## **Magnetic Monopoles**

高朝暉

每個小學生現在都曉得一根磁棒有兩極,一個叫S極,一個叫N極,當分成兩小塊後,每小塊又是一根磁棒,每根都有N,S兩極,絕不會變成各具N,S單一極的磁棒。遠在西元1600年時,吉伯特(Gilbert)會試着把一根磁棒分成單極磁塊,當然他也像前人一樣失敗了,不過他提出了磁分子說,指出每根磁棒就是由小磁分子整齊排列而成,表面上他好像解釋通了,但你若略加思慮,你就發現他的理論又牽出一個新問題,當一根磁棒分之又分,如此持續下去,你又墮入「無窮」的漩渦中。即使到了原子的概念相當成熟的階段,雖然假設了最小的組成因子的存在,頓時跳出「無窮」的陷穽,但你把最小的磁分子橫腰一割,將會得到什麼呢?這個問題一直留到1925年,Pauli的Exclusion principle才算解決它。

縱觀電磁學的發展,原本兩家,它們之間並無什麼關係,十六、七世紀始日有交通,直至十九世紀中,馬克思威爾(maxwell)權充紅娘,把它們兩小口子湊合在一起,他綜合安培和法拉第定律,定出了聞名的馬克甲威爾四誠,它倆互信守不渝。此四誠就是:

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 4\pi\rho$$

$$\nabla \cdot \mathbf{H} = 0$$

$$-\nabla \times \mathbf{E} = \frac{1}{C} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \frac{4\pi}{C} \mathbf{J}$$

$$\nabla \times \mathbf{H} = \frac{1}{C} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial t} + \frac{4\pi}{C} \mathbf{J}$$

在人類的活動中,對稱性一直是審美觀念之基本要素,這件事實甚至可遠溯至原始先民的洞窟繪畫或雕刻,對造物主而言,這句話也是對的,120年前Pasteur用高分析力的顯微鏡發現酒石酸塩的旋光性,這旋光性的差異正告訴我們它物理結構上的鏡像性,對稱性也存在大自然之中。

磁的現象一直被認為是電的副產品,電的額外效應,Dirac發表他的正子理論後,雄心萬丈,信心大增,如同他對負能量的繪釋,電和磁的現象是如此的相似,為何馬克思威爾方程式如此顯得不對

稱,他認為唯有假設磁單極的存在才能帶來方程式 的對稱性,世界的完美性。過去的經驗告訴我們除 非有一定律,它阻止一個現象或一個過程的發生, 不然它有可能發生。

加入磁單極存在的假設後,馬克思馬爾方程式也就對稱了許多。

$$\nabla \cdot \mathbf{E} = 4\pi\rho \qquad \nabla \cdot \mathbf{E} = 4\pi\rho$$

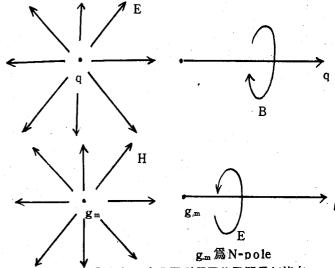
$$\nabla \cdot \mathbf{H} = 0 \qquad \nabla \cdot \mathbf{H} = 4\pi\rho _{m}$$

$$-\nabla \times \mathbf{E} = \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial \mathbf{t}} \qquad -\nabla \times \mathbf{E} = \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{H}}{\partial \mathbf{t}} + \frac{4\pi}{c} \mathbf{J} \mathbf{m}$$

$$\nabla \times \mathbf{H} = \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial \mathbf{t}} + \frac{4\pi}{c} \mathbf{J} \qquad \nabla \times \mathbf{H} = \frac{1}{c} \frac{\partial \mathbf{E}}{\partial \mathbf{t}} + \frac{4\pi}{c} \mathbf{J}$$

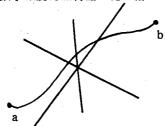
ρ<sub>m</sub> 指 magnetic charge density,

Jm 指 magnetic current density 單磁極將有靜磁場,如電荷環有電場—樣,並且運 動會產生電場,如同電荷運動產生磁場—樣。



Dirac認爲既然古典電磁學不能說明爲何沒有磁單極的存在,他便從量子力學上著手。希望能找出一個法則,它阻止磁單極的存在。但量子電動力學同樣告訴我們並沒這種法則存在,也就是說磁單極還是有可能存在,也許只是尚未發現罷了。在1931年他提出的論文中談到一項有趣的玩意,就是若有磁單極的存在,則它的磁荷也是被量子化了,就像能量被量子化一樣。1948年他在physics Review又發表了一篇關於磁單極理論,那時量子

電動力學已經發展得相當完整,所以這篇論文就建立在量子電動力學上,當然不容易看得懂。我這兒 試從另一角度來看磁單極,利用較簡單的觀念和較 淺易的數學來獲得磁荷量子化的結果。

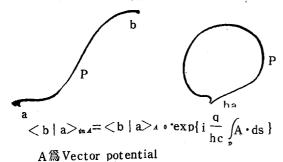


量子力學告訴我們,由於波函數的單值性,在 氫原子這個例子中,磁量子數必爲一整數。等一下 我們就會用到這性質。

在量子力學中,波函數  $\psi$ =Ae\*\*,A, $\gamma$  皆為 x,y,z,t 的實數函數,由於 Probability的單 值性, $\psi$ 的 phase  $\gamma$  可以差上一個定值。我們不妨這樣想,在某一點 $\gamma$  並無定值,除非是相鄰兩點,這樣才有一個定差。二相異點的波相差依連接這二點的路徑而定,所以繞一整圈,其波相差並不一定消失,但 $\psi$ \* $\psi$ 却有直接的物理意義。

 $\int \phi_n^* \phi_n dx dy \cdot dz$  有一定值,故需兩相異點 之波相差爲一定值,所以 $\phi_n^* \phi_n$  繞一圈之波相差 必須爲零,也就是 $\phi_n^*$  幾一圈的波相差必須爲 $\phi_n$ 的 等值而反號,即 $\phi_m$ , $\phi_n$  繞一圈的波相差都相同。

若無磁揚, e \*\*\*6 = e \*\*\*(6a+\*x) 所以磁量子數必 爲一整數。若有磁場存在,則波函數必須改爲。



 $e^{im1\theta b} = e^{im\theta b} \cdot \exp \left\{ i \frac{q}{tc} \int_{p} A \cdot ds \right\}$ 但  $e^{im\theta b} = e^{im1(\theta b + 2\pi)}$   $\therefore m^{1}2\pi = m2\pi + \frac{q}{hc} \int_{p} A \cdot ds$ 

$$\therefore m^1 = m \pm \frac{q g_m}{2\pi hc} \cdot 4\pi$$
,因 $m^1$ , m 為整數,所以

$$\frac{2q g_m}{hc}$$
 亦爲一整數,即  $g_m = n g_m$ 。
 $n$  爲整數,而  $g_m$ ° =  $\frac{hc}{2q}$  = 基本磁荷

故磁荷被量子化,爲gm°的整數倍

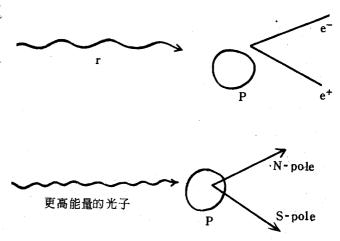
因爲 g<sub>m</sub>°爲電荷的 68.5 倍所以作用力爲其之 4692 倍。交互作用的強度約與質量成正比,

$$\frac{1}{2} \int_{a}^{\infty} E^{2} d\tau = mc^{2}, \frac{1}{2} \int_{a}^{\infty} H^{2} d\tau = MC^{2}$$

$$\therefore \frac{M}{m} = \frac{g_{m}^{2}}{e^{2}}$$

: M大約爲質子質量的 3 倍,此目前所發現的 基本粒子質量還大。電子是荷電而最輕的粒子,磁 單極可能是荷磁荷而最輕的粒子。故由於磁單極的 質量持大,可以說明爲何尚未被發現。

1960 年代,世界各地都在探尋磁單極的存在 證據。有的利用宇宙射線的高能量來產生磁單極, 有的利用加速器。



由於磁荷非常大,在10·高斯的磁場裡,每走一公分可獲得200 Mev,一個6英呎長的加速器足夠加速至目前任何加速器所能達到的能量。

如果找到一個磁單極粒子,由於此種粒子的稀少性,其與反粒子煙滅的機會更小。也由於磁荷不減性,像電子一樣,將是個穩定的粒子,所以磁單極粒子可以用來作 incident particle 或target,一用再用,不至消失。

人們未能從高能量加速器找到磁單極,隕石, 月球石,海底岩石中也未曾發現它的存在,但這並 不表示一定沒這種東西。可能來日會被發現,也可 能根本不可能存在,但還是需要從實驗上證實它的 存在,或是從理論上找出它不能存在的原因。