ピエゾを使った $\Delta \theta_1$ チューニングの試み

1 動機

- BL5S1で分光器の (333) 回折を使って高エネルギーの光を出す実験を行った際、分光器の (333) 回折の幅は、(111) に比べて小さく、XAFS 測定範囲のどこか一点で Δθ1 を調整し ただけでは、XAFS 測定を行った時、測定エネルギー範囲の全域で (333) 回折を捉えられ ないという問題が起こった。その場での対応として、幾つかのエネルギーで Δθ1 を調整 して (333) 回折のピークを探し¹、その時の値をテーブルを作成した。さらに、XAFS 測 定ではこのテーブルを参照して Δθ1 を変更する、という機能を制御プログラムに取り入 れた。しかしこの対応では、テーブルの隙間のエネルギーでは線形補間で調整しており、 それが正しいという保証はない。また、テーブルを作成した後に光学系に微妙な変化が 起こって、最適の Δθ1 が変化する可能性もある。そこで、XAFS 測定の間に動的に Δθ1 をチューニングする機構があることが望ましいと考えられた。
- BL5S1では、同一試料のXAFS測定を繰り返し行なった時、XAFSスペクトルが1~0.1eV のオーダでシフトする現象が問題となっている。このシフトの原因を朝倉君が丹念に調 査した過程で、
 - BL5S1 では、*I*₀ 強度に 10 分のオーダーで数%の変動がある (図 1)
 - この強度変動は、分光器で起こっている(分光器上流では見られず、下流で見られる)
 - この強度変動と、エネルギーシフトの時間スケールは一致している (図 2)

という知見が得られている。

このことに加えて、今回、 $\Delta \theta_1$ のチューニングを行う実験で、 I_0 強度を最大に保つように $\Delta \theta_1$ の制御を行うと、上記の I_0 変動が消えた。従って、 I_0 変動の原因が、分光結晶の平 行度の変動だった可能性が高く、 $\Delta \theta_1$ のチューニングでこれを解決すると、エネルギーシ フトの問題も解決する可能性があると期待された。



図 1: ビームライン上の様々な位置での光の強度の時間変化 (各強度は同じ時間に測定されたものではない)。分光器より 上流では、顕著な変動が見られないが、分光器を含めてその 下流では 10 分オーダーの時間で数%の強度変動がある。

1ここでの調整は、パルスモーターで第一結晶を動かすことで行った



図 2: 同一試料に対して繰返し て XAFS 測定を行った時に見 られるエネルギーシフト。やは り、10分オーダの時間での変動 が見られる。

以上のような理由から、 $\Delta \theta_1$ を高速でチューニングする機構が必要と判断した。このような、 高速のチューニングを行おうとする時、従来行ってきた分光器第一結晶をパルスモータで駆動 する方法では、1点あたり数秒の時間を必要とし、実用的ではない。そこで、ピエゾ素子を用 いた $\Delta \theta_1$ の調整を行うこととした。

2 第一結晶のピエゾコントロールシステム

BL5S1の分光器第一結晶は、ピエゾによって微小な角度調整が可能になっている。ピエゾでの変位量は最大 $30\mu m$ で、約 15cmの分光結晶の端を押しているので角度にして $30\mu m/15cm = 0.2mrad = 0.0114deg = 41arcsec$ の範囲の調整が可能である。

ピエゾにかかる電圧は、0~10Vの電圧入力によってコントロール可能で、今回は、この電 圧入力端子に D/A コンバータで発生させた電圧を供給することでコンピュータによるピエゾ の制御を行うことにした。その際、入力の 1mV の変化は $0.2 \times 0.001/10 = 2 \times 10^{-5}$ mrad = 0.02μ rad = 1.14×10^{-6} deg = 4.1×10^{-3} arcsec に相当する。²

このピエゾを使って分光器第一結晶の角度を制御するために、初期的に図3、後に図4の様 な制御系を準備した。どちらも、PCからのデータに従ってD/Aコンバータで発生した電圧を ピエゾコントローラに入力し、I0強度をモニタするイオンチャンバの出力をA/Dコンバータ で取り込んでいる。



図 3: *I*₀ 強度をモニタしながらピエゾによっ て分光器を制御するために構成した初期の システム。決まった位置に分光器を制御する バイアス電圧と、その周辺で揺動をかけて制 御の方向を決めるための正弦波電圧の両方を PC 内でリアルタイムに計算し、D/A コン バータに出力する。



図 4: *I*₀ 強度をモニタしながらピエゾによっ て分光器を制御するために構成した現在のシ ステム。PC からリアルタイムに出力するの はバイアス電圧だけで、正弦波電圧を出力す るためのデータは予め D/A コンバータに渡 してある (D/A コンバータの1 チャンネルを 正弦波発生器として使う)。バイアス電圧と 正弦波電圧は外部回路で加算してピエゾコン トローラに入力する。

²エネルギー変化に直す。 $d_{Si(111)} = 3.13553$ として、約 10keV に相当する回折角 12 度の波長は 1.30382669Å。 上記の 1mV 程度に相当する $\Delta \theta = 1.14 \times 10^{-6}$ の変化があった時の波長は、1.30382681Å。これをエネルギーに 直した差は 0.9meV。分光結晶の半値幅が 10arcsec 程度として、その 1/10 の 1arcsec 程度ずれると 0.22eV ずれる ことになる。

両者の違いは、正弦波出力を PC の責任で行うか、D/A コンバータが行うかにある。PC の 責任で正弦波出力を行う初期のシステムでは、せいぜい 10Hz のオーダの周波数の正弦波しか 出力できず、波形の歪みも大きかった。現在使用している後者のシステムでは、最大 100kHz 程度の正弦波を安定して発生させることができている。

3 *I*₀ 強度を最大に保つ制御

一般的なフィードバック制御では図5の様に、制御対象出力を参照値と比較し、差分を制御入力に使うことで、制御対象の「出力を一定に保つ」制御が基本である。ところが、制御の目標が「出力を最大に保つ」に変わると、同じ方法では使えなくなる。図6に例を示したが、横軸が分光器の角度で縦軸が I_0 強度と考えると、例えば、ピーク位置は変わらないが I_0 強度が変化する(青線)、 I_0 強度は一定だがピーク位置は変わってしまっている(赤線)などの場合があり得る。前者の場合、制御対象の I_0 強度は変化しているが、制御入力を変化させる必要はなく、後者の場合、制御対象の I_0 強度は変化していないのに、制御入力を変化させる必要がある。従って、 I_0 の強度をじっと観察していてもどのように制御すればよいか判断できない。



図 5: 基本的なフィードバックシステム。制 御対象の出力と、参照入力の差分で制御を 行う。



図 6: 「ピーク値を得る」というのが目標の 場合、正しい制御入力の値を見つけるのは難 しい。

そこで、今回は、 $\Delta \theta_1$ を小さな範囲で変化させ、その時の I_0 の変化から、正しい (I_0 を再最大にする) $\Delta \theta_1$ を探す様な制御を行うこととした。その際、その微小な範囲で I_0 最大値を探すような方式 (微小スキャン) と、 $\Delta \theta_1$ に正弦波的な変位を与え、対応する I_0 の変化をロックイン検出する方式を試みた。

3.1 微小スキャン

その時々の $\Delta \theta_1$ の値を中心に小さな範囲で、 $\Delta \theta_1$ を変化させ、対応する I_0 の値を見て、最 大の I_0 を与える新たな $\Delta \theta_1$ を見つける、ということを短い時間間隔で繰り返し、 I_0 が最大値 をとるように制御した。一般的にこの様な事を行う場合、 I_0 の測定値にのるノイズの影響を排 除するため、単純に I_0 の最大値をとらず、測定値を適当な関数にフィッティングしてピーク位 置を決める方法が取られるが、今回は、単純に I_0 の最大値をとる方法とした。これは、単に調 整日に間に合わなかったのが理由である。

3.2 ロックイン検出

その時々の $\Delta \theta_1$ の値を中心に、

$$\Delta \theta_1 = \Delta \theta_{10} + A \sin \omega t$$

の様に正弦波状の揺らぎを導入し、それに対応した I_0 を測定して、ピークが存在する位置を探 した (A は十分に小さくとる)。よく知られているように、こうして測定された I_0 に sin ωt をか けて積分すると、 $\Delta \theta_1$ が $A \sin \omega t$ 揺らいだことによる影響を抽出できる。これは、微小信号の 検出にロックインアンプを用いてロックイン検出するのと同じ操作である。

この結果、ピークがどこにあるかの推定が可能になる。ピーク位置推定の原理を模式的に図 7 に示す。

この図を見ると、以下のことがわかる。

- 点 A で入力が正弦波的に揺れると、対応する出力は、正弦波が正の時正に、負の時に負 に振れる。両者の掛け算は常に正となり、積分値も正になる。
- 点 B で入力が正弦波的に揺れると、対応する出力は、正弦波が正の時負に、負の時に正に振れる。両者の掛け算は常に負となり、積分値も負になる。
- 点Cで入力が正弦波的に揺れると、正弦波が正負どちらに振れても出力は負に振れる。両者の掛け算は、正負に揺れることになり、積分値は0に近い値になる。

従って、積分出力が正なら、 $\Delta \theta_{1_0}$ をより大きくしたところにピークがあり、逆に負なら小さくなったところにあることになる。 I_0 を最大にする正しい $\Delta \theta_{1_0}$ にいるときには、積分値は小さくなる³⁴。



図 7: 点 A で、入力を揺らすと、揺れの正負と同符号で出力も揺れるの で両者の掛け算を積分すると正になる。点 B では逆のことが起こって積 分は負になり、点 C では積分は 0 に近い小さな値をとることになる。

³今考えている I_0 の出力は本当は「正負」に振れないが構わない。この点をもう少し丁寧に書く。入力 I が極 小さく変化した時、出力 O は、I の変化に応じて直線的に変化すると近似できる。すなわち $O = \alpha(I - I_0) + O_0$ 。 I の変化が正弦的で $I = I_0 + A \sin \omega t$ だとすると、 $O = \alpha A \sin \omega t + O_0$ となる。これに $\sin \omega t$ をかけて積分する と、積分 = $\alpha A \int \sin^2 \omega t \, dt + O_0 \int \sin \omega t \, dt$ なので、 O_0 の寄与は消える。普通の Lock-in アンプでは、 $I \ge O$ の 積を積分するが、その場合でも残るのは α に比例した項だけになる。

⁴実際の応答は、入力の揺らぎとタイミングがずれる可能性がある。これが心配な時には、出力に $\cos \omega t$ をかけた積分も同時にとれば良い。 \sin をかけた積分値を S、 \cos をかけた積分値を C とすると、 $\sqrt{S^2 + C^2}$ が正しくタイミングがあっている時の値になり、 $\tan^{-1} S/C$ が、タイミングがどれだけずれているかを示す。

このような方式でピークを決めることの利点は、原理的に信号のロックイン検出をしているのと同じで、sin *ωt* 以外の周波数成分を持つノイズは全て消えるので高い S/N 比で制御が可能だと考えられることである。

4 フィードバック制御の効果

4.1 長時間の *I*₀ 変動に対する効果

図8に、*I*₀が最大値になるようにフィードバックをかけた時の*I*₀の値の変化を示す。図からわかるように、問題にしていた10分程度の時間スケールでの数%の強度変動が、フィードバックをかけると消えることがわかる。このことから、この変動の原因が2結晶分光器の結晶の平行度の変動であったことがわかる。



図 8: Δθ₁ に対してフィードバックを行わ ない時と、微小スキャン、ロックイン方式で フィードバックをかけた時の I₀ 強度の変化。 フィードバックをかけなかった時 10分のオー ダーで見られる変動が、フィードバックをか けると消える。



図 9: フィードバック制御(チューニング) を行わずに分光器を回転した時の I₀ の変化。 高エネルギーから低エネルギーに振った時に は、結晶の平行度に大きなズレが蓄積してい る。また、低エネルギーから高エネルギーに 振った時も、I₀には変動が見られ、平行度が 変動していることが予想される。

4.2 分光器の回転に対する効果

次に、この様なフィードバックをかけながら分光器を回転した時の I₀ の変化を観察した。図 9 は、フィードバックなしで分光器を回転した時の結果で、図 10 は、フィードバックをかけな がら分光器を回転した結果である。

フィードバック無しだと、分光器の回転中 I₀ 強度に見られる変動が大きく、また、回転終了 時に期待される強度にならないことがある。このことから、フィードバック無しでは分光器の 回転に伴って、結晶の平行度に変動が有り、さらにそれが蓄積されることがあると考えられる。

これに対して、フィードバックをかけた時には、回転中の*I*₀強度の変動は小さく、回転が止まった時に期待される強度になっていないということもない。このことから、フィードバック



図 10: 微小スキャン方式、ロックイン方式でフィードバックをかけ ながら分光器を回転した時の *I*₀ 強度の変化。フィードバックなし の時に比べて、累積的に蓄積する平行度のズレは見られず、回転中 の平行度のズレも小さく抑えられている様に見える。

をかけることによって、結晶の平行度の変動を小さく抑え、かつ累積的な誤差の蓄積も無くす ことができていると考えられる。

4.3 繰返し測定のエネルギー変動に対する効果(その1、ヌカ喜び編)

図 11 に、フィードバックをかけながら繰返し QXAFS 測定を行った時の、エネルギー変化を 示す。 $\mu t = 0.3$ に最も近くなるエネルギーをプロットしてある。ロックイン方式でフィードバッ クをかけた時の変動は 0.03eV 程度、微小スキャン方式でフィードバックをかけた時の変動は、 最大 0.3eV 程度あったが変動の値は 2 つのグループに別れ、それぞれの中では 0.05eV 程度の 変動であった。この 0.3eV の大きなずれは、ピエゾ素子のヒステリシスに由来していると考え られ、制御時のパラメータを調整することで回避できる可能性がある。

この 0.03eV 程度のエネルギー変動幅であれば QXAFS 測定にとりあえず支障がないと考えられ⁵、フィードバックが有効に働いた様に思われる。

しかし、この測定を行った時には、フィードバックなしでも、エネルギー変動は 0.03eV 程度 以下に収まっていた。この原因は不明である。根拠はないが、推測として挙げられる原因には

- 1. フィードバックをかけるためにピエゾで分光結晶に微細な振動をかけ続けたため、結晶の 動きが良くなり、分光結晶を回転した時、正しい位置に収まるようになった、
- 2. ピエゾの電圧コントロールはこれまで開放で放置されていたが、これに一定電圧が加わったことで、分光結晶が安定した、
- 3. この日は、何故か分光結晶の平行度を乱す要因が働かない日だった、

などが考えられた。2.のケースなら、フィードバックは不要で状態を改善できることになり大変 好ましい。3.のケースだと、今回のフィードバックが有効だったかどうかが判断できなくなる。

⁵ただし、系統的な変動を示さないという条件付きで



図 11: フィードバックをかけながら繰返し QXAFS 測定を行った時のエネルギー 変動。 $\mu t = 0.3$ に最も近くなるエネルギーをプロットしてある。ロックイン方式で フィードバックをかけた時の変動は 0.03eV 程度、微小スキャン方式でフィードバッ クをかけた時の変動は、最大 0.3eV 程度あったが変動の値は2つのグループに別れ、 それぞれの中では 0.05eV 程度の変動であった。この 0.3eV の大きなずれは、ピエゾ 素子のヒステリシスに由来していると考えられ、制御時のパラメータを調整するこ とで回避できる可能性がある。しかし、この測定を行った時には、フィードバック なしでも、エネルギー変動は 0.03eV 程度以下に収まっていた。

そこで、後日、ピエゾの電圧コントロールに一定電圧をかけた状態で繰り返し測定でのエネル ギー変動を見る実験を行ったが、改善は見られず、まず、2.のケースではないことがわかった。 そこで、別の日に再度同様の実験を行うこととした。