Ge-Se-Te 系ガラスの電気的性質

丸野重雄・川口 健・間瀬勝好*

材料開発研究施設 (1982年9月6日受理) Electrical Properties of Glasses in the System Ge-Se-Te

Shigeo Maruno, Takeshi Kawaguchi and Katsuyoshi Mase*

**Materials Research Laboratory*

(Received September 6,1982)

Direct current conductivity of Ge-Se-Te glasses, prepared by quenching in air after melting in evacuated sealed silica ampoules, have been studied in a temperatures between 20 and 120 °C. It has been found that the conductivity of the glasses increase with increasing Te content, and that the change in the conductivity is closely associated with the pre-exponential term in a formula for the temperature dependence of conductivity. The electrical activation energy, otherwise, does not markedly change for Te concentration. This experiment suggests that the substitution of Se in the glass structure by Te results in the increase of density of state at around the lower edge of the conduction band of glasses. The electrical activation energy of $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ glasses, having distorted three-dimentional network structure, was about 1.5 times as great as that of Ge_{10} Se_{90-x} Te_x glasses, structure of partially cross-linked Se-Te chains with Ge. The high Te-containing annealed samples give the metallic conduction, i. e., the conductivity markedly increased and the activation energy became about zero, and that is due to the formation of continuously precipitated—crystals with low electrical resistivity such as $GeTeSe^*(GeTe$ crystal in which Te is partially substituted by Se) and Te-rich $GeTeSeTe^*$ (Se partially substituted by Te).

1. 緒 言

カルコゲナイドガラス(たとえば、As₂Se₃-As₂Te₃系など)の物性的研究は、その初期においては赤外線透過などの光学的応用を目的として行なわれてきた。一方、Se や Ge などの単一元素からなる非晶質半導体の研究は、非晶質固体の物性を結晶のそれと比較検討し、その基本的な相異点を解明することに重点を置いて研究が進められてきた。これらの研究を背影に、1968年、Te を含むガラス半導体において可逆的スイッチおよびメモリー現象が Ovshinsky によって見い出され¹⁾、それ以来カルコゲナイドガラスの電気的光学的特性をはじめとする物性研究が、その応用を意図して極めて盛んに行なわれるようになった。

電気的スイッチ現象(一般には、threshold-switch 現象と呼ばれている)は、閾値以上の電界を印加すると高抵抗状態から低抵抗状態に変化し、電界を除くともとの

高抵抗状態に回復する現象である。一方,電気的メモリー現象(一般には、memory-switch 現象と呼ばれている)では、電界を除いても低抵抗状態が保持され、そしてメモリーの消去(高抵抗状態への回復)は電流パルスによって行なうことができる。両現象とも高電界下におけるジュール熱によるガラスの部分的な組成変化あるいは結晶化によるものと考えられている。

これらの現象は、本実験試料の1つである $Ge_{20}Se_{70-x}$ Te_x 系ガラスにおいても見い出され 2 , x=50の組成のガラスでは memory-switch 現象が、x=40および30では threshold-switch 現象が(x=30の threshold 電圧はx=40のものより高い)みられる。このように Te 含有量の違いによって、電気的特性が大きく異なり、さらにたとえば上述のx=50の試料における現象が、 $GeTeSe^*$ 結晶(GeTe 結晶の Te の一部が Se によって置換されたもの;以下同様に表示する)の導電路(lock-on path)の生成に起因することなど、カルコゲナイドガラスの電気的性質が、単結晶 Si、Ge の場合とは異なり、組成や

^{*}現:東京芝浦電気株式会社

構造の変化によって支配される。

Ge-Se-Te 系ガラスのガラス化範囲は、GeSe₂ と Te を結ぶ線を境いにして 2 つに区分される(Fig.1 参照)。 そして Se 含有量が多く Ge 含有量の少ない Se-GeSe₂-Te 領域(A 領域)と Se 含有量が少なく Ge 含有量の多い GeSe₂-Ge-Te 領域(B 領域)において、形成されるガラスの構造が異なり、A 領域では Se-Se および Se-Te 鎖状部分が Ge によって架橋された構造が、B 領域では GeSe₂ の Se が Te で置換された GeX₂ 型の四面体構造をもととした 3 次元構造が考えられている³。

本研究では、AおよびBの領域のガラス構造の違いおよび Te 含有量の増加にともなう電気的性質の変化を、直流導電率の温度依存性をもとに調べた。また同時に、本実験試料のスイッチングおよびメモリー現象に関する電気的特性を把握するため、各ガラスをそれぞれの結晶化温度で熱処理した結晶化試料についても同様の実験を行ない比較検討した。

2. 実験方法

試料は、純度99.999%の Ge, Se, Te*を目的に応じた組成になるように秤量し(総量15g)、透明石英管中(内径13mm)に約10⁻⁵Torrの真空度で封入し、1000℃で約10時間、電気炉中で熔融攪拌した後、空気中で急冷することにより作製した。ガラスとしての判定は、試料の破断面および電気抵抗の大きさを参考にして、X線回折により行なった。Fig.1に本研究で用いられた試料の組成を黒丸で示す。破線は、Ge-Se-Te 系のガラス化範囲である。

急冷試料をウエーハ状(厚さ約0.5 mm)に切断し,両面を SiC (#2000), α -Al $_2$ O $_3$ (0.3μ),マイロネット (Buehler)で順次研磨して鏡面にした。ついで,約 10^{-5} Torr の真空度で,オーミック接触のえられる金を両面に蒸着して(膜厚:約500 Å)電気測定用の試料とした。測定に際しては,試料の表面電流を取り除くために,両面の電極にガードリングをつけた。銅線 ($0.1 m\phi$) のリード線をインジウムを用いて金電極に付けた。直流導電率の測定は,エレクトロメータ(タケダ理研 TR-8651,入力抵抗 $10^{14}\Omega$)と定電圧電源(FLUKE 415 B)を用いて行なった。直流導電率の温度特性 ($20\sim120$ °C) の測定は,試料の酸化を防ぐために N_2 雰囲気中で行なった。

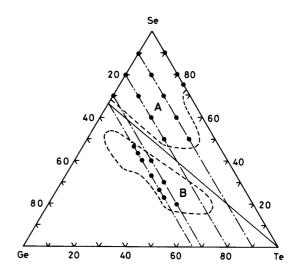


Fig. 1 Compositions of samples used in the present experiment and glass forming regions (in atom, %) enclosed with dashed lines.

結晶化試料を得るための熱処理は、DSC 曲線から求められた結晶化温度(発熱ピークの低温側の接線とベースラインの交点)でガラス試料を約3時間 N_2 雰囲気中で加熱することにより行なった。

3. 結果および考察

Ge-Se-Te 系ガラスは、Ge と Se によって形成される基本構造の Se に Te が置換してゆく構造であり、Te 含有量の増加にともなってガラスの熱的挙動³⁾や電気的メモリー・スイッチング特性²⁾が変る。それゆえ、ガラスの骨格構造の形成に最も大きな影響を及ぼすゲルマニウムの含有量ごとに、ガラスを $Se_{100-x}Te_x$ 系、 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系、 $Ge_{20}Se_{90-x}Te_x$ 系、およびGe $(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系に分類し、各系ごとにその構造的知見と得られた実験結果を述べることにする。

3.1 Se_{100-x}Te_x 系ガラス

Fig. 2 は、 $Se_{100-x}Te_x$ 系ガラスおよびそれを N_2 ガス中100 C で熱処理した試料の直流導電率の温度依存性を示す。直流導電率 (σ) は、Te 含有量 (x) の増加とと

^{*} 封入前に、Ge、Se、Teの chemical etching および thermal etching を充分に行なわないと、赤外吸収スペクトルには酸化不純物による影響があらわれる。たとえば、酸化不純物を含まない $Ge_{10}Se_{50}Te_{40}$, $Ge_{20}Se_{50}Te_{30}$ および $GeSe_{0.8}Te_{1.2}$ のガラス試料と、 GeO_2 、 SeO_2 、 TeO_2 の形で酸化不純物を添加したガラス試料(O_2 濃度: $10^2\sim10^3pm$)では、赤外線吸収スペクトルに顕著な違いが認められるが、常温付近の直流導電率には大きな変化は認められない 4 0。セレンなどの単純系のガラスの場合を除くと 5 1、一般にカルコゲナイドガラスの電気抵抗の変化に及ぼす不純物の影響は極めて小さく 6 1、本研究でも、微量の酸化不純物の影響は充分小さいものと考えることができる。

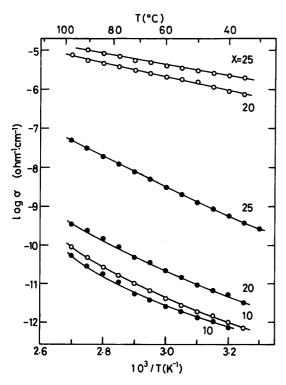


Fig. 2 Temperature dependence of d.c. conductivity of glasses (\bullet) and the annealed samples (\circ) in the system Se_{100-x}Te_x with $10 \le x \le 25$.

もに著しく増大する。すなわち、x=10とx=25では σ が約3桁増大する。 σ は、 $\sigma=ne\mu$ (n:キャリアー密度、e:電子の電荷量、 μ :移動度)と表わされ、その温度依存性は、4.1で詳しく述べるように、 $\sigma=C\exp(E(0)/kT)$ で表わされる。ここで、Cはキャリアー密度に関係した定数で、pre-exponential term と呼ばれる。また、E(0)は絶対温度(T) が零度の時の活性化エネルギーであり、kはボルツマン定数である。Teの増加にともなうの増大には、CとE(0)が直接関係しているが、E(0)はFig.11および Fig.12にみられるごとく大きく変わらない。それゆえ、 σ の増大はCの増加つまりキャリアー密度の増加によるものであると考えられる。

 $Se_{100-x}Te_x$ 系ガラスを結晶化温度で熱処理すると、 $SeTe^*$ 結晶の析出がみられる。 σ はx=20, x=25の試料で著しく増大し、とくにx=20の試料においてはその増加はとくに大きい。これは結晶化により生成された $SeTe^*$ 結晶の電気抵抗が、ガラスマトリックスのそれに比べて非常に小さく、かつ $SeTe^*$ 結晶の析出が連続的につらなっていることを示唆している。一方、x=10 試料の熱処理による σ の変化は、全測定温度域にわたってわずかである。これには、生成 $SeTe^*$ 結晶の析出量が少な

く析出相の連続的なつながりがないこと、あるいは Te 置換量が少なく、電気抵抗がガラスマトリックスのそれとあまり変らない SeTe* 結晶の生成が原因として考えられるが、X線による結晶相の同定の結果からは前者によるものであると思われる。

3.2 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系および $Ge_{20}Se_{80-x}Te_x$ 系ガラス Fig. 3 および Fig. 4 は、それぞれ Ge10 Se90-xTex 系お よび Ge₂₀Se_{80-x}Te_x 系ガラスのσの温度依存性を示した ものである。これらの系のガラスはA領域に属する(Fig. 1)。 x の増加とともにσは増大する。しかし、Ge10Se50 の 場合を除けば、E(0)はxの増加によってわずかに減少 する傾向がみられるが、大きな変化はない。それゆえ、 これらの系のガラスにおける σ の増大は、 $Se_{100-x}Te_x$ 系 の場合と同様に C の変化に起因するものと考えられる。 Ge 含有量の異なるこの 2 つの系のガラスで,同量の Te を含むx=20, 30の試料では、Fig. 3 および Fig. 4 にみ られるようにσの値およびその温度依存性にほとんど違 いが認められない。このことは、Ge架橋の濃度はガラス のバンド構造にあまり影響を与えず、そしてガラスの電 気伝導性は Te 置換により大きく変化を受けることを示 している。 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系ガラスは、x>30で Ge に よる架橋部と Se-Te 鎖状部分とからなる分相構造をと るようになる³⁾。 $x \leq 30$ ではxの増加とともに σ はxの10 倍の変化に対して約 10^2 倍増大するが、x = 40の σ はx =30のものの7倍程度の大きさにすぎない。すなわち、こ の系のガラスでは分相によって生じた2相の電気抵抗に あまり大きな差がないため、σの大きな変化はみられな い。一方、金属元素を多量に含有するカルコゲナイドガ ラスの一つである As_2S_3 - Ag_x 系のガラスでは、 $x \ge$ 0.402で分相構造(Ag含有量の多い相と少ない相)とな り、この分相にともなうσの変化は著しく(約10⁴倍増加 する), E(0)も0.77 eV から0.45eVに変化する 7 。さら にまた、分相したガラスでは常温で Ag+のイオン伝導性 がみられる。このようなガラスでは、分相構造をとるこ とによって電気抵抗の著しく低い相が形成されるため、

Fig. 5 は、 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系ガラスおよび $Ge_{20}Se_{80-x}Te_x$ 系ガラスをそれぞれの結晶化温度($210\sim230$ ℃ および $330\sim360$ ℃)で熱処理した試料の σ の温度依存性を示したものである。 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系では、 $Se_{100-x}Te_x$ 系 (Fig. 2) の場合と同様に、熱処理によって \overline{SeTe}^* 結晶が析出生成し、Fig. 3 のガラスの場合と比較して σ は著しく増加する。しかし、 σ の温度依存性から求められる E (0)は小さくなり(ほとんどゼロ)、金属的な電気伝導性を呈する。 $Ge_{20}Se_{80-x}Te_x$ 系においても、結晶化によって σ は増大し、E (0)も減少するが、 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系の場

σの急激な増加がみられる。

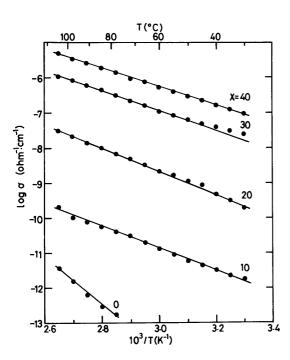


Fig. 3 Temperature dependence of d.c. conductivity of glasses in the system $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ with $x \le 40$.

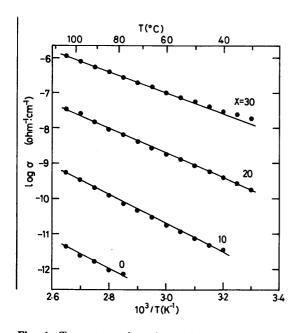


Fig. 4 Temperature dependence of d.c. conductivity of glasses in the system $Ge_{20}Se_{80-x}Te_x$ with $x \le 30$.

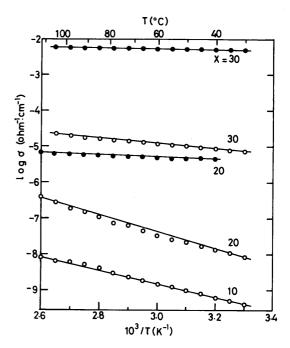


Fig. 5 Temperature dependence of d.c. conductivity of annealed samples in the system $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x(\bullet)$ and $Ge_{20}Se_{80-x}Te_x(\circ)$.

合と比較してその変化の度合が小さい。これは,この系のガラスの熱処理によって析出生成するのはGe(SeTe*)2結晶であり,Ge(SeTe*)2結晶がSeTe*結晶ほどの金属的な電気伝導性を示さないことに起因すると考えられる

3.3 $Ge_{30}Se_{70-x}Te_x$ 系および $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系ガラス Fig. 6 および Fig. 7 は、それぞれ Ge30Se70-xTex 系お よび Ge(Se₁₋₂Te₂)₂ 系ガラスのσの温度依存性を示した ものである。これらの系のガラスはB領域に属する(Fig. 1)。なお、Ge(Se_{1-z}Te_z)₂の表示は、この系の基本とな る GeSe₂ の組成表示の形を変えないで、Se に Te を置 換する場合の組成変化を特徴的に表わすのに都合のよい ために用いた。いまそれを他の系と同様な表示にすると, $Ge_{33.3}Se_{66.7-x}Te_x$ となり、前者のz=0.3, 0.35, 0.4, 0.5, 0.6, および0.667は, それぞれ後者のx = 20, 23. 3, 26.7, 33.3, 40および44.5に対応する。これらの系の ガラスの σ は、Te 含有量の増加とともに増大するが、E(0)の変化は極めてわずかであることがわかる。このσ の増大は、A領域のガラスの場合と同様に、Cの変化に よるものと考えられる。Ge30Se70-xTex 系と Ge(Se1-z Te_z)₂ 系の同じ Te 含有量のガラスでは、後者の σ がわ ずかに小さく、E(0)はわずかに大きい。また、B領域

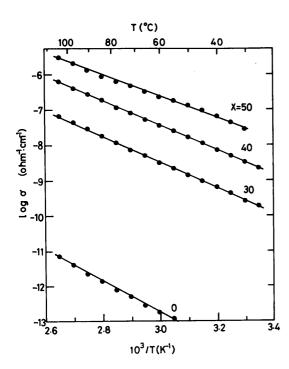


Fig. 6 Temperature dependence of d.c. conductivity of glasses in the system $Ge_{30}Se_{70-x}Te_x$ with x = 0 and $30 \le x \le 50$.

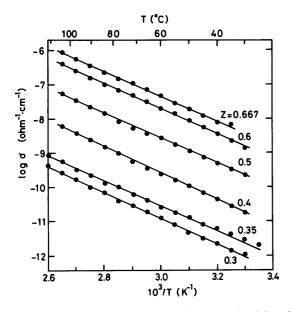


Fig. 7 Temperature dependence of d.c. conductivity of glasses in the system Ge ($Se_{1-z}Te_z$)₂with $0.3 \le z \le 0.667$.

を代表するガラスとして $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系ガラスを考え、その σ の温度依存性をA領域の $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系ガラスのそれと比較すると、前者の σ は約1 桁小さく、E(0) は約1.5倍大きい。このことは、後述するように(3.4.2)A領域とB領域のガラス構造の違いを反映しているものと考えられる。Fig. 6 および Fig. 7 に示したB領域に属するこれらの2つの系のガラスにおいても、Te含有量が多くなるとTeの多い相と少ない相に分相する 30 。しかし、 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系の場合と同様に分相にともなう電気的性質の大きな変化はみられなかった。

Fig. 8 および Fig. 9は、それぞれ Ge30Se70-xTex 系お よび Ge(Se_{1-z}Te_z)₂ 系のガラスをそれぞれの結晶化温 度(約310℃および約350℃)で熱処理した試料のσの温度 依存性を示したものである。両系とも,GeTeSe* 結晶が 析出する試料では、 σ は顕著な増加を示し、E(0)はほぼ 零になる。ただし、Ge(SeasTeas)2の試料では、GeTeSe* 結晶の生成はわずかで、主に Ge(SeTe*)2 結晶の析出が みられた。この Ge(SeTe*)2 結晶は前述したように高抵 抗の結晶であり、図にみられるように、結晶化によって も電気的性質の急激な変化はみられず、かつσは温度の 上昇とともに増大する。析出生成される結晶が GeTeSe* 結晶を主体とした試料では、 $E(0) \approx 0$ になることから、 GeTeSe* 結晶は金属的な電気伝導性を有するものと思 われる。 $Ge_{30}Se_{70-x}Te_x$ 系ガラスで、x=50のものは memory-switch現象が、x=40および30ではthreshold= switch 現象が観察されると報告されているが2,これは、 上記の事実を考えると,つぎのように説明することがで きる。Te 含有量の多い試料では、高電界を加えることに よって発生するジュール熱により電極間に導電性の大き い GeTeSe* 結晶が多く析出して安定な lock-on path が 形成される。Te 含有量が少ない試料では,GeTeSe* の 析出結晶相が少なく安定なlock-on pathが形成され なくなり、threshold-switch type になる。Te 含有量の 非常に少ないガラスでは,結晶化してもσがあまり変化 しないので、memory-switch および threshold-switch現 象は起らない。

3.4 バンド構造と電気伝導

Ge-Se-Te系のガラス構造と電気的性質の関係を Davis と Mott が提案した非晶質半導体のバンド構造モデルに基づいて考察する。なおそれに先だって、バンドモデルの概略を述べ、非晶質半導体のσの温度依存性について Mott が与えた理論的解釈についてふれる。

3.4.1 非晶質半導体のバンドモデル

非晶質物質は、結晶の場合とは異なり、近距離秩序は 存在するが、長距離秩序は存在しないと考えられている。 長距離秩序がなくても近距離秩序が存在する限り、その

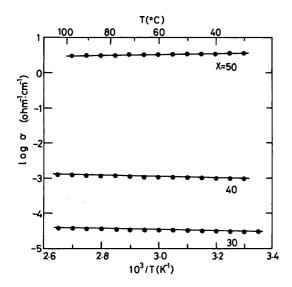


Fig. 8 Temperature dependence of d.c. conductivity of annealed samples in the system $Ge_{30}Se_{70-x}Te_x$.

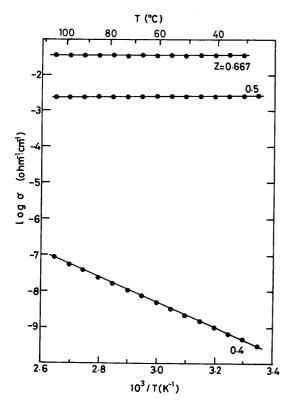


Fig. 9 Temperature dependence of d.c. conductivity of annealed samples in the system Ge (Se_{1-x}Te_x)₂.

バンド構造は周期構造をもつ場合のものと本質的に大差 はなく、禁止帯幅は近距離秩序によって決定される。し かし、長距離秩序がないゆえに、禁止帯に多くの局在準 位があらわれ, バンドの境界はぼけてくる。Fig.10は, CFOモデル®を改良したDavisとMott®の非晶質半導体 のバンドモデルで,多くの非晶質半導体の電気的および 光学的性質がこのモデルをもとに検討されている。左図 は状態密度分布であり, 右図はキャリアーの移動度 (mobility:µ)の分布である。局在準位は斜線で示して ある。 E_c , E_f , E_v は、それぞれ伝導帯の下端、フェルミ 準位,価電子帯の上端を示す。非晶質半導体のバンド ギャップ $(E_g=E_c-E_v)$ は、mobility gap に相当する。 E_8 内の μ は非常に小さく、 E_c より上あるいは E_n より下 の状態 (extended state) になると急激に大きくなる。ま た, 電子伝導の場合の電気的活性化エネルギー(E)は. E_c-E_f で与えられる。

本実験の温度範囲では、extended state のキャリアーによる伝導が支配的であり、非晶質半導体は真性半導体のような電気的性質を示す。電子による伝導を考えると、 σ は σ = σ exp $(-(E_c-E_f)/kT)$ で与えられ、かつ σ 6は移動度 μ 6と σ 9= $eN(E_c)kT\mu$ 0のように関係づけられている。ここに、eは電子の電荷量、 $N(E_c)$ は E_c での状態密度、kはボルツマン定数、Tは絶対温度、 μ 6 は E_c での移動度である。なお、 E_c-E_f 1は温度によって変化すると仮定し、 $E_c-E_f=E(0)-\gamma T$ 2書き表わされる π 100。 π 100 に π 20 に外挿した時に得られる値であり、 π 3は温度係数である。最終的に、導電率は π 3とな式で与えられる。

 $C=N(E_c)ekT_{\mu_0}\exp(\gamma/k)$ (1) 温度を一定とすると、(1)式に含まれる変数は $N(E_c)$ 、 μ_0 および γ である。本研究では、温度変化にともなう E_c E_f の大きな変化はみられないことから、 $\exp(\gamma/k)$ は定

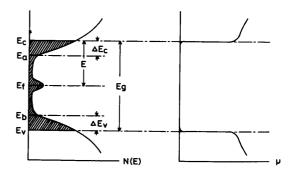


Fig. 10 Band model of covalent amorphous semiconductor proposed by Davis and Mott⁹. Left side shows density of state and right one mobility.

数 (≈ 1) とみなすことができる。それゆえ,Cの変化は, $N(E_c)$ と μ_0 の変化に起因するものと考えられる。

3.4.2 ガラス構造の変化にともなうバンド構造の変 化

Ge-Se-Te 系のガラス化範囲は、Se-GeSe₂-Te 領域と GeSe₂-Ge-Te 領域の 2 つにわかれており、それぞれ違ったガラス構造をとる。これら 2 つのガラス領域を代表する系として $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系および $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系を選び、 σ 、C、E(0)の Te 含有量に対する変化を調べ、ガラス構造の変化にともなうバンド構造の変化を検討した。

Fig.11は、Fig. 3 から求めた $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系ガラスの30℃での σ とCおよびE(0)の Te 含有量に対する変化を示したものである。この図から、Te 含有量の増加にともなう σ の増大は、バンドギャップE(0)の減少よりはCの増加に起因するものであることがわかる。E(0)の変化は、mobility gap の変化を意味し、この系のガラスでは Te 含有量が増えると mobility gap が減少することになる。また、Cの増加は、(1)式より E_c 近傍の状態密度 $N(E_c)$ あるいは μ_0 の増加に起因するものと考えられるが、Cの10 倍もの変化は、後者よりも前者の増加を示唆している。

Fig.12は、Fig.7から求めた $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系ガラスの 30°Cでの σ とCおよびE(0)の Te含有量に対する変化を示したものである。 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系ガラスの場合と 同様,Te 含有量の増加にともなって σ は増大する。E (0)は,Te の増加に対して直線的にわずかに減少するが大きな変化はない。したがって σ の増大は、ほとんどすべてCの増大に起因することがわかる。この事実は、Seの一部が Te で置換されて Ge-Te 結合が形成されても、 $GeSe_2$ の構造で決まるバンドの基本構造はほとんど変らず,置換によって生ずる GeX_2 型四面体の構造歪や金属結合性の増加にもとづく E_c 近傍の状態密度が変化することを意味している。

構造を異にする上述の 2 つのガラス系 $(Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ および $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$) において, Te 含有量の増加にともなう電気的性質の変化の傾向に著しい違いは認められない。このことは,Te の添加によってガラスの骨格構造が大きく変るものではなく,それぞれの系においてあらたな結晶の析出をもたらす組成域までは Te による Se の置換が容易に起りうることを示唆している。しかし,E(0)の大きさは,A 領域および B 領域のガラスとも Te 含有量によって大きな差はみられないが,A 領域と B 領域のガラスでは異なる。すなわち, $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系(A 領域)および $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系($Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ 系($Ge(Se_{1-z}Te_z)_3$ の同じ $Ge(Se_{1-z}Te_z)_3$ ののことは, $Ge(Se_{1-z}Te_z)_3$ のことは, $Ge(Se_{1-z}Te_z)_4$ の同じ $Ge(Se_{1-z}Te_z)_4$ の同じ $Ge(Se_{1-z}Te_z)_4$ の同じ $Ge(Se_{1-z}Te_z)_4$ のことは, $Ge(Se_{1-z}Te_z)_4$ の同じ

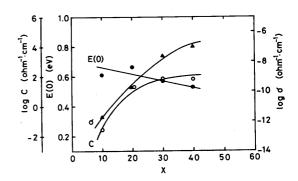


Fig. 11 Conductivity σ and pre-exponential term C at the temperature of 30 °C, and electrical activation energy E(0) of $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ glasses.

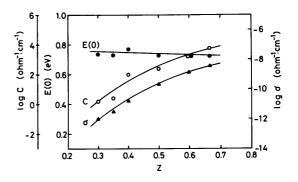


Fig. 12 Conductivity σ and pre-exponential term C at the temperature of 30 °C, and electrical activation energy E(0) of $Ge(Se_{1-z}Te_z)_2$ glasses.

のガラス構造の違いを反映しているものと考えられ、Geによってところどころ架橋された鎖状構造のものより、 GeX_2 型の3次元綱目構造のものの方が、バンドギャップが大きいことを示している。

5. 結 雪

Ge-Se-Te 系ガラスの直流導電率 (σ) の温度依存性を調べることにより、ガラスの電気的性質に関してつぎの知見が得られた。Te 含有量が多くなるほど σ は増大するが、電気的活性化エネルギーE(0)の変化は小さく、 σ の増大は pre-exponential term Cの増大によるものと考えられる。Cの増加は、伝導帯下端の状態密度 $N(E_c)$ あるいは移動度 μ_0 の増加を意味するが、Te 含有量に対してCが 10^4 倍も変ることを考えると、その増加は後者よりも前者の増大によるものと結論される。E(0)の変化が小さいことは、Te が Se と置換してガラス構造内に組込ま

れても、ガラス構造には大きな変化はみられず、置換によって生ずるガラス構造でや金属結合性の増加に起因して $N(E_c)$ が変化することを示唆している。 Te 含有量の増加によってもたらされる電気的性質の変化の傾向は、A および B 領域のガラスでほとんど同じであった。 しかし、E(0)については、2つの領域のガラスで異なり、 $Ge_{10}Se_{90-x}Te_x$ 系(A 領域)および $Ge(Se_{1-x}Te_x)_2$ 系(B 領域)で同じ Te 含有量のガラスのE(0) を比較すると、後者のE(0)が前者のそれより約1.5倍大きい結果が得られ、ガラス構造との関係が検討された。

 導性を有する。

文 献

- 1) S. R. Ovshinsky, Phys. Rev. Lett., 21 (1968) 1450.
- M. Noda, S. Maruno and T. Yamada, Jpn. J. Appl. Phys., 11 (1972) 1584.
- 3) 野田三喜男, 丸野重雄, 窯業協会誌, 82(1974)234.
- 4) 丸野重雄,野田三喜男,旭硝子工業技術奨励会研究 報告,35(1979)367.
- W. C. Lacourse, V. A. Twaddel, J. D. Mackenzie,
 J. Non-Cryst. Solids, 3 (1970) 234.
- 6) B. T. Kolomiets, Phys. Stat. Sol., 7 (1964) 713.
- 7) 丸野重雄, 野田三喜男, 近藤雄亮, 応用物理, **44**(1975) 750.
- M. H. Cohen, H. Fritzsche and S. R. Ovshinsky, Phys. Rev. Lett., 22 (1969) 1065.
- E. A. Davis and N. F. Mott, Phil. Mag., 22 (1970)
 903
- 10) N. F. Mott, Phil. Mag., 22 (1970) 1.