走査型電子顕微鏡による半導体素子の観察

Observations of Semiconductor Devices Using a Scanning Electron Microscope

樋口久幸* 田村一二三* 牧 道 義*
 Hisayuki Higuchi Hifumi Tamura Michiyoshi Maki

要旨

走査型電子顕微鏡を用いて各種半導体素子の観察を行なった。2次電子電流を用いた観察では, 試料の表面 状態のほかに光学顕微鏡などでは観察できない試料表面の電位分布が観察でき, その接触電位差によってpn 接 合の直接観察を行なうこともできた。また, トランジスタのペレットの断面を観察してベース層の厚みを測定 し, 従来の測定法による結果とよい一致が得られた。

一方,電子起電力による観察では,pn 接合近傍の少数キャリヤの拡散距離とライフタイムを結晶の位置と対応させて観察した。また電界効果トランジスタのチャンネルの直接観察とその信号の定量的測定を行ない顕微鏡像との対応を明らかにした。

— 45 —

1. 緒 言

走香型電子顕微鏡は1940年ごろからすでに M.von Andenne 氏⁽¹⁾ らによって検討されていたが,透過型電子顕微鏡に比べ分解能が低 いなどの点から発展しなかった。しかし、半導体素子製作技術が高 度に発達し,素子が小形複雑化するにしたがい,従来の機械的な測 定法では限度があり, T.E. Everhart 氏⁽²⁾らの提案した走査型電子 顕微鏡による試料表面の電位分布観察が注目されるに至った。その 後,半導体の pn 接合に電子線を照射した場合に発生する電子起電 力などを用いる方法も提案され、半導体の分野への応用はさらに拡 大されてきている。 電子線の透過しないような厚い試料を観察する場合,透過型電子 顕微鏡が、レプリカ法などによって間接的に観察するのに対し、走 査型電子顕微鏡は、電子線照射によって試料表面から放出される2 次電子を検出して, 試料を直接観察できる点に大きな特長があり, 試料表面の凹凸,構成元素に対応した像が観察できる。また,試料 の表面電位の動的変化を観察することも可能である。電位分布観察 に利用する2次電子は、数eVのエネルギーをもって放出されるた め、 試料の表面電位の影響をうける。したがって、 放出された 2次 電子のエネルギー分析を行ない、特定のエネルギーを有する電子の みを検出すれば、試料の電位分布が観察できる。このようにして蒸 着配線,拡散マスクのピンホールなどによる素子の不良個所を検出 すれば,従来電気的特性から推定するにすぎなかった特性不良の原 因を明確には握することができる。2次電子のエネルギー分析は約 0.5Vの電位差まで検出が可能であり、したがって半導体の pn 接合 近傍の観察では、p型半導体とn型半導体の間に 0.5 V 近くの接触 電位差が存在するため,外部から接合に電位差を与えない場合にも 各領域を観察できる。



一方, pn 接合に電子線を照射すれば, 接合の拡散電位によって起電力が発生するので, その起電力を用いて pn 接合の位置を検出することができる。分解能は少数キャリヤの拡散距離によって限定されるが, 数 µの分解能で満足される pn 接合の検出には有効であろう。われわれは, 試料電流像に, 上記の電子起電力の信号が重畳されている 知知の知知ならない。 拡大 ス P の パ

図1 走査型電子顕微鏡とその構成概略図

結果も報告されている。われわれは,より定量的に少数キャリヤの 拡散距離について測定した。

最近,電子起電力を検出する方法を用いて,半導体素子表面に形成された反転層の観察が行なわれている。D. Green 氏⁽⁴⁾らは Insulated Gate Tunneling 素子を観察し,ゲート電極に印加する電圧 の変化にともなって,反転層の生成,消滅する様子を直接観察した 結果を報告している。反転層は,現在 MOS 型電界効果トランジス タにおいて,その実用化が行なわれ,素子の特性上,反転層の生成 とその制御とは重要な課題とされており,その直接観察の結果についても述べる。

れている現象を利用して集積回路の観察を行ない、拡散マスクのピ ンホールを検出した。また,電子起電力は電子線によって半導体内 に生成された少数キャリヤが拡散して pn 接合に 到達することによ って発生し、キャリヤが pn 接合に到達できる拡散距離は、pn 接合 近傍に存在する欠陥により局部的な変化を示すので、電子起電力を 用いて結晶内のすべり面,転移,不純物の偏析の状態(3)を観察した * 日立製作所中央研究所

2. 実験装置

走査型電子顕微鏡については、Mc. Mullan 氏⁽⁵⁾らによって詳細 に検討されているので、ここでは簡単にその原理と構成の概略を記

第48巻第2号



図2 試料電位と二次電子の軌跡との関係





(a) $V_{CB} = +1.5$ V, $V_{EB} = +1.5$ V

60 µ



図3 ベース幅測定試料説明図

すにとどめる。

走査型電子顕微鏡は,細く絞った電子線プローブで試料表面を走 査するための照射系と,走査電子線と同期させたブラウン管上に観 察像を描かせる観察系,および,プローブによって得られる信号を 取り出す検出系から構成される。走査型電子顕微鏡の外観とその構 成略図を図1に示す。

電子線照射系は、フィラメントから放出された電子を、フィラメント・アノード間の高電圧によって加速し、2段の電子レンズにより電子線を縮小する。顕微鏡の分解能の限界は、プローブの大きさによって与えられる。用いた装置の電子線の直径は約0.1 µ、したがって、その分解能はそれと同程度である。

観察系は、電子線を走査するため偏向電極に鋸歯状の電圧を印加 し、テレビの画面のように試料上を走査する。一方、同期したブラ ウン管をプローブから得られる信号によって輝度変調し、ブラウン 管上の画像を観察する。走査は、検出系の周波数帯域を狭くできる などの理由により低速走査をおこなっている。 そのフレーム時間 は、1秒から50秒まで4段階、走査線の数は200本から2,500本ま で4段階に変えることができる。通常の観測には、フレーム時間10

(b) $V_{CB}=0$ V, $V_{EB}=0$ V



(c) V_{CB}÷−0.5V, V_{EB}÷−0.5V
 図4 トランジスタのベース幅観察結果

秒, 走査線 1,000 本を用いる。

検出系には、電子線プローブが試料に照射された場合に表面から 放出される2次電子、または、反射電子を検出、増幅する方法と、 半導体などの試料に電子線を照射した場合に発生する電子起電力を 検出する方法とが用いられる。前者にはエネルギー分析装置が用い られる。図2は4eVのエネルギーをもって放出された2次電子 の軌跡を試料電位をパラメータとして求めたもので⁽²⁾、検出用スリ

ットに到達する2次電子と,試料表面の電位との関係を示している。 使用した検出系では,2次電子電流10⁻¹³AまでS/N比10以上,周 波数帯域0~100kcの特性をもち,2次電子のエネルギー分析によ る電位分布の観察は,約0.5V以下の感度を有している。後者は周 波数帯域0~10kc,利得20~1,000の特性をもつ電流増幅器である。 以上のほかに,照射電子線が試料に吸収される電流を検出増幅する 走査型電子顕微鏡による半導体素子の観察



図5 集 積 回 路 構 成 図





(a) 電位分布のない場合

50 µ

281

方法もあり、2次電子による信号と、電子起電力による信号とを同時に検出できる特長をもっているが、照射電子電流の減少とともに S/N比が極度に悪くなる欠点がある。上記の3方法によって観察する顕微鏡像は、それぞれ、2次電子像、電子起電力像、試料電流像 とよばれている。

3. 実験結果とその考察

3.1 トランジスタのベース層の観測と電位分布の検出感度の
 検討

試料はシリコントランジスタのペレットの一部をその表面に対し て図3に示すように5度の角度で斜め研摩し,エミッタ,ベース, コレクタの各領域の表面からの深さが研摩面にそって10倍に拡大 されて観察できるようにした。 図4(a)には,ベース領域を接地, エミッタ,コレクタの各端子に+1.5Vの電位を与え各領域の電位 分布を走査型電子顕微鏡2次電子像によって観察した結果を示す。 +1.5Vの電位を与えられた領域は黒く,接地されたベース領域は白 くコントラストが生じている。黒い領域にはさまれたベース層の幅 を測定すると図4(a)から19 µ が得られ,ベース層の厚みとして



(b) 中央の抵抗体の電位降下 5Vの場合 図7 抵抗体の電位分布の観察結果

る。しかし、ベース領域のみを接地し、エミッタ、コレクタの端子 を開放した図4(c)では、そのコントラストはまったく消失してい る。この場合、開放端子には接触電位差を打ち消す方向に約0.5 V の電位が発生している。 図4(b),(c)の結果は、p型シリコンと n型シリコンとの間に存在する接触電位差によるものであると考え られる。各領域の間に接触電位差の存在する場合には、外部から与 えた電位に接触電位差を加えて考慮しなければならない。またその 電位分布の検出感度は接触電位差を含めて0.5 V以下である。

3.2 集積回路の観察

前節の結果に基づき集積回路の観察を行なった。 観察した集積回路は図5に示す構成をもっているが、その素子に外部から電位を

 1.9 μ が求められる。この測定法はステイニング法より精度が高く,
 与えず2次電子像を観察すると,集積回路の各領域に図6に示す

 特に,ステイニング法で測定できないゲルマニウムトランジスタの
 ようなコントラストができる。前節の結果より,白い領域はp型シ

 ベース幅などの測定に有効である。
 リコン,黒い領域はn型シリコン,さらに黒い領域はrルミニウム

 図4(a)の試料について,各領域に与える電位を変えて電位分布
 の検出感度を検討した結果は図4(b),(c)に示すとおりである。

 図4(b)はすべての領域の端子を接地した場合で、外部から電位を
 海外、中央には抵抗体が配置され、そのトランジスタはnpn型の構

 海大でないにもかかわらず各領域の間にコントラストがみられ
 近抗体を拡大して観察した結果を図7に示す。(a)は抵抗体に

日 立 評

+ 40

第 48 巻 第 2 号

<image>





論

3.3 ライフタイム

の観測

pn 接合近傍に電子 線を照射すると電子起 電力効果のために起電 力が発生し,その電流 は電子線によって注入 された少数キャリヤが pn 接合に到達する量 に等しいから, p型シ リコン, n型シリコン からの各端子を図9 に示すように電流増幅 器に接続し走査型電子 顕微鏡像を観察すれ ば, pn 接合近傍の少数 キャリヤの拡散距離な らびに、ライフタイム を結晶の位置に対応さ せて観察できる。図9 に示した試料の観察 結果を図10に示す。





アナリシスを行ない pn 接合からの距離とその電流との関係を測定 した結果を図 11 に示す。 p型シリコン中ではその電流の減少は n 型シリコン中よりもはなはだしい。この現象は p型領域の不純物濃 度 10^{20} cm⁻³, n型領域の濃度が 2×10^{17} cm⁻³ であり,不純物濃度が 高くなるにしたがい拡散距離が短くなる効果と定性的に一致する。 p型領域の拡散距離は短く測定精度が劣るため, n型領域の少数キ ャリヤの拡散距離について検討する。第1次近似では,拡散距離は 電流値が最大値の 1/e に減少する距離として求めることができる。 図 11 よりその距離を求めると,正孔の拡散距離 $L_{p} = 15 \mu$ が得られ る。拡散係数 L_{p} とライフタイム τ_{p} との間には拡散係数を D_{p} とす れば次式の関係がある。

 $L_p = \sqrt{D_p \, \tau_p}$

— 48 —

不純物濃度, $2 \times 10^{17} \text{ cm}^{-3}$ における拡散係数 $D_{\rho} \Rightarrow 5 \text{ cm}^2/\text{s}$ を用いて 正孔のライフタイム $\tau_{\rho} \Rightarrow 0.5 \mu \text{s}$ が求まる。この測定法は従来困難と されている $1 \mu \text{s}$ 以下のライフタイムを比較的簡単に観測できるほ か,結晶の位置に対応させることにより,局部的なライフタイムの

(b) 説明図

図8 ピンホールによって拡散不良となった集積回路



図9 ライフタイムの観測説明図

電位分布を与えない場合。(b)は中央の抵抗体の下方の端子を接地, 上方の端子に+5Vの電位を与えて観察した結果である。(b)では, 電位の上昇にともなってしだいに黒くなり,抵抗体の一様性につい て観察できる。抵抗体,蒸着配線などに断線不良のある場合にはそ の不良個所にコントラストが発生するので,複雑な回路構成をもつ

集積回路においても簡単にその不良個所の検出を行なうことがで きる。

一方,試料電流像による集積回路の観察では,2次電子像に重畳 して,pn 接合の位置が電子起電力によって検出される。図8(a) にその観察結果,(b)にその説明図を示す。図に示したように,拡 散マスクのピンホールによって予期しない位置にしま状の拡散が行 なわれている。 変動を観察できる特長をもっているが,結晶表面の影響などについ てさらに検討を必要とする。 3.4 チャンネルの観察 走査型電子顕微鏡を用いて MOS 型電界効果トランジスタのチャ ンネルを観察した結果について述べる。 試料の概略図と観測回路 を図12 に示す。 試料はn型シリコン結晶上に, p型の領域を形成 し,SiO₂酸化膜上に設けたゲート電極の電圧によって,そのチャン 走査型電子顕微鏡による半導体素子の観察



283

領域Ⅰ,Ⅱ,Ⅲのゲート電圧はそれぞれ 20 μ 0 V, -15V, -25V である。 図13 電界効果トランジスタのチャンネル観察結果

ネルの特性を制御できるように設計されている。ゲート電極に負の 電圧を印加すると、ゲート電極下のn型シリコンの表面がp型に反 転し、ドレン・ソース間は電気伝導を示す。観測には図12に示すよ うに p⁺ 領域を接地し, n 領域の端子に流れる電流を走査型電子顕 微鏡のブラウン管輝度変調信号として用い、ゲート電圧の変化にと もなうチャンネルの状態を観察した。

図12にA1, A2, A3, A4 で示した領域の観察結果を図13に示 す。 領域 (I), (Ⅱ), (Ⅲ), はゲート電極にそれぞれ 0V, -15V, -25V,の電圧を印加した領域に対応する。観測に用いた電子線の エネルギーは12 keV であり試料を透過する深さは1 # 程度である ため、図13(I)、(II)の領域ではアルミニウム蒸着電極におおわ れている領域は、 p 領域の底に存在する pn 接合に到達できず電子 起電力は発生していない。しかし、チャンネルが誘起された(Ⅲ)で

2次電子電流を用いた観察では、試料表面の幾何学的状態の観察 とともに,光学顕微鏡などでは観察できない試料表面の電位分布が 観察され、半導体素子ではその接触電位差によって pn 接合の観察 を行なうことができる。また、トランジスタのペレットの断面を観 察して、そのベース層の厚みを測定し、従来の測定法による測定値 とよい一致が得られた。

一方電子起電力による観察では, pn 接合近傍の少数キャリヤの拡 散距離およびライフタイムを結晶の位置と対応させて観察した。こ の方法によれば1µs以下のライフタイムが測定できる。電界効果 トランジスタの観察では、チャンネルの誘起される状態を直接観察 し、その信号の定量的測定を行なって、ゲート電圧の変化にともな うチャンネルの変化について検討を加え,顕微鏡像との対応を明確 にした。

以上の結果は, 走査型電子顕微鏡が半導体素子の観察に用いられ る可能性を示したもので, その実用化は今後の課題であると思わ れる。

終わりに,本研究にあたり激励をいただいた日立製作所中央研究

はゲート電極の下にチャンネルに対応したコントラストが発生して	所只野技師長,直接ご指導を賜わった木村部長,戸村主任研究員,
いる。 図13のコントラストについて、さらに定量的な検討をする	試料を提供していただいた高木研究員ならびに日立製作所武蔵工場
ため,図12のAA'線上の電流を測定した結果を図14に示す。電	大野主任技師のかたがたに深甚の謝意を表する。
流の測定結果では、ゲート電圧 0V における電流が -15V の電流	参考文献
より多くなっていて, 電流の検出される位置が pn 接合よりも p+ 領	 (1) M. von Andenne: Zeit. fur phys. 109, 553 (1939) (2) T. E. Everhart: J. Electronics and Control. 7, 97 (1959)
域に拡がっている。これは,ゲート電圧 0V においては,p+領域の	(3) W. Czaja: J. Appl. Phys. 36, 1476 (1965)
表面に n 型反転層が形成されていて, ゲート電圧 -15V では, その	(5) Mc Mullan: Proc. Instr. Elect. Engrs. 100, 245 (1953)