平行デュアルレーザビーム法によるシリコンウェーハ のバルクキャリア寿命評価技術 金田 寛* 大村 一郎 (九州工業大学)

Dual laser beam technique to evaluate bulk lifetime of free carriers in silicon wafers Hiroshi Kaneta*, Ichiro Omura, (Kyushu Institute of Technology)

A steady-state distribution of free carriers is generated in the silicon wafer by irradiating the 1064-nm YAG laser beam. By measuring the behavior of refraction of another infrared laser beam caused by the generated free carriers, we derive the distribution of the generated free carriers, to finally obtain the diffusion length and lifetime of the free carriers.

キーワード:パワーデバイス,シリコンウェーハ,評価,キャリアライフタイム,レーザー,屈折,キャリア濃度分布

(Keywords: power device, silicon wafer, evaluation, carrier lifetime, laser, refraction, carrier density distribution)

1. はじめに

〈1・1〉 バルクライフタイム パワーデバイスのうち、 いわゆる縦型パワーデバイスと呼ばれるものでは、ウェー ハの表面と裏面の間のバルク部分を貫通するように電流が 流れることによって、デバイス動作が行われる。それも、 ハイエンド・パワーデバイスでは、高電圧かつ大電流密度 の電流が流れる。そのため、パワーデバイス製造用のシリ コンウェーハには、ウェーハの内部(バルク部分)に高い 結晶完全性が求められる。この事情は、いわゆるLSIの 場合とは大きく違っている。LSIでは、情報処理のため の演算素子や記憶素子、ならびにそれらを結ぶ配線は全て ウェーハの表層に作られる。すなわち、LSIの場合は、 デバイスの動作領域はウェーハの表層に限られる。よって、 表層領域に関する限り、高い結晶完全性が求められる。し かし、ウェーハの内部は、素子の支持基板という役割や、 ゲッタリング効果を付与させるために意図的な欠陥導入を 行う領域としての役割を果たすが、そこが高い結晶完全性 を持つことは、特に求められない。言い換えれば、LSI の場合には、まずは、ウェーハの表層領域さえ結晶完全性 が保証されれば、まずは第一関門を通過できる。この課題 は結晶成長技術以外にも、ウェーハを作った後の熱処技術 によっても、クリアすることができる。

反面、縦型パワーデバイスでは、ウェーハの表層(表面 と裏面の両方)はもとより、ウェーハ内部まで非常に高い 結晶完全性が求められる。この面では、パワーデバイス用 ウェーハの方が、満たすべき品質要求が多く、そのハード ルも高いと言える。特に、ウェーハバルク部の高い結晶完 全性を実現することは、LSIのウェーハ技術では遭遇し なかった問題であり、LSIウェーハ技術では対処できな い課題である。

このような、ウェーハの結晶完全性の指標となるのは、 自由キャリアの寿命である。特に、ウェーハ内部における 自由キャリアの寿命(以下では、バルクライフタイムと呼ぶ) は、ウェーハ内部の結晶性を反映するため、バルクライフ タイムを精密に評価することが重要な技術課題となってい る。

〈1・2〉ウェーハ内部に届く探針 バルクライフタイム を測定するためには、測定の探針がウェーハの内部に侵入 して、バルクライフタイムが関係する物理量を直接的に捉 えるような測定原理によるものでなければならない。これ まで。LSI用ウェーハのキャリア寿命評価のために考案 され、広く世界に普及しているマイクロ波PCD (Microwave Photo-Conductive Decay)法がある。この方法 では、キャリアの寿命を測定するマイクロ波はウェーハの 表面から 30-50 µ m 程度の深さまで親友するが、それより深 いところまでは直接の観測領域(探針が到達する領域)に はならない。そのため、この方法では、キャリアに対する 表面再結合の影響を除去して、表層域のキャリア寿命がバ ルクライフタイムに近づくような、抵当な表面処理が必要 となる。これに対して、われわれの方法では、測定探針と なるレーザビームはウェーハの十分内部まで届く(貫通す る)ため、ウェーハ内部のキャリの寿命を直接捉える。

〈1・3〉高速度評価への要求 製造の直前にある受け入れ検査ラインをどれだけ早く通過できるかということが、 デバイス製造のイールドに大きく左右する。そのため、キャリア寿命評価に対する高速化の要求が高まり、従来法と は根底的にことなる測定原理の採用によって、キャリア寿 命の評価速度を格段に向上させる必要がある。従来法のように、キャリア消滅の時間変化を追跡するという方法から 脱却して、原理上は、定常状態を "瞬時に"観測すること によって、キャリア寿命を評価できるような技術が望ましい。本評価法開発では、これを試みる。目標値としては、 キャリア応答の観測時間にかんして、従来法の1/100 程度の時間短縮を狙う。

2. 評価の原理と装置構成

〈2・1〉 原理 半導体や絶縁体における自由キャリの 寿命とは、光照射などの外部刺激によって伝導帯中に励起 (生成)された電子、あるいは価電子帯中に励起されたホ ールが、その外部刺激の遮断とともに時間的に消滅してゆ く過程の速度を特徴づける時定数である。しかし、この動 的な応答の時定数(キャリアの寿命)は、光照射などの外 部刺激を一定の強度で当て続けた場合に起こる定常状態の 観測によっても測定することが可能である場合が多い。本 評価法の測定原理としては、この定常状態測定の方法を採 用する。

本評価技術では、二つのレーザビームを用いる。一つは、



図1. 測定原理を示す模式図. 自由キャリアを生成するためのYAGレーザ(左)と生成された自由キャリアの濃度 勾配によって赤外レーザビームが屈折する様子(右)を模 式的に示す。

Fig. 1. Schematic description for the operating principle of the dual laser beam technique to evaluate the lifetime of free carriers in the interior of the silicon wafer.

評価対象であるシリコンウェーハに内部に自由キャリアを 発生させるための波長 1064 nm (フォトンエネルギー= 1.17 eV) の Nd:YAG レーザである。この YAG レーザのエ ネルギーは、室温におけるバンドギャップ・エネルギー(1.14 eV) よりもわずかに大きいため、レーザビームがウェーハ に侵入すると、電子と正孔を生成するため、それによる幾 分かのレーザ強度低下を生じるが、通常の 775 μm 厚のウ ェーハでは、ウェーハ内のビーム進行に伴う強度の低下量 は無視できる (ウェーハ内部の光路にそって強度は一定と 見ることができる)。

パワーが約800mWのこのようなYAG レーザビームをレ ンズで絞り、ウェーハに入射させる。このときの様子を図 1の模式図に示してある。図1左側に描いたように、レー ザビームは、シリコンウェーハの劈開端面の近く(端面か ら1mm 以上隔たったところ) に入射し、裏面へと貫通す る。(後述のとおり、実際には、光路配置は垂直入射ではな いが、原理上は本質的な違いがないので、ここでは簡単化 して、垂直入射の場合を描いている)。このとき、ビームの 中心軸を対称軸とする自由キャリの回転対称濃度分布がで きる。図1の模式図の中には、この自由キャリ濃度分布の 半径方向(ビーム軸に直角な方向)に沿った関数形状が描 かれている。上述のとおり、この自由キャリの濃度分布は、 回転対称であり、かつレーザ光の進行方向に沿って一定と みなせる。したがって、この自由キャリの濃度分布は、レ ーザのビームの中心軸からの動径距離(ここでは、変数 z や r で表す) だけで記述される (図1右側)。この自由キャ リの濃度分布の形状こそが、自由キャリの寿命や拡散長な どの情報を含んでいる(寿命や拡散長によって決まる量に なっている)。したがって、計測された濃度分布関数形状か ら、実際に自由キャリの寿命や拡散長の数値を求めること ができる。これが、時間無依存の(定常状態にある)自由 キャリ濃度分布を利用した我々の新評価技術の特徴の一つ である。

〈2・2〉 屈折角曲線 次に、上記のようにしてシリ コンウェーハの中に生成された定常状態にある自由キャリ 濃度分布を計測する技術を説明する。これを行うには、図 1に示したように、シリコンウェーハを容易に透過する波 長 1550 µm (フォトンエネルギー=0.800 eV)の赤外レ ーザのビームを用いる。この赤外レーザビームは、(シリコ ンウェーハの内部で)キャリア生成用のYAGレーザビー ムと平行になるように設定する(下記<3.3>項参照)。ただ し、これら二つの平行ビームの間隔は連続的に変化させる ことができるように構成する。いま、図1のように、鉛直 線上に z 座標軸を取り、赤外レーザ z 座の原点 (z=0) をとおり、水平方向に走るものとする。YAGレーザビー ムのz位置が上下に可変であるようにして、その位置を座 標zで表す。今、YAGレーザビームのz位置を調節して、 図1 (右)のように、赤外レーザビームが自由キャリア濃 度分布のピークの裾を通る場合を考える。赤外領域の屈折

率が自由キャリアの濃度によって変化するため,図1のように、裾を通る赤外レーザビームは、キャリア濃度によっ て屈折を受ける。このような、自由キャリアの濃度勾配によって赤外レーザビームが屈折を受けることは、パワーデ バイス内部に生じたキャリアの場合については報告がある (文献(1)-(3)を参照)。実際には、赤外レーザビーム は、キャリアの濃度が薄い方向に向かって屈折する。これ は、自由キャリアプラズマの光学特性に起因する。屈折角 を θ で表すことにする。屈折角 θ は、YAGレーザビーム が透過する z 位置の関数となるから、 θ (2) と表す。YA G レーザビームの z 位置を連続的変化させながら屈折角を 測定して得られる θ (2) の曲線を屈折角曲線と呼ぶことに する。理論より、 θ (2) は次のように表される。

$$\theta(z) \sim \frac{d}{dx} z(x) = -\frac{x}{2} \frac{4\pi e^2}{\omega^2 m} \frac{d}{dz} N(z)$$

ここで、 ω は赤外レーザ光の角振動数、m は自由キャリ アの有効質量である。測定された屈折角曲線 $\theta(z)$ をzにつ いて積分することによって、自由キャリア濃度分布N(z)が 求められる。ここから拡散長と寿命の数値が導かれる。

3. 原理実証の実験と結果

〈3·1〉装置 本実験で用いた装置の写真を図2に、 また装置構成を示す平面模式図を図3に示す。図2では、 評価対象とするシリコンウェーハ上のYAGレーザの照射 点が "P"で、赤外レーザの照射店が "S" と印されている。



図2.評価原理の実証と実験的測定に用いた装置の写真.黄 色の補助線(破線)はYAGレーザを、赤の補助線は赤外レ ーザビームを示す。ウェーハに対する照射点をそれぞれ、 "p"と"S"の印で示してある。

Fig. 2. Photograph of the experimental apparatus used for the experiment. The red and yellow dotted lines drawn in the figure represent the infrared laser beam penetrating the silicon wafer, and the YAG laser beam to generate the free carriers in the wafer, respectively. The positions of irradiation (focusing) of these two beams on the silicon wafer are indicated by the symbols "S" and "p"

(3・2) 実験 図2のように、YAGレーザの照射点 Pを十分下方から徐々に上方にシフトさて行く場合の赤外 レーザの挙動を観測した結果を図4に示してある。図4(a) は、YAGレーザビームの照射点が十分下方であり、事実



図 3. 実験装置の平面模式図. 図2に写真で示した実験 装置の構成を表す.

Fig. 3. Schematic description of the top view of the experimental apparatus shown in Fig. 2.



図4. 赤外レーザビームの屈折挙動. CCDセンサの特 性上、レーザスポットの上下シフトが逆転している。例 えば、図(b)におけるスポットのシフトは、実際には 上向きである。

Fig. 4. Result of experiment. Figures (a)-(d) are the photographs of the infrared laser beam detected by the CCD image sensor in Fig. 3. Photograph (a) was taken in the absence of YAG laser irradiation, which is equivalent to the situation of the YAG laser beam far distant from the infrared laser beam. Figures (b) - (d) indicate how the (angle of) refraction of the infrared laser beam changes with change of irradiation position Z (Point P in Fig. 2) of the YAG laser beam. Figure (e) schematically shows the continuous curve of refraction angle θ (Z): the angle of refraction θ as the function of the irradiation position z of YAG laser beam.

EDD-16-073 SPC-16-160

上、YAGレーザ照射の影響が赤外レーザに及んでいない 状況である。言い換えると、YAGレーザを照射していな い状況と等価である。この位置からYAGレーザの照射点 をさらに上方にシフトさせていった場合が図4(b)であ る。この状況は、図1の右側に描いた状況に相当し、赤外 レーザビームは、上方に屈折している。この状態からYA Gレーザをさらに上方に移動させ、赤外レーザと同じ高さ (z位置)にした時の赤外レーザビームのスポットを示し たのが図4(c)である。このときは、赤外レーザビーム



図5.

ウェーハ内部の光路において実現させる完全平行デュア ルレーザビーム.平面図(左)と側面図(右)。

Fig. 5. Realization of parallel dual laser beams inside the wafer. Both of the infrared and YAG laser beams are on the plains parallel to the (x,y)-plain.

がキャリア濃度分布の中心(頂点)を通過するため(濃度 勾配がゼロであるため)、赤外レーザビームは屈折すること なく、透過する。この状態からYAGレーザを更に上方に シフトさせると、赤外レーザビームは自由キャリア濃度の 分布の下側の裾(図1参照)を通過することになり、赤外 ビームは、下方に向かって屈折する。この挙動を観測した 結果が Fig. 4(d)である。(CCD画面で捉えたビームの上 下シフトは、実際と逆になることに注意)。この状態からさ らにYAGレーザを上方に移動させると、もはや赤外レー ザに対する自由キャリアの影響はなくなり、屈折はゼロに もどる。このような赤外レーザビームの屈折挙動を滑らか な曲線で結んだのが、図4に示した屈折角曲線である。図 4 (a) -(d)の場合に対応する屈折角曲線上の点を同じ記号 で示してある。

〈3・3〉キャリア濃度分布のデータ導出 このように して得られた図4のような屈折角曲線をzについて積分す ることによって、図1に示したような、自由キャリアの濃 度分布の曲線が得られる。この濃度分布の曲線を理論解析 することによって、自由キャリアの拡散長が求まる。その 結果にキャリアの拡散定数を呈用すると、キャリアの寿命 が求められる。

〈3・4〉 完全平行デュアルレーザビームの実現

図5は、ウェーハ内部における赤外レーザビームとYA Gレーザビームの中心線を示している。ウェーハ表面に対 して45度の入射角でウェーハ内部に侵入した赤外ビーム は、屈折した後に、そのまま透過するビーム(0時ビーム) と裏面で反射して表面に向かうビームに分かれる。後者は さ_えに表面(内部)で反射し、裏面に向かうビームを生 む。このビームは、同様にして、裏面から外部に出るビー ム(1次ビーム)と、表面に向かうビームに分かれる。こ のようにして、さらに高次(2次、...)の透過赤外ビームが 生み出される。

ー方、図5の赤外レーザビームとは反対側から、やはり 45度の入射角をもってYAGレーザビームをウェーハに 照射し、このビームのウェーハ内部での光路が、ウェーハ 裏面で最初に反して、表面に向かう赤外レーザビームと平 行になるように設定する。ウェーハ内部におけるこれら二 つのレーザビームは、進行方向は逆であるが、互いに平行 である。このようにして、ウェーハ内部での反射を利用す ることによって、ウェーハ内部で互いに平行になるYAG レーザビームと赤外レーザビームを得ることができる。こ のことによって、図1では模式的に描かれた完全に平行な 二つのレーザビームを実現することができる。

文 献

- G. Deboy, G. Sölkner, E. Wolfgang and W. Claeys, Microelec. Eng. 31, pp. 299-307 (1996).
- (2) R. Thalhaniiner, G. Deboy, E. Knauf, E. Kuhbandner, G. Wachutka, IEEE, pp. 181-184 (1997).
- (3) N Wachutka, IEEE, pp. 181-184 (1997); G. Schrag, A. Korzenietz, J. Oberndörfer, G. Wachutka, in *Proceedings of the 26th International Symposium on Power Semiconductor Devices & IC's*, June 15-19, pp.151-154 (2014), and the references therein.