線圈上磁場強度的計算方法

本文中一共使用三種方法計算線圈內磁場的強度,第一種方法最簡單,是一種純理論式,但 只能計算線圈中心軸上任意點的磁場。這種計算方法沒有顧慮到線圈厚度對磁場的影響,因 此只適用在非常薄的線圈。第二種方法使用半理論半經驗式,它已考慮到線圈厚度對磁場的 影響,但此計算方法也只能計算線圈中心軸上任意點的磁場。第三種方法適用性較廣,可以 求得線圈上任意點的磁場,但計算過程非常複雜,必須使用電腦才能達成。第三種方法的計 算過程是假設每一圈線圈所產生的磁場彼此獨立無關,首先計算單一圈的線圈在任意點的磁 場,然後把每一圈所產生的磁場相加。磁場的計算把理論上的橢圓積分法改成數學多項式, 然後以電腦計算,首先計算徑向及軸向磁場,再由徑向及軸向磁場求得絕對磁場值及方向。 計算結果顯示線圈的內側壁的磁場最大,以纏繞八層共 1600 圈的超導線圈通以 400 A 的電流 而言,中心磁場高達 0.9 T,靠近線圈外側壁中心附近的磁場最小,只有 0.25 T。

林正雄

一、引言

人類對磁場的利用無所不在,小至變壓器的電 壓轉換、馬達因磁力相斥而旋轉,大至磁振造影掃 描儀 (MRI) 皆倚賴磁場而變成可能。磁場不像電 流,電流必須靠導體導引,磁束可以在空間上任意 擴散到非常遠的地方。磁場的存在將影響其他電子 零組件的功能,對附近的儀器、機器及飛航安全造 成干擾,強大的磁場甚至可能影響人體的健康。為 利用磁場及防止磁場洩漏,線圈內磁場的強度必須 準確的予以計算。

磁場的產生方法有二種,一種是由永久磁鐵產 生,另一種是由電磁方法產生。由永久磁鐵產的優 林正雄先生為美國紐約州立大學博士,現任國立清華大 學材料科學與工程學系教授。 點是不需要消耗電能,但只能產生大約 0.1 T 以下 的低強度磁場。較大的磁場必須由電磁方法產生, 由銅線繞成線圈,通以電流產生磁場。磁場的大小 正比於電流的大小,也正比於線圈的圈數。

線圈產生磁場的同時,由於磁束的互相排斥, 如果所通的電流相當大,而和線圈本身的電流產生 巨大的電磁作用力,這作用力可能會摧毀線圈。為 避免線圈所產生的磁場破壞線圈的超導性,或使線 圈扭曲變形,此現象尤以超導線圈最明顯,故超導 線圈在建造時必須詳細計算線圈所占之體積內部每 一點的磁場。在本文中將介紹三種線圈磁場強度的 計算方法。第一種方法不考慮線圈厚度,第二種方 法考慮線圈的厚度所造成的影響。此二種只能計算 線圈中心軸任意點的磁場強度,第三種方法可以計 算線圈內外任意點的磁場強度。

二、線圈上磁場強度的計算

本文以超導線圈為例,假設超導線的線徑為 0.001 m,繞在直徑為 0.2 m、長度為 0.2 m 的不鏽 鋼圓筒上,每層纏繞 200 圈,纏繞 8 層,共 1600 圈。

1. 不考慮線圈厚度對磁場所造成的影響時

一條導線通上直流電後,在導線週圍所產生的 磁場強度如(1)式所示:

$$B = \frac{\mu I}{2\pi r}, \quad r \ge R \tag{1}$$

其中

- r:和導線中心的距離,單位為meter(m);
- R: 導線的半徑, 單位為m;
- B:和導線的距離為點的磁場強度,單位為 tesla(T);
- I: 電流, 單位為 amp (A);
- μ: 導磁率,其單位為 N/A²,或是 weber/(A.m), 真空中的導磁率稱為 μ_0 ,其值為 $4\pi \times 10^{-7}$, 空氣的導磁率為 1.00000037 μ_{00}

(1) 式用於 $r \ge R$ 的場合,如果 $r \le R$,導線內的電 流所產生的磁場強度必須用下列方程式⁽¹⁾計算:

$$B = \frac{\mu r I}{2\pi R^2} \tag{2}$$



圖 1. 無限長直線導體內外的磁場分佈。

從 (1) 及 (2) 式可以看出導線表面的磁場最大,導 線中心的的磁場為零。導線內外,磁場強度如圖 1 所示。

導線圍繞成圓圈時,離線圈高度為 *z* (圖 2)的磁場強度如下式 (1) 所示:

$$B = \frac{\mu I R^2}{2 \left(R^2 + z^2\right)^{3/2}}$$
(3)

其中

 $z: 導線中心軸上的高度,單位為<math>m_o$

當 z = 0 時, (3) 式變成

$$B = \frac{\mu I}{2R} \tag{4}$$

由(4)式所求得的磁場是圓圈中心點的磁場。

眾多圓圈併在一起變成螺管線圈 (solenoid)。 螺管線圈中心軸上任一點 x (圖 3) 的磁場強度²² 是



圖 2. 導線圍成圓圈之後的座標關係。



圖 3. 螺管線圈。H_{inf} 代表螺管線圈 L/D 為無限大時 的磁場。

$$B = \frac{\mu n I}{L} \left\{ \frac{L + 2x}{2 \left[D^2 + (L + 2x)^2 \right]^{1/2}} + \frac{L - 2x}{2 \left[D^2 + (L - 2x)^2 \right]^{1/2}} \right\}$$
(5)

其中

D:螺管的直徑,單位為m;

L:螺管的長度,單位為m;

x: 螺管中心軸上離中心點的距離,單位為 m。 當 x = 0 時,(5) 式變成

$$B = \frac{\mu n I}{L} \left[\frac{L}{(D^2 + L^2)^{1/2}} \right]$$
(6)

由(6)式所求得的是螺管中心軸上中心點的磁場。

當 (6) 式中 *L* 遠大於 *D* 時,亦即 *L/D* 接近無限 大時,(6) 式變成

$$B = \frac{\mu n I}{L} \tag{7}$$

由 (7) 式所求得的是非常長的螺管中心軸上中心點 的磁場。

假設線圈的直徑為 0.2 m,長度也是 0.2 m,上 面用直徑為 1 mm 的導線纏繞八層,總共 1600 圈。假設線圈的電流為 400 A,以最簡單的 (7)式 計算,忽視此線圈的長度直徑比只有 1,而把這一 線圈的長度當做無限長,則其結果如下:

$$B = \frac{\mu nI}{L} = \frac{4\pi \times 10^{-7} \times 1600 \times 400}{0.2} = 4.019 \,\mathrm{T}$$

如果考慮線圈的長度直徑比只有 1 而使用 (6) 式計 算,則其結果如下:

$$B = \frac{\mu n I}{2^{1/2} L} = 2.843 \,\mathrm{T}$$

從上述的計算中可以看出線圈的長度內徑比為 1 時,使用(7)式比用(6)式所算出的中心軸上中心 點的磁場大 41%。因此在低線圈長度直徑比時, 必須使用(6)式計算磁場。

欲求在線圈中心軸上兩個端點上,亦即在圖 4 上的 *x* = 0.5 *L* 位置的磁場時,須以 (5) 式計算,結 果如下:

當 L 遠大於 D 時, (5) 式中的的第二項為零, (5) 式變成

$$B = \frac{\mu nI}{2L} = 2.009 \,\mathrm{T}$$

線圈中心軸上兩端的磁場剛好是其中心點磁場的 50%。

當L=D時, (5) 式變成



圖 4. 直徑及長度都是 0.2 m 的線圈上繞八層線 圈,每層 200 圈,通電 400 A 時線圈中心軸 上各點的磁場。

$$B = \frac{\mu n I}{5^{1/2} L} = 1.797 \,\mathrm{T}$$

故當 L = D 時,線圈兩端的磁場只有中心磁場 (2.843 T)的 63.2%,此值和 L遠大於 D 時有很大的 不同。當 L = D 時,利用 (5)式所計算的線圈中心 軸上各點的磁場如圖 4 所示,離開線圈的中心點, 磁場即開始逐漸下降,最後下降至線圈兩端時只剩 下中心點的 63.2%。

2. 考慮線圈厚度對磁場造成影響時

(6) 式中沒有考慮線圈的厚度,假設導線纏繞 非常多層,變成一個非常厚的線圈,則線圈的厚度 對磁場所造成的影響不能忽視。此時線圈上的導線 密密麻麻的繞在一起,為方便起見,螺管線圈上的 電流可以用電流密度J表示。螺管線圈(圖 5)中心 軸上中心點的磁場強度可依下列的公式(3)計算:

$$B = \mu J a_1 \beta \ln \left[\frac{\alpha + (\alpha^2 + \beta^2)^{1/2}}{1 + (1 + \beta^2)^{1/2}} \right]$$
(8)

其中

- J: 電流密度,其定義為 $J = NI/[2b(a_2 a_1)]$, 單位為 A/m^2 ;
- a1: 線圈的內半徑,其單位為m;
- a2: 線圈的外半徑, 其單位為 m;
- 2b:線圈的長度,其單位為m;
- α : 線圈內外半徑之比, $\alpha = a_2/a_1$, 無單位;
- β :線圈長度之半和內半徑之比, $\beta = b/a_1$,無單位。



圖 5. 多層螺管線圈, $\alpha = \alpha_2/\alpha_1$, $\beta = b/a_{10}$

線圈以直徑為 1 mm 的導線繞八層時,由於第 二層超導線是繞在第一層二條超導線的間隙上(圖 6),因此層和層之間的距離不是 1 mm,而是 0.866 mm。假設線圈 (圖 3)的內徑及長度都是 20 cm,則

$$b = 0.1 \text{ m}$$

 $a_1 = 0.1 \text{ m}$
 $a_2 = 0.1 + 0.000866 \times 7 + 0.001 = 0.10706 \text{ m}$
 $\alpha = a_2/a_1 = 1.0706$
 $\beta = b/a_1 = 1$

從(8)式內電流密度的定義,

$$J = \frac{NI}{2b(a_2 - a_2)} = \frac{1600 \times 400}{2 \times 0.1 \times (0.10706 - 0.1)}$$
$$= 4.5325 \times 10^8 \,\text{A} \,/\,\text{m}^2$$

此值代進(8)式



圖 6. 線圈上每圈導線的相對位置。

$$B = \mu J a_1 \beta \ln \left[\frac{\alpha + (a^2 + \beta^2)^{1/2}}{1 + (1 + \beta^2)^{1/2}} \right]$$

= $4\pi \times 10^{-7} \times 4.5325 \times 10^8 \times 0.1$
 $\times \ln \left[\frac{1.0706 + (1.0706^2 + 1^2)^{1/2}}{1 + (1 + 1^2)^{1/2}} \right]$
= $4\pi \times 10^{-7} \times 4.5325 \times 10^8 \times 0.1 \times 0.04914$
= 2.797 T

此即螺管中心軸中心點的磁場。由於 (6) 式只考慮 線圈的內徑,因此只適用非常薄的線圈。(8) 式同時 考慮線圈內外徑等幾何因素,因此可以適用於非常 厚的線圈。由於本計畫所研製的線圈的內徑很大, 外面只繞八層,屬於非常薄的線圈,因此利用 (4) 式所得的結果 2.797 T 和利用 (6) 式計算所得的結 果 2.843 T 結果相當接近。

3. 計算螺管線圈中心軸以外的磁場

螺管線圈中心軸以外的磁場比中心軸稍大,離 開中心軸越遠,磁場越大,最大磁場發生在線圈內 側壁。越過線圈內側壁後,磁場又逐漸縮小,其情 況如圖7所示。最大磁場和中心軸磁場的比值 B_m/B_0 值和線圈的形狀有關,如以 α 及 β 代表決定線圈形 狀的兩個參數,則 B_m/B_0 值和線圈形狀的關係如圖 8 所示,其值在 1.01 和 2.5 之間。 β 值越小, B_m/B_0 值越去。亦即線圈的長度內徑比越大,最大磁場的 值越接近中心軸磁場的值。螺管內側壁中心點的磁 場可以由螺管最大磁場計算。螺管的最大磁場從圖 8 得知當 $\alpha = 1.0706$, $\beta = 1$ 時, $B_m/B_0 = 1.17$,因此 $B_m = 1.17 \times 2.797 = 3.273 \text{ T}$

欲求圓圈中心軸以外任意點的磁場如圖 7 及圖
8,係從磁勢 (magnetic potential) 導出。圓圈導線上
任一點 P (圖 9)的磁勢如下列公式⁽⁴⁾所示:

$$A(r,z) = \frac{\mu I}{4\pi} \int_0^{\pi} \frac{ad\phi}{R}$$
(9)
= $\frac{\mu I}{4\pi} \int_0^{\pi} \frac{2a\cos\phi d\phi}{(a^2 + r^2 + z^2 - 2ar\cos\phi)^{1/2}}$

其中

- A:磁勢,單位為/m或是N/A;
- a:線圈的半徑,單位為m;
- r:線圈中心和點在線圈平面上的投影點的距離,單位為m;
- φ:線圈上任意點和線圈中心點及點之投影點
 連線的夾角;
- z:P點離線圈平面上的高度,單位為m;
- R:線圈上任意點和點的距離,單位為m,其 值為

 $(a^2 + r^2 + z^2 - 2ar\cos\phi)^{1/2}$

(9) 式可由橢圓積分表示,其結果如(10)式所示:

$$A(r,z) = \frac{\mu I}{4\pi} \left(\frac{a}{r}\right)^{1/2} \left[\left(1 - \frac{k^2}{2}\right) K - E \right]$$
(10)



圖 7. 線圈上磁場的分佈。



$$k^{2} = \frac{4ar}{(a+r)^{2} + z^{2}}$$
(11)

$$2\theta = \pi - \phi \tag{12}$$

$$K(k) \int_{0}^{\pi/2} \frac{d\theta}{(1-k^{2}\sin^{2}\theta)^{1/2}}$$
(13)

$$E(k) = \int_0^{\pi/2} (1 - k^2 \sin^2 \theta)^{1/2} d\theta$$
 (14)

(13)及(14)兩式是橢圓積分,其值可以由多項式表示,結果如(15)及(16)式所示。

$$K(k) = \frac{\pi}{2} \left[1 + \left(\frac{1}{2}\right)^2 k^2 + \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}\right)^2 k^4$$
(15)
+ $\left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6}\right)^2 k^6 + \cdots \right]$
$$E(k) = \frac{\pi}{2} \left[1 - \left(\frac{1}{2}\right)^2 k^2 - \left(\frac{1 \cdot 3}{2 \cdot 4}\right)^2 \frac{k^4}{3}$$
(16)
- $\left(\frac{1 \cdot 3 \cdot 5}{2 \cdot 4 \cdot 6}\right)^2 \frac{k^6}{5} + \cdots \right]$

P 點的磁場可以由 (10) 式微分求得,其結果如下式所示:

$$B_{r} = -\frac{\partial A}{\partial z} = \frac{\mu I z}{2\pi r [(a+r)^{2} + z^{2}]^{1/2}}$$
(17)
$$\left[-K(k) + \frac{a^{2} + r^{2} + z^{2}}{(a-r)^{2} + z^{2}} E(k) \right]$$
$$B_{z} = -\frac{\partial (rA)}{\partial z} = \frac{\mu I}{2\pi [(a+r)^{2} + z^{2}]^{1/2}}$$
(18)
$$\left[K(k) + \frac{a^{2} - r^{2} r z^{2}}{(a-r)^{2} + z^{2}} E(k) \right]$$

(17)、(18)兩式所求得的是一個圓圈導線所產生的磁場。一個線圈所產生的磁場則必須把所有圓圈導線所產生的磁場相加。



圖 9.P 點和線圈的相對位置。

(1) 線圈上磁場的計算過程

超導線圈中心軸上的磁場只有軸向磁場,磁力 線沿著線圈軸的方向。離開超導線圈中心軸以外任 何點的磁場,除了軸向磁場之外還有徑向磁場,亦 即磁力線沿著線圈半徑的方向。線圈內任何點的磁 場強度是在那一點上軸向磁場和徑向磁場的向量 和。線圈中心軸以外任何點磁場強度的計算必須使 用 (17)式及 (18)式。(17)式計算徑向場,(18)式 計算軸向磁場。由於 (17)式及 (18)式的使用需要 包括 (11)、(13)及 (14)式,整個計算過程相當複 雜,需要用電腦計算。電腦計算過程如下:

首先給所欲計算磁場位置的座標和之值,利用 (11)式計算 k 值。

由計算所得之值從 (15)、(16) 式計算 *K*(*k*)、*E*(*k*) 值。

由計算所得之 K(k)、E(k) 值計算 B_n、B_z 值。B_n、 B_z 值分別代表一圈線圈所造成的徑向及軸向磁 場。最後把圈所造成的徑向及軸向磁場利用重 疊原理各自相加, 求得徑向及軸向總磁場。

由計算所得的 *B*_r、 *B*_z 方向總磁場再算出兩者的向量和及方向,此即座標為 (*r*, *z*)的磁場的大小及方向。

第三項所提及的重疊原理係指空間上某一點的 磁場是各導線所產生磁場的總和。假設線圈共繞有 八層超導線,每一層繞200圈,每一圈都能獨立產 生一個磁場,空間上某一點的磁場是這圈所產生磁 場的總和。為計算每一導線所產生的磁場,導線的 位置必須用座標予以準確定義。假設導線的半徑為 0.001 m,繞在半徑為0.1 m 的不鏽鋼圓筒上。假設 以圓筒的中心軸定為r = 0,則第一層導線的中心 點在r = 0.1005 m 上。由於第二層繞在第一層導線 間的隙上,因此第二層的中心點在r = 0.101366m。第n層的位置在

$$r = 1.005 + 0.00866 (n - 1) \tag{19}$$

依 (19) 式計算,最後一層 (第八層) 的位置在 r = 0.10656 m,最外層的外緣是 r = 0.10706 m。在軸 向的座標 (z 值) 方面,假設最內層第一條線圈在 r = -0.1 m 上,第二條在 r = -0.099 m,則第 n 條線 圈在

$$z = -0.1 + 0.001 (n - 1) \tag{20}$$

最後一條 (第 200 條) 的位置在 r = 0.099 m上。第 一條的外緣在 r = 0.1005 m,最後一條的外緣在 r = 0.0995 m上。

由於第二層繞在第一層導線間的隙上,因此第 二層的第一條線在 r = -0.0995 m 上,最後一條在 r = 0.1 m 上。接著第三層的位置又和第一層相同, 第四層和第二層相同。以此類推,奇數層的位置都 相同,偶數層的位置也都相同。各條導線的座標位 置如圖 6 所示。

在電腦程式中首先計算第 101 條線圈 (座標在 r = 0, z = 0) 在 z = -0.1 m 至 z = 0.099 m 及 r = 0 至 r = 0.1 m 的範圍內所產生的磁場, z 值每隔 0.001 m 計算一次,共計算 200 個位置上的磁場。每一個 位置代表導線的位置,給予編號從 1 編至 200。r 值每隔 0.02 m 計算一次,頭尾共有 6 個位置,因 此總共要計算 r = 1200 個位置。第一層 200 個線圈 對線圈上某一點所產生的磁場可以看成每一個線圈 所產生的磁場相加和。

由於線圈是繞八圈,第二圈在 r = 0.101366 m 位置上所產生的磁場必須重複以上的計算過程再計 算一次,如此重複八次,然後再相加,即得線圈 所產生的磁場。

(2) 線圈外的空間磁場分佈的計算結果

線圈通上電流後所產生的磁場在線圈所圍成的 空間上非常大,在線圈的外面比較小,且隨著距離 增加,磁場急劇減少。由於線圈所產生的磁場可能 會對儀器及導航系統產生干擾,為防萬一,線圈所 產生的磁場及分佈必須加以了解。超導線圈上的磁 場採用 (9)式所導出的 (17)式及 (18)式計算。在使 用 (17)式及 (18)式計算磁場時,(17)及 (18)式內 有 *K*(*k*)及 *E*(*k*)及 *E*(*k*)值可從 (15)式及 (16) 式求出,但因 *K*(*k*)及 *E*(*k*)值可從 (15)式及 (16) 式求出,但因 *K*(*k*)及 *E*(*k*) 6年限級數,計算過程 複雜,必須使用電腦計算。(15)及 (16)式中要計算 多少項才能使 *K*(*k*)及 *E*(*k*)有足夠的準確度和 (15) 及 (16)式的收斂快慢有關。由於 (15)式及 (16)式 係 *k* 值的函數 , *k* 值的大小可由 (11) 式看出是 *r* 和 *z* 的函數。從下列的關係式可以證明 (11) 式中的分 母大於分子 ,

 $|(a+r)^{2} + z^{2}| - 4ar = |(a-r)^{2} + z^{2}| \ge 0$

亦即值除了在 r = a 及 z = 0 同時滿足時 k = 1 之 外, k 值是一永遠小於 1 的值。值越小,亦即越接 近或越大, (15) 及 (16) 式收斂越快。從 (11) 式可 以看出當 r = 0 時, k = 0、K(k) = E(k) = 1。

由 (15) 及 (16) 式計算 *K*(*k*) 及 *E*(*k*) 值的收斂情 形顯示 *z* 越接近 0 或 *r* 越接近 0.1 m, *K*(*k*) 及 (*k*) 值 收斂越慢,其中 *K*(*k*) 的收斂又比 *E*(*k*) 慢。為了不 影響精確度,在電腦程式中,*K*(*k*) 及 *E*(*k*) 值的計 算依其收斂程度計算到從 21 項到 101 項。



圖 10. 電流為 400 A 的單圈線圈的軸向磁場,箭頭 長度代表磁場強度,每 1 cm 代表 10⁻³ T。

假設一圓圈導線中心點的位置在 r = 0、z = 0上,圓圈的半徑為 r = 0.10005 m,則利用上述的電 腦程式求得在空間上的磁場分佈,結果如圖 10 所 示。圖 10 及圖 11 分別是軸向磁磁、徑向磁場和線 圈位置的關係圖。從這些資料可以看出 z = 0時軸 向磁場最大,遠離軸後磁場慢慢減小。徑向磁場在 z = 0的時候為 0,在 r = 0的時候也是 0。在 z =0、r = 0.1 m 的軸向磁場是 0.162 T。

把線圈上各點的磁場大小及方向繪成圖形,結 果如圖 12 所示。在此圖中的長方型方塊是線圈所 在的位置,從這一圖可以看出線圈內部中心點 (z=0) 磁場非常強,越離開中心點磁力線逐漸發散,磁場 也逐漸減弱。在線圈的外側磁場強度急劇降低,在 離線圈中心軸的地方,磁場強度只剩下 0.0021 T。

(3) 線圈內部磁場分佈的計算結果

由於超導線有臨界磁場的限制,超導線所暴露 的磁場超過某一臨界值,將失去超導性。另外超導 線所流通的電流和其所產生的磁場產生一巨大作用 力,這一作用力的大小必須在導線能夠忍受的範圍 內,否則將破壤超導線圈。因此超導線上每一點的



圖 11. 電流為 400 A 的單圈線圈的徑向磁場,箭頭 長度代表磁場強度,每 1 cm 代表 10⁻³ T。



圖 12. 直徑及長度都是 0.2 m 的線圈上繞八層線 圈,每層 200 圈,通電 400 A 時線圈上各點 的磁場分佈,箭頭長度代表磁場強度及方 向,磁場強度每 1 cm 代表 2.5 T。

磁場的大小必須準確予以計算。

超導線圈上的磁場採用 (9) 式所導出的 (17) 式 及 (18) 式計算各點磁場在徑向及軸向的分向量, 結果分別如圖 13 所示。在圖 14 上方格的左側是線 圈的內側壁,右側是外側壁,圖上垂直八條線代表 八層線圈的位置。圖的上面是線圈的上端,下面是 線圈的中心。圖上水平的十一條線分別代表第 1、 11、21、31 及最後第 101 條線圈的位置。圖 13 上的箭頭每一公分代表 1 T,箭頭顯示該位置的磁 場及方向。徑向磁場是朝線圈的外面,最大的徑向 磁場發生在線圈的上下兩端,線圈的中心徑向磁場 是零。最大的徑向磁場發生在線圈第四層的上下兩 端,其值是 0.78 T。在線圈兩端內外層之間徑向磁 場強度的差異不大,在 0.43 T 至 0.78 T 之間。為



圖 13. 線圈內部超導線所占部份的徑向磁場,每 1 cm 代表 1 T。

避免曲線過多擁擠,圖13只繪出第一層、第三 層、第五層及第八層的徑向磁場。徑向磁場在線圈 的上下兩端最大點,然後急劇下降,在線圈的中心 點為零。

把軸向磁場資料繪成圖形,結果如圖 14 所示,此圖上的箭頭每一公分代表 1 T,箭頭顯示該 位置的磁場及方向。從此圖可以看出在線圈的外側 壁,磁場的方向是向上的,在線圈的外側壁,磁場 的方向是向下的。磁場反轉的位置發生在線圈從內 側算起第六層和第七層之間。從圖中可以看出最大 的磁場軸向磁場發生在線圈內側壁的中心線上,其 值為 0.7 T,最小磁場是零,發生在第六層和第七 層之間。線圈中心 (*z* = 0)的軸向磁場最大,線圈 上端 (*z* = -0.1 m)的軸向磁場最小。線圈內側壁上 端的磁場是 0.6 T。

線圈內部各點徑向及軸向磁場的向量和,亦即 絕對磁場的大小,如圖 15 所示,圖上每一點的數 字代表該點的磁場強度。圖 15 也顯示線圈內部的



圖 14. 線圈內部超導線所占部份的軸向磁場,每 1 cm 代表 1 T。

等磁場曲線。從此圖可以看出線圈的內側壁磁場最 強,沿著線圈的軸越往外移,磁場逐漸遞減,但 當接近線圈的外側壁時,磁場又增加。在線圈中 心平面 (z = 0) 靠外側的地方 (r ≠ 0.10526 m) 有一零 磁場點。等磁場曲線沿著此零磁場點一圈一圈的往 外擴展,越往外面,磁場越強。線圈頂端的磁場也 非常強,最大的磁場是 2.9767 T,在線圈第二層的 頂端。線圈頂端有如此強的磁場是由於徑向磁場相 當強之故。比較圖7及圖15 可以看出兩者的等磁 場分佈線大約相似,最大磁場發生在線圈內側壁, 最小磁場發生在靠近外側壁的中心點。兩者之間不 同的是圖15 上線圈頂端的磁場相當強,而圖7 上 頂端的磁場並不很強,因此等磁場分佈線稍有不 同。兩者的磁場分佈不同可能是因為線圈的形狀不 同,圖7的線圈用於產生磁場,線圈所圍的空間較



圖 15. 線圈內部超導線所占部份各點的總磁場及等 磁場曲線圖。

小。以磁場所占的空間和線圈厚度相比,線圈變成 相當厚。圖 15 的線圈用於儲存能量,線圈所圍的 空間越大越有利,以磁場所占的空間和線圈厚度相 比,線圈變成非常薄,其高度為 0.2 m,而線圈厚 度僅有 0.007062 m。

遠離線圈之後,亦即離開圖 15 上的方格,磁 場將急速減小,尤其以外側為甚,故 0.7 T 的等磁 場曲線是一不連續線。圖 16 代表線圈內部各點磁 場的絕對值大小及方向。箭頭長度是每公分代表 0.15 T。從此圖隱約可以看出磁力線的方向及強 弱,在線圈中心平面上靠近外側的磁場最小。

三、結論

本文使用三種方法計算線圈的磁場,前二種方 法非常簡單,但只能求得線圈中心軸上的磁場。第



圖 16. 線圈內部超導線所占部份各點的總磁場大小 及方向,每1 cm 代表 3.15 T。

三種方法利用橢圓積分,非常複雜,必須利用電腦 才有辦法計算,但第三種方法可以求得空間任意點 的磁場。

本文中使用第三種方法,以 Basic 語言發展出 一套電腦軟體計算線圈上任意點的磁場,包括線圈 所圍成的空間的磁場的強度與方向,以及線圈所占 地方的磁場大小方向。比較三種方法對線圈軸的中 心點、中心軸兩端,以及內側壁中心點所計算的磁 場的大小,發現其差異不大。另外所繪出的等磁場 曲線和文獻所記載的等磁場曲線差異不大。從此二 者可以證明本章所發展出來的軟體基本上是正確 的。

從第三種方法的計算結果顯示線圈的內側壁及 線圈上下兩頂端的磁場最大,以通電 400 A 的電流 而言,磁場高達 2.9 T,線圈中心平面靠近線圈外 側壁的地方有零磁場點。線圈側壁和線圈外側壁的 磁場方向相反。

參考文獻

- 1. J. D. Kraus, *Electromagnetics*, 2nd, McGraw-Hill (1973).
- 2. B. D. Cullity, *Introduction to Magnetic Materials*, Addison-Wesley (1972).
- 3. 荻原宏康編著, 賴耿陽譯編, 超導體應用工學, 復漢出版社 (1986).
- 4. M. N. Wilson, Superconducting Magnets, Oxford (1989).