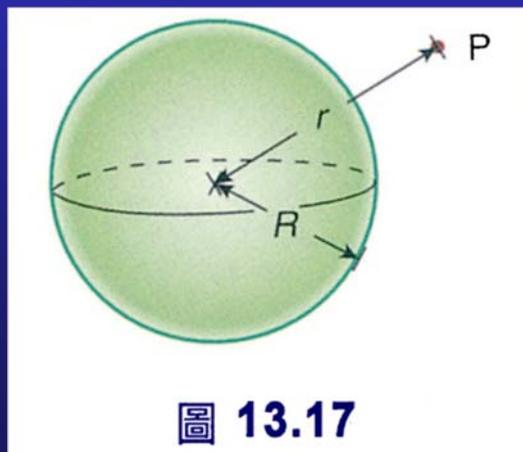
b. 如圖13.16



黃元正製作 Slide 21

例題 13.5

半徑為 R 之均勻帶電球體，帶電量為 Q 。電荷均勻分佈於整個球體，試計算離球心 r 處之電位，其中 $r > R$ ，參考圖13.17。試計算球體表面， $r = R$ 之電位。



黃元正製作 Slide 22

解：

此電荷分佈之電場為

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

$$V(r_f) - V(r_i) = -\int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$r_i = \infty, r_f = r, d\vec{r} = dr\hat{r}$$

$$\begin{aligned} V(r) - V(\infty) &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} Q \int_{\infty}^r \frac{\hat{r}}{r^2} \cdot dr\hat{r} = \frac{-1}{4\pi\epsilon_0} Q \int_{\infty}^r \frac{dr}{r^2} = \frac{-1}{4\pi\epsilon_0} Q \left(-\frac{1}{r} \right)_{\infty}^r \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r} \end{aligned}$$



$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$

$$r = R$$

$$V(R) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R}$$

黃元正製作 Slide 23

例題 13.6

- 若例題13.5之電荷分佈於導體球，則導體球內部 $r < R$ 之電位為何？
- 試繪 $V-r$ 的關係圖

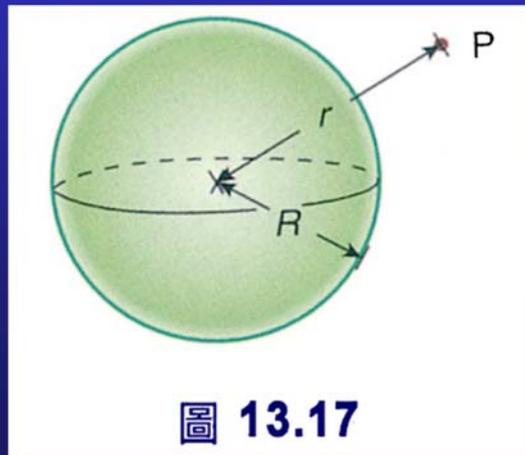


圖 13.17

黃元正製作 Slide 24

解：



- a. 導體上之電荷必存於導體表面；導體內部並無電荷 ($r < R$)。導體內部各點之電位相等且等於表面之電位：

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} \quad (r < R)$$

- b. 將電荷 Q 之電位對 r 作圖，如圖13.18

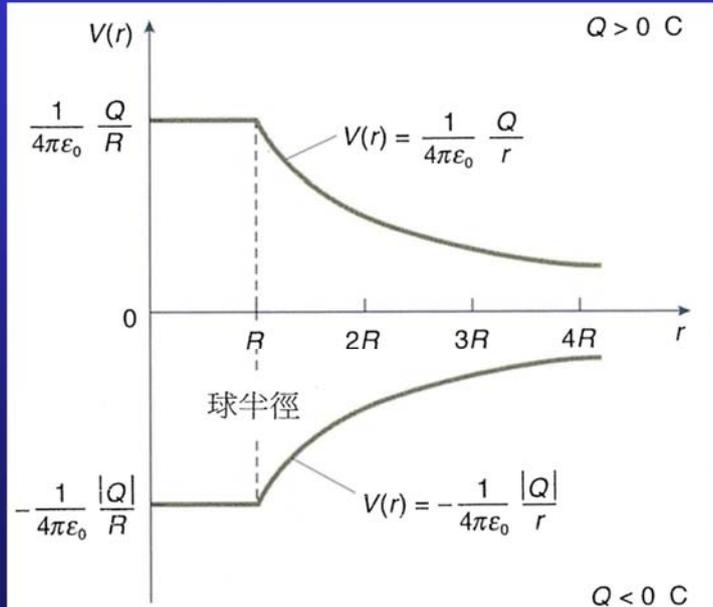


圖 13.18

例題 13.7

- a. 半徑為 R ，帶電量為 Q 之均勻帶電非導體（絕緣體）球，參見圖13.19，內部 $r < R$ 的電位為何？
- b. 試將 V 對 r 作圖

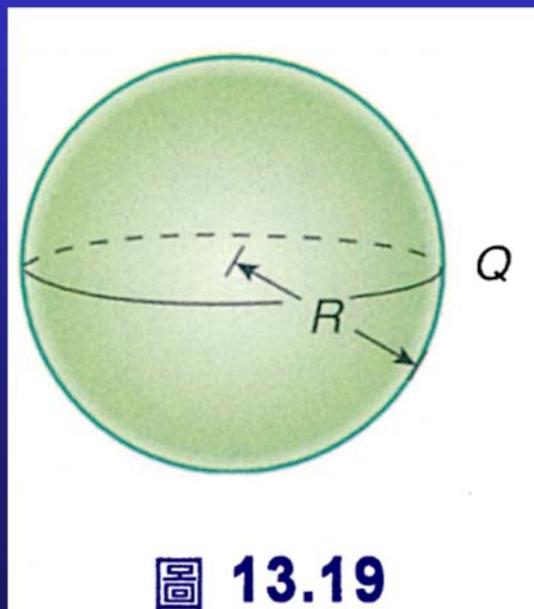


圖 13.19

解-1：

a.

$$V(r_f) - V(r_i) = -\int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} r\hat{r}$$

$$d\vec{r} = dr\hat{r}$$

$$\begin{aligned} V(r) - V(R) &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} \int_R^r r\hat{r} \cdot dr\hat{r} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} \int_R^r r dr = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} \frac{r^2}{2} \Big|_R^r \\ &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} \left[\frac{R^2}{2} - \frac{r^2}{2} \right] \end{aligned}$$

$$V(r) - \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R^3} \left(\frac{R^2}{2} - \frac{r^2}{2} \right)$$



$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{2R} \left(3 - \frac{r^2}{R^2} \right) \quad (r < R)$$

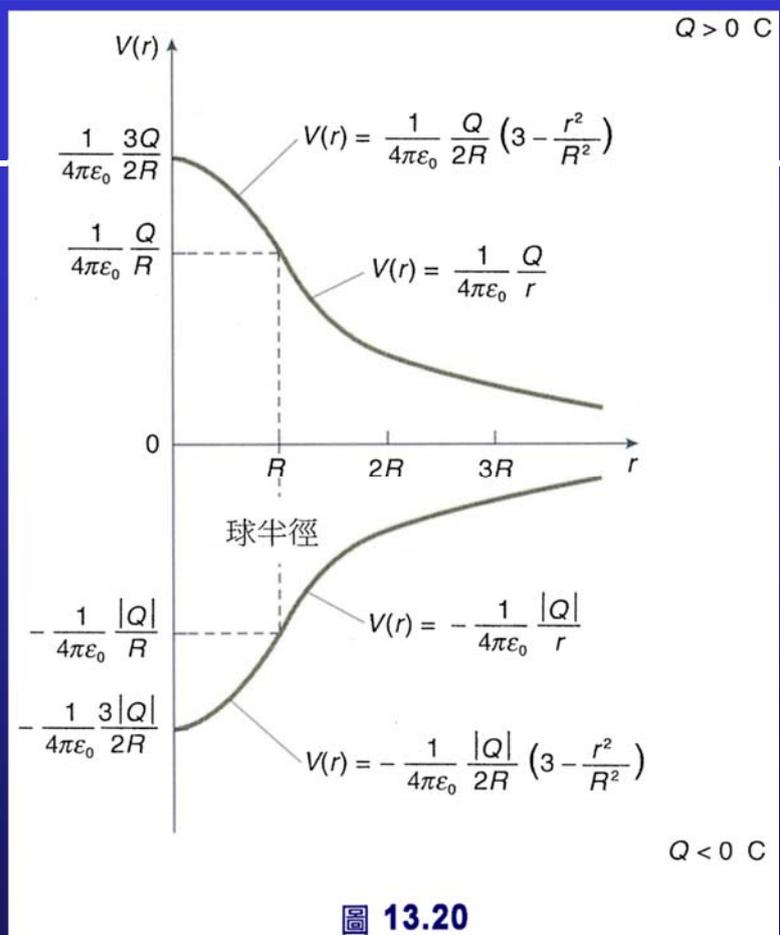
$r = 0$

$$V(0) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3Q}{2R}$$

黃元正製作 Slide 27

解-2：

b. V 對 r 之作圖
如圖13.20



黃元正製作 Slide 28

13.5 等電位體與等位面

- 兩點間之電位可以由 (13.8) 式的定義得到：

$$V(r_f) - V(r_i) = -\int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

電位之微小變化為

$$dV = -\vec{E} \cdot d\vec{r}$$

- 若某一區域之各點的電位為一常數，則稱此區為等電位區 (equipotential regions) 或簡稱等電位 (equipotentials)。這些等電位點可以是體積、曲面或是曲線。

黃元正製作 Slide 29

等電位體與等位面

- 在一個等位體內， V 到處都相等。假如你沿著任意方向從等位體上的一點移至另一點，電位的改變是為零。
- 在等位體內之電場必為零。
- 導體為一個等位體，導體之表面為一等位面，因此，導體表面之電場必垂直於表面。

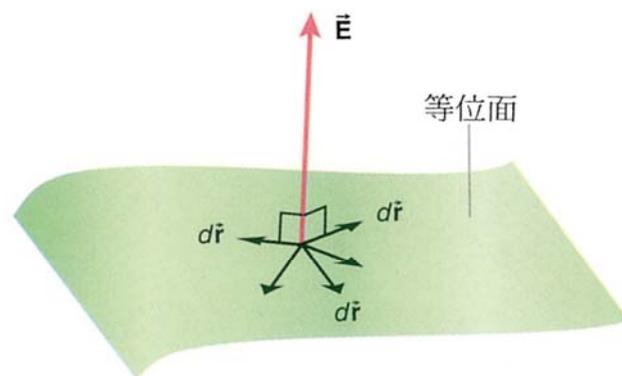


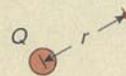
圖 13.21 在等位面上，各方向之各點的電位相等。電場必垂直於等位面。

黃元正製作 Slide 30

不同電荷分佈之電位

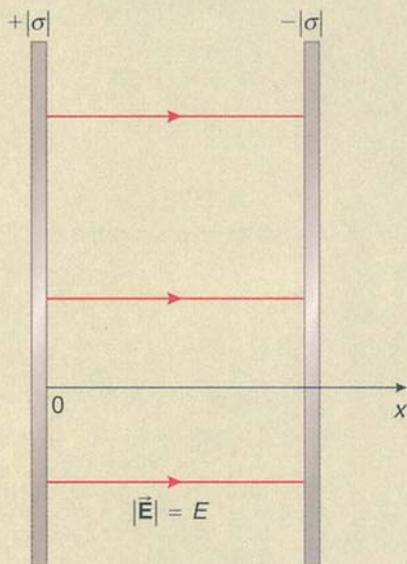
點電荷：

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$



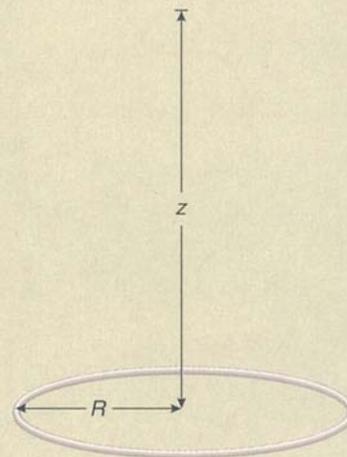
二帶異性電之無限大帶電平面（均勻電場）：

$$V(x) - V(0) = -Ex$$



均勻帶電圓環在軸線上之電位：

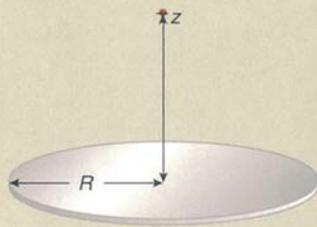
$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{(z^2 + R^2)^{1/2}}$$



不同電荷分佈之電位

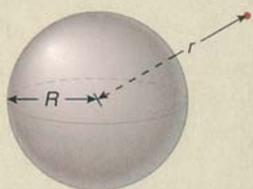
均勻帶電圓盤在軸線上的電位：

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{2Q}{R^2} \left[(z^2 + R^2)^{1/2} - z \right]$$



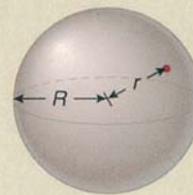
均勻帶電球體， $r > R$ ：

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$



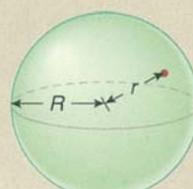
均勻帶電之導體球， $r < R$ ：

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{R} \quad (\text{常數})$$



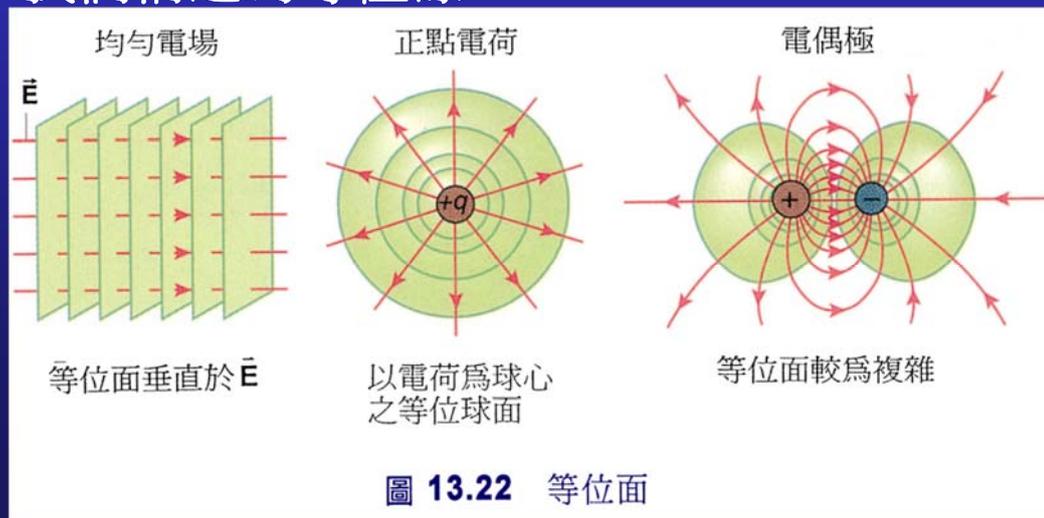
均勻帶電之絕緣球體， $r < R$ ：

$$V(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{2R} \left(3 - \frac{r^2}{R^2} \right)$$



等位面

- 等位面不必是一個實質的面，只要是垂直於電場之任意假想的面都是等位面。圖13.22即對不同電荷分佈所繪出的等位面。圖中任二相鄰等位面間的位差為一定值。在二維空間所繪出來的各等位點會是曲線，我們稱之為等位線。



Slide 33

13.6 電位與電場之關係

- 假如電位只是單獨半徑 r 的函數，亦即 $V(r)$ 一徑向方向的電場為

$$E_r = -\frac{dV}{dr}$$

- 對點電荷 Q ，我們知道其電位只為徑向坐標的 r 函數：

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r}$$

$$\begin{aligned} E_r &= -\frac{dV}{dr} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[-\frac{Q}{r^2} \right] \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \end{aligned}$$

電位與電場之關係

- 我們只可以用式 (13.12) 去計算分佈在有限大小的電荷所建立的電位：

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int_{\text{有限大小之電荷分佈}} \frac{dQ}{r}$$

假如電荷分佈在無限大的空間，我們只能由式 (13.8) 去計算 V 了：

$$V(r_f) - V(r_i) = -\int_i^f \vec{E} \cdot d\vec{r}$$

也就是說，我們只能由電場出發去計算電位了。

黃元正製作 Slide 35

例題 13.8

對一個均勻帶電圓環在軸線上 z 處的電位為 (見例題13.3)

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{(z^2 + R^2)^{1/2}}$$

試由電位計算 z 處的電場

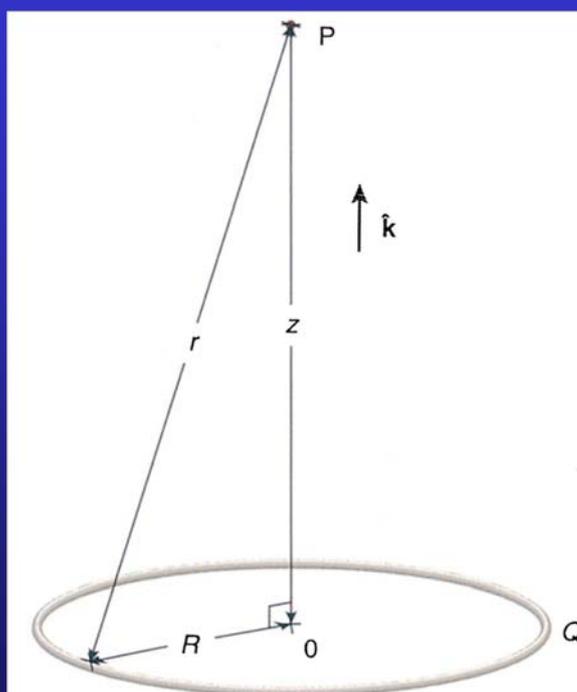


圖 13.12

黃元正製作 Slide 36

解：


$$\begin{aligned} E_z &= -\frac{\partial \mathcal{V}}{\partial z} \\ &= -\frac{dV}{dz} \\ &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} Q \left(-\frac{1}{2} \right) \frac{2z}{(z^2 + R^2)^{3/2}} \\ &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qz}{(z^2 + R^2)^{3/2}} \end{aligned}$$

電場 $\vec{\mathbf{E}} = E_z \hat{\mathbf{k}}$ 。這結果與12章之例題12.13同。

黃元正製作 Slide 37

13.7 帶電質點在電力作用下之加速

- 帶電粒子在靜電力作用下，其力學能是守恆的。
- 一帶電粒子帶電量為 q ，其初動能為 K_i ，電位能為 $U_i = qV_i$ 。若該帶電粒子在電力作用下移至另一位置，該處之電位為 V_f ，也就是說該電荷之電位能為 $U_f = qV_f$ ，而動能為 K_f 。根據力學能守恆，式 (13.20)，動能的變化量為


$$\begin{aligned} 0 &= \Delta K + (qV_f - qV_i) \\ 0 &= \Delta K + q\Delta V \end{aligned}$$

$$\Delta K = -q\Delta V$$

黃元正製作 Slide 38

例題 13.9

電子進入二帶電平行板間的均勻電場中。正、負板之電位分別為 $+100\text{V}$ 與 -150V ，如圖 13.23 所示。電子之初速為 $5.00 \times 10^6 \text{ m/s}$ 。試計算離開電場時之速率。

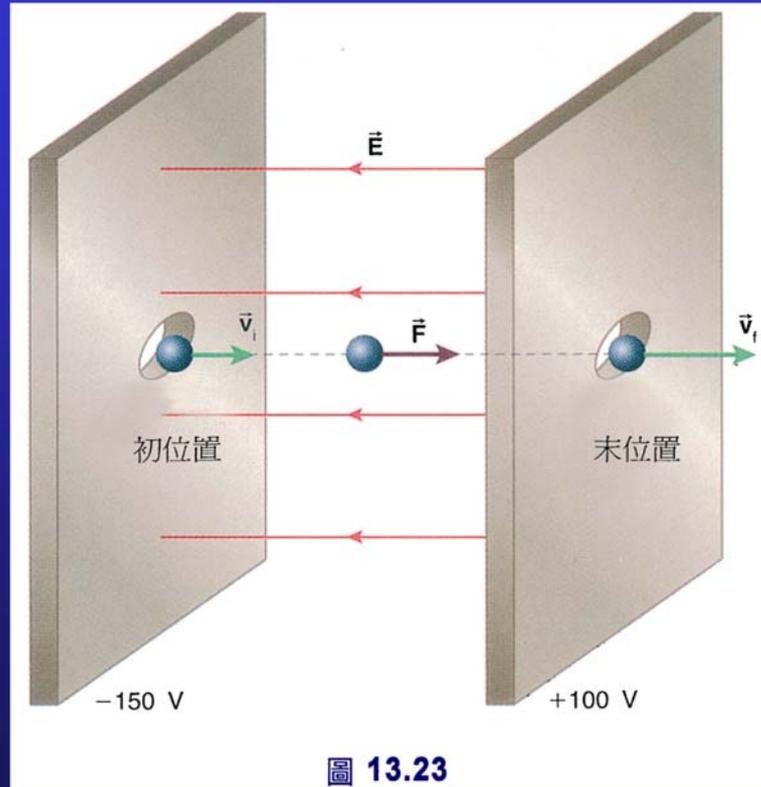


圖 13.23

黃元正製作 Slide 39

解：

$$\begin{aligned}
 K_f + U_f &= K_i + U_i \\
 \frac{mv_f^2}{2} + qV_f &= \frac{mv_i^2}{2} + qV_i \\
 \frac{mv_f^2}{2} &= \frac{mv_i^2}{2} + q(V_i - V_f) \\
 &= \frac{mv_i^2}{2} + (-e)(V_i - V_f) \\
 &= \frac{mv_i^2}{2} + e(V_f - V_i)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 \frac{m v_f^2}{2} &= \frac{(9.11 \times 10^{-31})(5.00 \times 10^6)^2}{2} + (1.602 \times 10^{-19})[100 - (-150)] \\
 &= 5.15 \times 10^{-17} \text{ (J)} \\
 v_f &= 1.06 \times 10^7 \text{ m/s}
 \end{aligned}$$

黃元正製作 Slide 40

13.8 新的能量單位：電子伏特

- 當我們去計算電子、質子與其它基本粒子時，用另一個能量單位“電子伏特”(electron-volt, eV) 較為方便。
- **1電子伏特**定義為：一個負基本電荷單位 $-e$ 經過 **1V** 電位差加速後之動能變化量。

$$\begin{aligned}\Delta K &= -q\Delta V \\ &= -(-1.602 \times 10^{-19} \text{ C})(1.000 \text{ V}) \\ &= 1.602 \times 10^{-19} \text{ J}\end{aligned}$$

- 根據定義，此動能的變化量為**1電子伏特 (eV)**，因此其間的轉換為

$$1 \text{ eV} = 1.602 \times 10^{-19} \text{ J}$$

黃元正製作 Slide 41

例題 13.10

計算例題13.9中之電子的動能變化，請分別以 **eV** 與 **J** 為單位。

黃元正製作 Slide 42

解：

既然電子帶電量為 $q = -e$ 。而電位的變化量 ΔV 為

$$\begin{aligned}\Delta V &= V_f - V_i \\ &= 100 - (-150) \\ &= 250 \text{ (V)} \\ \Delta K &= -q\Delta V \\ &= -(-e)(250 \text{ V}) \\ &= 250 \text{ eV} \\ &= (250 \text{ eV})(1.602 \times 10^{-19} \text{ J/eV}) \\ &= 4.01 \times 10^{-17} \text{ J}\end{aligned}$$

黃元正製作 Slide 43

例題 13.11

一個質子在圖13.24裝置中，由靜止狀態被釋放，圖中之二板之電位如圖所標示，質子在二板間的電力作用下被加速至另一板。

- 試問質子應靠近那一板，才可以達最大速率？
- 試計算質子達另一板時之動能。(請用eV為單位)
- 試計算其末速
- 我們是否忘了給二板之間距呢？

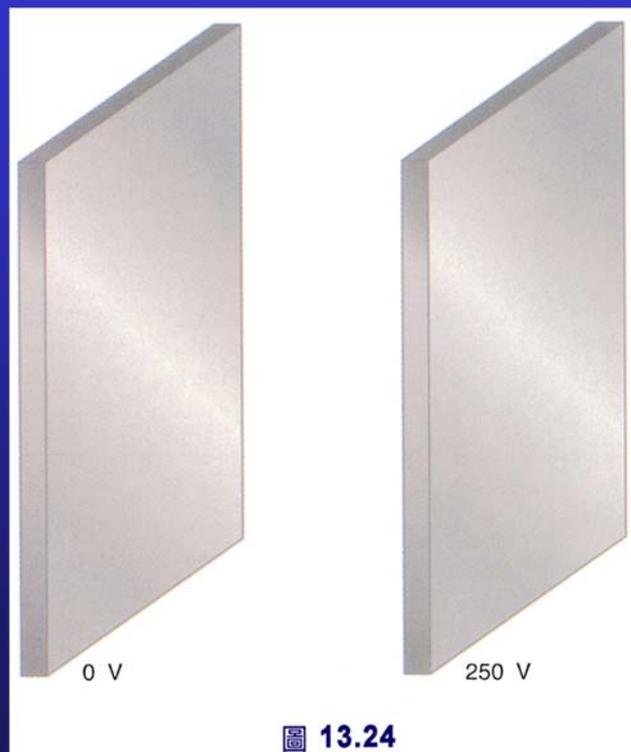


圖 13.24

黃元正製作 Slide 44

解-1：

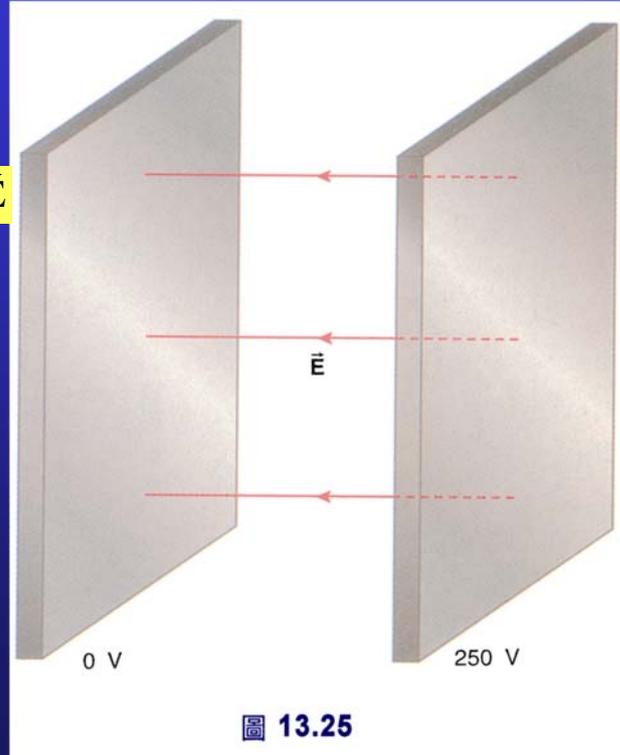
a. 電場是由高電位指向低電位，所以此裝置圖中之電場方向如圖 13.25 所示，質子帶正電，所以電力方向與電場方向平行， $\vec{F} = q\vec{E}$ 。因此，質子應該由近於 +250 V 的正板被釋放。

b.

$$\begin{aligned}\Delta K_{\text{in eV}} &= -q\Delta V \\ &= -(e)(V_f - V_i) \\ &= -(e)(0 \text{ V} - 250 \text{ V}) \\ &= 250 \text{ eV}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\Delta K &= K_f - K_i \\ &= K_f - 0\end{aligned}$$

→ $K_f = 250 \text{ eV}$



黃元正製作 Slide 45

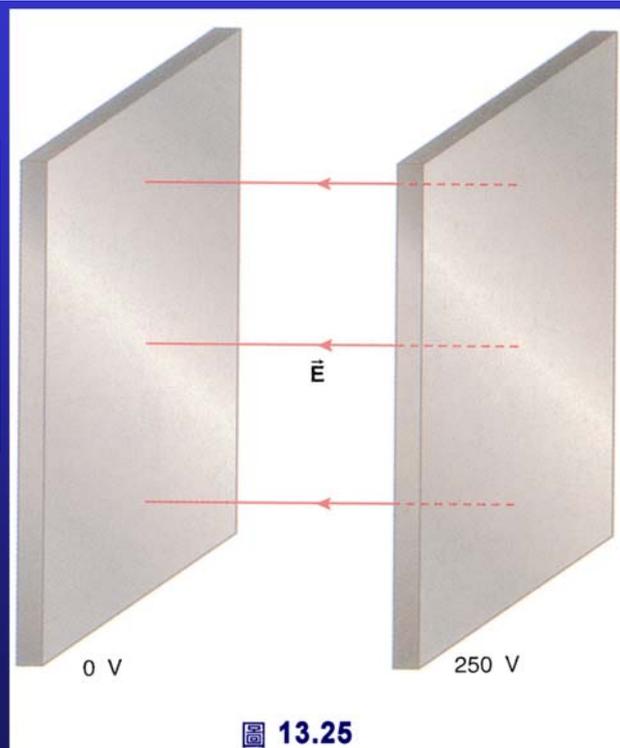
解-2：

c. 為了計算速率，必須將動能以 J 來表示

$$\begin{aligned}K &= \frac{m v^2}{2} \\ (250 \text{ eV})(1.602 \times 10^{-19} \text{ J/eV}) &= \frac{m v^2}{2} \\ 4.01 \times 10^{-17} \text{ J} &= \frac{m v^2}{2}\end{aligned}$$

→ $v = \left(\frac{2 \times 4.01 \times 10^{-17}}{1.67 \times 10^{-27}} \right)^{1/2}$
 $= 2.19 \times 10^5 \text{ (m/s)}$

d. 其實，我們並不需要二板間之距離。



黃元正製作 Slide 46

例題 13.12

一個 α -粒子 (帶電量為 $+2e$) 由靜止狀態經一電位差為 -1.0kV 之裝置而被加速。試計算 α -粒子之末動能。

黃元正製作 Slide 47

解：

α 粒子之帶電量 $q = +2e$ ，其動能的變化

$$\begin{aligned}\Delta K &= -q\Delta V \\ &= -(+2e)(-1.00 \times 10^3 \text{ V}) \\ &= 2.00 \times 10^3 \text{ eV} \\ &= 2.00 \text{ keV}\end{aligned}$$

既然 α -粒子之初動能為零，其末動能即為

2.00 keV

黃元正製作 Slide 48

13.9 點電荷分佈之電位能

- 將點電荷放在空間中呈某一分佈狀態，外界要對這些電荷做功（見圖13.26）。
- 起初這些電荷在無限遠處，電荷彼此間沒作用力存在。我們取初狀態之電位能為零，當我們移入第一個電荷 Q_1 時並不需做功（見圖13.27）。

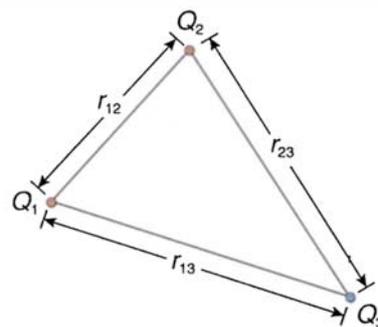


圖 13.26 數個電荷聚在一起

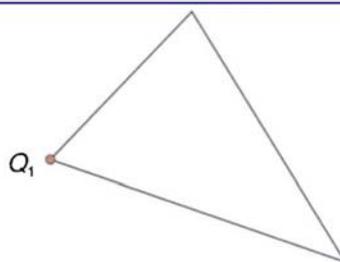


圖 13.27 移入第一個電荷時，並不需做功。
黃元正製作 Slide 49

點電荷分佈之電位能

- 可是移入第二個電荷時，就得施力了。第一個電荷 Q_1 在第二個電荷的位置所產生的電位為

$$V = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r_{12}}$$

- 當 Q_2 被放進圖13.28中之位置時，具有電位能 Q_2V 或

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1Q_2}{r_{12}}$$

第二個電荷 Q_2 之電位能的變化為

$$\Delta U = U_f - U_i$$

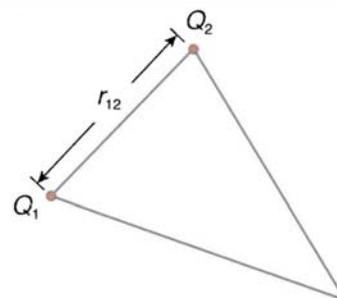


圖 13.28 第二個電荷被移入

點電荷分佈之電位能

➤ Q_1 與 Q_2 在 Q_3 即將被放置的位置處所產生的電位為

$$V' = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1}{r_{13}} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_2}{r_{23}}$$

$$U_f - U_i = \left[\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 Q_3}{r_{13}} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_2 Q_3}{r_{23}} \right] - 0$$

$$U_{\text{total}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{Q_1 Q_2}{r_{12}} + \frac{Q_1 Q_3}{r_{13}} + \frac{Q_2 Q_3}{r_{23}} \right]$$

$$W_{\text{elec}} = -\Delta U_{\text{elec}} \\ = -(U_{\text{elec}}^{\text{i, total}} - U_{\text{elec}}^{\text{f, total}})$$

電荷在無限遠處時之電位能 $U_{\text{elec}}^{\text{i, total}}$ 為零

$$W_{\text{elec}} = -U_{\text{elec}}^{\text{f, total}}$$

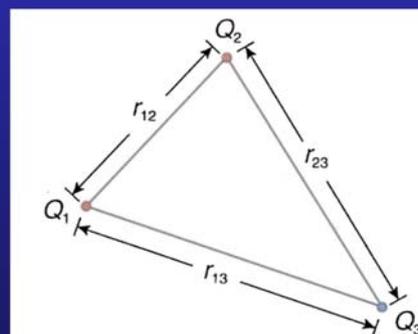


圖 13.29 第三個電荷被移入

黃元正製作 Slide 51

例題 13.13

依水分子的模型，水分子可視為由電荷 $0.66e$ 與 $-0.66e$ 組成，此二電荷相距 0.057 nm ，如圖 12.63。

- 此電偶極之電荷組合的電位能為何？
- 電荷自無限遠處靠近而形成電偶極，電力做正功、負功或是不做功呢？

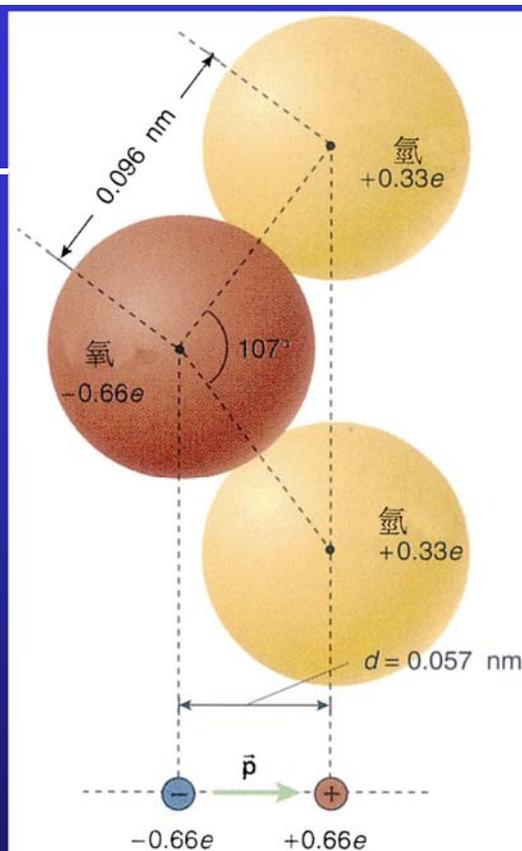


圖 12.63 水分子與其電偶極

黃元正製作 Slide 52

解：

a.



$$\begin{aligned}U_E &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q_1 Q_2}{r_{12}} \\&= (9.00 \times 10^9) \frac{(-0.66e)(0.66e)}{0.057 \times 10^{-9}} \\&= -1.8 \times 10^{-18} \text{ (J)} \\&= -11 \text{ (eV)}\end{aligned}$$

b. 當電荷處在無限遠處，其電位能為零，既然，存於電偶極間的電位能為負值，則電力做正功。若想將電荷自電偶極移至無限遠處，你必須對它做正功。