# Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/ZnS/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S 分離閉じ込めヘテロ構造 における励起子分子の発光特性

石崎真也 (電気電子工学専攻) 村田晃 (電気電子工学科) 山田陽一 (電気電子工学科) 田口常正 (電気電子工学科)

## Biexcitonic luminescence properties of Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/ZnS/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S Separate Confinement Heterostructures

Shinya ISHIZAKI(Department of Electrical and Electronic Engineering)Akira MURATA(Department of Electrical and Electronic Engineering)Yoichi YAMADA(Department of Electrical and Electronic Engineering)Tsunemasa TAGUCHI(Department of Electrical and Electronic Engineering)

Luminescence properties of  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$  separate confinement heterostructures (SCH),  $Cd_xZn_{1-x}S/Mg_yZn_{1-y}S$  multiple quantum well (MQW) structures, and  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS$  MQW structures grown by low-pressure metalorganic chemical vapor deposition have been studied by mean of temperature-dependent and time-resolved photoluminescence spectroscopy. Biexcitonic luminescence was clearly observed from these structures at 4K. In comparison with the thermal quenching of integrated luminescence intensity observed from  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS$  MQW structure, the thermal quenching observed from  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS$  MQW structure, the thermal quenching observed from  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS$  MQW structure, the thermal quenching of magnitude. The suppression was attributed to the enhancement of carrier confinement effect by the insert of  $Mg_yZn_{1-y}S$  cladding layer.

*Key Words* :  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$  SCH,  $Cd_xZn_{1-x}S/Mg_yZn_{1-y}S$  MQW,  $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS$  MQW, Biexciton, Exciton, Temperature-dependent PL, Time-resolved PL

### 1. はじめに

現在までに、ZnSe を中心とした II-VI族及び GaN を中心としたIII-V族化合物半導体において、 短波長半導体レーザの研究開発は盛んに行われて いる。ZnSe 系半導体レーザでは、発振波長が約 500 nm で室温連続発振寿命 400 時間が報告されている <sup>1)</sup>。ところが近年 GaN 系半導体レーザは目覚しい発 展を遂げ、活性層に InGaN 混晶を用いた発振波長が 約 400 nm の半導体レーザは、室温連続発振寿命が 10000 時間を超え実用化されている。

我々の研究材料である ZnS は、直接遷移型のバン ド構造を有し、室温での禁制帯幅が 3.73 eV と大き く、その波長領域が紫外領域に位置することから、 紫外発光素子材料として有望である。同時に、ZnS はII-VI族化合物半導体の中でも比較的大きな励起 子及び励起子分子結合エネルギー(約37 meV 及び 約8 meV)を本来的に有している。したがって、そ の発光特性において顕著な励起子効果を期待する ことができる半導体材料である。

半導体発光素子デバイスの高性能化を図る目的 で、励起子系の輻射再結合過程を利用することは、 励起子系の光学遷移過程が有する大きな振動子強 度を考慮すると、発振しきい電流密度の低減化につ ながり、デバイスの室温安定動作及び長寿命化に、 プラスの因子として働くものと期待されている<sup>2.3)</sup>。 よって現在、ZnS をベースに作製された量子構造に おいて様々な研究がなされている<sup>4)</sup>。我々はこれま でに、Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/ZnS 多重量子井戸構造 (Multiple quantum well: MQW)<sup>5)</sup>において 200 K 付近まで励起 子分子による誘導放出を観測している<sup>6)</sup>。しかしな がら、実際のデバイスへ応用するためには、室温に おける顕著な励起子及び励起子分子効果<sup>7)</sup>が必要不 可欠である。

従って本報告では、Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/ZnS MQW 構造の量 子井戸活性層への更なるキャリアの閉じ込めを目 的として発光効率の増大を目指し、クラッド層に ZnS よりも大きいバンドギャップエネルギーを有 する Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S 混晶<sup>8)</sup>を挿入した Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/ZnS/ Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S 分離閉じ込めヘテロ構造(Separate confinement heterostructures : SCH)と<sup>9,10)</sup>、励起子分 子の結合エネルギーの増大を目的として、障壁層に Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S 混晶を挿入した Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S MQW 構造を作製し、それら試料の励起子系発光特 性の評価を行った。

## 2. 実験

#### 2.1 試料の成長

 $Cd_xZn_{1-x}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$  SCH 構造及び  $Cd_xZn_{1-x}S/Mg_yZn_{1-y}S$  MQW 構造の作製は、減圧有機金属気相成長 (Metalorganic chemical vapor deposition : MOCVD)法により行った。成長基板には GaAs(100) 面を用い、II 族原料としては、ヘリウムガス中にそれぞれ 1.1 %、0.13 %の濃度で希釈されたジメチル 亜鉛、ジメチルカドミウム、及び 99.9999 %ビスシクロペンタジエニルマグネシウムを、VI族原料としては水素ガス中に 10.8 %の濃度で希釈された硫化水素を用いた。試料の作製は、GaAs 基板上に ZnS バッファ層を成長した後に、量子井戸層として  $Cd_xZn_{1-x}S$  混晶を、障壁層として ZnS 及び  $Mg_yZn_{1-y}S$  混晶を、クラッド層として  $Mg_yZn_{1-y}S$  混晶を用いて行った。

#### 2.2 光学評価

作製された試料の光学評価は、フォトルミネッセ ンス(Photoluminescence: PL)における温度依存特 性の測定及び、時間分解フォトルミネッセンス (Time-resolved photoluminescence: TRPL)測定によ り行った。PL 測定の励起光源には、He-Cd レーザ (発振波長 325 nm)及びXe-Clエキシマレーザ(発 振波長 308 nm, パルス幅 2.5 ns, 繰り返し周波数 100 Hz)を用い、CCD を検出器とする分光器により 測定を行った。また、半導体中のキャリアの寿命は



Figure 1. Cladding layer thickness dependence of PL F.W.H.M. at 4K taken from  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$  SCHs. The inset shows PL spectrum at 4K taken from a  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_{0.17}Zn_{0.83}S$  SCH.

ps (10<sup>-12</sup> s) から ns (10<sup>-9</sup> s) のオーダーであり、そ の再結合寿命を測定するには、この寿命よりも短い パルスレーザが必要である。そのため時間分解 PL 測定には、モードロックチタンサファイアレーザお よびその再生増幅されたフェムト秒光パルスの第 3 高調波(発振波長 267 nm、パルス幅 200 fs (200 ×10<sup>-15</sup> s)、繰り返し周波数 250 kHz)を用いた。 発光ダイナミクスの測定には、シンクロスキャンス トリークカメラを用いた。

#### 3. 結果と考察

図1に、 $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$ SCH 構造の 4Kにおける励起子発光半値幅のクラッド層膜厚依 存性を示す。挿入図は、クラッド層のMg組成比及 び膜厚がそれぞれ、y = 0.17及び 625 nm の SCH 構 造における励起子発光スペクトルである。各試料の 構造は、量子井戸層のCd組成比が x = 0.26 であり、 量子井戸層及び障壁層の膜厚が、それぞれ 1.4 nm 及び 8.1 nm 一定である多重量子井戸構造を、Mg組 成比が y = 0.17及び y = 0.2 である Mg\_yZn\_{1-y}S クラッ ド層で挟んだものとなっている。この図より、クラ ッド層の Mg組成比が y = 0.17及び y = 0.2 のどちら の場合においても、クラッド層膜厚が 625 nm のと きに励起子発光半値幅が最小値をとることがわか



Figure 2. Excitation-power-density dependence of PL spectra at 4K taken from a  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_{0.2}Zn_{0.8}S$  SCH.

る。特に、Mg 組成比が y=0.17 及び膜厚が 625 nm のクラッド層を有する SCH 構造の励起子発光半値 幅は23.8 meV であり、クラッド層を有していない Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造の値(22.5 meV)とほぼ 同程度であった。量子井戸層の Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S 系混晶は、 ワイドギャップ半導体の中でも非常に小さい励起 子のボーア半径を有しているので、励起子の局在化 が生じ、励起子線幅の不均一広がりが顕著に現れる (アロイブロードニング効果)<sup>11)</sup>材料系である。Cd 組成比が x = 0.26 の Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S 混晶における、ア ロイブロードニング効果による励起子線幅の理論 値は約 20 meV である<sup>12)</sup>。したがって、Mg 組成比 y = 0.17 及びクラッド層膜厚が 625 nm の SCH 構造の 発光半値幅は23.8 meV であるので、その不均一広 がりはアロイブロードニング効果によるものがほ とんどであると考えられる。これらの結果より、ク ラッド層膜厚を最適化することで量子井戸界面の 揺らぎが抑制された SCH 構造を作製できることが わかった。

クラッド層の膜厚が 625 nm 及び Mg 組成比が y= 0.2 である、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS/Mg<sub>0.2</sub>Zn<sub>0.8</sub>S SCH 構造の 4K における PL スペクトルの励起パワー密度依存 性を図 2 に示す。励起パワー密度の比較的低い 0.57 kW/cm<sup>2</sup>の場合、励起子発光 (X) が支配的であるが、 励起パワー密度の増加に伴い、その低エネルギー側 に、励起パワー密度の増加に対して非線形的に増大 する励起子分子発光 (XX) が観測された。これまで



Figure 3. PL spectra at 4K taken from  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/Mg_yZn_{1-y}S$  MQWs with different Mg compositions of (a) y = 0, (b) y = 0.03, (c) y = 0.05, and (d) y = 0.08.

に我々は  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS$  MQW 構造において、励 起子分子結合エネルギーを求める際に目安となる 値である励起子発光と励起子分子発光のエネルギ ー間隔( $\Delta E$ )が約27 meV という値を得ているが<sup>13)</sup>、 その MQW 構造にクラッド層を挿入した SCH 構造 における $\Delta E$  は25.2 meV と MQW 構造の値と同程度 であった。この結果より、この SCH 構造は  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS$  MQW 構造と同程度に界面制御が なされた試料であると考えられる。

次に、励起子分子に対する閉じ込め効果の増大を 図るために、障壁層に Mg<sub>v</sub>Zn<sub>1-v</sub>S 混晶を挿入した Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S MQW 構造の 4K における励起 子発光スペクトルを図3に示す。試料の構造は、量 子井戸層の Cd 組成比が x=0.26、障壁層の Mg 組成 比がそれぞれ y=0、0.03、0.05、0.08 であり、井戸 層及び障壁層の膜厚が、それぞれ 1.4 nm 及び 8.1 nm である。障壁層の Mg 組成比が増加するにつれて、 発光強度の減少及び発光半値幅の増大が観測され た。これは、障壁層の Mg 組成比が増加するにつれ て、量子井戸界面の揺らぎが増大し、励起子の局在 化の度合いが大きくなることなどが原因であると 考えられる。また、Mg 組成比が増加するにつれて 発光ピーク位置のブルーシフトが観測された。 Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>v</sub>Zn<sub>1-v</sub>S MQW 構造において井戸層の Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S 混晶は圧縮歪みを受けているが、障壁 層の Mg 組成比が増加していくと、井戸層の



Figure 4. Excitation-power-density dependence of PL spectra at 4K taken from a  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/Mg_{0.03}Zn_{0.97}S$  MQW.

Cd<sub>x</sub>Zn<sub>1-x</sub>S 混晶と障壁層のMg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S 混晶の格子不整 合は減少するので、その圧縮歪みは減少する。よっ て、歪みの効果を考慮すると Mg 組成比の増加によ り、発光ピーク位置はレッドシフトするはずである。 しかしながら、今回作成した Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S MQW 構造ではブルーシフトしている。これは、量 子井戸構造によって形成された量子準位が、障壁層 の Mg 組成比が増加することによって高くなり、発 光エネルギーが増大したためであると考えられる。

図 4 に、障壁層の Mg 組成比が y = 0.03 である Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S MQW 構造の 4K における PL スペクトルの励起パワー密度依存性を示す。先 ほどの SCH 構造と同様に、比較的励起パワー密度 の低い 0.24 kW/cm<sup>2</sup>の場合は、励起子発光 (X) が支 配的であるが、励起パワー密度の増加に伴い、その 低エネルギー側に、励起パワー密度の増加に対して 非線形的に増大する励起子分子発光 (XX) が観測 された。この試料におけるAE は 25.6 meV と Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造の値と同程度であり、ΔE の増大は確認されなかった。またΔE は、障壁層の Mg 組成比が増加するのに伴い減少していくという 結果が得られた。このことから、Mg 組成比が増加 するのに伴い量子井戸界面の揺らぎが増大するこ となどにより、MQW 構造における界面の品質が低 下していると考えられる。

図 5 に、今回作製した Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS/Mg<sub>0.2</sub>Zn<sub>0.8</sub>S SCH 構造(<sup>(©)</sup>)、 Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S MQW 構 Vol.52 No.1 (2001)



造(△) 及び Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造(●)の 励起子発光における積分発光強度の温度依存性を 示す。比較するために、各試料の積分発光強度は規 格化してある。どの試料においても、温度に対する 積分発光強度の変化はほぼ同じで、50K付近から緩 やかに減少していき、70K以上の温度になると急激 な減少をすることが観測された。しかし、 Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造において、室温での積分 発光強度は、低温の値に比べて3桁程度の減少が観 測されたのに対して、その MQW 構造に Mg<sub>0</sub><sub>2</sub>Zn<sub>0</sub><sub>8</sub>S 混晶クラッド層を挿入した Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS/ Mg0.2Zn0.8S SCH 構造では 2 桁程度の減少、また、障 壁層を Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S 混晶にした Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ Mg003Zn097S MQW 構造では4 桁程度の減少が観測 された。この結果より、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造 に、Mg0.2Zn0.8S 混晶クラッド層を挿入して SCH 構 造にすることで、積分発光強度の温度消光を1桁程 度抑制できることがわかった。これは、温度上昇に より熱エネルギーを得て量子井戸活性層を飛び出 したキャリアが、クラッド層を越えることができず に、再び量子井戸活性層へ戻り輻射再結合したこと に起因すると考えられる。このことより、Mg0.2Zn0.8S 混晶クラッド層はキャリアを活性層に閉じ込める のに有用であることが示された。また、障壁層を Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S 混晶にした Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S



Figure 6. Time-resolved luminescences of the exciton in  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_{0.2}Zn_{0.8}S$  SCH,  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/Mg_{0.03}Zn_{0.97}S$  MQW, and  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS$  MQW at 7K.

MQW 構造では、積分発光強度の温度消光が Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造に比べて、1 桁程度増大 することが観測された。一般に、温度上昇に伴う発 光強度の減少は、キャリアの消滅、欠陥などに起因 した非輻射遷移の増大、及び量子井戸層からのキャ リアの飛び出しなどが原因であるとされている<sup>14</sup>。 したがって、この試料においては障壁層を Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S 混晶にしたことにより、量子井戸界面 の揺らぎ及び欠陥などが増大し、そのことに起因し た非輻射再結合の増大などが原因で、積分発光強度 の温度消光が一桁程度増大したと考えられる。

次に、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS/Mg<sub>0.2</sub>Zn<sub>0.8</sub>S SCH 構造、 Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S MQW 構造及 び Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造の励起子発光ピーク位 置における発光減衰特性を図6に示す。図6から明 らかなように、これらの発光減衰特性は単一指数関 数的な減衰ではないため、2つの発光減衰成分があ ると仮定し、(1)式を用いて発光寿命を求めた。

$$I(t) = a \exp\left(-\frac{t}{\tau_1}\right) + b \exp\left(-\frac{t}{\tau_2}\right)$$
(1)

ここで、a、b は係数、τ<sub>1</sub>、τ<sub>2</sub>はそれぞれ発光寿命 の速い成分と遅い成分であるが、図中には早い成分 のみ記している。この結果より、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造と Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>0.03</sub>Zn<sub>0.97</sub>S MQW 構造の 発光寿命は、120 ps と同じ値であることがわかった。 このことより、低温では発光寿命に大きな変化がな いために、これら2つの試料におけるキャリアの局 在の度合い、非輻射再結合中心へのトラップの割合 は同程度であると考えられる。しかしながら、温度 消光に1桁程度の差が生じていることより、障壁層 に $Mg_{0.03}Zn_{0.97}S$ を用いることで温度上昇に伴い非輻 射再結合の割合が大きくなることがわかった。また、  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_{0.2}Zn_{0.8}S$  SCH 構造の発光寿命は、  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS MQW$ 構造と量子井戸界面の品質 が同等であるにも関わらず、他の2つの試料より長 い 200 ps となった。この結果からも、 $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/$ ZnS MQW 構造に $Mg_{0.2}Zn_{0.8}S$  混晶クラッド層を挿入 し、SCH 構造にすることにより、キャリアを有効に 量子井戸活性層へ閉じ込めることができることが 確認された。

#### 4. まとめ

減 圧 MOCVD 法を用い、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS/ Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S SCH 構造、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/Mg<sub>y</sub>Zn<sub>1-y</sub>S MQW 構造及び、Cd<sub>0.26</sub>Zn<sub>0.74</sub>S/ZnS MQW 構造を作製し、そ れらの励起子系発光特性の評価を行った。

 $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/Mg_yZn_{1-y}S$  MQW 構造においては、励 起子分子発光は明瞭に観測されたが、 $\Delta E$  の増大は 今回確認することができなかった。しかし、障壁層 の Mg 組成比を増加させていくのに伴い、量子サイ ズ効果が増大し発光ピーク位置がブルーシフトす るという結果が得られた。

また、 $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS/Mg_yZn_{1-y}S$  SCH 構造では、 膜厚が 625 nm の  $Mg_yZn_{1-y}S$  混晶クラッド層ならば、  $Cd_{0.26}Zn_{0.74}S/ZnS MQW$ 構造に挿入しても、量子井戸 界面の品質を低下させることなく SCH 構造を作製 することができることがわかった。そして、その試 料からの発光には、励起子分子発光を明瞭に観測す ることができた。また、PL 温度依存性から積分発 光強度の温度消光が 1 桁程度抑制されたこと、発光 減衰特性から発光寿命の増加が確認されたことよ り、 $Mg_yZn_{1-y}S$  混晶をクラッド層に用いることは、 量子井戸活性層へのキャリアの閉じ込めに対して 有用であることが示された。

#### 謝辞

本研究は、文部科学省科学研究費補助金、財団 法人泉科学技術振興財団の援助を受けて行われ たものである。

#### 参考文献

 E. Kato, H. Noguchi, M. Nagai, H. Okuyama, S. 山口大学工学部研究報告 56 (56)

Kijima, and A. Ishibashi, Electron. Lett. 34, 282 (1998).

- 2) 川上養一, 応用物理 65, 13 (1996).
- 3) 山田陽一, 応用物理 70, 317 (2001).
- K. Ichino, K.Ueyama, H. Kariya, N. Suzuki, M. Kitagawa, and H. Kobayashi, Appl. Phys. Lett. 74, 3486 (1999).
- 5) Y. Yamada, K. Yoshimura, S. Fujita, T. Taguchi, F. Sasaki, S. Kobayashi, and T. Tani, Appl. Phys. Lett. **70**, 1429 (1997).
- K. Yoshimura, H. Watanabe, Y. Yamada, T. Taguchi, F. Sasaki, S. Kobayashi, and T. Tani, J. Cryst. Growth 184/185, 682 (1998).
- 7) F. Kreller, M. Lowisch, J.Puls, and F. Henneberger, Phys. Rev. Lett. **75**, 2420 (1995).
- H. Okuyama, Y. Kishita, and A. Ishibashi, Phys. Rev. B 57, 2257 (1998).
- 9) S. Itoh, N. Nakayama, S. Matsumoto, M. Nagai, K.

Nakano, M. Ozawa, H. Okuyama, S. Tomiya, T. Ohata, M. Ikeda, A. Ishibashi, and Y. Mori, Jpn. J. Appl. Phys. **33**, L938 (1994).

- S. Itoh, N. Nakayama, T. Ohata, M. Ozawa, H. Okuyama, K. Nakano, M. Ikeda, A. Ishibashi, and Y. Mori, Jpn. J. Appl. Phys. 33, L639 (1994).
- 11) R. Zimmermann, J. Cryst. Growth 101, 346 (1990).
- 12) Y. Kawakami, M. Funato, Sz. Fujita, Sg. Fujita, Y. Yamada, and Y. Masumoto, Phys. Rev. B50, 14655 (1994).
- 13) 石崎真也,吉村和正,山田陽一,田口常正,2001
  年春季第 48 回応用物理学関係連合講演会予稿集
  1 分冊, p. 317.
- 14) Ru-Chin Tu, Yan-Kuin Su, Ying-Sheng Huang, Giin-Sang Chen, and Shu-Tsun Chou, Jpn. J. Appl. Phys. 37, 4732 (1998).

(平成 13 年 8 月 31 日受理)