行政院國家科學委員會補助專題研究計畫 ■成果報告

(計畫名稱)

大管徑波浪型鰭管式熱交換器

計畫類別:■個別型計畫 □整合型計畫 計畫編號:99-2218-E-009-012-MY2

執行期間: 99 年 3 月 1 日至 100 年 7 月 31 日

執行機構及系所:

計畫主持人:王啟川

共同主持人:

計畫參與人員:陳冠宇、羅懷保、劉坤穎

成果報告類型(依經費核定清單規定繳交):□精簡報告 完整報告

本計畫除繳交成果報告外,另須繳交以下出國心得報告:

□赴國外出差或研習心得報告

□赴大陸地區出差或研習心得報告

□出席國際學術會議心得報告

□國際合作研究計畫國外研究報告

處理方式:除列管計畫及下列情形者外,得立即公開查詢

□涉及專利或其他智慧財產權,□一年□二年後可公開查

詢

中華民國100年7月31日

一、 緒論

1.1 前言

空調系統的基本原理作用包括了四個基本元件,冷媒壓縮機、冷凝器、膨脹設備、 蒸發器等。而其中蒸發與冷凝的過程,都必須使用熱交換器,因此鰭管式(圖 1-1-1) 熱交換器性能的好與壞,與整個空調系統有著密切關係。以氣冷式熱交換器而言,其熱 交換的主要目的在於對空氣的冷卻或加熱,而由於空氣的熱傳導係數相當的小,因此要 達到較好的熱傳效果,經常要增加熱交換器的鰭片面積,來解決熱傳問題,因此熱交換 器鰭片依其形狀大致可分成,平板型(plain fin)、百葉窗型(louver fin)、波浪型(wavy fin)、及裂口型(slit fin)等,這些型態的鰭片均可用於蒸發器(濕盤管)或冷凝器(乾 盤管)。

熱交換器通常在選用時,我們必須瞭解其空氣側熱傳係數 $h_{c,o}$,除此外、對其壓降 ΔP_{HX} 的大小仍是相當重要,因為壓降 ΔP_{HX} 的大小將影響到風扇、壓縮機等的成本。一 般對於熱交換器的設計而言,通常有兩種考慮設計方法,分別為 Rating 和 Sizing,所 謂的 Rating 就是對於已知的幾何尺寸及操作的入口條件,來估算熱傳及出口條件。而 Sizing 則是給予所需的熱傳量及入口操作條件,來決定熱交換器的大小。除此外熱交換 器的設計尚包括了管徑大小 D_o 、鰭片間距 F_P 、管排數N、每排管數(tube per row)、橫 向管節距 P_t 、縱向管節距 P_l 等都是相當重要的因數(圖 1-1-2)。同時對於管路是以並 列排列(in-lined)或是交錯排列(staggered)(圖 1-1-3),以及交錯排列下兩流體的型 式是,完全混合/完全混合(mixed-mixed)或是完全混合/完全不混合(mixed-unmixed), 完全不混合/完全不混合(unmixed-unmixed)(圖 1-1-4)(所謂完全混合是指流體於進口 處的截面上,溫度分佈均勻)。還有鰭片表面有無親水塗佈(hydraulic coating)(圖 1-1-5), 等等諸多因素都是相當重要的。

1.2 研究動機

對於氣冷式熱交換器,有關熱阻抗主要來自空氣側,因此有效降低空氣側的阻抗,

將可減少風車、壓縮機等等的成本。其方法包括選用小的熱傳管徑 D_o,及較小的橫向 節距 P₁及縱向節距 P₁。而小管徑將形成具有較小的阻力,同時較小的水利直徑 D_h 亦將 有較好的熱傳效果。近來有關家庭式的空調系統,其管徑的大小也漸漸由原來的 9.52 mm,降到現在的 7 mm。除此外,一些增強式的鰭片如波浪型鰭片 (wavy fin),裂口 型鰭片 (slit fin),百葉窗型鰭片 (louver fin)等也都盡可能的減少其面積大小。因此、 要如何有效的設計熱交換器,將成為設計者最棘手的問題。另外對於除濕過程而言,由 於當空氣側溫度低於其露點溫度時,將造成水滴在鰭片上凝結,而此水滴也將改變熱交 換器的種種特性。因此對於濕盤管的研究是相當重要的。然而在有關濕盤管的研究方面 比起乾盤管來說,卻是少的很多。

1.3 研究背景

有關鰭管式熱交換器(fin-and-tube)的研究,多依循著 Kays and London [1] 使用 無因次化之熱傳因子 j 和壓降因子 f 來表示熱交換器的熱傳性能和空氣流動造成熱交換 器進出口壓力差的特性。鰭管式熱交換器最初所採用的鰭片大都是以平板型 (plain fin) (圖 1-3-1)為主。 McQuiston and Tree [2] 就針對兩組熱交換器進行測試,結果顯示鰭 片間距 F_p 越小,則j factor 或f factor 皆較高,但並無說明管排數目。Rich [3] 提出平板 型熱交換器的鰭片間距對 $j \to f$ 的影響,鰭片間距的變化由 F_p = 1.28mm 至 F_p = 8.7mm 共8組,實驗結果顯示,在相同雷諾數 Re_{Dc} 下,鰭片間距 F_{p} 越小,f較高,而在多排 數時鰭片間距 F_p 對j的影響幾乎沒有效應。Rich [4] 提出管排數N對熱傳性能j所產生 的影響,首先在低雷諾數 Re_{Dc}時,隨著管排數 N 的增加,空氣在管子後方所產生的漩 渦(Vortex)也大,導致熱傳效果變差,因此;因子隨管排數的增加而降低。Elmahdy and Biggs [5] 針對 8 組平板型鰭片熱交換器求得 j 因子經驗式。McQuiston [6] 測試了五組 熱交換器 $(F_p = 1.81 \text{ mm} \sim 5.36 \text{ mm}, D_o = 9.96 \text{ mm}, P_t = 22 \text{ mm}, P_l = 25.4 \text{ mm}, N = 4)$ 並與 Rich [3]、[4] 的 $j \mathcal{D}_f$ 值,發展通用經驗公式,可是對於 f factor 的經驗式有 35% 的誤差。因此 Gray and Webb [7] 再根據 Rich 的數據,發表了另一較合理的經驗公式。 Seshimo and Fujii [8] 以 35 組熱交換器,管徑 (3/8") 以下,探討鰭片間距的效應、管 排效應、管節距效應等許多重要性結果,但風速受限於 2.5 m/s 以下。Kayanayon [9] 利

用ffactor 來推導出j因子的經驗式,但只適用於管排數N=4的情況。Wang et al. [10] 測 試 15 組平板型鰭片,結果發現多管排數和較密的鰭片,在低雷諾數時 j factor 會明顯 下降。此結果與 Rich [4] 所做的研究相似。對於增強鰭片扁管百葉窗型(flat tube and Louver plain fin)(圖 1-3-2a) 的研究有: Davenport [11] 發表了 32 組大鰭片間距 F_p 百葉窗型鰭片 (louver fin)的測試結果。Achaichia and Cowell [12] 指出空氣在低雷諾 數區域為鰭片引導流動 (fin directed flow),而高雷諾數區域則為百葉窗引導流動 (louver directed flow),因此在較低的風速下,百葉窗型鰭片之傳導效率並沒有顯著的 改善。Suzuki et al. [13] 利用數值模擬百葉窗型的熱傳性能,結果發現在雷諾數較小時, 鰭片之間熱邊界層無法完全發展,此現象稱之尾流效應 "wake effect",此效應會隨著管 排數的增加而更明顯,使得熱傳性能受到抑制。Chang and Wang [14] 根據 91 組熱交換 器參考文獻 [11~21] 求出熱傳因子 j factor 的經驗式。但相對地,在圖管百葉窗 (圖 1-3-2b)方面的熱交換器參考文獻相當少,僅 Chang et al. [22] 針對七組做探討。在波 混型鰭片方面(wavy fin)(圖 1-3-3), Giovaannom and Mattarolo [23] 指出波浪型的熱 傳因子 j,普遍較平板型高出 20~40%,但並沒有提到在降壓方面的現象。Webb [25] 根 據 Beecher and Fagan [24] 的實驗數據發展出經驗公式。

近來 Wang et al. [26] 有對鰭管式熱交換器空氣側性能做一些整合研究。對於百葉 窗型鰭片 (louver Fin) 而言, Wang et al. [27] 針對其研究的大量測試樣本尋找出空氣側 的性能經驗方程式。在有關裂口型鰭片 slit fin 方面的研究, 比較 louver fin 而言, slit fin (圖 1-3-4a)測試樣本就少些。有關 slit fin 的研究相當的少,僅有 Nakayama and Xu [28] 還有 Wang et al. [29], Du and Wang [30],這些研究提供了有關 slit fin 的一些性能報告, 然而這些報告都是針對較大管徑 D_o 、較大橫向節距 P_t 及縱向節距 P_l ,而對於較小管徑 D_o 、較小橫向節距 P_t 及縱向節距 P_l ,則尚無報告,除此外有關 slit fin 與其他型式鰭片 的性能比較也未提及。

有關濕盤管的文獻較少, Eckels and Rabas [31] 針對 plain fins 的乾濕盤管得出經驗 式。Idem et al. [32] 對 plain fin 的有無結露現象做比較, Idem and Goldschmidt [33] 指 出水膜厚度將影響熱傳效果。近來對平板 plain fin 鰭片做研究尚有 Wang et al. [34,35]。 然而對於增強型鰭片的研究相當的少,主要都是因為測試樣本取得不易。Mirth 和 Ranadhyani [36,37] 還有 Wang et al. [38,39]等主要對 wavy fin 做研究,研究指出 wavy fin 的摩擦因子 f 與管排數 N 有關。然而這樣的現象在 Wang et al. [40] louver fin 研究中,則 沒有這樣的現象。Hong and Webb [41] 針對 (one wavy, and two louver fins with $P_t = 25.4$ mm and $P_l = 22$ mm) 其鰭片親水塗佈處理 (hydraulic coating) 的影響,結果顯示鰭片親 水塗佈處理 (hydraulic coating) 對顯熱熱傳係數是沒有影響的。對於裂口型濕盤管較有 系統的研究有, Wang et al. [42] 針對 one-side slit (圖 1-3-4b) 有 9 個測試樣本, ($P_t = 25.4$ mm, $P_l = 22$ mm, $D_c = 10.34$ mm), 說明管排數 N 及鰭片間距 F_P 的影響, 而 Wang et al. [42] 主要是針對一般性的管徑做研究。綜觀而言對於較大管徑的研究, 實在相當的 缺乏,因此,本實驗主要針對大管徑波浪型鰭片,分別在乾、濕兩種條件下,探討其熱 傳表現,以及可能影響的原因;並試著建立相關資料庫。

二、 實驗方法

一般而言鰭管式熱交換器的工作流體為空氣和冷媒。由於空氣側的熱傳與壓降特性 不受管內工作流體的影響,因此為了取得較佳的管內控制條件,本實驗進行時,管內採 用水為工作流體。本研究的實驗設備可分為三大部份,風洞、水循環系統、資料蒐集系 統。風洞用來測試熱交換器空氣側的性質,測試乾盤管時,由熱水循環系統提供管內側 所需的熱水;測試濕盤管時,由冰水循環系統提供管內側所需的冰水,資料蒐集系統記 錄實驗中量測到的物理量。

2-1 實驗系統

2-1-1 開放式風洞

(圖 2-1-1)為開放式風洞設備示意圖。空氣的流速是由一 5.5 kW (7.5 馬力)的離心 扇和變頻器來控制。熱交換器入口的空氣直接由環境中導入,再經一整流裝置使氣流平 穩均勻,因此空氣的入口條件受到環境的因素控制。測試段的截面積為600mm×400mm, 在試件前後則以網格的方式(mesh),在網格點上以熱電偶(T-Type)量取試件進出口空 氣的溫度。入口端的網格數為八個,出口端則共有十二個。使用的熱電偶皆事先用精確 度0.01℃的石英溫度計 (HP 2804A)校正過。空氣通過熱交換器的壓降,則用一精密的 壓差轉換器來量取,其精確度可達0.5 Pa。風量量測用的是依據 ASHRAE [43] 標準所 建立的出風式多噴嘴風道設備。

2-1-2 循環式風洞

(圖 2-1-2)為循環式風洞設備示意圖。空氣的流速是由一 7.46kW(10 馬力)的離心扇 和變頻器來控制。空氣在密閉的風道中循環,入口空氣的條件由一 6RT 冷凍能力的空 調箱控制,空調箱中另加裝加濕器及加熱器,可控制入口空氣的乾、濕球溫度。空氣經 一整流裝置使氣流平穩均勻,再通過熱交換器。測試段的最大截面積為 880mm ×550mm, 在試件前後則以樹狀取樣盒將空氣引入盒中,各以兩支 RTD (Pt-100Ω)分別量取乾、濕 球溫度。使用的 RTD 皆事先用精確度 0.01℃的石英溫度計 (HP 2804A) 校正過,其精 確度可達 0.1℃。空氣通過熱交換器的壓降,則用一精密的壓差轉換器來量取,其精確 度可達 0.5Pa。風量量測用的是依據 ASHRAE [43] 標準所建立的出風式多噴嘴風道設 備。

2-1-3 熱水循環系統

熱水循環系統提供管內側的熱水,入口溫度係由一加熱能力為 80kW 的恒溫槽來調控。 進出口水溫之量測元件為兩支預校過的 RTD (Pt-100Ω),其精準度可在 0.1℃內。而水 量的量測,使用之量測元件為一解析度 0.002 L/s 的電磁式流量計。

_2-1-4 冰水循環系統

測試濕盤管時,管內側的冰水係由一冷凍力為 3RT 的冰水機調控。進出口水溫之量 測元件為兩支預校過的 RTD (Pt-100Ω),其精準度可在 0.1℃內。而水量的量測,使用 之量測元件為一解析度 0.002 L/s 的電磁式流量計。

2-1-5 資料蒐集系統

全部感測元件的訊號都集中到一混合式記錄器 (hybrid recorder),經 A/D 電路轉換成

數位訊號。記錄器接收的訊號為電壓,內部已有轉換電阻成為電壓的功能,故可直接讀 取電阻式溫度計及熱電偶線的訊號,但是壓差計及電磁式流量計的輸出訊號為電流,必 需再經過訊號轉接器的轉換才能讀取訊號。記錄器的訊號再透過 GP-IB 通訊介面,把 數位訊號送到主電腦,做進一步的運算處理。

2-2 實驗方法

2-2-1 乾盤管測試

測試乾盤管時,熱水入口溫度保持在 60 ±0.5℃,熱水的體積流率保持在 5±0.1 L/min,改變熱交換器正面風速,約從 0.3 m/s 漸增至 5.5 m/s。所需量測的物理量為: (1)水側入出口溫度 $T_{w,i}$ 、 $T_{w,o}$

(2)水流量*m*_w

(3)空氣側入出口溫度*T_{a,i}、T_{a,o}*

(4)空氣經過熱交換器的壓降 ΔP_{HX}

(5)空氣經過噴嘴的壓降 ΔP_{NOZ}

(6) 噴嘴前的靜壓 P_{NOZ}

實驗開始時,先使系統運作一段時間,讓系統達到穩定狀態。系統是否穩定的依據, 可從觀察空氣側與水側的能量平衡得知;所有數據均在空氣側與水側的能量平衡誤差 5%的測試條件下取得。一般而言,在雷諾數最低時,實驗數據之不準度最大。其中不 準度的計算是依據 Moffa [44] 方法,(表 2-2-1)為實驗的不準度。

2-2-2 濕盤管測試

測試濕盤管時,冰水入口溫度保持在 5~7℃,冰水的體積流率保持在 10±0.1 L/min, 改變熱交換器正面風速,約從 0.3m/s 漸增至 4.5m/s。所需量測的物理量為: (1)水側入出口溫度 T_{wi} 、 T_{wo} (2)水流量*m*_w

(3)空氣側入出口乾、濕球溫度, T_{db} 、 T_{wb}

(4)空氣經過熱交換器的壓降 ΔP_{HX}

(5)空氣經過噴嘴的壓降 ΔP_{NOZ}

(6)噴嘴前的靜壓 P_{NOZ}

實驗開始時,先使系統運作一段時間,以達到所需的入口條件。接著讓系統達到穩 定狀態,系統是否穩定的依據,可從觀察空氣側與水側的能量平衡得知;當系統穩定後, 才將當時的系統狀態經由記錄器記錄下來。所有數據均在空氣側與水側的能量平衡誤差 5%的測試條件下取得。一般而言,在雷諾數最低時,實驗數據之不準度最大。其中不 準度的計算是依據 Moffa [44] 的方法。(表 2-2-2)為實驗的不準度,而最大不準度, 發生在最低風速時,由表中可知水側的不準度較小。

三、 理論分析

熱交換器可分成乾盤管與濕盤管。所謂的乾盤管就是熱交換器當成冷凝器使用,而 濕盤管就是熱交換器當成蒸發器使用。有關分析方法將說明如下:

3.1 乾盤管

有關乾盤管的熱傳主要是由於空氣溫度差所造成的顯熱熱傳,在此我們將介紹 UA-LMTD-F 及 E-NTU 討論。

<u>3-1-1 UA-LMTD-F 方法:</u>

以下的推導主要導出對數平均溫差 LMTD ,首先我們將以平行流來說明:如(圖 3-1-1a)

 $dq = U dA \Delta T$

(3-1-1)

又dq應等於熱流體由位子A到dA所損失的熱,或冷流體所獲得的熱,故

$$dq = -\dot{m}_h C_{p,h} dT_h \quad (\begin{subarray}{c} \pm m_h C_{p,h} dT_h \\ \end{array} \tag{3-1-2}$$

其中 $C_{p,c}$ 、 $C_{p,h}$ 分別為冷熱流體的比熱, dT_c 、 dT_h 為其溫度變化

$$\mathbf{X} \quad d(\Delta T) = dT_h - dT_c \tag{3-1-4}$$

由(3-1-1)(3-1-2)(3-1-3)得

$$d(\Delta T) = -\frac{dq}{\dot{m}_{h}C_{p,h}} - \frac{dq}{\dot{m}_{c}C_{p,c}} = -dq \left(\frac{1}{\dot{m}_{h}C_{p,h}} + \frac{1}{\dot{m}_{c}C_{p,c}}\right)$$
(3-1-4)

將上式改寫成

$$d(\Delta T) = -Bdq \tag{3-1-5}$$

其中
$$B = \left(\frac{1}{\dot{m}_h C_{p,h}} + \frac{1}{\dot{m}_c C_{p,c}}\right)$$
 (3-1-6)

將 (3-1-7) 積分

$$\int_{\Delta T_1}^{\Delta T_2} \frac{d(\Delta T)}{\Delta T} = \int_0^{A_o} - UBdA = -BA_o \frac{\int_0^{A_o} UdA}{A_o}$$
(3-1-8)

其中Ao 為熱交換器的熱傳總面積,下面我們將定義總熱傳係數

$$U_{o} = \frac{1}{A_{o}} \int_{0}^{A_{o}} U dA$$
 (3-1-9)

由 (3-1-8) (3-1-9) 將得出下列式子

$$\ln \frac{\Delta T_1}{\Delta T_2} = BU_o A_o \tag{3-1-10}$$

又由 (3-1-5) 積分

$$\int_{\Delta T_1}^{\Delta T_2} d(\Delta T) = -B \int_0^Q dq$$
 (3-1-11)

$$\therefore Q = \frac{\Delta T_1 - \Delta T_2}{B}$$
(3-1-12)

(3-1-10)(3-1-12)得

$$Q = A_o U_o \frac{\Delta T_1 - \Delta T_2}{\ln\left(\frac{\Delta T_1}{\Delta T_2}\right)}$$
(3-1-13)

$$\therefore Q = U_o A_o \Delta T_m \tag{3-1-14}$$

$$\therefore \Delta T_m = \frac{\Delta T_1 - \Delta T_2}{\ln\left(\frac{\Delta T_1}{\Delta T_2}\right)}$$
(3-1-15)

其中 $\Delta T_1 = T_{h1} - T_{c1}$; $\Delta T_2 = T_{h2} - T_{c2}$ (3-1-16) 對於上述的公式可用於平行流與逆向流(圖 3-1-1b),然而對於交錯流(圖 3-1-2b)則 必須乘上一修正因子 F,亦即

$$Q = U_o A_o \Delta T_m F \tag{3-1-17}$$

其中 F (圖 3-1-1c) 可參考 Hewitt [45] 書中有詳細說明。然而在此研究中我們主要採 用 ε-NTU 方法。

<u>3-1-2 ε-NTU 方法</u>

首先我們將定義熱交換器之有效性:

有效性
$$\varepsilon = \frac{Q}{Q_{\text{max}}}$$
 (3-1-18)

其中Q為實際熱傳量,可由熱流體損失的能量或冷流體獲得的能量求出,在此我們將以 兩者的平均,亦即

$$Q_a = \dot{m}_a C_{p,a} \Delta T_a \quad (22 \text{ mm}) \tag{3-1-19}$$

 $Q_{w} = \dot{m}_{w} C_{p,w} \Delta T_{w} \quad (\mathcal{K} \mathfrak{A}) \tag{3-1-20}$

$$Q = \frac{Q_a + Q_w}{2}$$
(3-1-21)

雖然理論上 Qa 與 Qw 會相等,但實際量測時會有稍許的差異,而當 Qa 與 Qw 差異值控制在 5%以內一段時間後,才紀錄 Qa 與 Qw。

而最大可能熱傳量 Q_{max} 說明如下:

對平行流而言我們已知

$$Q = \dot{m}_h C_{P,h} (T_{h1} - T_{h2}) = \dot{m}_c C_{P,c} (T_{c2} - T_{c1})$$
(3-1-22)

對逆向流而言

$$Q = \dot{m}_h C_{P,h} (T_{h1} - T_{h2}) = \dot{m}_c C_{P,c} (T_{c1} - T_{c2})$$
(3-1-23)

而想要獲知熱交換器最大可能熱傳量,可假設當熱交換器無限大時,此時

 $T_{c2} = T_{h1}$ 或 $T_{h2} = T_{c1}$ (如圖 3-1-2a) °

而流體中有一者的溫度變化等於熱交換器的最大溫差,而此流體的 mC_p 應為最小, 因為由能量平衡得知,一流體所吸收的能量應等於另一流體所釋放的能量,故知 $Q_{\max} = (mC_p)_{\min} (T_{h1} - T_{c1})$ (3-1-24) 最小 mC_p 的流體可能是熱流體或冷流體,視質量流率與比熱而定。

在此我們假設冷流體有較小的 mC_p ,則有效度 ε

$$\varepsilon = \frac{\dot{m}_c c_{c,p} \left(T_{c2} - T_{c1} \right)}{\dot{m}_c c_{c,p} \left(T_{h1} - T_{c1} \right)} = \frac{T_{c2} - T_{c1}}{T_{h1} - T_{c1}} \quad (\ \text{Priv} \ \text{in} \) \tag{3-1-25}$$

將 (3-7) 重新整理得

$$\ln \frac{T_{h2} - T_{c2}}{T_{h1} - T_{c1}} = -U_o A_o \left(\frac{1}{\dot{m}_h c_{p,h}} + \frac{1}{\dot{m}_c c_{p,c}} \right)$$
(3-1-26)

由 (3-1-26) (3-1-25) (3-1-2) (3-1-3) 得

$$\varepsilon = \frac{1 - \exp\left[\left(-\frac{U_0 A_o}{C_{\min}}\right)\left(1 + \frac{C_{\min}}{C_{\max}}\right)\right]}{1 + \frac{C_{\min}}{C_{\max}}} \quad (\text{Pfix})$$
(3-1-27)

由上可知
$$\varepsilon = \varepsilon (NTU, C^*, 流動型式)$$
 (3-1-29)

其中
$$NTU = \frac{U_o A_o}{C_{\min}}$$
 (3-1-30)

$$C^* = \frac{C_{\min}}{C_{\max}}$$
(3-1-31)

對一般不同流向,有關 ε -NTU的關係式可由一般熱傳書籍得知(表 3-1-2-1)。而 ESDU [46] 再針對交錯流(圖 3-1-2b)系統,兩側流體為完全不混合時(unmixed-unmixed) 時提出管排數 N 與 ε -NTU 的關係(表 3-1-2-2)。

3.2 濕盤管

濕盤管的分析方法主要以全濕情況為主(圖 3-2-1),所謂全濕是指熱交換器鰭片的 平均溫度低於入口的露點溫度。所謂半乾濕情況是指鰭片溫度有部分高於入口露點溫度, 有部分低於露點溫度,所造成部分乾部分濕的現象,這種現象通常發生在相對濕度不大 且有較大風速。而當鰭片的平均溫度高於入口的露點溫度時,則為 3-1 所分析之全乾的 情形。

3-2-1 基本理論

空氣是由多種成分所組成,通常我們周遭的空氣都含有一些水蒸氣的存在,所以我 們將空氣稱為濕空氣或大氣空氣,而對於不含水氣的空氣我們稱為乾空氣,也就是說, 空氣(濕空氣)中含有水蒸氣和乾空氣兩部分。

一般空調中使用的空氣溫度大約在 $-10^{\circ}C \sim 50^{\circ}C$,而在此範圍內有關乾空氣的定壓 比熱 $C_{p,a}$ 值幾乎可視成常數 ($C_{p,a}=1.005 \ KJ/KgK$),故有關乾空氣的焓為

$$i_{a,d} = \mathbf{C}_{\mathbf{p},\mathbf{a}} \times T \quad (KJ/Kg) \tag{3-2-1}$$

對於水氣而言,將其視為理想氣體,因此焓僅為溫度的函數,在溫度低 50℃時,

其焓值等於同溫下飽和蒸氣焓值,由水蒸氣在 0℃時焓為 2501.3KJ/Kg,在 -10℃~ 50 ℃間平均比熱為 1.82 KJ/KgK,故有關水氣的焓 ig,t為

$$i_{g,t} = 2501.3 + 1.82 \times T \tag{3-2-2}$$

而濕空氣總焓 i 為乾空氣焓 ia,d 與水氣焓 ig,t 的和

$$i = i_{a,d} + Wi_{g,t} = 1.005 \times T + W \times (2501.3 + 1.82 \times T)$$
(3-2-3)

接下來考慮如(圖 3-2-1a)所示的濕空氣熱質傳過程,圖中的 W 為比濕, i 為濕 空氣的焓值, m_{a,d}為乾空氣的質量流率;若我們考慮一甚小的熱傳面積 dA_o上的能量平 衡可得:

$$-\dot{m}_{a,d}di = dQ - \dot{m}_{a,d}dW \times i_{f,w}$$
(3-2-4)

其中, if, w 為冷凝水的焓值。

而總熱傳量
$$dQ_t = 顯熱熱傳量 dQ_s + 潛熱熱傳量 dQ_l
 $dQ_s = h_{c,o}dA_o(T - T_w)$ (3-2-5)
其中 $h_{c,o}$ 為空氣顯熱熱傳系數$$

$$dQ_l = (dm)i_{fg} \tag{3-2-6}$$

其中dm為凝結水量, i_{fg} 為蒸發潛熱

$$dm = h_{D,o} dA_o (W - W_{s,w})$$
 (3-2-7)

其中 h_{D,o} 為質傳係數,故

$$dQ_l = h_{D,o} dA_o (W - W_{s,w}) (i_{g,t} - i_{f,w})$$
(3-2-8)

所以

$$dQ_{t} = h_{c,o} dA_{o} (T - T_{w}) + h_{D,o} dA_{o} (W - W_{s,w}) (i_{g,t} - i_{f,w})$$
(3-2-9)

現在我們將根據 Threlkedld [51], 定義 Le (Lewis number), 即

$$Le = \frac{h_{c,o}}{h_{D,o}c_{p,a}}$$
(3-2-10)

所以,(3-2-9)可以改寫如下:

$$dQ_{t} = \frac{h_{c,o}dA_{o}}{c_{p,a}} \left(c_{p,a}(T - T_{w}) + \frac{(W - W_{s,w})(i_{g,t} - i_{f,w})}{Le} \right)$$
(3-2-11)
又在標準狀況下,濕空氣的焓值可以表示如下:
 $i = c_{p,a}T + W(2501.3 + 1.82T)$ (kJ/kg)
所以,在水膜溫度的飽和濕空氣焓值可表示如下:
 $i_{w} = c_{p,a}T_{w} + W_{s,w}(2501 + 1.805T_{w})$
將 (3-2-12) 減去 (3-2-13) 可得
 $i - i_{w} = c_{p,a}(T - T_{w}) + 2501(W - W_{s,w})$
(3-2-14)

將(3-2-14)中的溫差部分(T-Tw)代入(3-2-9)可得:

$$dQ_{t} = \frac{h_{c,o}dA_{o}}{c_{p,a}} \left((i - i_{w}) - 2501(W - W_{s,w}) + \frac{(W - W_{s,w})(i_{g,t} - i_{f,w})}{Le} \right)$$

$$= \frac{h_{c,o}dA_{o}}{c_{p,a}} \left((i - i_{w}) + \frac{(W - W_{s,w})(i_{g,t} - i_{f,w} - 2501 \times Le)}{Le} \right)$$
(3-2-15)

又知凝結水量
$$-\dot{m}_{a,d}dW = h_{D,o}dA_o(W - W_{s,w})$$
 (3-2-16)

$$dQ_{t} = h_{D,o} dA_{o} (W - W_{s,w}) (\frac{di}{dW} - i_{f,w})$$
(3-2-17a)

$$=\frac{h_{c,o}dA_{o}}{c_{p,a}}\left((i-i_{w})+\frac{(W-W_{s,w})(i_{g,t}-i_{f,w}-2501\times Le)}{Le}\right)$$
(3-2-17b)

將式 (3-2-17a) (3-2-17b) 稍做處理後,我們可以得到:

$$\frac{di}{dW} = Le \frac{i - i_w}{W - W_{s,w}} + (i_{g,t} - 2501 \times Le)$$
(3-2-18) (3-2-18)

稱之為空氣線圖上除濕過程的空氣調和線 (process line or conditioning line)。又因 (3-2-17b)等式右邊刮號內的第二項比起第一項相當的小,因此將第二項忽略,故 (3-2-17)可簡化成如下:

$$dQ_{t} = \frac{h_{c,o} dA_{o}}{c_{p,a}} (i - i_{w})$$
(3-2-19)

濕盤管的分析方法,主要是根據 Threlkeld [51] 所提出的方法,其細節說明如下: $Q_a = \dot{m}_a (i_{a,i} - i_{a,o})$ (空氣側) (3-2-20)

$$Q_{w} = \dot{m}_{w} C_{p,w} \left(T_{w,o} - T_{w,i} \right) \ (\ \mathcal{K} \oplus)$$
(3-2-21)

$$Q_{avg} = \frac{Q_a + Q_w}{2} \tag{3-2-22}$$

$$\mathcal{X} \quad Q_{avg} = U_{o,w} A_o F \Delta i_m \tag{3-2-23}$$

其中F為修正因子, Δi_m 為平均焓差,根據Bump [52] 和 Myers [53] 所提出逆向流 Δi_m 定義為:

$$\Delta i_{m} = i_{a,i} + \frac{\left(i_{a,i} - i_{a,o}\right)}{\ln\left(\frac{i_{a,i} - i_{r,o}}{i_{a,o} - i_{r,i}}\right)} - \frac{\left(i_{a,i} - i_{a,o}\right)\left(i_{a,i} - i_{r,o}\right)}{\left(i_{a,i} - i_{r,o}\right) - \left(i_{a,o} - i_{r,i}\right)}$$
(3-2-24)

i_{a,i} 、 *i_{a,o}*:為空氣的進口和出口焓值
 i_{r,i} : 相對於冷媒進口溫度下的飽和空氣焓值

i_{r,o}:相對於冷媒出口溫度下的飽和空氣焓值

代入(3-2-23)將可得出U_{ow}。

接下來我們將找出總熱傳係數U_{ow}與各阻抗間的關係,考慮如下(圖 3-2-1 b),圖 中鰭片厚度為δ_r,在鰭片外側均勻地覆蓋一層水膜(厚度為 y_w),在下列的分析中,下標 f代表鰭片,w則代表水膜。s表示飽和空氣狀態,r表示以冷媒側溫度來計算,p代 表管壁,i代表管內,o代表管外部分,水膜厚度為 y_w為一平均值。 再來我們將引入b'_r、b'_p、b'_{wp} 與 b'_{wm} 等4個參數定義,其分別如下:

$$b'_{r} = \frac{i_{s,p,i} - i_{s,r}}{T_{p,i} - T_{r}}$$
(3-2-25)

$$b'_{p} = \frac{i_{s,p,o} - i_{s,p,i}}{T_{p,o} - T_{p,i}}$$
(3-2-26)

$$b'_{w,p} = \frac{i - i_{s,p,o}}{T - T_{p,o}}$$
(3-2-27)

$$b'_{w,m} = \frac{i - i_{s,w,m}}{T - T_{f,m}}$$
(3-2-28)

b'的的定義為 $\Delta i_s / \Delta T$ (見圖 3-2-1c),由於焓差驅動勢的原因,若僅使用顯熱溫差 當驅動勢,就不會產生這些參數,由 $b' = \Delta i_s / \Delta T$ 的定義,可以將常用的溫差轉換成 b'與焓間的關係,如此一來,就可將各個不同的阻抗通通換成焓差驅動勢,這時才能 將各部分不同的阻抗加起來(因為阻抗的驅動勢為焓差)。

管內熱傳:

$$Q_{i} = h_{i}A_{p,i}(T_{p,i} - T_{r})$$

$$Q_{i} = \frac{h_{i}A_{p,i}}{b_{r}'}(i_{s,p,i} - i_{s,r})$$
(3-2-29)
(3-2-30)

管壁熱傳:

$$Q_{p} = \frac{k_{p}A_{p,m}}{X_{p}} \left(T_{p,i} - T_{p,o}\right)$$
(3-2-31)

$$Q_{p} = \frac{k_{p}A_{p,m}}{X_{p}} \left(\frac{i_{s,p,o} - i_{s,p,i}}{b'_{p}}\right)$$
(3-2-32)

其中
$$X_{p}$$
為管壁厚度, $A_{p,m} = \frac{A_{p,o} - A_{p,i}}{\ln \frac{A_{p,o}}{A_{p,i}}}$ (3-2-33)

透過鰭片的熱傳路徑可分為兩個管道,即透過傳熱管與鰭片兩部分:

$$Q_{o} = \frac{h_{o,w}}{b'_{w,p}} A_{p,o}(i - i_{s,p,o}) + \frac{h_{o,w}}{b'_{w,m}} A_{f}(i - i_{f,m})$$

$$= \frac{h_{o,w}}{b'_{w,p}} A_{p,o}(i - i_{s,p,o}) \left[1 + \frac{b'_{w,p}}{b'_{w,m}} \frac{A_{f}}{A_{p,o}} \frac{i - i_{f,m}}{i - i_{s,p,o}} \right]$$

$$= \frac{h_{o,w}}{b'_{w,p}} A_{p,o}(i - i_{s,p,o}) \left[1 + \frac{b'_{w,p}}{b'_{w,m}} \frac{A_{f}}{A_{p,o}} \eta_{wet,f} \right]$$
(3-2-34)

其中ηwetf 為濕式鰭片的鰭片效率,定義如下:

$$\eta_{wet,f} = \frac{i - i_{f,m}}{i - i_{s,p,o}}$$
(3-2-35)

將變數 b'wp 的計算係以管壁外水膜平均温度來計算,b'wm 的計算係以鰭片外水膜 平均温度來計算,接下來我們來將各部分的阻抗予以合成:

$$\therefore Q_{o} = \frac{h_{o,w}}{b'_{w,p}} A_{p,o} \left(i - i_{s,p,o} \right) + \frac{h_{o,w}}{b'_{w,m}} A_{f} \cdot \eta_{wet,f} \left(i - i_{s,p,o} \right)$$
(3-2-36)

因此式 (3-2-30)、(3-2-32) 與 (3-2-36) 可改寫成:

$$i_{s,p,i} - i_{s,r} = Q_i \left[\frac{b'_r}{h_i A_{p,i}} \right]$$
 (3-2-37)

$$i_{s,p,o} - i_{s,p,i} = Q_p \left[\frac{b'_p X_p}{k_p A_{p,m}} \right]$$
 (3-2-38)

$$i - i_{s,p,o} = Q_o \left[\frac{1}{\frac{h_{o,w}A_{p,o}}{b_{w,p}} + \frac{h_{o,w}}{b_{w,m}}} A_f \cdot \eta_{wet,f}} \right]$$
(3-2-39)

在穩定狀態下時,由能量平衡 $Q_i = Q_p = Q_o = Q_t = U_{o,w}A_o(i - i_{s,r})$,因此我們可將各部分的熱通量加總起來:

$$i - i_{s,r} = Q_t \left[\frac{b'_r}{h_i A_{p,i}} + \frac{b'_p X_p}{k_p A_{p,m}} + \frac{1}{\frac{h_{o,w} A_{p,o}}{b'_{w,p}} + \frac{h_{o,w}}{b'_{w,m}}} A_f \eta_{wet,f}} \right]$$
(3-2-40)

即

$$\frac{Q_{t}}{U_{o,w}A_{o}} = Q_{t} \left[\frac{b_{r}'}{h_{i}A_{p,i}} + \frac{b_{p}'X_{p}}{k_{p}A_{p,m}} + \frac{1}{\frac{h_{o,w}A_{p,o}}{b_{w,p}'} + \frac{h_{o,w}}{b_{w,m}'}A_{f} \cdot \eta_{wet,f}} \right]$$
(3-2-41)

所以

$$U_{o,w} = \begin{bmatrix} \frac{1}{\frac{A_o b'_r}{h_i A_{p,i}} + \frac{A_o b'_p X_p}{k_p A_{p,m}} + \frac{1}{\frac{h_{o,w} A_{p,o}}{b'_{w,p} A_o} + \frac{h_{o,w}}{b'_{w,m}} \frac{A_f}{A_o} \cdot \eta_{wet,f}} \end{bmatrix}$$

$$= \begin{bmatrix} \frac{1}{\frac{A_o b'_r}{h_i A_{p,i}} + \frac{A_o b'_p X_p}{k_p A_{p,m}} + \frac{1}{h_{ow}} \left(\frac{A_{p,o}}{b'_{w,p} A_o} + \frac{1}{b'_{w,m}} \frac{A_f}{A_o} \cdot \eta_{we,f}}\right)} \end{bmatrix}$$
(3-2-42)

將(4-42)倒數後可得

$$\frac{1}{U_{o,w}} = \frac{b'_{r}A_{o}}{h_{i}A_{p,i}} + \frac{b'_{p}X_{p}A_{o}}{k_{p}A_{p,m}} + \frac{1}{h_{o,w}\left(\frac{A_{p,o}}{b'_{w,p}A_{o}} + \frac{1}{b'_{w,m}}\frac{A_{f}}{A_{o}} \cdot \eta_{wet,f}\right)}$$
(3-2-43)

水测阻抗

有關水測阻抗,可由 Gnielinski [49],對單相流流體在平滑管上($\eta_i = 1$)的半經驗

公式得知:

$$h_{i} = \left(\frac{k_{w}}{D_{i}}\right) \frac{\left(\operatorname{Re}_{i} - 1000\right) \operatorname{Pr}\left(\frac{f_{i}}{2}\right)}{1 + 12.7\sqrt{f_{i}/2} \left(\operatorname{Pr}^{2/3} - 1\right)}$$
(3-2-44)

其中 $f_i = (1.58 \ln \operatorname{Re}_i - 3.28)^{-2}$ (3-2-45)

$$\operatorname{Re}_{i} = \frac{\rho_{w} V_{w} D_{i}}{\mu_{w}}$$
(3-2-46)

由此我們將知道(4-43)左側 $U_{o,w}$ 為已知,而右側可分別依定義算出 b_{r} 、 b_{p} 、 $b_{w,p}$,而 $b_{w,m}$ 則必須迭代才可得知。其中 $h_{o,w}$ 、 $\eta_{wet,f}$ 都是 $b_{w,m}$ 的未知函數,在下一節我們將說明。

3-2-2 濕鰭片效率

在上一節中有關鰭片效率的定義(3-2-35 式),其中鰭片水膜溫度的計算不易,故 要想知道有關的焓就相當困難,因此希望能藉由幾何形狀的關係,找出其與鰭片效率相 關性。考慮圓形鰭片(圖 3-2-2a)的鰭片效率,再推衍到平板型鰭片的鰭片效率,同 樣的我們假設鰭片外部覆蓋一均勻的水膜,水膜厚度為 yw,圓形鰭片在 r 位置的熱傳 量可表達如下:

$$Q_f = 2k_f y_f \cdot 2\pi r \frac{dT_f}{dr}$$
(3-2-47)

在 r 位置一小段位置的能量變化如下:

$$dQ_f = \frac{-2k_w}{y_w} \left(T_w - T_f\right) \cdot 2\pi r \cdot dr$$
(3-2-48)

若我們考慮濕空氣的焓值在一小段溫度的變化為線性關係,則空氣的飽和焓值可寫成如下:

$$i_s = a + bT_s \tag{3-2-49}$$

如果將飽和溫度換成水膜的溫度,則在水膜上的空氣飽和焓為:

$$i_w = a_w + b'_{w,m} T_w$$
 (3-2-50)

所以(4-48)可改寫為:

$$\therefore dQ_f = \frac{-2k_w}{y_w} \left(T_w - T_f\right) \cdot 2\pi r \cdot dr = \frac{-2k_w}{y_w} \left(\frac{i_w - a_w}{b'_{w,m}} - T_f\right) \cdot 2\pi r \cdot dr$$

$$=\frac{-2k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'}(i_{w}-a_{w}-b_{w,m}'T_{f})\cdot 2\pi r \cdot dr$$
(3-2-51)

其中 $a_w + b'_{w,m}T_f$ 這個量的單位為空氣焓值,所以我們可引入一個「虛假」的空氣焓值 i_f ,即 $i_f = a_w + b'_{w,m}T_f$,其中 a_w 與 $b'_{w,m}$ 可由水膜溫度 T_w 計算而得:故(3-2-51) 可寫成:

$$\therefore dQ_f = \frac{-2k_w}{y_w b'_{w,m}} (i_w - i_f) \cdot 2\pi r \cdot dr$$
(3-2-52)

又由能量方程式 (3-2-19)

$$dQ_{f} = \frac{-h_{c,o}dA}{c_{p,a}} (i - i_{w}) = \frac{-2h_{c,o} \cdot 2\pi r \cdot dr}{c_{p,a}} (i - i_{w})$$
(3-2-53)

所以由 (3-2-52) 與 (3-2-53), 可將 iw 消除:

$$\therefore dQ_{f} = \frac{-2k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'} \left(i + \frac{dQ_{f} \cdot c_{p,a}}{2h_{c,o} \cdot 2\pi r \cdot dr} - i_{f} \right) \cdot 2\pi r \cdot dr$$

$$= \frac{-2k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'} \left(i - i_{f} \right) \cdot 2\pi r \cdot dr - \frac{2k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'} \cdot \frac{dQ_{f} \cdot c_{p,a}}{2h_{c,o}}$$
(3-2-54)

即:

$$\left(1 + \frac{k_{w}}{y_{w}b'_{w,m}} \cdot \frac{c_{p,a}}{h_{c,o}}\right) dQ_{f} = \frac{-2k_{w}}{y_{w}b'_{w,m}} (i - i_{f}) \cdot 2\pi r \cdot dr$$
(3-2-55)

$$dQ_{f} = \frac{\frac{-2k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'}}{\left(1 + \frac{k_{w}}{y_{w}b_{w,m}'} \cdot \frac{c_{p,a}}{h_{c,o}}\right)} (i - i_{f}) \cdot 2\pi r \cdot dr$$

$$= \frac{-2}{b_{w,m}'} \left(\frac{y_{w}}{k_{w}} + \frac{c_{p,a}}{b_{w,m}' \cdot h_{c,o}}\right) (i - i_{f}) \cdot 2\pi r \cdot dr \qquad (3-2-56)$$

這時吾人定義:
$$h_{o,w} \equiv \frac{1}{\frac{c_{p,a}}{b'_{w,m}h_{c,o}} + \frac{y_w}{k_w}}$$
(3-2-57)

請注意(3-2-57)的 $h_{o,w}$ 為濕式熱傳係數, $h_{c,o}$ 為濕盤管空氣側顯熱傳係數, $c_{p,a}$ 為

空氣比熱, y_w 為鰭片和管壁上的水膜厚度, k_w 為水膜熱傳導係數, 根據 Myers [53]的 說明, $\frac{y_w}{k_w}$ 與 $\frac{c_{p,a}}{b'_{w,m}h_{c,o}}$ 項兩相比較後,通常可忽略不計。因此 (3-2-57) 可簡化成: $h_{o,w} \cong \frac{1}{\frac{c_{p,a}}{b'_{w,m}h_{c,o}}} = \left(\frac{c_{p,a}}{b'_{w,m}h_{c,o}}\right)^{-1}$ (3-2-58)

有關濕式鰭片效率為依據 Therlkeld [51] 所提出的扁管方式計算濕式鰭片效率,對於環型鰭片由(3-2-56)(3-2-57)(3-2-58)(3-2-47)可得出常微分方程為

$$\frac{d^{2}\Delta i_{f}}{dr^{2}} + \frac{1}{r}\frac{d\Delta i_{f}}{dr} - \frac{h_{o,w}}{k_{f}y_{f}}\Delta i_{f} = 0$$
(3-2-59)

其中
$$\Delta i_f = i - i_f$$
 (3-2-60)

有關邊界條件為

 $r=0, \ \Delta i_f = i - i_{base}$ (3-2-61)

$$r = L, \quad \frac{d\Delta i_f}{dr} = 0 \tag{3-2-62}$$

最後得出濕式鰭片效率 $\eta_{wet,f}$

$$\eta_{wet,f} = \frac{2r_c}{M(r_e^2 - r_c^2)} \left[\frac{K_1(Mr_c)I_1(Mr_e) - K_1(Mr_e)I_1(Mr_c)}{K_1(Mr_e)I_0(Mr_c) - K_o(Mr_c)I_1(Mr_e)} \right]$$
(3-2-63)

$$I_0$$
 = 零階的第一種修正 Bessel 函數

$$I_1$$
 = 一階的第一種修正 Bessel 函數

re: 為包含鰭片高度的管半徑

$$M = \sqrt{\frac{2h_{o,w}}{k_f \delta_f}} \tag{3-2-60}$$

這個方程式最主要的導出量為濕盤管的鰭片效率 $\eta_{wet,f^{\circ}}$ 如果鰭片型式為如(圖 4-2b) 的連續型鰭片而不是圓型鰭片,則可採用等效面積法 [48] (the equivalent circular method) 來近似,即以 r_{eq} 來取代 (4-63) 中的 r_e :

$$r_{eq} = \sqrt{\frac{P_i \times P_l}{\pi}} \tag{3-2-61}$$

其中

Pt: 鰭片的橫向節距(transverse tube pitch)

P_l: 鰭片的縱向節距(longitudinal tube pitch)

(3-2-63)的 *I*₀、*I*₁、*K*₀、*K*₁在計算上如果要用掌上型計算機來算是相當困難的,因此為了方便快速計算,可參考(圖 3-2-2c)的圖來查詢,同樣的,為了快速計算焓值與 *b*′的值,則可參考(圖 3-2-2d)。

四、 結果與討論

本研究分別針對乾、濕盤管兩部分進行,詳細的幾何尺寸如表4所示;相關的幾何 定義則如圖4所示。以下將分別針對乾、濕盤管進行討論。

4.1 乾盤管

在管排數分別為1、2、4、8、12,以及16,探討鰭片截距對於熱傳性能的影響,實驗結果如圖 4-1-1 所示。在圖 4-1-1 (a)為管截距大約為 1.7mm;圖 4-1-1 (b)則大約為 3.3mm。從圖中可以發現:當管排數較小時(N=1、2),其熱傳性能極為類似。這個現象 可能是與邊界層的發展有關,才會使得在管排數較小時,熱傳表現幾乎與管排數無關。 從另一個角度來看,當管排數大於某一個程度後,隨著管排數的增加,對於熱傳性能的 影響就相當地顯著。值得一提的是:在低雷諾數區,這個趨勢更加明顯。事實上,當雷諾數為2000、鰭片間距約為1.7mm時,隨著管排數由1增至16,熱傳性能至少下降85%。 但若是將雷諾數增加,下降的趨勢就會減緩。類似的趨勢也可以在圖 4-1-1 (b)中發現, 但下降的幅度並不如圖 4-1-1 (a)來得大。這個結果是與 Yang et al. [50]所預期的雷同。

Yang et al. [50]是以 Lam-Bremhorst 紊流模型,在波浪型通道內做數值模擬,發現:轉換 層、紊流的雷諾數值,會受到波浪鰭片之傾斜角度的影響。他們在研究中指出:當鰭片 間距增加,通道內流體,由層流轉換為紊流的位置,會逐漸由下游往上游移動。事實上, 轉換的雷諾數值,會隨著 H/L 的上升而下降。H 為波浪鰭片的間距;L 為。也就是說, 當管排數較大時,可以很明顯地觀察到:熱傳表現在較大的鰭片間距,會比較小間距的 來得佳。

在圖 4-1-1 中也可以觀察到:管排數對於摩擦係數 f 的影響。雖然不若熱傳係數影 響甚巨,但在某個範圍下,還是受到管排數的影響。這是相當不合理的。因為無論是在 平板型鰭管式熱交換器(Wang and Chi[51]、或是近年來的大管徑 Liu et al.[52]),或是 某些高度斷裂型鰭片,如:裂口型、百葉窗型、或是複合百葉窗型等(Wang et al.[53-55]), 都沒有類似的表現。事實上,普遍的研究皆指出:當管排數較大時(N≥2),摩擦因子與 管排數是沒有明顯關係的。但對於波浪型鰭片而言,這兩者就會有一定的關係。在目前 公開的文獻中,Mirth and Ramadhyani[56]和 Wang et al.[57]皆指出:波浪型的數據,似 乎會與管排數或是軸向長度有關。關於這點,Mirth and Ramadhyani[56]並沒有提供任何 解釋的方法;Wang et al.[57]則是猜想:凝結水可能會改變流場,進而導致於這種現象 發生。Lin et al.[58]則是完成這方面的可視化,其結論為:波浪型鰭片影響了凝結水的 不均勻性,更進一步地導致這種現象。然而,上述的這些研究[58-58],其環境條件皆是 控制在"除濕"的狀態下,也就是鰭片表面溫度低於露點溫度,所以在表面上會有凝結水 的產生。但是,本研究的條件是處於完全乾燥下,是不會有凝結水的產生,所以應該是 有其他的原因,進而導致這種現象的發生。

至於在完全乾燥下,Wang et al.[59-63]發現對於波浪型鰭片而言,管排數對於摩擦 因子影響是很輕微的。其測試物為 P_l = 19.05 mm,管排數從 1-6;相較之下,本研究的 測試物為 P_l = 33 mm,管排數最大為 16,軸向的長度要長得許多。當鰭片截距約為 1.7mm, 隨著管排數的上升(尤其是 N > 4),熱傳表現會有一個明顯地下降。這主要是因為完全 發展的特性。至於鰭片截距,在不同管排數下,對於空氣側性能的影響,也可以在圖 4-1-1 中觀測出。可以明顯地看到,當管排數超過 4,熱傳性能會有明顯地下降。尤其 是在低雷諾數區時更加地明顯。當管排數為 2 時,熱傳表現相對地獨立,而僅僅會與邊 界層的發展有關係。Kim and Kim[64]也指出:對較大的鰭片間距而言,平板型鰭管式 熱交換器的j因子,會隨著鰭片間距的上升,而有小幅度的上升。然而,他們也提到了, 在鰭片截距減小時,由於邊界層並無發生互相影響,而使得j因子似乎與鰭片截距無關。 而這個結論與本研究的相比,是十分相符的。當管排數 N 為 1-4 時,邊界層的互相影響是相當小的,也就是說鰭片截距對於 i 因子影響程度是下降的。

管排數對於摩擦因子的影響,主要是因為較長的軸長以及波浪狀突起,導致流場的 改變。根據 Ali and Ramadhyani [65] 對於波浪通道的可視化,可以很清楚地看到流場的 不穩定性。同時也指出:並非整體的流場皆為不穩定的。從入口發展至不穩定區的,即 為穩態。但除了這區之外,其餘的皆為不穩定區。此分界會受到波浪之傾斜角度、H/L, 以及 Re 的影響。很顯然地,在這兩區的摩擦表現會有很大的差異;然而,關於總壓損 的計算,則是必須將兩者皆計算在內。在一開始管排數還小時,壓損主要是受穩態的流 場所影響;但隨著管排數的上升,非穩態的部分會逐漸地影響壓損大小。值得注意的是, 並不是非穩態的壓損值,就會比穩態的來得大。這是因為:穩態區有入口效應造成的壓 損。因此,可以看到摩擦因子,會隨著管排數增加而增加;接著在某些管數達到最大值, 之後逐漸下降。也就是說,在管排數較小時,管排對於摩擦因子影響的程度,會更加顯 著。這是因為在較大的管排數,流場的混合較佳,而且由於流場穩定性與否,造成的壓 損差值亦會較小。

對於高度斷裂型鰭片而言,流體在鄰近的鰭片通道內,混合度是非常好的,這點與 波浪型鰭片是十分不同。因此,管排數對於摩擦性能的影響,也是無法相比擬的。對於 波浪型鰭片而言,鰭片間距對於空氣側的熱傳表現,如圖 4-1-2 所示。其管排數分別為 2、4、8、以及 16。對於較小的管排數,如:N=2(圖 4-1-2a)、或 N=4(圖 4-1-2b),可以發 現:鰭片間距,無論是在熱傳、或是壓損方面,影響程度相對地小。而這個結論,與上 述關於穩態與否的論點,相當吻合。隨著管排數的增加,非穩態的影響越來越大;而管 間距的上升,亦增強了非穩態的效應。總而言之,不論是熱傳或是壓損,擁有較大鰭片 截距的,其值較大。而至於 Ali and Ramadhani[65]則是證實了這點。他們在紊層流的轉 換區,發現了數個大的、清晰可辨識的渦流,而這是在狹小通道內所未見的。而這個渦 流會在通道突起的頂點脫離,造成相當可觀的熱傳量,這正是鰭片截距大小最大的差異 之處。

4.2 濕盤管

實驗結果依照管排數為:2排、4排、8排和12排,分別探討其熱傳係數以及壓降,為

了比較乾濕條件的影響,亦會將先前所做的結果[66]標上,如圖 4-2-1 所示。如預期般 的,熱傳係數以及壓降都會隨著面速的上升而增加。在除濕的條件下,當管排數為2 時,熱傳係數相對地與鳍片截距較無關係;隨著管排數上升至4,可以發現:當鰭片截 距較小時,熱傳係數會有明顯地上升;但若是管排數上升至8或12,又會呈現相反的 走向,也就是隨著鰭片截距的減小,熱傳係數反而會隨之下降。若依乾溼條件不同,則 在管排數為2,熱傳係數整體而言差異性並不大;但在管排數大於2,濕式的熱傳係數, 很明顯地較乾式的來得大,尤其是當鰭片截距減小時,很更加地顯著。另一個值得注意 的點是:波浪型鰭片的波浪數,是與管排數的多寡成正比的;也就是說,管排數的增加, 會造成鰭片波浪數的上升,提高波浪形狀對於流場的影響程度。事實上,若是將流體通 過一個波浪型通道,對於沿著流道的熱傳係數而言,影響的變數相當多。像在波谷以及 吸力側(suction side),可能就會有較小的熱傳係數。而這個理論,對於一個典型的波浪 型鰭片,在完全乾燥的情況下,也是適用的。關於這部分,McNab et al.[67]已經以數值 模擬的方式得到一些結論。他們在報告中指出:當流體通過波浪狀通道的波谷時,會有 不少流體從主流方向分離,進而形成二次流,如圖 4-2-2(a)所示。Hwang et al.[68]也發 表過類似的結論,是同步以實驗和數值方法,模擬在波浪型通道內的流體的流動現象, 以及熱傳分佈。當管截距減小時,反而會增加流道的幾何形狀對於流場的影響,流體在 通道內的流動示意圖,如圖 4-2-2(a)以及圖 4-2-2(b)所示。從上述的兩張圖中,很明顯地 可以看到:在流經通道的轉彎處,由於流體受到阻礙,會產生分離現象、迴流區以及二 次流區。這個圖也充分說明了:為什麼在波浪型峰谷附近,會產生較低的熱傳係數。總 而言之,在乾燥的條件下,對於管排數較大而言(N=8或12),熱傳係數會隨著管截距的 减小而下降。

另外,對於在除濕條下的波浪型通道而言,由於鰭片表面的溫度低於露點溫度,所 以在表面上會有凝結水的產生。Lin et al.[69]就從致力於這方面的研究,並將其結果予 以可視化,實驗圖如圖 4-2-2(c)所示。圖中顯示出:在波浪型鰭片的峰谷區,以及吸力 側附近的表面,會遍佈水滴;也就是說,會有充分的水蒸氣在這附近凝結。從這點來看, 水蒸氣在表面凝結成水滴後,可能會造成氣流向這一帶流動,因此,分離現象或二次流 所造成的影響會被降低。此結果會使得,與乾燥的氣流比較起來,較佳的熱傳現象會發 生在除濕的條件下。因此,在管排數較大(8 排或 12 排)的情況下,管截距對於濕式的熱 傳係數影響,會比乾式的要來得小。

為了瞭解形狀的影響程度,參照先前平板型鰭片的結論[70,71],該鰭片與本研究 所用鰭片的幾何尺寸相同(如:管徑,以及橫、縱向管間距等),並繪於同一張圖上,如 圖 4-2-3 所示。從圖中可以發現:對於平板型鰭片而言,在濕式的條件下,顯熱熱傳系 數與乾式的相比,呈現差不多或是較小的趨勢。而這個現象,在擁有較小的管徑,以及 橫、縱向管截距的平板鰭片上(P_t = 25.4 mm, P_l = 22 mm, D_c = 10.3 mm, [72,73]),也可以 觀察得到。這是因為:平板型並不像波浪型一樣,會在通道的轉彎處形成二次流。所以, 即便是表面上有水滴的形成,也無法引導氣流改善熱傳。不僅僅是如此,表面上液滴的 形成,反而會造成氣流與鰭片間的阻抗增加,因此,平板型在濕式的條件下,熱傳係數 反而會有下降的趨勢。

除了上述的部分,另一個值得注意的就是壓損的部分。如圖 4-2-3 所示,在進口條 件同為濕度 85%的情況下,平板型鰭片在濕式的狀況,壓損普遍高於乾式約 80-90%; 然而,若是對於波浪型鰭片而言,這個數值項多為 50%或是在更低。這是與波浪型的幾 何種類有關係。關於波浪型鰭片,在實際應用上可分成兩種,一種為"魚脊型"(herringbone wavy fin);而另一種為"平滑型"(smooth wavy fin)。Sparrow and Hossfeld [72]就曾經針對 波浪型鰭片尖端突起的部分做研究,發現若是改用圓形的突起,會明顯地降低這一帶的 壓損。最近也有 Islamoglu [74]得到相同的結論:若是將波浪型鰭片的峰谷尖端部分, 做成較為平滑的,則可以大幅地降低壓損。從圖 4-2-2(c)中,可以很清楚地看到:本研 究所使用的為"魚脊型"鰭片,且由於在除濕條件下,鰭片表面佈滿液滴,故可以推測液 滴也是影響壓損的重要原因之一。凝結的水滴在魚脊型的鰭片上,會使得峰谷尖端的部 分較為平滑,進而降低壓損。雖然水在表面上會使得粗造度上升,使得摩擦壓損上升; 但此現象會使得通道較為平順,降低壓損。這兩個效應結合的結果,就是會使得波浪型 鰭片在除濕的條件下,相較於完全乾燥的條件,壓損仍會有限地增加;若與平板型相比, 其值會小得許多。

五、 結論

本研究以實驗方法進行大管徑波浪型鰭片,分別在乾、濕兩種條件下,探討其熱 傳表現,以及可能影響的原因;並試著建立相關資料庫。主要結果如下:

5.1 乾盤管

(1)管排數對於熱傳性能的影響是相當明顯的。當管排數上升時,熱傳性能隨之下降,由其是在低雷諾數時,這現象更加明顯。事實上,在管截距約為1.7 mm,當管排數由1上升至16,熱傳性能大約會下降85%左右。

(2)至於管排數對於壓損的影響,則會遇到出乎預料的狀況。

(3)在管排數為1或2時,鰭片截距對於熱傳性能的影響相對地小。然而,當管排 數增加時,熱傳性能會很明顯地下降;若是在鰭片截距較大的情形下,則熱傳性能與壓 損普遍也較大。

5.2 濕盤管

(1)在除濕的條件下,管排數為2時的熱傳係數,相對地與管截距較無關係係。然而,可以發現到:在管排數為4、較小的管截距時,熱傳係數會稍微地上升。但在管排數為8或12時,這趨勢是恰恰相反的。

(2)若根據鰭片表面乾濕條件的影響,熱傳係數在濕式時,通常會較乾式佳;尤其 是在管排數增加或是管截距減小的情況下,會更加地明顯。相較之下,對於平板型鰭片 而言,濕式的熱傳係數會稍微較乾式來得低。

(3)濕式的壓降很明顯地較乾式大得許多。然而,若觀察壓降在乾濕條件下的差值, 則可以發現:波浪型鰭片會較平板型來得小許多。

參考資料

- 1. Kays, W. M., and London, A. L., 1984, Compact Heat Exchangers,3rd ed. McGraw-Hill, New York.
- McQuiston, F. C., and Tree, D.R., 1971, "Heat Transfer and Flow Friction Data for Two Fin-Tube Surface," ASME J. of Heat Transfer, Vol. 93, pp. 249-250

- Rich, D. G., 1973, "The Effect of Fin Spacing on the Heat Transfer and Fraction Performance of Milti-Row, Smooth Plate Fin-and-Tube Heat Exchanger," ASHRAE Transaction, Vol. 79, part 2, pp. 135-145.
- Rich, D. G., 1975, "The Effect of the Numbers of Tube on Heat Transfer Performance of Smooth Plate Fin-and-Tube Heat Exchangers," ASHRAE Transaction, Vol. 81, Part 1, pp. 307-312.
- Elmahdy, P. E., and Briggs, P. E., "Finned Tube Heat Exchangers: Correlation of Dry Surface Data," ASHRAE Transactions, Vol. 85(2), pp. 262-273.
- MaQuiston, F. C., 1978, "Correlation of Heat Mass and Momentum Transport Coefficients for Plate-Fin-Tube Heat Transfer Surface," ASHRAE Transactions, Vol. 84, Part 1, pp. 294-308.
- Gray, D. L., and Webb, R. L., 1984, "Heat Transfer and Friction Correlations for Plate-Finned-Tube Heat Exchangers having Plain Fins," Proc. 8th Int. Heat Transfer Conference, 1986, pp. 2745-2750.
- Seshimo, Y., and Fujii, M., 1991, "An Experimental Study of the Performance of Plate Fin and Tube Heat Exchangers at Low Reynolds Number," in proceeding of the 8th ASME/JSME Thermal Engineering Joint Conference, Vol. 4, pp. 449-454.
- Kayansayan, N., 1993, "Heat Transfer Characterization of Flat Plain Fins and Round Tube Heat Exchangers," Experimental Thermal Fluid Science, Vol. 6, pp. 263-272.
- Wang, C. C., Hsieh, Y. C., Chang, Y. J., and Lin, Y. T., 1996, "Sensible Heat and Friction Characteristics of Plate Fin-and-Tube Heat Exchangers Having Plane Fins," Int. J. of Refrigeration, Vol. 19(4), pp. 223-230.
- Davenport, C. J., 1983, "Correlation for Heat Transfer and Flow Fraction Characteristics of Louvered Fin," Heat Transfer-Seattle 1983, N.M. Farukhi ed., AICHE Symp. Ser., Vol. 79, no. 225, pp. 19-27.
- 12. Achaichia, A., and Cowell, T. A., 1988, "Heat Transfer and Perrure Drop Characteristics

of Flat Tube and Louvered Plate Fin Surface," Exp. Thermal and Fluid Sci., Vol. 1, pp. 147-157.

- Suzuki, K., Nishihara, A., Hayashi, T., Schuerger, M. J., and Hayahi, M., 1990, "Heat-Transfer Characteristics of Two-Dimensional Model of a Parallel Louver Fin," Heat Transfer-Japanese Research, pp. 654-669.
- 14. Chang, Y. J., and Wang, C. C., 1997, "A Generalized Heat Transfer Correlation For Louver Fin Geometry," Int. J. Heat and Mass Transfer, Vol. 40(3), pp. 533-544.
- 15. Webb, R. L., and Jung, S. H., 1992, "Air-Side Performance of Enhanced Brazed Aluminum Heat Exchangers," Ashreae Transactions, Vol. 98, Part 2, pp. 391-401.
- Sunden, B., and Svantesson, J., 1990, "Thermal Hydraulic Performance of New Multilouvered Fins," Proc. 9th Int. Heat Transfer Conf., 14-HX-16, pp. 91-96.
- Cowell, T. A., Heikal, M. R., and Achaichia, A., 1995, "Flow and Heat Transfer in Compact Louver Fin Surfaces," Exp. Thermal and Fluid Sci. Vol. 10, pp. 192-199.
- 18. Rugh, J. P., Person, T. J., and Ramadhyani, S., 1992, "A Study of a Very Compact Heat Exchanger used for Passenger Compartment Heating Automobiles," Compact Heat Exchangers for Power and Process Industries, ASME Symp. Ser., HTD-Vol. 201, pp. 15-24.
- Sunden, B., and Svatesson, J., 1992, "Correlation of j- and f-Factors for Multilouvered Heat Transfer Surfaces," Proc. 3rd UK National Heat Transfer Conf., pp. 805-811.
- 20. Chang, Y. J., Wang, C. C., and Wang, W. R., 1994, "Heat Transfer and Flow Characteristics of Automotive Brazed Aluminum Heat Exchangers," ASHRAE Transaction 100, Part 2, pp. 643-652.
- 21. Tanaka, T., Itoh, M., Kodoh, M., and Tomita, A., 1984, "Improvement of Compact Heat Exchangers with Inclined Louvered Fin," Bulletin of JSME 27, no. 224, pp. 219-226.
- 22. Chang, W. R., Wang, C. C., Tsi, W. C., and Shyu, R. J., 1995, "Air Side Performance of Louver Fin Heat Exchanger," In Proceeding of the 4th ASME/JSME Thermal Engineering

Joint Conference 4, pp. 367-372.

- 23. Giovannoni, F., and Mattarolo, L., 1983, "Experimental Researches on the Finned Tube Heat Exchangers with Corrugated Fins," International Congress of Refrigeration Proceedings Tome II, B.1-493, pp. 215-220.
- Beecher, D. T., and Fagan, T. J., 1987, "Effects of Fin Pattern on the Air-Side Heat Transfer Coefficient in Plate Finned-Tube Heat Exchangers," ASHRAE Transaction, Vol., 93(2), pp. 1961-1984.
- 25. Webb, R. L., 1990, "Air-Side Heat Transfer Correlations for Flat and Wavy Plate Fin-and-Tube Geometries," ASHRAE Transaction, Vol. 96(2), pp. 445-449.
- 26. Wang, C. C., 2000, "Recent progress on the airside performance of fin-and-tube heat exchangers," Int. J. of Heat Exchangers, 2000, Vol. 1, pp. 49-76.
- 27. Wang, C. C., Lee, C. J., Chang, C. T., and Lin, S. P., 1999, "Heat transfer and friction correlation for compact louvered fin-and-tube heat exchangers," Int. J. of Heat and Mass Transfer, Vol. 42, pp. 1945-1956.
- 28. Nakayama, W., and Xu, L. P., 1983, "Enhanced fins for air-cooled heat exchangers heat transfer and friction correlations," Proceeding of the 1st ASME/JSME Thermal Engineering Joint Conference, Vol. 1, pp. 495-502.
- 29. Wang, C. C., Tao, W. H., and Chang, C. J., 1999, "An investigation of the airside performance of the slit fin-and-tube heat exchangers," Int. J. of Refrigeration, Vol. 22, pp. 595-603.
- Du, Y. J., Wang, C. C., 2000, "An experimental study of the airside performance of the superslit fin-and-tube heat exchangers," Int. J. Heat Mass Transfer, Vol. 43, pp. 4475-4482.
- 31. Eckels, P.W., and Rabas, T. J., 1987, "Dehumidification: on the correlation of wet and dry transport process in plate finned-tube heat exchangers," ASME J. of Heat Transfer, Vol. 109, pp. 575-582.

- 32. Idem, S. A., Jacobi, A. M., and Goldschmidt, V. W., 1990, "Heat Transfer Characterization of a Finned-Tube Heat Exchanger (with and without condensation)," ASME J. of Heat Transfer, Vol. 112, pp. 64-70.
- 33. Idem, S. A., and Goldschmidt, V. W., 1993, "Sensible and Latent Heat Transfer to a Baffled Finned-Tube Heat Exchanger," Heat Transfer Engineering, Vol. 14, no. 3, pp. 26-35.
- 34. Wang, C.C., Hsieh, Y. C., and Lin, Y. T., 1997, "Performance of plate finned tube heat exchangers under dehumidifying conditions," ASME J. of Heat Transfer, Vol. 119, pp. 109-117.
- 35. Wang, C. C., Lin, Y. T., and Lee, C. J., 2000, "An airside correlation for plain fin-and-tube heat exchangers in wet conditions," Int. J. of Heat Mass Transfer, Vol. 43, pp. 1867-1870.
- 36. Mirth, D. R., and Ramadhyani, S., 1993, "Prediction of cooling-coils performance under condensing conditions," Int. J. Heat and Fluid Flow, Vol. 14, pp. 391-400.
- 37. Mirth, D. R., and Ramadhyani, S., 1994, "Correlations for predicting the air-side Nusselt numbers and friction factors in chilled-water cooling coils," Experimental Heat Transfer, Vol. 7, pp.143-162.
- 38. Wang, C. C., Du, Y. J., and Tao, W. H., 1999, "Airside performances of herringbone fin-and-tube heat exchangers in wet conditions," Canadian Journal of Chemical Engineering, Vol. 77, pp. 1225-1230.
- 39. Wang, C. C., Tao, W. H., and Du, Y. J., 2000, "Effect of waffle height on the heat transfer and friction characteristics of wavy fin-and-tube heat exchangers under dehumidification," Heat Transfer Engineering, Vol. 21(5), pp. 17-26.
- 40. Wang, C. C., Lin, Y. T., and Lee, C. J., 2000, "Heat and Momentum Transfer for Compact Louvered Fin-and-Tube Heat Exchangers in Wet Conditions," Int. J. of Heat and Mass Transfer, Vol. 43, pp. 3443-3452.

- 41. Hong, K., and Webb, R. L., "Performance of dehumidifying heat exchangers with and without hydrophilic coatings," ASME J. of Heat Transfer, Vol. 121, pp. 1018-1026.
- 42. Wang, C.C., Chang, C. J., and Du, Y. J., 2000, "Airside performance of slit fin-and-tube heat exchangers in wet conditions," Proceedings of the 34th National Heat Transfer Conference", Pittsburgh, USA, paper no. 12092.
- 43. ASHRAE Handbook Fundamental, 1987, "Standard Methods for Laboratory Air-Flow Measurement", American Society of Heating Refrigerating and Air-Conditioning Engineers, Inc., Atlanata.
- 44. Moffat, R. J., 1988, "Describing the uncertainties in experimental results," Experimental Thermal and Fluid Science, Vol. 1, pp. 3-17.
- 45. Hewitt G.F., executive editor. 1998. Heat Exchanger Desugn Hanbook. Begell House Inc.
- 46. ESDU 1998, Engineering Science Data Unit, 98003-98006.
- 47. Holman, J. P., 1997, Heat Transfer ,8th ed. McGraw-Hill, New York.
- Schmidt, T. E., 1949, "Heat Transfer Calculations for Extended Surfaces," Refrigerating Engineering, Vol. 4(3), pp. 351-357.
- 49. Gnielinski, V., 1976, "New Equation for Heat and Mass Transfer in Turbulent Pipe and Channel Flow," Heat Transfer-Japanese Research, Vol. 16, pp. 359-368.
- 50. L.C. Yang, Y. Asako, Y. Yamaguchi, M. Faghri, Numerical prediction of transitional characteristics of flow and heat transfer in a corrugated duct, J. of Heat Transfer 119 (1997) 62-69.
- 51. C.C. Wang, K.U. Chi, Heat transfer and friction characteristics of plain fin-and-tube heat exchangers: part 1: new experimental data, Int. J. of Heat and Mass Transfer 43 (2000) 2681-2691.
- 52. Y.C. Liu, R. Hu, B.C. Yang, I.Y. Chen, C.C. Wang, Sensible airside performance of fin-and-tube heat exchangers – data with larger diameter tube, ASHRAE Transactions 114(1) (2008) 379-386.

- 53. C.C. Wang, Y.M. Tsi, D.C. Lu, A comprehensive study of convex-louver and wavy fin-and-tube heat exchangers, AIAA J. of Thermophysics and Heat Transfer 12(3) (1998) 423-430.
- 54. C.C. Wang, C.J. Lee, C.T. Chang, S.P. Lin, Heat transfer and friction correlation for compact louvered fin-and-tube heat exchangers, Int. J. of Heat and Mass Transfer 42 (1999) 1945-1956.
- 55. C.C. Wang, W.S. Lee, W.J. Sheu, A comparative study of compact enhanced fin-and-tube heat exchangers, Int. J. of Heat and Mass Transfer 44 (2001) 3565-3573.
- 56. D.R. Mirth, S. Ramadhyani, Correlations for predicting the air-side Nusselt numbers and friction factors in chilled-water cooling coils, Experimental Heat Transfer 7 (1994) 143-162.
- 57. C.C. Wang, Y.J. Du, Y.J. Chang, W.H. Tao, Airside performances of herringbone fi-and-tube heat exchangers in wet conditions, Canadian J. of Chemical Engineering 77 (1999) 1225-1230.
- 58. Y.T. Lin, K.C. Hsu, Y.J. Chang, C.C. Wang, Performance of rectangular fin in wet conditions: visualization and wet fin efficiency, ASME J. of Heat Transfer 123 (2001) 827-836.
- C.C. Wang, W.L. Fu, C.T. Chang, Heat transfer and friction characteristics of typical wavy fin-and-tube heat exchangers, Experimental Thermal and Fluid Science 14(2) (1997) 174-186.
- 60. C.C. Wang, Y.T. Lin, C.J. Lee, Y.J. Chang, An investigation of wavy fin-and-tube heat exchangers; a contribution to databank, Experimental Heat Transfer 12 (1999) 73-89.
- C.C. Wang, Y.M. Tsi, D.C. Lu, A comprehensive study of convex-louver and wavy fin-and-tube heat exchangers, AIAA J. of Thermophysics and Heat Transfer 12(3) (1998) 423-430.
- 62. C.C. Wang, J.Y. Jang, N.F. Chiou, Effect of waffle height on the air-side performance of

wavy fin-and-tube heat exchangers, Heat Transfer Engineering 20(3) (1999) 45-56.

- 63. C.C. Wang, J.Y. Jang, N.F. Chiou, A heat transfer and friction correlation for wavy fin-and-tube heat exchangers, Int. J. of Heat and Mass Transfer, 42(10) (1999) 1919-1924.
- 64. Y. Kim, Y. Kim, Heat transfer characteristics of flat plate finned-tube heat exchangers with large fin pitch, Int. J. Refrigeration 28 (2005) 851-858.
- 65. M.M. Ali, S. Ramadhyani, Experiments on convective heat transfer in corrugated channels, Experimental Heat Transfer 5 (1992) 175-193.
- 66. C.C. Wang, J.S. Liaw, B.C. Yang, Air-side Performance of herringbone wavy fin-and-tube Heat exchangers – data with larger diameter tube, Int. J. of Heat and Mass Transfer 54 (2011) 1024–1029.
- 67. C.A. McNab, K.N. Atkinson, M.R. Heikal, Numerical modeling of heat transfer and fluid flow over herringbone corrugated fins, Heat Transfer 1998, 6 (1998) 119-124.
- 68. S.D. Hwang, I.H. Jang, H. H. Cho, Experimental study on flow and local heat/mass transfer characteristics inside corrugated duct, Int. J. of Heat and Fluid Flow 27 (2006) 21–32.
- 69. Y.T. Lin, Y.M. Hwang, C.C. Wang, Performance of the herringbone wavy fin under dehumidifying conditions, Int. J. of Heat and Mass Transfer 45 (2002) 5035–5044.
- 70. Y.C. Liu, R. Hu, B.C. Yang, I.Y. Chen, C.C. Wang, Sensible airside performance of fin-and-tube heat exchangers – data with larger diameter tube, ASHRAE Transactions 114(1) 92008) 379-386.
- 71. Y.C. Liu, S. Wongwises, W.J. Chang, and C.C. Wang, Airside performance of fin-and-tube heat exchangers in dehumidifying conditions data with larger diameter, Int. J. of Heat and Mass Transfer 53 (2010) 1603-1608.
- 72. C.C. Wang, Y.C. Hsieh, Y.J. Chang, Y.T. Lin, Sensible heat and friction characteristics of plate fin-and-tube heat exchangers having plane fins, Int. J. of Refrigeration 19(4) (1996) 223-230.

- 73. C.C. Wang, Y.J. Hsieh, Y.T. Lin, Performance of plate finned tube heat exchangers under dehumidifying conditions, J. of Heat Transfer 119 (1997) 109-117.
- 74. Y. Islamoglu, Effect of rounding of protruding edge on convection heat transfer in a converging–diverging channel, Int. Comm. in Heat and Mass Transfer 35 (2008) 643–647.

符號說明

- A_b 鰭片基部面積 [m²]
- A。 最小流道面積 [m²]
- A_f 鰭片面積 [m²]
- A_{fr} 熱交換器正向面積[m²]
- A。 熱傳總面積 [m²]
- A_{p,i} 管內面積[m²]
- A_{p,m} 平均管壁面積 [m²]
- A_{p,o} 管外面積 [m²]
- b'p 以管內壁溫度估算飽和空氣焓曲線的斜率的值 [kJ/(kg·K)]
- br' 以冷媒溫度估算飽和空氣焓曲線的斜率的值 [kJ/(kg·K)]
- bw,m' 以冷凝水平均温度估算飽和空氣焓曲線的斜率的值 [kJ/(kg·K)]
- bw,p' 以管外壁温度估算飽和空氣焓曲線的斜率的值 [kJ/(kg·K)]
- cp 比熱 [J/(kg·K)]
- c_{p,a} 空氣比熱 [J/(kg·K)]
- c_{p,c} 冷液體比熱 [J/(kg·K)]
- c_{p,h} 熱液體比熱 [J/(kg·K)]
- c_{p,w} 水蒸氣比熱 [J/(kg·K)]
- C 熱容量流率 = m&c_p[W / K]
- $C^* = C_{min}/C_{max}$

- Cmax 熱容量流率較大值 [W/K]
- Cmin 熱容量流率較小值 [W/K]
- D 管徑 [m]
- D_c 含兩倍頸領厚度的管外徑 = D_o + 2 δ_f [m]
- Dh 水力直徑 (hydraulic diameter) =[m]
- D_i 管內徑 [m]
- D₀ 管外徑 [m]
- f Fanning friction factor (Fanning 摩擦係數)
- F 修正因子
- F_p 鰭片截距 [m]
- G 質量通率 = $\rho V [kg / (m^2 \cdot s)]$
- G。 最小流道面積下的質通量 = $c \rho V [kg / (m^2 \cdot s)]$
- h 熱傳係數 [W/(m²·K)]
- $h_{c,o}$ 濕空氣的顯熱熱傳係數 [W/(m²·K)]
- h_{D,o} 質傳係數 [kg/(m²·s)]
- hi 管內熱傳係數 [W/(m²·K)]
- h_{o,w} 溼熱傳係數 [W/(m²·K)]
- i 濕空氣焓值 [kJ/kg]
- ia 空氣焓值 [kJ/kg]
- ia,d 乾空氣焓值 [kJ/kg]
- ia,i 空氣入口焓值 [kJ/kg]
- ia,o 空氣出口焓值 [kJ/kg]
- ifg 蒸發潛熱焓值 = ig,t- if,m[kJ / kg]
- if.m 以平均鰭片溫度估算相對飽和空氣的焓 [kJ/kg]
- if,w 凝結水焓值 [kJ/kg]
- ig,t 水蒸氣焓值 [kJ/kg]
- ir,i 以進口冷媒側溫度估算相對飽和空氣的焓值 [kJ/kg]
- i.,。 以出口冷媒側溫度估算相對飽和空氣的焓值 [kJ/kg]
- isr 相對於管內液體溫度之飽和空氣焓 [kJ/kg]
- is,p.i 相對於管內壁溫度之飽和空氣焓 [kJ/kg]
- is,p.o 相對於管外壁溫度之飽和空氣焓 [kJ/kg]
- is,w,m 以管外冷凝液膜平均温度估算相對飽和空氣的焓值 [kJ/kg]
- iw 為相對於水膜平均溫度的飽和空氣焓值 [kJ/kg]
- △im 平均焓差 [kJ/kg]
- j the Colburn factor (熱傳因子)
- K。 驟縮壓力損失係數
- Ke 驟升壓力損失係數
- kf
 緒片熱傳導係數 [W/(m·K)]
- kp 管壁熱傳導係數 [W/(m·K)]
- kw 水熱傳導係數 [W/(m·K)]
- lf 鰭片長度 [m]
- l_p 管長 [m]
- LHX 熱交換器深度 [m]
- m 質量 [kg]
- *m* 質量流率 [kg/s]
- *ma* 空氣質流量 [kg/s]
- *ma*, b 乾空氣質流量 [kg/s]
- *mc* 冷側流量 [kg/s]
- *mh* 熱側流量 [kg/s]
- *mw* 水流量 [kg/s]
- M 動量 [N]

ΔM 動量變化 [N]

- N 管排數
- NTU UoAo/Cmin, 傳遞單位數
- P1 熱交換器入口壓力 [Pa]
- P2 熱交換器出口壓力 [Pa]
- Pa 熱交換器內a 處壓力 [Pa]
- Pi 氟冷式熱交換器之縱向管間距 [m]
- Pt 鰭片的横向節距 [m]
- PNoz 噴嘴前端淨壓 [Pa]
- Pr Prandtl number
- △P 壓降 [Pa]
- ΔPi 進口收縮段的壓降 [Pa]
- ΔPab 速度變化造成的壓力變化 [Pa]
- ΔPe 出口擴張段的壓力變化 [Pa]
- ΔPr 熱交換器因摩擦產生的壓力變化 [Pa]
- ΔP_{HX} 熱交換器總壓降 [Pa]

ΔP_{NOZ} 噴嘴壓降 [Pa]

- Q 單位時間之熱傳量 [W]
- Qa 空氣單位時間之熱傳量 [W]
- Qf 傳到鰭片部分的單位時間之熱傳量 [W]
- Qi 管內單位時間之熱傳量 [W]
- Q1 空氣潛熱熱傳 [W]
- Qmax 單位時間之最大熱傳量 [W]
- Q。 鰭片熱傳量(含管部分鰭片)[W]
- Q。 空氣顯熱熱傳 [W]
- Qt 空氣總熱傳=Qs+Q1[W]

- Qw 水單位時間之熱傳量 [W]
- $\mathbf{r} = \mathbf{r}_o + \delta_{\mathrm{f}} [\mathbf{m}]$
- $r_c = D_C/2 [m]$
- req 等效半徑 [m]
- r。 分離型圓狀鰭鰭片含鰭片高度之半徑 [m]
- R 熱阻 [K/W]
- Re 雷諾數
- Repc 雷諾數的特徵長度使用D。
- Reph 雷諾數的特徵長度使用Dh
- Rei 管內液體雷諾數
- Refilm 冷凝液的雷諾數 = $2\Gamma/\mu$
- RH 相對濕度
- T,(Ta) 空氣溫度 [K]
- Ta,i 空氣入口溫度 [K]
- Ta,o 空氣出口溫度 [K]
- Tb 鰭片基部溫度 (fin base temperature) [K]
- T。 冷側溫度 [K]
- Tc,1 冷側入口溫度 [K]
- Tc,2 冷側出口溫度 [K]
- T db 乾球溫度 [K]
- T dew 露點溫度 [K]
- T_f 鰭片溫度 [K]
- T_{f,m} 鰭片平均溫度 [K]
- T_h 熱側溫度 [K]
- T h,1 熱側入口溫度 [K]
- Th.2 熱側出口溫度 [K]

- T_{p,i}, 管內壁之溫度 [K]
- T_{p,o} 管外壁之溫度 [K]
- Tr 冷媒溫度 [K]
- T。 飽和溫度 [K]
- T w 水膜温度 [K]
- Twall 管壁溫度 [K]
- Twb 濕球溫度 [K]
- T_{w,i} 入口水溫 [K]
- Tw,o 出口水溫 [K]
- T∞ 環境溫度 [K]
- ∆T 溫差 [K]
- ΔTa 空氣溫差 [K]
- ΔTm 有效平均温差[K]
- ΔTw 水側溫差 [K]
- U。 總熱傳係數 [W/(m²·K)]
- Uow 濕盤管之總熱傳係數 [W/(m²·K)]

V 速度 [m/s]

- V。 最小流道面積下的流速 [m/s]
- Ventrance 熱交換器入口風速 [m/s]
- Vexit 熱交換器出口風速 [m/s]
- Vfr 熱交換器正面風速 [m/s]
- V_w 水流速度 [m/s]
- W 絕對濕度 [kg/kg]
- Ws,w 相對於水膜平均溫度的空氣飽和比濕度 [kg/kg]
- X_p 管壁厚度 [m]
- y_f 一半鰭片厚度 = $\delta_f/2[m]$

yw 冷凝水膜厚度 [m]

特殊符號

- ρ 密度 [kg/m³]
- ρ1 空氣進入熱交換器前密度 [kg/m³]
- ρ2 空氣離開熱交換器後密度 [kg/m³]
- ρa 空氣在熱交換器內a 處密度 =ρ1 [kg/m³]
- ρ_b 空氣在熱交換器內b 處密度 =ρ₂ [kg/m³]
- $\rho_{entrance} = \rho_a [kg/m^3]$
- $\rho_{exit} = \rho_b [kg/m^3]$

$$\rho_m = (\rho_a + \rho_b)/2[\text{kg/m}^3]$$

- ρw 水密度 [kg/m³]
- μ 黏滯係數 [N·s/m²]
- μ_w 水黏滞係數 [N·s/m²]
- ε 有效度,Q/Qmax
- η_f 鰭片效率
- η; 內側表面效率
- η。 表面效率
- ηwet,f 濕鰭片效率
- σ 流道收縮比 (Ac/Afr)
- Γ 單位寬度的冷凝量 [kg/(m·s)]
- δ_f 鰭片厚度 [m]
- τw 管壁摩擦剪力 [N/m²]

下標

a 空氣側

b 鰭片根部

- f 鰭片
- HX 熱交換器
- NOZ 噴嘴
- ref 參考值

表格與圖片說明

Primary Measurements		Derived Quantities			
Parameter	Uncertainty	Parameter Uncertainty		Uncertainty Re _{Dc} =6000	
			$\text{Re}_{\text{Dc}} = 500$		
\dot{m}_a	0.3-1%	Re _{Dc}	±1.0%	±0.47%	
\dot{m}_w	0.5%	Re _{Di}	±0.73%	±0.73%	
ΔP	1.0%	f	±16.7%	±3.0%	
Т	0.1°C	j	±13.1%	±2.2%	

表 2-2-1 開放性風洞系統不準度表 (Open Type)

Primary Measurements		Derived Quantities			
Parameter	Uncertainty	Parameter Uncertainty		Uncertainty Re _{Dc} =3000	
			$\text{Re}_{\text{Dc}} = 500$		
\dot{m}_a	0.3-1%	Re _{Dc}	±1.0%	±0.62%	
\dot{m}_w	0.5%	Re _{Di}	±0.73%	$\pm 0.86\%$	
ΔP	0.5%	f	±16.7%	±4.1%	
T_w	0.1°C	\dot{Q}_{w}	±4.5%	$\pm 1.4\%$	
T_{db}	0.1°C	\dot{Q}_a	±5.6%	±3.1%	
T_{wb}	0.1 °C	j	$\pm 14.1\%$	±5.7%	

表 2-2-2 循環式風洞系統不準度表 (Closed Type)

逆向流
$$\varepsilon = \frac{1 - \exp\left[-NTU\left(1 - C^*\right)\right]}{1 - C^* \exp\left[-NTU\left(1 - C^*\right)\right]}$$
平行流
$$\varepsilon = \frac{1 - \exp\left[-NTU\left(1 + C^*\right)\right]}{1 + C^*}$$
交錯流 (unmixed/unmixed)
$$\varepsilon = 1 - \exp\left[NTU^{0.22}/C^*\left(\exp\left(-C^*NTU^{0.78}\right) - 1\right)\right]$$
交錯流 (mixed/mixed)
$$\varepsilon = NTU\left[\frac{NTU}{1 - \exp\left(-NTU\right)} + \frac{NTU \cdot C^*}{1 - \exp\left(-NTU \cdot C^*\right)} - 1\right]^{-1}$$
交錯流 (C_{min},unmixed and C_{max},mixed)
$$\varepsilon = \frac{1}{C^*}\left[1 - \exp\left[-C^*\left[1 - \exp\left[-NTU\right]\right]\right]$$
交錯流 (C_{min},mixed and C_{max},unmixed)
$$\varepsilon = 1 - \exp\left[\frac{-1}{C^*}\left[1 - \exp\left[-NTU\right]\right]\right]$$

	管排數	C _{min} 流體	關係式	
1	Air	$\varepsilon = \frac{1}{C^*} \Big[1 - e x \Big]$	$\operatorname{sp}\left(-C^{*}\left(1-\operatorname{exp}\left(-NT\right)\right)\right)$	U)))]
	Tub	e $\varepsilon = 1 - ez$	$\exp\left(-\frac{1-\exp\left[-NTU\cdot\right]}{C^*}\right)$	C^*
2	Air &	$c = \frac{1}{C^*} \Big[1 - \exp\Big(-2KC\Big) \Big]$	* $(1 + C^* K^2)$, $K = 1 - e$	$\exp(-NTU/2)$
	Tube	$\varepsilon = 1 - e^{-2K}$	$\int_{C^{*}} \left(1 + \frac{K^{2}}{C^{*}}\right), \langle K = 1 - $	$\left. e^{-NTU/2} \right\rangle$
3	Air	$\varepsilon = \frac{1}{C^*} \Big[1 - \exp \Big] \Big]$	$\exp\left(-C^*\left(1-\exp\left(-NT\right)\right)\right)$	(U)))
	Tube	$\varepsilon = \frac{1}{C^*} \left[1 - e^{-3KC^*} \right] \left(1 + e^{-3KC^*} \right) \right]$	$C^*K^2(3-K) + \frac{3C^{*2}K^4}{2}$), $K = 1 - e^{-NTU/3}$
4	Air &	$=\frac{1}{C^{*}}\left[1-e^{-4KC^{*}}\left(1+C^{*}K^{2}\right)\right]$	$(6-4K+K^2)+4C^{*2}K^4(2$	$-K\Big)+\frac{8C^{*3}K^6}{3}\Bigg]$
	Tube	$\mathcal{E} = 1 - e^{-4K/C^*} \left(1 + \frac{K^2 (6 - C)}{C^*} \right)$	$\frac{4K+K^2}{C^*} + \frac{4K^4(2-K)}{C^{*2}} + \frac{8K}{3C}$	$\left(\frac{K^{6}}{K^{*3}}\right), K = 1 - e^{-NTU \cdot C^{*}/_{4}}$
∞	-	$\varepsilon = 1 - \exp(NTU^{\circ})$	$e^{0.22} \left(\exp\left(-C^* N T U^{0.78}\right) \right)$	$(-1)/C^{*}$

表 3-1-2-2 ε-NTU 關係 (unmixed, 交錯流), ESDU [46]

No.	F_p (mm)	N, Row	Tubes	Width (mm)	Height (mm)	Depth (mm)
1	3.19	1	10	600	381	33
2	1.82	1	10	600	381	33
3	3.55	2	10	600	381	66
4	1.76	2	10	600	381	66
5	3.37	4	10	600	381	132
6	1.91	4	10	600	381	132
7	3.75	8	10	600	381	264
8	1.73	8	10	600	381	264
9	3.61	12	10	600	381	396
10	1.79	12	10	600	381	396
11	3.57	16	10	600	381	528
12	1.64	16	10	600	381	528

表 4(a)待測物詳細的幾何尺寸(乾盤管)

No.	F_p (mm)	N, Row	Tubes	Width (mm)	Height (mm)	Depth (mm)
1	3.55	2	10	600	381	66
2	1.76	2	10	600	381	66
3	3.37	4	10	600	381	132
4	1.91	4	10	600	381	132
5	3.75	8	10	600	381	264
6	1.73	8	10	600	381	264
7	3.61	12	10	600	381	396
8	1.79	12	10	600	381	396

表 4(b) 待測物詳細的幾何尺寸(濕盤管)



圖 1-1-1 鰭管式熱交換器



圖 1-1-2 熱交換器幾何尺寸說明



Inline



Stagger

圖 1-1-3 管路排列







圖 1-1-5 親水性塗佈之示意圖



圖 1-3-1 平板型鰭片





 P_d =Waffle height F_p =Fin pitch S =Fin spacing X_f =Projected fin pattern length t =Fin thickness

圖 1-3-3 波浪型鰭片



圖 1-3-2a 扁管百葉窗型鰭片

[資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 1-3-2b 圓管百葉窗型鰭片

[[]資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 1-3-4a 單向開口裂□型鰭片 [資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 1-3-4b 雙開口裂口型鰭片



圖 2-1-1 開放式風洞示意圖



圖 2-1-2 循環式風洞示意圖



圖 3-1-1a 平行流式意圖 [47]



圖 3-1-1b 逆向流式意圖

[[]資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 3-1-1c F 與 P、R 間的關係(交錯流動, unmixed-unmixed)

[資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 3-1-2a 熱交換器面積趨近無窮大時,平行流熱交換器溫度變化示意圖



圖 3-1-2b 交錯流示意圖

[[]資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 3-2-1 全濕與半乾濕的定義

[[]資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]



圖 3-2-1a 濕空氣熱傳的過程







圖 3-2-1c 飽和空氣焓值與溫度變化之關係 [資料來源:熱交換器設計,2001,王啟川博士]







圖 3-2-2b 圓管與連續鰭片之等效半徑示意圖



圖 3-2-2c 圓形鰭片效率與 M(r_{eq}-r_c)的關係圖



圖 3-2-2d 空氣飽和溫度(Ts)對空氣焓值(is)及斜率(dis/dTs)的關係



圖 4-1-1.管排數對於空氣側熱傳性能的影響 (a) $F_p \sim 1.7$ mm, (b) $F_p \sim 3.3$ mm.



圖 4-1-2.鰭片截距對於空氣側的熱傳性能的影響

(a)N = 2(b)N = 4(c)N = 8(d)N = 16.





波浪型鰭管式熱交換器的熱傳係數與壓損的比較圖



(b) 完全乾燥條件下, 俯視圖 (Hwang et al. [68]).



(c) 濕式條件下, 俯視圖 (Lin et al. [69]).圖 4-2-2 在乾、濕表面的情況下, 氣流在波浪型通道的示意圖


平板型鰭管式熱交換器的熱傳係數與壓損的比較圖