硬 X 光吸收光譜在生命科學之應用

Applications of Hard X-Ray Absorption Spectroscopy in Life Science

李志甫、許益瑞、俞聖法、羅鳳君、李美儀、許瑛珍 Jyh-Fu Lee, I-Jui Hsu, Steve Sheng-Fa Yu, Feng-Chun Lo, Meiyi Li, Ying-Jen Shiu

因得力於同步輻射高強度且能量連續可調的特性,X光吸收光譜(XAS)現已成為探測各類物質電子及局 部原子結構的常用技術。本文將概略描述 XAS 技術之相關原理與數據的處理步驟,並介紹目前國家同步 輻射研究中心之 XAS 光束線及實驗站設施,最後以一些實例說明其在生命科學中之應用成效。

Thanks to the high intensity and energy tunability of synchrotron radiation, X-ray absorption spectroscopy (XAS) has become a powerful tool for probing the electronic and local atomic structures of various materials. In this article, we briefly introduce the principles and data analysis procedures of XAS. Besides, several XAS beamlines and endstations at National Synchrotron Radiation Research Center are described. Some examples serve to illustrate the applications of XAS in life science.

一、前言

在傳統 X 光產生器所釋出的能量光譜中,除 了陽極靶材的特徵螢光之外,其背景的連續能量分 布曲線強度甚低,極不適合作為需要能量掃描的實 驗用光源。因此 X 光吸收光譜 (XAS)一般是利用 同步輻射高強度且能量連續可調之特性,藉由單光 器進行入射能量的掃描,記錄樣品吸收係數隨光子 能量而變化的情形。其中 X 光吸收近邊緣結構 (Xray absorption near edge structure, XANES)可反映出 吸收原子的電子性質,例如:氧化價數及 d-軌域 的電子填滿率,並可據以分辨吸收原子所在之晶位 對稱性;而延伸 X 光吸收精細結構 (extended X-ray absorption fine structure, EXAFS) 則提供了中心吸收 原子周圍之局部結構訊息,包括:各配位層的原子 種類、個數、與中心原子的平均距離(鍵長),以及 其排列的雜亂程度等。由於待測樣品可以是晶型或 非晶型固體,甚至為液體或氣體,因此應用範圍十 分廣泛,尤其是各元素的吸收邊緣能量少有重疊, 可調節入射能量至各個元素的吸收區進行掃描,以 分別偵測,充分發揮其元素選擇性之探測功能,非 常適於量測含有多種元素的樣品系統。

在生物體內約有 30% 的蛋白質含有金屬原 子,雖然金屬原子在這些蛋白質分子中的含量普遍 而言相當低,但其氧化價數與周圍原子間的鍵結狀 態卻對蛋白質的功能表現以及所參與的生化反應機 制具有決定性的影響,而這些相關的結構訊息十分 容易經由 XAS 數據分析而獲得。再者,X 光吸收 光譜所提供之短程有序結構與蛋白質晶體繞射所得 之長程有序結構經常互補,亦即可先由中、低解析 度之蛋白質晶體繞射數據建立圍繞金屬鍵結中心的 配位基空間架構,再進行 XAS 的數據分析,以確 保其結果的真實性,而 XAS 所產生的結構參數亦 有助於繞射數據的最終精算。何況 XAS 所量測的 樣品並不一定為結晶狀態,即便是處於溶液中或生 物膜上亦皆可行,因此對於不易長晶的蛋白質樣品 更可展現獨特的探測能力。

二、X 光吸收光譜之原理與數據分析

一般而言,較高能量的 X 光具有較強之穿透 力,因此物質對於 X 光的吸收係數大致上隨著 X 光能量的提高而遞減。但是當 X 光的能量大到足 以將物質中某一特定元素原子的內層電子激發時, 便會在吸收光譜 (吸收係數對入射能量所作之圖) 中造成突然的躍升,發生躍升的能量稱為吸收邊緣 (absorption edge),其值隨元素種類及電子所處的能 階而異。若被激發的電子原先處於 1*s* 軌域,亦即 所謂的 *K* 層電子,則對應的激發能量稱為 *K*-邊 緣;至於 2*s*、2*p*_{1/2}、2*p*_{3/2} 軌域電子的激發能量分別 稱為 *L*₁、*L*₂、*L*₃-邊緣;另有 *M*₁₋₅、*N*₁₋₇等邊緣對 應於更外層的電子激發能量。由於吸收係數在 *K*-邊緣及 *L*-邊緣處的躍升較為鮮明且相互重疊的情 形不嚴重,因此其對應之光譜特徵較常在各種研究中有所討論與應用。

圖 1 所示為 K₂Cr₂O₇ 粉末樣品的 Cr K-邊緣全幅 吸收光譜,在相對於吸收邊緣能量 -200 eV 至 -30 eV 的區域稱為吸收前緣區,除非有吸收邊緣能量 相近的元素並存,通常吸收前緣區的譜圖特徵皆呈 現單調的平滑趨勢。自吸收邊緣 -30 eV 至 +40 eV 的區域內經常可見到一些明顯的吸收峰或肩狀突 起,這些譜圖特徵統稱為 X 光吸收近邊緣結構 (XANES),常起源於內層電子躍遷至較高能階,此 類躍遷對於圍繞吸收原子的第一配位層之對稱性相 當敏感,因此 XANES 可反映晶位的對稱性。

在 $Cr_2O_7^{2-}$ 複合陰離子中,兩個 Cr^{6+} 離子分別 位於由七個氧原子形成之兩個四面體中心 (其中一 個氧原子由兩個四面體所共用),由於四面體結構 並非中心對稱,可允許 $1s \rightarrow 3d$ 電四極躍遷發生, 造成在約 5993 eV 處之尖銳吸收峰。至於吸收邊緣 的位置 (通常是取吸收光譜躍升段的反曲點能量, 此例約為 6007 eV) 則深受吸收原子的氧化價數所 影響,亦即愈高的氧化狀態會使吸收邊緣往高能量 偏移,不過實際的化學偏移量仍會因配位基的種類 及其陰電性而異。另外,吸收曲線上的主峰 (俗稱 「白線 (white line)」) 強度亦常被用來判斷吸收原子 d 軌域之電子填滿程度。由此可知, XANES 主要 提供了吸收原子的電子結構訊息。



圖 1.

K₂Cr₂O₇ 粉末樣品於室溫下量測 所得的 Cr K-邊緣全幅吸收光 譜;右上角插圖為 X 光吸收近邊 緣結構 (XANES)。 值得一提的是,在略高於吸收邊緣 10-40 eV 的區域內,即使內層電子被游離成光電子,此類低 動能的光電子受周遭原子散射的作用極強,使得多 重散射 (multiple scattering)成為主要的效應。雖然 局部原子結構亦可由此區域的光譜特徵得之,然而 在計算上相當繁雜且費時,因此即便 XANES 的理 論計算近年來已有長足進展⁽¹⁾,目前於大多數的實 際應用中,仍選用一系列已知價數或配位狀態的標 準品作為參考,再和待測樣品進行比對,亦即多屬 定性的趨勢觀察而少有定量計算。

自吸收邊緣以上 40 eV 一直延伸至約 1 keV 範 圍內的吸收光譜,經常存在許多強弱不等的振盪, 此類振盪稱為延伸 X 光吸收精細結構 (EXAFS)。 當中心吸收原子 A 的內層電子因吸收 X 光而被游 離時,此種光電子將帶著 E – E₀ 的動能遠離原子核 (E 為入射光子能量,而 E₀ 為吸收邊緣能量),形成 一向外行進的光電子波,其波長為:

$$\lambda_e = \frac{h}{p} = \frac{h}{\left[2m(E - E_0)\right]^{1/2}}$$
(1)

其中 h 為蒲朗克常數, p 為電子動量, m 為其質 量。當吸收原子周圍有其他原子 B 存在時, 會將 向外行進的光電子波予以背向散射, 假設 A 與 B 兩原子相距 R, 則向外行進與背向散射的光電子波 之間存在 2R 的路程差, 此一路程差將導致彼此的 相位差為:

$$2\pi \left(\frac{2R}{\lambda_e}\right) = 2R \left(\frac{2\pi}{\lambda_e}\right)$$

$$= 2R \left[8\pi^2 m \left(\frac{E-E_0}{h^2}\right)\right]^{1/2} = 2kR$$
(2)

其中 k 稱為光電子波向量,常以 Å⁻¹ 為單位。若電子動能的單位為 eV,則

$$k = [0.2625 (E - E_0)]^{1/2}$$
(3)

此時向外行進與背向散射的光電子波兩者之間的相 位差,將隨著原子間距離及入射光子能量而變化, 並產生建設性(同相)或破壞性(反相)干涉,使得 X 光吸收程序的最終狀態產生調諧作用 (modulation),而造成吸收曲線的振盪,此即 EXAFS,各振盪的高點對應於光電子波之建設性 干涉,而振盪的低點則對應於破壞性干涉。

由以上的敘述可知,EXAFS 包含了吸收原子 周圍不同距離之配位層原子的貢獻,如欲進行詳細 的數據分析,首先必須將實驗所測得之吸收係數依 據下式轉換成 *χ*:

$$\chi \equiv \frac{\mu - \mu_0}{\mu_0} = \frac{\mu x - \mu_0 x}{\mu_0 x}$$
(4)

其中 μ 為實驗所測得之吸收係數,x為樣品厚度, 而 μ。 為假想獨立原子 (周圍無其他原子存在時) 之 吸收係數,亦即去除 EXAFS 振盪後的平滑背景曲 線。數學上經常利用分段的三次多項式擬合出 EXAFS 區域內的平滑背景,並外插至吸收邊緣; 而吸收前緣區的背景則常以一直線進行適配,兩段 背景在吸收邊緣處的高度差 Δµx 稱為躍升梯度 (參 見圖 1)。公式 (4) 中的分母常以 Δμx 取代之,因此 僅需將吸收係數之實驗觀測值減去平滑背景,即可 分離出 EXAFS 振盪,再除以吸收邊緣處的躍升梯 度,所得即為 EXAFS 函數 χ。如此是將同一光譜 圖中的兩個特徵量相除,而進行正規化處理,因此 χ 實際上是以單一原子為基礎,與實驗時的樣品用 量及其濃度無關,而完全取決於吸收原子周圍的原 子排列情形。至於 EXAFS 數據分析的步驟,則另 有專文詳細介紹⁽²⁾。

由於 EXAFS 振幅會隨 k 值的增大而迅速衰減,因此常將 $\chi(k)$ 乘以 k^n 進行加權運算,以使整 個數據範圍內的振幅維持大致相當的水平,圖 2 (a) 與 (b) 所示分別為 k^2 加權運算前後的結果。下 一處理步驟則是將加權後的 $\chi(k)$ 數據由 k 空間經 傅立葉變換至 R 空間,如此可將不同鍵距的配位 原子層貢獻依照 R 的大小順序排開,如圖 2(c) 所 示。必須留意的是,進行傅立葉變換時如未做光電 子波相位偏移 (phase shift) 的修正,則圖 2(c) 中各 峰位置將較實際鍵距短約 0.3-0.5 Å。在 K₂Cr₂O₇ 晶體結構之中,以 Cr 為中心吸收原子時,其第一 配位層含有四個氧原子,因此圖 2(c) 中最強的尖 峰即對應 Cr-O鍵結,至於第二配位層中的一個 Cr



圖 2. K₂Cr₂O₇ 之 EXAFS 函數在 (a) 未加權之前以及 (b) k^2 加 權運算後之全貌; (c) $k^2 \chi$ 經 傳立葉變換 (取 $\Delta k = 2.5 - 12.6 \text{ Å}^{-1} 區間) 後所得之原$ 子徑向分布函數。

原子以及第三配位層中的兩個 K 原子對 EXAFS 之 貢獻並不明顯。實際上,即使將 K₂Cr₂O₇ 溶解於水 中,由 Cr 第一配位層的四個氧原子所貢獻之 EXAFS 振盪依然清晰可見,突顯此一短程有序的 局部結構。

利用傅立葉變換將各配位層原子的貢獻予以分 離之後,吾人便可百接在R空間或將對應於某一配 位層貢獻之尖峰予以反傅立葉變換回到 k 空間詳細 地求解參數。一般先利用已知結構 (鍵距及配位數) 且其化學環境與待測樣品相近的標準品,將背向散 射振幅函數 (back-scattering amplitude function) 及相 位偏移萃取出,再假設相同原子配對的背向散射振 幅函數及相位偏移於類似系統之間可以互相轉移, 最後將待測樣品的結構參數求出。由於 EXAFS 的 理論計算軟體已發展得相當完備⁽³⁾,以致於現今許 多研究人員在進行數據分析時皆改採理論模型,以 取代真實的標準品,亦即任何原子配對的背向散射 振幅函數及相位偏移皆針對預先設定的結構模型直 接由理論計算出來,再於擬合實驗所取得之 EXAFS 數據時將待測樣品的結構參數適配出。由於理論模 型可基於真實的標準品結構而建立,抑或出自個人 的憑空想像,甚至將完全不互溶的兩種元素的原子 置於同一晶格內,因此具有非常大的彈性,並且可 以免除標準品不易製備或根本不存在的窘境。

雖然經由上述的數據分析步驟,可以獲得以吸 收原子為中心之鄰近原子排列訊息,不過一旦原子 間距離拉長時,EXAFS 振盪的頻率會提高且振幅 會減小,將愈難和雜訊區分,加以存在愈來愈多的 多重散射路徑需要考慮,倍增分析的困難度,因此 在實際應用上,EXAFS 一般僅用來提供距吸收原 子 10 Å 以內的局部結構,亦即為短程有序的結構 探測工具。正因為此種特性,使得 X 光吸收光譜 對於樣品形態幾乎無所限制,應用範圍十分廣泛。

總之,藉由 EXAFS 數據的分析,主要可得知 樣品中某一特定吸收原子鄰近的原子排列情形,如 周圍各配位層的原子種類(由背向散射振幅函數隨 k的變化趨勢加以判斷,原子序的準確度達 ±4)、 原子個數或稱配位數(N,正比於該配位層的 EXAFS 振幅大小,誤差達 ±15%)、鍵距或稱配位 半徑(R,主要反映於該配位層的 EXAFS 振盪頻率 大小,誤差度一般小於 1%),以及排列的雜亂度或 稱 Debye-Waller 因子(σ^2 ,其值主要影響 EXAFS 振幅隨 k 增加而衰減的速度)。其中 N 由於與其他 參數之間具有高度的相關性,亦即皆對 EXAFS 振 幅大小有不同的影響方式,以致於所得 N 值的不 確定性遠大於 R。另外,原子排列的雜亂度主要來 自兩方面的貢獻:樣品結晶性的優劣以及原子在晶 格位置上的熱振動,前者為樣品本身的特性不易改 變,但是吾人若在較低的溫度下攝取光譜,則可因 原子熱振動減緩而降低結構的亂度,使得在 k 值較 高的區間內亦可觀測到較大的 EXAFS 振幅,有助 於提升數據品質。

三、X 光吸收光譜光束線及實驗站配 置

X 光吸收光譜光束線的核心元件為單光器,一 般是將兩片平行的單晶安裝於一轉角器上,依據晶 體繞射的布拉格定律 (Bragg's law) nλ = 2dsinθ,當 同步加速器放射出之光束與晶體表面的夾角為θ 時,便可選取對應的單光波長(λ)與能量(E = hc/λ),因此進行能量掃描時僅需轉動晶體以逐步 改變θ角即可。採用兩片晶體而非單獨一片的主要 考量是使單光器上、下游的光束保持平行,如此樣 品便不必因能量改變而大幅移動位置以遷就光束的 方向。再者,高諧音光子(亦即布拉格定律中的 n >1 時)可藉著將兩晶體間的平行度略微調差 (detune)而加以剔除。高諧音光子亦常利用光學鏡 子過濾掉,此乃因高諧音光子能量較高,不易在鏡 面上進行全反射;另外,具有曲面的光學鏡子甚至 可將光束予以準直或聚焦。

圖 3 為典型的 X 光吸收光譜實驗裝置示意 圖,最簡單的測量方式是採用穿透模式,其中入射 光及穿透光的強度分別利用位於樣品前後的兩個偵 測器測量而得,常用的偵測器為氣體游離腔,當光 束通過時,會將充填於內部的氣體予以游離,而產 生的電子由一施加高電壓的極板收集,所得之電流 再經放大成為強度訊號。在此一測量模式下,穿透 光的強度 *I*,與入射光的強度 *I*0有如下關係:

$$I_{t} = I_{0} e^{-\mu x} \quad \vec{x} \quad \mu x = \ln \frac{I_{0}}{I_{t}}$$
(5)

穿透模式一般用於高濃度且較薄的樣品,而在製備 時最適宜的樣品用量為使吸收邊緣處的躍升梯度 Δμx 接近 1.0。當樣品濃度極低或厚度極小,以致 於 Δμx < 0.1 時,宜改採螢光模式。螢光是因原子 的內層電子受到激發離去而產生電洞,再由外層電 子掉落內層軌域填補時所釋放出的次級 X 光。螢 光的強度正比於入射 X 光被吸收的程度,因此螢 光模式下的吸收係數為

$$\mu_f x = \frac{I_f}{I_0} \tag{6}$$

測量螢光時經常令樣品表面與入射 X 光方向呈 45° 角,而偵測器窗口法向量則與入射光束方向呈 90° 擺設。如果螢光偵測器亦為氣體游離腔型式⁽⁴⁾,由 於其本身並不具備能量解析能力,因此經常在偵測 器窗口之前置一過濾片,其組成元素的吸收邊緣介 於待測樣品放出的特徵螢光與入射 X 光能量之 間,如此可將由空氣或樣品散射而來的光子(其能 量與入射 X 光相近)有效濾掉,以降低光譜的背 景。即便如此,氣體游離腔螢光偵測器適用的樣品 濃度下限約為 200 ppm 或 2 mM。

鑑於生化樣品的濃度一般相當稀薄,是故以螢 光模式收取 XAS 數據時經常採用陣列式固態偵測 器。基本上,固態偵測器之核心元件為超高純度的 半導體元素(主要為矽或鍺),當其受到 X 光照射 時,在晶體內部將激發出電子一電洞對,產生的數 目與激發的 X 光能量有關。實際使用時,配合附 屬的電子裝置,能夠在眾多不同能量的光子中「揀 選」出所欲偵測的能量光子,並進行計數成為數位 式的強度訊號,這種工作原理提供了極佳的能量解 析力。不過欲達到理想的能量解析度,所用的半導 體元素晶體最好是呈面積小(約 1 cm²)而厚度稍大 的形狀,如此的小面積造成接收樣品螢光的固體角





圖 4. 位於 NSRRC BL17C1 實驗站內的 13-緒晶圓 陣列式偵測器 (放在黑色推車上) 及其電子訊 號處理系統 (置於地面)。

減小,是以商業化的產品大多將數個半導體元素晶 體排成陣列形式,以增加涵蓋的固體角。此種安排 的另一好處是:為了得到理想的能量解析度,光子 的通量不宜太高,否則訊號強度的線性行為將會變 差,甚至達到飽和之虞;不過強度計數若太低,又 會造成實驗數據品質不佳。一旦同時使用排成陣列 狀的多個晶體,雖然每個晶體收到的訊號強度計數 不高,但在加總之後仍有助於提高統計上的訊噪 比。

國家同步輻射研究中心 (NSRRC) 第一條硬 X 光吸收光譜光束線 BL17C1 自 1998 年底正式開放 使用以來,一直是用戶數量最多且研究產出成果最 豐碩的光束線,雖然用戶來自不同的研究領域,但 是由於光束線使用時間極為有限,加以欠缺陣列式 固態偵測器可用,因此在生命科學領域的應用成效 相對而言不算突出,仍有極大的進展空間。近年來 由於日本 SPring-8 同步輻射設施內的台灣專屬光束 線 BL12B2 及 NSRRC BL01C1 相繼興建完成,不 但提供了更多的 XAS 實驗場所,並且因為光束線 涵蓋的能量向上提升,增加可值測的金屬元素種 類。尤有甚者,NSRRC 於 2006 年中設置完成一組 13-鍺晶圓陣列式偵測器 (參見圖 4),咸信對於相關 的研究將助益良多。至於 NSRRC 內另有一條已開 放多年的軟 X 光吸收光譜光束線 BL16A1,其涵蓋 的能量範圍為 2-7 keV,非常適合量測原子序較 低且生物系統中常見的一些元素,如:磷、硫、 氯、鉀、鈣等。

四、生命科學的應用實例

1. 細胞色素 c 在尿素環境下的結構變化⁽⁵⁾

細胞色素 c (cytochrome c 或 Cyt c) 是一種存在 於粒腺體膜間隙 (mitochondrial intermembrane space)的小型原血紅素蛋白質 (heme protein),其與 電子的傳遞有關,可進行氧化與還原反應。整個蛋 白質含有一百多個氨基酸,分子量大約為 12000 daltons (12 kD)。從馬的心臟所純化得的氧化態 Cyt c 含有 104 個氨基酸,而 heme 中心的 Fe (III) 主要 是一個六配位且為低自旋 (low spin)的結構,其平 面上由 porphyrin 的四個氮原子與中心鐵鍵結,至 於平面的上下軸向 (axial)與鐵鍵結者分別為一個 histidine-18 (His-18) 的氦原子與一個 methionine-80 (Met-80)的硫原子。

為探討不同化學試劑環境對於此蛋白質結構的 影響,吾人以尿素 (urea) 試劑為例,在加入 10 M 尿素試劑後,原本具摺疊 (folding) 結構的 Cyt c 調 變成為展開未摺疊 (unfolding) 結構,並利用 Fe K-邊緣的 X 光吸收近邊緣結構 (XANES) 光譜比較蛋 白質在此變性 (denature) 前後的溶液狀態下之結構 差異,如圖 5 所示。從吸收邊緣之前的 P 區域可 以得知,在加入尿素後的未摺疊結構裡,其中心 Fe (III) 的局部幾何結構與原本摺疊結構裡,其中心 Fe (III) 的局部幾何結構與原本摺疊結構裡,其中心 的局部幾何結構非常相近,皆為一具有六個配位原子 所形成的八面體結構。此外,當比較 A、C、D 及 C₂ 等區域的變化與一般鐵自旋交叉 (spin crossover) 的化合物之 XANES 光譜後,可以推測在未摺疊結 構中的鐵離子其電子組態應該是以高自旋 (high spin)狀態存在⁽⁶⁻⁸⁾。



圖 5. 原始摺疊態細胞色素 Cyt c 及其在尿素 環境下未摺疊態活性中心之 Fe K-邊緣

X光吸收近邊緣結構(XANES)。

圖 6 及圖 7 所示分別為原始摺疊態 Cyt c 及其 在尿素環境溶液下未摺疊態之 EXAFS 經 k³ 加權及 傅立葉變換而得的徑向分布函數。從詳細分析的結 果可知:當足夠濃度的尿素加入,迫使 Cyt c 變成 未摺疊態之結構時,其軸向的 Met-80 已經脫離活 性中心 Fe (III),使得尿素分子可以接近活性中心 而與 Fe (III)形成化學鍵。至於 His-18 是否仍與 Fe (III)鍵結則比較難以判定,此乃因為原子序相近的 氦原子與氧原子對光電子波背向散射能力差異甚小 之故。在此,吾人推測軸向的 His-18 可能被水分



圖 6. 原始摺疊態細胞色素 Cyt c 溶液中,活性中心 之 Fe K-邊緣的延伸 X 光吸收精細結構 (EXAFS)。

子取代,乃是根據一般此類結構中若有 histidine 氨基酸鍵結,則中心鐵常為低自旋組態居多,然而由 XANES 判定未摺疊態之 Cyt *c* 所含為高自旋組態 的 Fe (III),因此推測兩個軸向配位基之中一個為 尿素,而另一個為水分子。

2. 轉錄因子 SoxR 轉錄機制之探討

此項研究的目標金屬蛋白質為大腸桿菌中表現 於細胞質中的轉錄因子 SoxR⁽⁹⁾, SoxR 的活性中心 為雙鐵六硫之金屬簇錯合物,在具備活性形式的蛋



圖 7.在尿素溶液中未摺疊態之 Cyt c 活性中心之 Fe K-邊緣的延伸 X 光吸收精細結構 (EXAFS)。





白質 (還原態) 中,兩個鐵金屬氧化態屬於二價及 三價的混合價態。當大腸桿菌的胞內環境中有過多 的超氧離子 (superoxide) 時,會將蛋白質內的雙鐵 活性中心完全氧化成為鐵三價的形式,進而使得轉 錄因子 SoxR 構形發生變化,而與遺傳物質中核酸 或基因分子之起動子 (promoter) 區域接合,強化了 抗氧化逆境 (oxidative stress) 蛋白質於胞內的表 現,也因此減少了因過多超氧離子出現而伴隨含氧 自由基的產生,降低大腸桿菌之菌體遭受此效應的 危害。

更重要的是,當 SoxR 蛋白質感應到環境中含 有一氧化氮時,會在活性中心產生雙一氧化氮含鐵 錯化結構 (dinitrosyl iron complexes, DNIC)^(10,11),此 結構的形成會造成活性中心鐵硫簇的裂解,同時在 電子順磁共振 (electron paramagnetic resonance, EPR)光譜中造成 $g_{av} = 2.03$ 非等向性 (anisotropic) 自由基之特徵訊號。有趣的是,蛋白質活性中心的 崩解一般會使蛋白質失去活性,但 SoxR 蛋白質卻 仍能保有作為轉錄因子的特質,讓下游的抗氧化逆 境蛋白質的表現機制啟動,以減少因一氧化氮出現 在胞內而造成對菌體的危害。SoxR 蛋白質是目前 所知少數幾個能夠感應一氧化氮所造成影響的原核 生物 (prokaryotic organism)蛋白質之一。

實際上,相類似蛋白質的活性中心鑑定多半是 以 EPR 光譜為主,輔以紫外光-可見光光譜鑑定 ⁽¹²⁾,但對於活性中心配位環境的精確解析,雖然目 前已有 X 光晶體繞射之數據可供參考^(13,14),但受限 於晶體的品質,其繞射數據精確度僅達 2.8 Å。然 而,X 光吸收光譜中的 XANES 與 EXAFS 可提供 溶液相原生型態 SoxR 的鐵硫簇活性中心金屬原子 的氧化狀態、鄰近原子的種類、配位數、化學鍵的 長度與結構擾動的程度等資訊,可說是解析其活性 中心結構的極佳利器。除此之外,在蛋白質氧化後 或加入一氧化氮後的不可逆的變異上,吾人亦可從 事相類似的結構解析,以提供對於相關生化調控機 制極重要的訊息。

SoxR 蛋白質活性中心的鐵原子在其氧化、還 原、與一氧化氮反應後的 X 光吸收光譜近邊緣結 構如圖 8 所示,利用圖 8 可以很明顯區分出氧化與 還原態之不同。此外,在能量約 7113 eV 處出現極 明顯的 1s → 3d 躍遷 (可與圖 5 中之 P 區域相比 較),顯示蛋白質活性中心鐵的配位環境為一缺乏 對稱中心之幾何形狀。

若更進一步分析延伸 X 光吸收精細結構 (如圖 9 所示),則可得原生型態 SoxR 的鐵硫簇結構。詳 細的數據分析結果顯示,每一鐵原子與四個硫原子 平均距離為 2.28 (5) Å,配合上述鐵原子的局部環 境為缺乏對稱中心之幾何形狀,可推知鐵與四個硫 形成四面體的排列。此外,在 2.78 (4) Å 之距離處 有另一鐵原子的存在,由此推測最可能之鐵硫簇結 構為圖 9 中所繪之鍵結方式,此結果與單晶所得結 構相吻合。至於一氧化氮對鐵硫簇局部結構的影



圖 9. 大腸桿菌中原生型態 SoxR 蛋白質活性中心 Fe 之延伸 X 光吸收精細結構 (EXAFS)。



圖 10. 大腸桿菌中 SoxR 與一氧化氮反應後,蛋白 質活性中心 Fe 之延伸 X 光吸收精細結構 (EXAFS)。

響,可見圖 10 所示之延伸 X 光吸收精細結構。分析結果顯示,鐵硫簇結構已經瓦解,而其中每一個 鐵原子與兩個 cysteine 的硫原子以及兩個 NO 分子 鍵結。由於鐵與 NO 鍵結形成 Fe-N=O 之線性排 列,因此在進行 EXAFS 數據分析時,光電子在 Fe 與 N-O 間的多重散射必須加以考慮,才能達到較 佳的配適結果。

3. 銅離子修飾後之金屬硫蛋白質

金屬硫蛋白質 (metallothionein, MT) 最早是在 1957 年當 Margoshes 和 Vallee 於研究鎘金屬在動物 體內代謝的情形時,由馬的腎臟皮質部 (renal cortex) 所分離出來的含鎘蛋白質⁽¹⁵⁾。自然界中的 金屬硫蛋白質廣泛地分布於原核細胞、原生動物、 菌類、植物及動物體內,由氨基酸組成分析結果發 現,其具有大量的 cysteine (Cys) 與高量的重金屬 離子(16)。一般而言,哺乳類動物體內的金屬硫蛋 白質分子量約 6000-7000 daltons,在含有 61 至 74 個氨基酸組成中, Cvs 就佔有 20 個左右, 整個蛋 白質可包裹約七個金屬原子。金屬硫蛋白質在生物 體內扮演著調節重金屬濃度的角色,其會與細胞中 的鋅螯合,此主要是藉由 Cys 中的 -SH 官能基與 金屬有相當好的鍵結能力。若生物體內有重金屬如 銅、汞、鎘、銀等的出現,則會將鋅釋放出來而與 其他重金屬螯合,進而在生物體內達到隔離重金屬

的效果⁽¹⁷⁾。隔離後的金屬無法進行自由基氧化還 原反應,如此可作為細胞中防禦自由基傷害的一種 重要機制,也可藉由自由基的清除來達到防止 DNA傷害的發生。

從兔子的肝臟純化出來的金屬硫蛋白質,經 NMR 光譜分析及 X 光結晶解析發現,此類蛋白質 分子具有一啞鈴形結構,具兩個獨立金屬鍵結功能 區 (domain),總共可與七個二價過渡金屬原子鍵 結。在每個區域中,每個金屬原子是以四面體的四 配位形式與硫鍵結,其鍵長約為 2.3-2.4 Å,而架 橋的硫原子再與另一個金屬互相鍵結,兩金屬原子 間的距離約為 3.8-3.9 Å,以此方式形成金屬硫 簇。此一蛋白質可藉由變性 (denature) 方式破壞蛋 白質原先結構,將原生摺疊之結構轉變成為未摺疊 型態,藉此移除原本鍵結之金屬原子,然後再透過 適當的化學反應調控,置入其他種類不同價數之金 屬, 並使原生蛋白質轉回摺疊狀態, 如此之調變具 有許多應用上之潛力。本研究以置換其中鍵結金屬 為一價或二價的銅離子為例,說明可藉由 X 光吸 收光譜實驗量測出此重新摺疊後含銅的金屬硫蛋白 質 (Cu-MT) 中銅之價數,以及再摺疊過後銅離子 周圍局部結構的變化。

圖 11 所示為再摺疊後的含銅離子的金屬硫蛋 白質的 XANES 光譜。由 X 光吸收近邊緣結構顯 示,人為的化學調控可以成功地得到一價與兩價銅 的金屬硫蛋白質。若再分析其延伸 X 光吸收精細



圖 11. 再摺疊後的含一價及兩價銅離子之金屬硫蛋 白質的 XANES。



圖 12. 再摺疊後的含一價銅離子之金屬硫蛋白質的 EXAFS。

結構 (參見圖 12 與圖 13),則可發現銅離子並非單 純地只與 Cys 的硫鍵結。平均而言,Cu (I)-MT 的 每個 Cu (I) 與三個 Cys 的硫鍵結,但 Cu (II)-MT 的 每個 Cu (II) 則與兩個較近的 Cys 及一個較遠的 Cys 的硫鍵結;除了硫之外,每個銅離子也都與氨基酸 中的氧鍵結。由於在整個數據分析過程中皆無法加 入 Cu-Cu 的貢獻,因此推測在目前的化學反應調 控下,無法將銅離子重新置回原生蛋白質鍵結金屬 的位置上。

五、結語

本文所舉之應用實例皆在溶液狀態下量測,對 於生物系統而言,若欲瞭解含金屬之蛋白質在特定 生理條件或酸鹼濃度下金屬原子鄰近之結構變化, 則 X 光吸收光譜將是一項強而有力的鑑定工具。 唯須注意的是,在量測過程中金屬的氧化態是否會 因為同步輻射 X 光的照射而產生變化。另外,適 度減低緩衝溶液中所含重原子之濃度而得到更清晰 之訊號,亦為改善數據品質的有效方式。

參考文獻

- 1. Y. Joly, Phys. Rev. B, 63, 125120 (2001).
- 2. 李志甫, 化學, 53, 280 (1995).
- 3. S. I. Zabinsky, J. J. Rehr, A. Ankudinov, R. C. Albers, and M.



圖 13. 再摺疊後的含兩價銅離子之金屬硫蛋白質的 EXAFS。

J. Eller, Phys. Rev. B, 52, 2995 (1995).

- F. W. Lytle, R. B. Greegor, D. R. Sandstrom, E. C. Marques, J. Wong, C. L. Spiro, G. P. Huffman, and F. E. Huggins, *Nucl. Instrum. Methods*, **226**, 542 (1984).
- I. J. Hsu, Y. J. Shiu, U. S. Jeng, T. H. Chen, Y. S. Huang, Y. H. Lai, L. N. Tsai, L. Y. Jang, J. F. Lee, L. J. Lin, S. H. Lin, and Y. Wang, *J. Phys. Chem. A*, **111**, 9286 (2007).
- F. Boffi, A. Bonincontro, S. Cinelli, A. C. Castellano, A. De Francesco, S. D. Longa, M. Girasole, and G. Onori, *Biophys. J.*, 80, 1473 (2001).
- A. V. Soldatov, G. E.Yalovega, G. Y. Smolentsev, A. P. Kovtun, and S. Della Longa, *Biophysics*, 46, 564 (2001).
- S. Della Longa, S. Pin, R.Cortés, A. V. Soldatov, and B. Alpert, *Biophys. J.*, **75**, 3154 (1998).
- J. L. Blanchard, W.-Y. Wholey, E. M. Conlon, and P. J. Pomposiello, *PLoS ONE*, 2, e1186 (2007).
- H. G. Din and B. Demple, *Proc. Natl. Acad. Sci. USA*, 94, 8445 (1997).
- H. G. Din and B. Demple, *Proc. Natl. Acad. Sci. USA*, 97, 5146 (2000).
- B. Demple, H. G. Din, and M. Jorgensen, *Methods Enzymol.*, 348, 355 (2002).
- S. Watanabe, A. Kita, K. Kobayashi, Y. Takahashi, and K. Aiki, *Acta Cryst. F*, **62**, 1275 (2006).
- S. Watanabe, A. Kita, K. Kobayashi, and K. Miki, *Proc. Natl. Acad. Sci. USA*, **105**, 4121 (2008).
- M. Margoshes and B. L. Vallee, J. Am. Chem. Soc., 79, 4813 (1957).
- 16. J. H. Kägi, Methods Enzymol., 205, 613 (1991).
- G. Meloni, P. Faller, and M. Vašák, J. Biol. Chem., 282, 16068 (2007).

- 李志甫先生為國立台灣大學化工博士,現任國家同步 輻射研究中心研究員。
- 許益瑞先生為國立台灣大學化學博士,現任國立台北
 科技大學分子科學與工程系助理教授。
- 俞聖法先生為國立清華大學化學博士,現任中央研究院化學研究所助理研究員。
- 羅鳳君小姐為國立清華大學化學博士,現任中央研究
 院化學研究所博士後研究員。
- 李美儀小姐為國立交通大學材料工程研究所博士班學
 生暨國家奈米元件實驗室副技術師。
- 許瑛珍小姐為國立台灣大學化學博士,現任國立交通 大學應用化學研究所博士後研究員。
- Jyh-Fu Lee received his Ph.D. in chemical engineering from National Taiwan University. He is currently a research scientist at National Synchrotron Radiation Research Center.
- I-Jui Hsu received his Ph.D. in chemistry from National Taiwan University. He is currently an assistant professor

in the Department of Molecular Science and Engineering at National Taipei University of Technology.

- Steve Sheng-Fa Yu received his Ph.D. in chemistry from National Tsing Hua University. He is currently an assistant research fellow in the Institute of Chemistry at Academia Sinica.
- Feng-Chun Lo received her Ph.D. in chemistry from National Tsing Hua University. She is currently a postdoctoral fellow in the Institute of Chemistry at Academia Sinica.
- Meiyi Li is a Ph.D. student in the Department of Material Science and Engineering at National Chiao Tung University and also an associate technician at National Nano Device Laboratories.
- Ying-Jen Shiu received her Ph.D. in chemistry from National Taiwan University. She is currently a postdoctoral fellow in the Department of Applied Chemistry at National Chiao Tung University