Annals of Nuclear Medicine and Sciences

核子醫學雜誌

September 11, 2008

吳博士杰:

謹傳真將刊登於九月號核醫雜誌您的大作之一校稿,請您儘速完成校 對,並將校對結果立即以傳真賜覆憑辦,謝謝。

核醫雜誌副總編輯

魏孝萍 敬上

-- (請沿虛線剪下 傳真 03-2115563 魏孝萍)

稿件排版編號:2

- □ 校對結果未發現新錯誤
- □ 校對結果發現錯誤標記如附頁(請將標記錯誤稿頁一併傳回),請更 正

是否願意自付費用印彩色圖?

□ 願意自付費用印彩色圖 (3 頁 7400 元未稅),請指示彩印圖號。 □ 以灰階印刷即可

校對作者簽名: カランド コンピュー マンス 日期:

微型正子放射電腦斷層造影中應用射束阻擋裝置進行散射矯正 **()**

林信宏1 吳杰2 莊濬超13 陸正昌13 莊克士1 黃英明4 詹美齡5

'國立清華大學 生醫工程與環境科學系 2中臺科技大學 放射技術系 3中山醫學大學醫學影像暨放射科學系 4樹人醫護管理專科學校 醫學影像暨放射技術科

"核能研究所 物理組

背景: 微型正子放射電腦斷層造影 (microPET) 為藥物研 發與基因工程研究的一大利器。針對小動物的藥物動力 學研究, microPET量化的準確性是其主要的挑戰。因 此,一種有效的microPET散射矯正法更顯得重要。本研 究之目的在於提出一套散射矯正演算法,應用於 microPET造影上,以期達到準確的定量分析。

方法:本研究在microPET上架設射束阻擋裝置 (beam stopper device; BS),並將小動物掃描程序分爲放置射束 擋塊器與無射束擋塊器兩部份。在假設散射分佈為一緩 慢變化函數的前提下,根據兩次掃描與空氣掃描的資 訊,可以求得被擋塊阻擋部份的散射分率,並利用cubic spline内插法回復出整個散射分佈,以達到散射矯正之目 的。本研究利用核研所的microPET進行假體實驗,以 SimSET蒙地卡羅模擬結果做為標準,比較BS方法與臨床 上常用的單散射光子模擬法 (single scatter simulation; SSS)的矯正成效。

結果: BS方法評估的散射分率為15.24%,較接近蒙地卡 羅的模擬結果。此外,BS法比SSS法更能有效預測散射 分佈,並準確復原影像的對比值。

結論: BS方法應用即時量測以估計散射分佈,可以考慮

到照野外以及非物體本身的散射,因此更能準確評估散 射量。

關鍵詞: 微型正子放射電腦斷層造影, 散射矯正, 射束 阻擋裝置

核子醫誌2008;21:141-150

前言

微型正子放射雷腦斷層造影 (microPET) 為利用正子 放射電腦斷層造影技術 (positron emission tomography; PET) 進行小動物造影 [1],可協助研究者進行體內活體 實驗、新藥研發、生物體內的基因表現,以及基因治療 即時監測等研究 [2-6],大幅加速研究的時效性。微型正 子放射雷腦斷層造影最大的優勢在於可對藥物之分佈進 行量化分析,以評估基因表現與功能上的差異。因此, 為了確保量化的準確性,對於散射光子所造成量化誤差 的校正便是重要課題之一 [7]。

目前微型正子電腦斷層掃描儀內建的散射矯正法為 Watson所提的單一散射光子模擬法 (single scatter simulation; SSS) [8,9]。此方法假設正子與電子互毀所產生的成 對光子在物體中只經過一次康普呑散射即被偵檢器所接 收,因此利用已知的活度影像與衰減影像作為放射性藥 物活度分佈與組織衰減係數的資料,並藉由數值模擬散 射點的方式進行積分,可求出整個散射分佈,最後再利

⁹⁷年2月20日受理 97年3月18日修改 97年4月17日接受刊載

聯絡人:吳杰博士台中市40601北屯區廍子里廍子巷11號 中臺科技大學放射技術學 系 電話: (04) 22391647轉7104 電子信箱: jwu@ctust.edu.tw

用散射末端擬合 (scatter tail fitting) 比例調整至實際散射 值。儘管輸入之活度影像本身即具有散射污染,仍可利 用疊代的方式達成收斂。SSS法為目前公認最有效的散 射矯正法之一,其優點在於不需額外的資訊即可準確預 測出單一康普呑散射光子的分佈。然而SSS法無法計算 來自物體的多次散射 (multiple scatter) 與照野外 (outside the field of view; OFOV) 散射,並且需要較高的電腦運算 能力。

爲了克服上述缺點,本研究將射束阻擋裝置法 (beam stopper device method; BS) [10,11] 應用於微型正子 放射電腦斷層造影上,以進行散射矯正。BS法的好處在 於利用擋塊計算出實際的散射分佈,並可同時考慮來自 OFOV與多次散射的影響。此方法計算簡單,不須依賴 龐大的電腦運算,可應用於microPET 三維影像重建與散 射矯正。

實驗方法

物體掃描

射束阻擋裝置是將數個高原子序物質的圓柱型阻擋 器置於待測物體周圍,形成一個半環型裝置。假設進行 物體掃描時,阻擋器會以一定的比例衰減主要光子,而 散射光子則不受射束阻擋裝置的影響。為了滿足前述假 設,射束擋塊的尺寸不能太大,且須儘可能靠近待測物 體,使其不影響散射光子。在掃描程序上,利用有/無 放置射束阻擋裝置分別取得正旋圖 (sinogram)。在阻擋 器所遮蔽的同符線對 (line of resonse; LOR) 上, 兩次掃描 可以用下列公式表示:

$$
C_R(t_i, \theta) = P(t_i, \theta) + S(t_i, \theta) \dots (1)
$$

$$
C_B(t_i, \theta) = T(t_i, \theta) \times P(t_i, \theta) + S(t_i, \theta)
$$
................. (2)

其中C.為在放置射束阻擋器所遮蔽的LOR上, 角度 為θ且被第 i 對偵檢器對所接收的計數值 (Figure 1A); C_n 為未放置射束阻擋裝置,但在相同的LOR上所接收的 計數値(Figure 1B)。S和P分別代表原始訊號中的散射部 份與主要射束部份、T爲LOR上射束阻擋裝置的光子穿 诱分率。由於阳擋裝置本身的材質與幾何固定,因此, T 值可以事先求得。

(Air Scan)

穿透率T可利用空白掃描 (blank scan) 求得, 將鍺 -68 (68 Ge) 射源放置於偵檢器四周, 分別取得有/無射束阻 擋裝置下的兩組掃描數據,兩組數據之商即為LOR (ti, θ) 的散射分率, 公式如下:

.................................. (3)

其中C_。為有放置阻擋裝置的空氣掃描, C_。則爲無放 置阻擋裝置的空氣掃描。T為阻擋器的穿透分率,當E(T) $= 1$ 時, LOR並無被擋塊所阻擋; 相對地, 當E(T) < 1 時,則代表LOR的路徑被擋塊阻擋。

Figure 1. Scan of microPET (A) with beam stopper device and (B) without beam stopper device.

散射事件的計算

經由空氣掃描事先求得 T 值後, 將式 (3) 代入式 (2),原本兩次掃描所收取的訊號,整理後便可解出散射 事件S如下:

$$
S(t_i, \theta) = \frac{Med[C_B(t_i, \theta)] - Med[C_R(t_i, \theta)] \times T(t_i, \theta)}{1 - T(t_i, \theta)}
$$
\n
$$
\dots
$$
\n(4)

其中Med(·)為3×3的中位數濾器 (median filter), 用以去除原始資料中的雜訊。如此可藉由擋塊在LOR路 徑上對主要射束的阻擋求出該LOR中散射的貢獻量。然 而,射束擋塊本身可能同時阻擋數個LOR路徑;為了進 一步降低雜訊的影響,將正旋圖上鄰近多點的散射值求 取平均值後,尋找每個射束擋塊中穿透率最小的點,即 爲該射束擋塊中心的散射量。由於散射屬於投影事件中 低頻的部份,在空間中的分佈為一變化緩慢的函數,因 此可將這些BS所計算出的散射取樣點,利用cubic-spline 內插法,回復出整張正弦圖中散射事件的分佈。最後, 使用一個7×7的二維高斯濾器 (Gaussian filter) 去除統計 誤差。

主要事件的計算

求得散射分佈後,可將式(4)代回式(1)與式(2), 分別計算出兩次物體掃描之中主要事件的貢獻。如下:

$$
P_R(t, \theta) = C_R(t, \theta) - S(t, \theta)
$$
 (5)

$$
P_B(t,\theta) = \frac{C_B(t,\theta) - S(t,\theta)}{T(t,\theta)}
$$
 (6)

P.、P.均爲可用的主要事件資訊。爲了增加效率, 將這兩組投影資料相加後經過影像重建即可得到沒有散 射的影像。

演算法流程

BS演算法之流程如Figure 2所示。整個程序必須掃 描兩次以計算散射量。為了符合臨床掃描程序,我們將 C_{α} 與 C_{α} 的掃描時間減半,雖然會增加雜訊,但兩組數據 皆可計算出主要事件。相加此兩組正旋圖資料等同於臨

Figure 2. Flow chart of the BS scatter correction scheme. Air scans (with and without beam stoppers) were performed beforehand to obtain the transmission fraction (T) information of the beam stopper. These transmission fraction data were then used to separate the primary from the scatter events during the object scans.

床掃描的資料量,並不會增加影像的雜訊。

實驗儀器與設備

為了驗證BS演算法的準確性,本研究設計一個圓柱 形假體以進行microPET掃描,利用microPET內建的SSS 法和BS法分別計算散射分佈,並以蒙地卡羅模擬 (Monte Carlo simulation) 作為真實散射事件的判斷標準, 比較散 射矯正的準確性。

核子醫誌 2008;21:141-150 2008年9月 21卷3期

系統描述

本研究使用核能研究所的microPET R4系統, 值檢環 半徑為7.4cm,軸向FOV為7.8cm,橫向FOV為9.4cm,偵 檢環數為32個。每一塊狀偵檢器具有8×8個尺寸爲2.1× 2.1×10 mm³之LSO晶體,兩側置有軸向鉛擋板 (septa), 厚度爲2.5 cm,用以降低來自軸向FOV外的散射貢獻。 此microPET能量解析度在511 keV時為23%, 掃描時能窗 設定在350 keV至650 keV之間,時間窗設定為6 ns。

本研究使用華盛頓大學所開發的SimSET程式淮行蒙 地卡羅模擬microPET造影 [12], 根據前述系統幾何設定 模擬參數上,同時模擬正子射程與非共線性效應。礙於 SimSET程式無法考慮無感時間效應 (dead time effect) 與 塊狀偵檢器 (block detector) 造成的間隔效應 (gap effect; 會高估靈敏度), 因此本研究根據物體外散射末端之擬 合,使用比例因子調整至實際量測值 [13]。

射束阴擋裝置設計

射束擋塊設計為細長圓柱狀,材質選用衰減係數較 大的鉛合金Ostalloy-158,其成分為49.5%鉍、27.3%鉛、 13.1%錫及10.1%鎘,密度爲9.67 g/cm³。Ostalloy-158熔 點低,約70°C便熔化為液體,冷卻後又變回固體,因此 可灌製成各種形狀。本研究灌製擋塊 (Figure 3) 為直徑6

Figure 3. Beam stopper device consisting of 5 lead rods was designed as a birdcage with a radius of 4 cm.

mm, 長20 cm之圓柱, 兩側使用衰減係數較小的壓克力 板支撐。五根Ostalloy-158擋塊環繞成一個半徑為4 cm之 半環形射束阻擋裝置。

假體設計

實驗假體為兩組壓克力材質的中空圓柱,尺寸爲直 徑5 cm、高5 cm,分別注入不同活度的氟-18水溶液,其 總注射活度爲1.5 mCi。其中一個圓柱假體內植入四個尺 寸為直徑1 cm × 高5 cm之小型中空圓管,可灌入液體並 使用橡皮螺絲帽封口 (如Figure 4A), 四個小型中空圓管 注入活度之比例分別爲1:0:0.5:2:0.5:1(A1:B:C: D: E: A2)。將兩個假體合併成一組 (Figure 4B), 如此設 計不僅可評估散射矯正法在冷區 (cold spot) 與熱區 (hot spot) 的矯正效果,亦可同時考慮來自OFOV的散射影 響。

Figure 4. The phantoms consisted of two 5-cm-diameter cylinders with axial length of 5 cm. (A) Four small cylinders with a diameter of 1 cm were inserted into the A1 region of phantom 1. (B) The phantom 2 was placed aside the phan $tom₁$.

September 2008

實驗設計與分析

實驗流程

放置假體於microPET掃描床上以模擬臨床量測,物 體掃描總時間為30分鐘,先進行有射束阻擋裝置掃描 (CB) 15分鐘後,再進行無射束阻擋裝置掃描 (CR) 15分 鐘。空氣掃描則利用鍺-68柱狀射源在有/無射束阻擋裝 置下淮行掃描。為了進確建構LOR的穿诱分率,CBO與 CRO掃描時間各為10小時以減低統計誤差。

資料處理與重建參數設定

由microPET取得的投影資料皆經過延遲時間的隨機 矯正與無感時間矯正,再利用空白掃描進行均一化矯正 (normalized correction) 後, 分別進行SSS法與BS法的散 射矯正,最後再進行衰減矯正。本研究使用序列子集疊 代重建法 (ordered-subsets expectation maximization method: OSEM) 進行影像重建, 子集數設定為16, 疊代 次數設定為8。重建後各張影像分別經過5×5的高斯濾波 器淮行平滑化,以降低影像的雜訊。

影像品質評估

爲了量化散射修正後的重建影像品質,本研究設定 兩項影像評估指標。首先利用變異係數 (coefficient of variation; CV) 評估在重建影像背景區域 (region A1) 的雜 訊,其定義爲選定區域 (region of interest; ROI) 中的標準 差除以其平均值,背景區域的選取則圈選四個半徑為4個 像素的圓形ROI。另一指標為對比度 (contrast; CS), 用 以評估熱區與冷區的修正效果,其定義如下:

其中 δ 為ROI區域中像素的平均值, a為背景區域的 像素平均值。當CS值越接近假體中注射的活度比時,代 表散射矯正的準確度越好。ROI的選取則分別在B、C、 D、E四個不同的活度區域中圈選半徑為4個像素的圓形 區域。

結果

主射束穿透率

利用空氣掃描求得的T值作直方圖分析如Figure 5,

Figure 5. The histogram of T values.

大致可分為兩個叢集,一群集中在T ≅ 1處,另外一群集 中在 $T \cong 0.55$ 處。本研究建立 T 値對照表 (look-up table) 時,為了避免統計誤差,設定0.3~0.7的範圍為阻擋裝置 擋到LOR的部份, 0.7以上視為沒有被阻擋裝置阻擋的部 份。

影像品質評估

Figure 6 顯示 $z = 2.5$ cm切面正弦圖中 0° 與 90° 的水平 剖面 (profile)。在散射形狀的變化上, SSS法與BS法大致 吻合蒙地卡羅預測的散射分佈。但在散射量的預測上, BS法較為吻合蒙地卡羅法,SSS法則明顯高估,主要原 因為: (1) SSS法只從重建影像計算單光子散射量,並未 考慮多次散射與照野外的散射貢獻, 使其計算的散射分 佈較實際散射分佈相對狹窄,進行末端擬合時,容易造 成中央高估;(2)線性擬合的好壞往往受物體外散射量的 影響,可能因為統計性變異而產生誤差。

Figure 7為假體第30張切面的重建影像。其中Figure 7A為理想假體活度的影像, Figure 7B則為未經修正的影 像,可明顯看出受到散射污染而產生的霧化現象,進而 造成影像對比的下降。Figure 7C為利用BS法修正的結 果, Figure 7D則爲SSS法修正的影像。BS與SSS法在影 像上皆達到矯正的效果,然而SSS法在C、D區域因高估

Figure 6. Profiles of the $z = 2.5$ cm sinogram at (A) 0° and (B) 90°.

Regions	CS		CV		
	В		D		A1
Phantom		0.5		0.5	
Uncorrected	0.24 ± 0.03	0.53 ± 0.02	1.48 ± 0.07	0.48 ± 0.02	0.077
BS	0.23 ± 0.03	0.50 ± 0.03	1.49 ± 0.07	0.45 ± 0.03	0.095
SSS	0.16 ± 0.03	0.43 ± 0.03	1.53 ± 0.08	0.39 ± 0.03	0.086

Table 1. Indexes of CS and CV at different regions

散射量造成影像過度修正。根據Figure 7影像分別在水平 方向與垂直方向所繪製的剖面圖 (Figure 8) 我們可以發現 除了無活度區外 (region B), BS法都可得到更佳的矯正 效果。

進一步利用重建後的影像進行分析,結果如Table 1 所示,顯示未經散射修正、BS法與SSS法在不同活度區 域下的對比度。在高活度區域 (region D), SSS法平均對 比度略優於BS法,但從Figure 8A可發現在D區域兩者活 度相當,主要差異在於SSS法過度矯正背景值,使其對 比值相對優於BS法,但兩者的對比度仍在標準差範圍 內,表現上可視爲相當。在低活度區域 (region C, E) 方 面,未經散射修正影像在E區域的對比度卻優於經過BS 與SSS法的修正結果,其原因可能來自實驗上注射活度 與理想對比度的高估 (region A1與region E的理想比例為 1:0.5),也可能來自假體本身散射的分佈均匀,經過散射 修正後,其對比值無法顯著提升。比較此兩種方法,BS 法更能有效回復其對比值至理想值,而SSS法之對比度 則因本身散射的高估,造成影像中該區域的過度矯正。 亦因如此, 在無活度區域 (region B) SSS法的對比值優於 BS法。在變異係數的表現上,BS法的CV值略大於SSS 法,主要原因可能來自阻擋器本身對於主要事件的衰 减,進而造成統計誤差的上升,其比例應屬於合理的範 圍內。

討論

以蒙地卡羅模擬分析假體的散射分率佔19.67%,對 於小動物造影與分子影像而言,實有散射矯正的必要。 根據Yang等人的研究 [6] 顯示microPET的散射比例中, 大部份來自造影物體之外,對於一般臨床上應用模式基 底法,例如單光子散射法,將受到強烈的挑戰。本研究

Figure 7. Reconstructed images of the phantoms: (A) ideal image; (B) uncorrected image; (C) image corrected by the BS method; and (D) image corrected by the SSS method.

Figure 8. Profiles through the phantom image of Figure 7. (A) The horizontal profile at $y = 64$ and (B) the vertical profile at $x = 64.$

核子醫誌 2008;21:141-150 2008年9月 21卷3期 提出的BS法利用實際量測的方式還原整個散射分佈,可 同時考慮多次散射與非造影物體本身的散射,更具有彈 性與包容性。

在假體實驗中,利用BS法計算的平均散射分率為 15.24%,而SSS法的平均散射分率則為28.21%,顯然SSS 法高估散射量,而BS法則會略為低估散射量約4%,主要 原因為阻擋器本身造成的散射衰減所致,因此,擋塊的 材質、大小與數目的設計是重要課題。擋塊數目越多, 散射分佈預測的準確性越好,然而對於散射事件的衰減 亦越多,進而造成定量上的誤差,因此必須在其中取得 平衡。我們之前的研究曾嘗試最佳化阳擋器裝置的數目 與大小 [10,11], 對於人體腹部造影而言, 阻擋器的最佳 數目為12個,而半徑大小為6 mm。然而,小動物的體積 較小,其散射分佈的變化亦較為緩和,因此本研究只使 用5根阻擋器即可準確的預測出其散射分佈。在阻擋裝置 的大小上,本研究採用相同的半徑,此尺寸的阻擋器平 均穿透率接近0.5,可達到最佳的效果。

爲了評估射束阻擋裝置對散射事件可能造成的衰 減,本研究分析蒙地卡羅模擬結果,在有/無射束阻擋裝 置的條件下, 散射事件衰減約2.8%, 證明BS法會低估散 射分率;惟此額外衰減並不影響BS法的假設,亦不影響 散射分佈的情況。

為了進一步改善阳擋器本身對於散射衰減的影響, 未來將採用更高密度、高衰減係數的材質,在達到相同 穿透力的同時,可有效縮小尺寸。譬如可使用鎢的材質 來製作阻擋器,以質量衰減係數與密度的乘積計算,鎢 阳擋器的半徑可縮小至4 mm,相信更可有效減輕雜訊, 並且準確預測出散射分佈。

結論

本研究提出了射束阻擋裝置 (BS) 法應用於microPET 上,根據假體實驗與蒙地卡羅驗證的結果,BS法準確且 有效率的預測了散射分佈與散射分率。此方法不需龐大 的計算量,只需結合鉛阻擋裝置,在軟硬體相互配合之 下,即可有效且準確地預測自物體外與多次散射的分 佈,未來可應用於臨床小動物的microPET造影。

誌謝

感謝核能研究所提供microPET設備與陳國威先生協 助進行取樣。本研究經費承國科會計畫 (NSC-95-2614-B- 166-001-) 與中臺科技大學研究儀器購置計畫 (96-INS-01) 贊助。

參考文獻

- 1. Cherry SR, Shao Y, Silverman RW, et al. MicroPET: a high resolution PET scanner for imaging small animals. IEEE Trans Nucl Sci 1997; 44:1161-1166.
- 2. Chatziioannou AF. Molecular imaging of small animals with dedicated PET tomographs. Eur J Nucl Med 2002;29:98-114.
- 3. Myers R. The biological application of small animal PET imaging. Nucl Med Biol 2001;28:585-593.
- 4. MacLaren DC, Tatsushi T, Cherry SR, et al. PET Imaging of transgene expression. Biol Psychiatry 2000; 48:337-348.
- 5. Gambhir SS, Herschman HR, Cherry SR, et al. Imaging transgene expression with radionuclide imaging technologies. Neoplasia 2000;2:118-138.
- 6. Yang Y, Cherry SR. Observations regarding scatter fraction and NEC measurements for small animal PET. IEEE Trans Nucl Sci 2006;53:127-132.
- 7. Cherry SR. In vivo molecular and genomic imaging: new challenges for imaging physics. Phys Med Biol 2004; 49:R13-R48.
- 8. Watson CC, Newport D, Casey ME. A single scatter simulation technique for scatter correction in 3D PET. In: Grangeat P, Amans JL, eds. Three-Dimensional Image Reconstruction in Radiology and Nuclear Medicine. Dordrecht: Kluwer Academic; 1996:255-268.
- 9. Watson CC, Newport D, Casey ME, deKemp RA, Beanlands RS, Schniand M. Evaluation of simulationbased scatter correction for 3-D PET cardiac imaging. IEEE Trans Nucl Sci 1997;44:90-97.
- 10. Chuang KS, Wu J, Jan ML, Chen S, Hsu CH. Novel scatter correction for three-dimensional positron emission tomography by use of a beam stopper device. Nucl Instr and Meth A 2005;551:540-552.
- 11. Wu J, Chuang KS, Hsu CH, Jan ML, Hwang IM, Chen TJ. Scatter correction for 3D PET using beam stoppers combined with dual-energy window acquisition: A feasibility study. Phys Med Biol 2005;50:4593-4607.
- 12. Harrison RL, Vannoy SD, Haynor DR, Gillispie SB,

Kaplan MS, Lewellen TK. Preliminary experience with the photon history generator module of a public-domain simulation system for emission tomography Conf. Rec. 1993 IEEE Nuclear Science Symp 1993;1154-1158.

13. Badawi RD, Kohlmyer SG, Harrison RL, Vannoy SD, Lewellen TK. The effect of camera geometry on singles flux, scatter fraction and trues and randoms sensitivity for cylindrical 3D PET - a simulation study. IEEE Trans Nucl Sci 2000;47:1228-1232.

左上頁

右上頁

17

Scatter Correction in MicroPET Using Beam Stopper Method (Scatter Correction Method)

Hsin-Hon Lin¹, Jay Wu², Chun-Chao Chuang^{1,3}, Cheng-Chang Lu^{1,3}, Keh-Shih Chuang¹, Ing-Ming Hwang⁴, Meei-Ling Jan⁵

 Department of Biomedical Engineering and Environmental Sciences, Tsing Hua University, Hsinchu, Taiwan, ROC Department of Radiological Technology, Central Taiwan University of Science and Technology, Taichung, Taiwan, ROC Department of Medical Imaging and Radiological Sciences, Chung Shan Medical University, Taichung, Taiwan, ROC Department of Medical Imaging Technology, Shu Zen College of Medicine and Management, Kaohsiung, Taiwan, ROC Institute of Nuclear Energy research, Atomic Energy Council, Longtan, Taoyuan, Taiwan, ROC

Background: The microPET system provides investigators a helpful tool for the drug development and the imaging of gene expression. Especially for pharmacokinetic studies on the small animal, the most challenging issue is the accurate quantification of images. Therefore, an effective and reliable scatter correction method is necessary to improve quantitative performance. We proposed a scatter correction method for the microPET system with the aim of estimating the scatter distribution exactly.

Methods: We extend the use of the beam stopper device and divide the animal scan into two sub-scans with and without the beam stoppers. By assuming that the scattered radiation tends to be a spatially slow-varying function, the scatter components at LOR blocked by each stopper can be estimated and the whole scattered sinogram can be recovered using interpolation from these local measurements. The phantom study on the microPET was investigated and we also simulated the Monte Carlo result as a golden standard to compare with the performance of Beam Stopper (BS) method and Single Scatter Simulation (SSS) method used in clinic currently.

Results: The scatter fraction evaluated by BS method was 15.24 % and was close to the Monde Carlo result. Besides, the proposed method outperformed the SSS method in term of the estimated scatter distributions and the recovery of contrast.

Conclusion: The proposed method considers scatter from outside of field of view and multiple scatter. Thus, it could improve the quantitative performance with microPET applications.

Key words: microPET, beam stopper, scatter correction

Ann Nucl Med Sci 2008;21:141-150

Received 2/20/2008; revised 3/18/2008; accepted 4/17/2008.

For correspondence and reprints contact: Jay Wu, Ph.D., Department of Radiological Technology, Central Taiwan University of Science and Technology. 11 Buzih Lane, Beitun District, Taichung 40601, Taiwan. Tel: (886)4-22391647 ext.7104, E-mail: jwu@ctust.edu.tw