IMPROVEMENT IN XANES MEASUREMENT USING PARAMETRIC X-RAY SOURCE

Manabu Inagaki^{1, A)}, Kyoko Nogami^{A)}, Yasushi Hayakawa^{A)}, Ken Hayakawa^{A)},

Toshinari Tanaka^{A)}, Keisuke Nakao^{A)}, Takeshi Sakai^{A)}, Isamu Sato^{B)}

^{A)} Laboratory for Electron Beam Research and Application (LEBRA), Nihon University

7-24-1 Narashinodai, Funabashi-shi, Chiba 274-8501, Japan

^{B)} Advanced Research Institute for the Sciences and Humanities (ARISH), Nihon University

12-5 Goban-cho, chiyoda-ku, Tokyo 102-8251, Japan

Abstract

Since the X-ray beam from the parametric X-ray radiation (PXR) generator system at the Laboratory for Electron Beam Research and Application (LEBRA) in Nihon University has a good spatial coherence and linear energy dispersion with narrow line width, the LEBRA-PXR system was applied to the wavelength dispersive X-ray absorption fine structure (DXAFS) measurement. In XAFS measurement, especially the X-ray absorption near edge structure (XANES) area, the resolution of spectrum is important. Difference in the resolution of the XANES spectrum has been investigated in terms of the PXR target crystal plane and the distance between the PXR target crystal and the measurement position. As a result, the XANES spectrum with resolution of 1.0 eV was obtained when the target is Si(220) crystal plane and the distance is approximately 9.7 m.

パラメトリックX線源を用いたXANES測定における改善

1. はじめに

日本大学電子線利用研究施設(LEBRA)において は、125 MeV電子線形加速器を用いて新しいX線源 であるパラメトリックX線放射(PXR)を運用してい る^[1]。LEBRA-PXRシステムは2枚のSi結晶を使用し てエネルギー可変な単色X線ビームを発生させてお り、第一結晶はX線の放射源であるターゲット、第 二結晶はX線輸送の役割を果たしている。このX線 ビームは、コヒーレンスが良く、水平方向に一次 関数的なエネルギー(波長)分散があるため、波長分 散型X線吸収微細構造(DXAFS)測定や回折強調型位 相コントラストイメージング(DEI)などの研究に応 用されている[2,3]。

X線源であるPXRの中心エネルギー $\hbar\omega$ のエネル ギー分散 ħω'は、以下のように表される[1]。

$$\hbar\omega' \approx \hbar\omega \left(1 - \frac{x}{L\tan\theta} \right) \tag{1}$$

ここで、LはPXRビームの中心軸上に沿ったター ゲット結晶から測定面までの距離、xは中心軸か らの水平方向の変位である。幾何学的な考慮から、 ターゲット結晶上における入射電子ビームの水平 方向の直径をΔdとすると、そのエネルギー拡がり ΔE_d は、

$$\Delta E_d \approx \hbar \omega \frac{\Delta d}{L \tan \theta} \tag{2}$$

と概算される^[4]。 XAFS測定を行うにあたり、特にX線吸収端近傍

構造(XANES)領域においては高いエネルギー分解 能が必要とされる。LEBRA-PXRシステムの場合、 XAFSスペクトルのエネルギー分解能を決める要因 は、これまでの実験からエネルギー拡がりAEd で あることがわかっている[5-7]。つまり、エネルギー 拡がりΔEaを小さくするためには、(2)式からター ゲット結晶上における入射電子ビームの良い フォーカス、距離Lの十分な確保、Bragg角の増大 が考えられる。しかしながら、ターゲット結晶を 破損させてしまう恐れがあるために、入射電子 ビームサイズを小さく調整するには限度がある。 そこで、Bragg角の増大を図るために2枚のSi結晶 をSi(111)面からSi(220)面に変更した。さらに、幾 何学的には距離Lが2 m延長されるとエネルギー拡 がり ΔEd は約1 eV向上されると期待できるので、線 源から測定面までの距離Lを拡張してXANESスペ クトルの高分解能測定を検証した。

2. 実験方法

LEBRA-PXRシステムで得られるXANESスペクト ルの分解能を調べるために、ターゲットにSi(111) およびSi(220)結晶面を使用し、X線取り出しポート 直後とさらに約2m延長した位置でXANES測定した。 検出器はX線用CCDカメラ(24 µm/pixel)、試料はCu 箔(5 µm厚)を用い検出器の5 mm前方に設置した。 LEBRA-PXRシステムはターゲット結晶からX線取 り出しポートまでの距離(L1+L2)が7.34 mあり、PXR ビームはX線取り出しポートから大気中に出る。こ

¹ E-mail: inagaki@lebra.nihon-u.ac.jp



図1 ターゲット結晶上の電子ビームサイズ計測およびXANESスペクトル測定のための実験セットアップ概略図

のため、大気によるX線強度の減衰が著しい低エネ ルギー領域での実験においては距離Lの拡張が難し かった。そこで、X線強度の減衰を抑えるためにX 線取り出しポートから測定面までの間に長さ1.5m の真空ダクトを新たに設置し、PXRビームを輸送 するように改良した。図1に実験のセットアップ概 略図、表1にLEBRA-PXRシステムの主なパラメー タを示す。

表1 LEBRA-PXRシステムの主なパラメータ

電子エネルギー	100 MeV
加速周波数	2856 MHz
マクロパルスビーム電流	120 - 135 mA
マクロパルス幅	4 - 10 μs
繰り返し数	2 - 5 Hz
平均電流	1 - 3 μΑ
第一結晶(ターゲット)	Si(111), Si(220)
第二結晶(輸送用)	Si(111), Si(220)
X線エネルギー	
Si(111)	4.0 - 21 keV
Si(220)	6.5 - 34 keV
X線取り出しポート	直径100 mm
(カプトン窓)	125 µm厚
X線光子数@X線窓	10^{6} - 10^{8} /s

3. 実験結果

3.1 入射電子ビームサイズとエネルギー拡がり

PXRビームのエネルギー拡がり ΔE_d は(2)式から 概算できるので、ターゲット結晶上における入射 電子ビームを望遠鏡とCCDカメラを用いて観測し た(図1)。入射電子ビームの水平方向の直径 Δdは、 電子ビームがターゲット結晶に入射した際に発せ られる遷移放射光(OTR)の輝度分布をGaussian fitし、 その半値幅と決めた。その結果、ターゲット結晶 上における入射電子ビームの水平方向の直径 Δdは 約1.0 mmであった。図2にターゲット結晶上におけ るOTRプロファイルの一例を示す。また、各々の ターゲット結晶面におけるPXRの中心エネルギー が9.0 keVの場合、ターゲット結晶から測定面までの距離Lにおける概算したエネルギー拡がり $\Delta E_d c$ 表2に示す。



図2 電子ビームがターゲット結晶に入射した際に 発せられる遷移放射光(OTR)のプロファイル。 ターゲットはSi(220)結晶面、PXRの中心エネル ギーは9.0 keVである。

表2 PXRの中心エネルギーが9.0 keVの場合、ター ゲット結晶面とターゲット結晶から測定面までの 距離Lにおける概算したエネルギー拡がりΔE₄

ターゲット	距離L [m]	エネルギー拡がり
		$\Delta E_d [\mathrm{eV}]$
Si(111)結晶面	7.39	5.4
	9.34	4.3
Si(220)結晶面	7.54	3.1
	9.73	2.4

3.2 XANESスペクトル

X線強度は、ターゲット結晶で発生したPXRビームをX線取り出しポートに輸送する役割である第二結晶の角度に依存する。図3にPXRの中心エネルギーが9.0 keVのとき、イオンチェンバーを用いて 測定した第二結晶の角度に対するX線強度の回折曲線を示す。これまでの研究結果から第二結晶の回 折曲線の幅が狭い場合、高分解能のXANESスペクトルが得られることがわかっている^[7]。回折曲線の幅を狭くするためには集束用四極電磁石などの加速器側の調整が必要となる。図3の結果から、回折 曲線の半値幅はSi(111)結晶面のとき0.0047 degree、Si(220)結晶面のとき0.0053 degreeであった。

ターゲット結晶面およびターゲット結晶から測 定面までの距離Lの違いにおけるXANES測定をし



図3 PXRの中心エネルギーが9.0 keVのときイオ ンチェンバーを用いて測定した第二結晶の角度 に対するX線強度の回折曲線。(a)はSi(111)結晶 面、(b)はSi(220)結晶面をターゲットに用いた。

た。試料はCu箔(5 µm厚)を用い、中心エネルギー 9.0 keV(CuのK吸収端近傍)のPXRビームを20-30分間(照射積分時間:マクロパルス換算で30-45 ms)照 射した。X線用CCDカメラ検出器で取得した画像を 解析することによって得られるXANESスペクトル を図4に示す。X線強度は濃度として画像に現れる ので、水平方向の位置(X線エネルギー)における濃 度分布を調べることにより、試料透過後のX線強度 を得ることができる。LEBRA-PXRシステムで得ら れたXANESスペクトルの分解能を比較するために、 他施設で測定されたデータ^{18.91}も記載した。

XANESスペクトルは、ターゲット結晶から測定 面までの距離Lよりもターゲット結晶面による方が 顕著な違いが現れた。CuのK吸収端の中点付近に は隆起した特徴的なピークがあり、Si(111)結晶面 の場合よりもSi(220)結晶面の方が明瞭に確認でき た。そこで、LEBRAと他施設ではXANESスペクト ルの分解能にどの程度違いが生じているのか、吸 収端の立ち上がりから特徴的なピークまでの傾き (図4中の矢印)に着目し、他施設データにどの程度 の移動平均を施せば同等の勾配になるか調べた。 LEBRAで得られたXANESスペクトルの分解能は、 Si(111)結晶面で距離Lが7.39 mのとき4.8 eV、9.34 m のとき3.8 eV、Si(220)結晶面で距離Lが7.54 mのと き1.5 eV、9.73 mのとき1.0 eVであった。ここで、 他施設のエネルギー分解能は0.5 eVである。距離L が2m延長されるとXANESスペクトルの分解能が約 1 eV向上されることが実証できた。また(2)式から 概算したエネルギー拡がりΔE_d(表2)と比較すると、 Si(111)結晶面では約0.5 eV、Si(220)結晶面では約 1.5 eVの差が生じたが、これはターゲット結晶上に おける入射電子ビームの水平方向の直径Adの大き さを過大に推定した誤差だと考えられる。

4. まとめ

LEBRA-PXRシステムにおけるXANESスペクトル の高分解能測定を検証するために、ターゲット結 晶面およびターゲット結晶から測定面までの距離L の違いにおけるCu箔(5 µm厚)のXANES測定をした。 ターゲットにSi(111)結晶面よりもSi(220)結晶面を 使用した方がXANESの高分解能測定には適してい た。予期していた通り、距離Lを2 m延長するとス



図4 X線用CCDカメラで取得したCu箔(5 μm厚)の X線吸収画像および各ターゲット結晶面での距離 Lの違いによるK吸収端のXANESスペクトル。 ターゲット結晶面: (a) Si(111)面、(b) Si(111) 面、(c) Si(220)面。比較のため他施設で測定され たデータ^[8,9]も記載した。

ペクトルの分解能が約1 eV向上されることが実証 できた。さらに、Si(220)ターゲット結晶面を用い て距離Lを約9.7 m確保した場合、1.0 eVの分解能を もつXANESスペクトルを得ることができた。

参考文献

- [1] Y.Hayakawa et al., Nucl. Instr. and Meth. B 227 (2005) 32-40.
- [2] Y.Hayakawa et al., Nucl. Instr. and Meth. B 266 (2008) 3758-3769.
- [3] Y.Hayakawa et al., Proceedings of the 8th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan (2011).
- [4] Y.Hayakawa et al., Proceedings of SPIE 6634 (2007) 663411-1 – 663411-10.
- [5] M.Inagaki et al., Jpn. J. Appl. Phys. 47 (2008) 8081-8086.
- [6] M.Inagaki et al., Proceedings of the 7th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan (2010) 1115-1118.
- [7] M.Inagaki et al., Proceedings of the 8th Annual Meeting of Particle Accelerator Society of Japan (2011).
- [8] M.Newville et al., J. Synchrotron Radiat. 6 (1999) 276-277.
- [9] http://cars9.uchicago.edu