

§6. 利用実験



佐藤 史郎*, 斎藤 信雄*, 川戸 清爾**, 加藤 隆典*** 杉山 弘****, 篭島 靖****, 安藤 正海****

> *NHK 放送技術研究所, **ソニー中央研究所, ***住友重機械工業 KK, ****高エネルギー物理学研究所

Inner-shell Electron Excitation Effect on the Structural Change in Gallium Arsenide with X-rays

Fumio SATO*, Nobuo SAITO*, Seiji KAWADO**, Takanori KATO***, Hiroshi SUGIYAMA****, Yasushi KAGOSHIMA**** and Masami ANDO****

*NHK Science and Technical Reserach Laboratories, **Sony Corporation Research Center, ***Sumitomo Heavy Industries, Ltd., ****National Laboratory for High Energy Physics

Amorphous layers of gallium arsenide were irradiated with the monochromatized Xrays using brilliant synchrotron radiation. Infrared absorption measurements for these irradiated specimens showed that X-rays having an energy larger than both the K-binding energies of Ga and As atoms created much more Si–Ga and Si–As bondings than that of as implanted state. For comparison, crystalline gallium arsenide specimens were also irradiated under the same conditions as those for amorphous ones. Photoluminescence measurements indicated that non radiative centers were formed by X-rays having an energy smaller than the K-binding energies. The mechanism for these structural changes is discussed from the view point of relaxation processes after inner-shell electron excitation by X-rays.

1. はじめに

電子状態の励起がさまざまな原子移動効果をも たらすことはよく知られている。通常のレーザー 光の照射による半導体の光励起プロセスでは,価 電子の励起を通して原子移動が起こる。その結 果,気相成長の低温化,高速化,高品質化,空間 選択処理など,熱的な方法では得られないいくつ かの効果が実現されている。では,内殻電子を励 起するとどのような原子移動が期待できるのだろ うか。たとえば、固体表面原子の内殻電子を励起 すると、表面からの脱離が価電子の励起に比べて 促進されることがわかっている。これは励起後の オージェ過程で生成される多価イオンがクーロン 反発することによると考えられている¹⁾。一方, バルク内部についても、Si 結晶では電子線照射 の実験で内殻電子の励起が欠陥形成に重要な役割

* NHK 放送技術研究所 〒157 世田谷区砧 1-10-11 TEL 03-5494-2381 FAX 03-5494-2399 e-mail satou@strl.nhk.or.jp を果たしていること^{2,3)},不純物原子の拡散が増 強されることなどが古くに報告されている^{4,5)}。 筆者らも以前に非晶質 Si に放射光 X 線を照射す ると固相成長が低温で起こることを報告した^{6,7)}。 そこでは,Siの K 殻電子の束縛エネルギー以上 のエネルギーをもつ X 線フォトンの照射が結晶 化に大きく寄与することを明らかにした⁶⁾。しか し,内殻電子の励起と価電子励起とでは原子移動 の過程にどのような違いがあるのか,詳細は依然 として不明である。

今回, GaAs を例にとり,トリスタン MR 放射 光の高輝度特性を利用して,励起レベルすなわち, K 殻電子あるいは L 殻電子の励起による照射効 果の相違を調べた。ここではその結果を報告す る。

2. 照射実験

Ga および As の K 殻電子の束縛エネルギーは それぞれ10.7 keV, 11.9 keV であるので,照射フ ォトンエネルギーを10.1 keV, 11.7 keV, 12.5 keV の3種類とした。(それぞれ A, B, C 試料と し,未照射試料を R と名付けておく。)すなわ ち,A 試料では Ga, As 両原子とも L 殻電子が, B 試料では Ga, As 両原子とも L 殻電子が, また C 試料では両原子とも K 殻電子が励起され る。照射時間はいずれも 1 時間である。また, 照射中の平均リング電流は 7 mA であった。試料 面上の照射ビームサイズはおよそ 2×10 mm² で ある。試料は水冷したホルダーに固定し,熱電対 により測定した照射中の試料温度上昇は数度程度 であった。また,照射は10⁻⁴ Torr の真空下で行 った。

これらの条件で、フォトンドース量は A, B, C に対してそれぞれ 3×10¹⁶、5×10¹⁵、5×10¹⁵ photons/cm² と見積もられた。従って、試料に吸収 されるフォトン数はそれぞれの吸収断面積から 2.1×10^{18} 、 9.8×10^{17} 、 1.45×10^{18} photons/g と計 算され⁸⁾、吸収されるパワーは照射フォトンエネ ルギーを考慮すると、それぞれ、 2.1×10^{19} , 1.1×10^{19} , 1.8×10^{19} keVphotons/gとなる。従っ て、とくに A, C では、吸収パワーは1割程度し か違っておらず、それぞれの照射による構造変化 は、励起レベルの相違によると考えることができ る。

3. 非晶質 GaAs の構造変化

非晶質層はノンドープ GaAs(100)面に高濃度 に不純物 Si をイオン注入して作製した。イオン 注入は基板ホルダーを液体窒素温度に保持して, 加速電圧70 keV,ドース量 4.1×10^{15} /cm²,およ び20 keV, 7.8×10¹⁴/cm²の二段に行った。こ の条件で形成される非晶質層の厚さは表面から約 100 nm と推定される。

図1には非晶質試料A,B,Cについて測定した 局所振動モードの赤外吸収スペクトルを示す。解 像度は 4 cm⁻¹ である。測定は 8 K の温度で行っ た。全ての試料は362 cm⁻¹ および384 cm⁻¹ に吸 収ピークを示す。それぞれ欠陥および Ga サイト に置換した Si 原子に基づく振動によるものと考 えられている⁹⁾。一方, 399 cm⁻¹ に見られるピ ークはAsサイトに置換したSiに基づく振動に よるといわれている⁹⁾。また、 398 cm^{-1} ピーク は Ga 空孔と Ga サイトに置換した Si との間の再 結合によると考えられている。さらに,382 cm⁻¹は何らかの欠陥による吸収であると予想さ れる。非晶質層厚さが100 nm 程度しかないので 信号は非常に小さいが、吸収ピーク強度を表しに まとめた。362 cm⁻¹ および384 cm⁻¹ のピーク強 度は内殻を励起するほど(C 試料ほど)大きくな っているのがわかる。また399 cm⁻¹ ピークは C 試料にしか見られない。すなわち, K 殻を励起 するほど Ga サイトや As サイトに Si が取り込ま れることがわかる。

4. GaAs 結晶の構造変化

結晶試料は半絶縁 GaAs(100) 基板に分子線エ



Figure 1. LVM absorption spectra due to the implanted silicon. The peak positions for each absorption line are indicated by arrows.

Table 1. Relative intensities of local vibrational mode (LVM) peaks obtained from IR absorption spectra for heavily implanted GaAs (Fig. 3). The peak intensity is normalized by the value of 362 cm^{-1} peak for as-implanted specimen

Specimen (X-ray energy)	LVM peaks (cm ⁻¹) assignment				
	362 defect	382 defect	384 Si _{Ga}	398 Si vacancy	399 Si _{As}
A (10.1 keV)	0.86	<u> </u>	0.43	<u> </u>	
B (11.7 keV)	1.02	0.22	0.59		<u> </u>
C (12.5 keV)	1.55		0.78		0.49

ピタクシー (MBE) により作製した。GaAs 層 の厚さは650 nm で Al_{0.3}Ga_{0.7}As の障壁層で挟ま れた構造である。試料はノンドープでホール濃度 は10¹⁴/cm³のオーダーである。図2は結晶試料 A, B, C, および未照射試料のPL スペクトルで



Figure 2. PL spectra of GaAs crystals for specimens A, B, C and R.

ある。測定はArイオンレーザー(λ=488 nm) を用い2Kの温度で行った。スペクトルには4 つのピークが認められる。それぞれ自由エキシト ン (818.0 nm), 界面に関連した再結合 (818.2 nm)¹⁰⁾, 束縛励起子(819.5 nm), および欠陥に 関連した発光(820.2 nm)によるものと同定さ れる。発光のピーク位置は X 線照射によってあ まり変わらないが、ピーク強度はX線のエネル ギーに依存する。図3には未照射試料における自 由エキシトンピーク強度で規格化したそれぞれの ピークの強度のX線フォトンエネルギー依存性 を示す。自由エキシトン、界面に関連した再結 合, 束縛励起子によるピークは, フォトンエネル ギーが小さいほど,すなわちL殻電子を励起す るほど強度が低下する。逆に、欠陥に起因するピ ークは両原子のK殻電子を励起する場合に最も 小さくなることがわかる。PL の時分割測定から も,K 殻電子の励起よりL 殻電子の励起の方が 非発光再結合中心が生成されやすいことがわかっ た。



Figure 3. Photon enegy dependences of the PL peak intensity in Fig.2. The peak intensity is normalized by the one of the peak due to free exciton for the specimen R.

5. 照射効果のフォトンエネルギー依存性

非晶質 GaAs で, K 殻電子を励起すると不純 物 Si が固溶されることは,熱的なアニールの効 果に類似している。一方,GaAs 結晶で,L 殻電 子の励起で非発光再結合中心が形成されること, K 殻電子の励起で欠陥に関連するピークの強度 が減少するという結果は非晶質 GaAs の結果と同 等である。すなわち,K 束縛エネルギーより小 さいエネルギーのフォトン照射では,むしろ原子 結合の切断が,大きいエネルギーのフォトンでは 原子結合形成,すなわちアニールが促進されると 結論できる。

オージェ緩和確率の原子番号依存性から¹¹⁾, Ga (原子番号31) およびAs (同33)のK 殻空 孔は主として蛍光X線放出によって緩和し,他 方,L 殻空孔はオージェ過程により緩和するとさ れている。後者の場合,オージェ過程で生成され た多価イオンが,丁度バルク内部に埋め込まれた 状態が形成されるものと推測できる。多価イオン を固体表面に照射すると表面原子との間で電荷の 移動が起こり,表面原子間のクーロン反発のた め,原子の脱離が促進されると報告されてい る¹²⁾。従って,バルク内部でも,同様に局在ホ ール間のクーロン反発により原子構造変化(とく に原子結合の切断)が起こっているものと考えて いる。ただし,試料 A では,X線のフォトンエ ネルギーが K 殻電子の束縛エネルギーに近いた め一個の X 線フォトンが多数の L 殻電子を励起 する。このような効果も作用している可能性もあ り,さらに詳しい検討が必要である。

前記の非晶質 GaAs を電気炉でアニールする と,試料深部の結晶部分を基板として固相エピタ キシャル成長が起こる。しかし,この過程で放射 光X線(高工研,BL-15B,白色光)を照射する と未照射に比べて成長速度が低下する。GaAsの エピタキシャル成長は,組成比がずれると抑制さ れるので,上の結果からL 殻電子励起による結 合切断がミクロな組成比のずれを招いているもの と考えられる。

6. まとめ

GaAsでは、L 殻電子励起の方が結合切断など の原子移動が活発で、K 殻電子を励起するとむ しろ熱アニールに類似した効果をもたらすことが わかった。このことは、L 殻電子励起後のオージ ェ過程、K 殻電子励起後の蛍光 X 線放出過程に 関連があると考えたが、まだはっきりしたことは 言えない。熱的なプロセスでは達し得ない、電子 状態の励起による原子移動効果を半導体プロセス として最大限に且つ効率的に活用するために、今 後さらに詳しいエネルギー依存性などをしらべて ゆく必要がある。

文献

- M. L. Knotek and P. J. Feibelman: Phys. Rev. Lett. 40, 964 (1978).
- M. A. Zaikovskaya, A. E. Kiv and O. R. Niyazova: phys. stat. sol. (a) 3, 99 (1970).
- M. A. Zaikovskaya, A. E. Kiv and O. R. Niyazova: phys. stat. sol. (a) 8, K133 (1971).
- 4) A. I. Kolfman and O. R. Niyazova: phys. stat. sol.
 (a) 10, 59 (1972).

- F. Sato, K. Goto and J. Chikawa: Jpn. J. Appl. Phys. 30, L205 (1991).
- J. Chikawa and F. Sato: Appl. Surf. Science, 79/ 80, 186 (1994).
- B. L. Henke, E. M. Gullikson and J. C. Davis: Atomic data and nuclear data tables 54, 181 (1993).
- S. A. McQuaid, R. C. Newman, M. Missous and S. O'Hagan: Appl. Phys. Lett., 61, 3008 (1992).
- V. N. Bessolov, V. V. Evstropoc, M. V. Lebedev and V. V. Rossin: Phys. Rev. B51, 1681 (1995).
- N. C. MacDonald: Proc. 4th Scanning Electron Microscope Symp. p. 89 (1971).
- 12) I. S. Bitenskii, M. N. Murakhmetov and E. S. Parilis: Sov. Phys. Tech. Phys. 24, 618 (1979).