SCRの静電容量と転流特性

石原裕史 後藤 淳

Relation beween Junction Capacitance of SCR and its Turn on Characteristics

Yuji ISHIHARA Atsushi GOTO

When a SCR is turned on by a gate trigger pulse current under applying forward voltage, the current through it is a typical space charge limited current.

The quantities of space charge at middle junction of SCR under various biasing may be calculated by its capacitance between anode and cathode. Then the capacitance of a SCR can be used as the measure of its turn on characteristics.

A SCR having exraordinary large value of junction capacitance compared to same rating one has poor turn on performance.

1.まえがき

SCRが順電圧阻止状態からゲートトリガパルス電流 でタンオンされる時,その中央接合面は同時に一様な導 通状態に入ることができない.最初電流は接合のゲート 近くの小部分に集中⁽¹⁾⁽²⁾し,時間の経過とともに急速に 導通面は接合全面に拡がる.接合面の導通部分の拡散に 対応して,SCR両端の電圧も次第に低下し,全接合面 が完全導通に入ると,SCRの端子電圧は約1Vの正規 の低い値になる.

従ってSCRを順電圧阻止状態よりタンオンに入る場 合,端子電圧と電流との積で示される損失が,中央接合 の電流導通の小部分に集中し,これによる熱破壊の発生 の危険を生ずる.熱破壊防止の対策としては,電流の増 加率を抑えるとか,阻止順電圧値を低く制限するとか種 々云われているが,基準については未だ明らかにされて いない.

この問題を解明する手掛りとして空間電荷制限電流の 考え方が発表⁽³⁾ されている.

SCRが完全導通に入るには、中央接合両側の空乏層 内の空間電荷が注入キャリャによって中和され、さらに 注入キャリャの蓄積によって順バイアス状態になる必要 がある.従って順電圧阻止状態の中央接合の空間電荷量 がタンオン特性を支配すると考えられる.

われわれはSCRのバイアス時の静電容量を測定し, 実際の転流特性との関係について調べ,静電容量が異常 に大きい素子は,転流特性も悪く,熱破壊,電圧破壊も 起し易いことを確しかめた.

2. 中央接合の空間電荷制限電流

SCRに順電圧を加え,ゲートトリガパルスでタンオンした直後の中央接合層両側の模型を考えると図1のようになる.



図-1 タンオン開始時のSCR中央接合部の模型 接合をはさむ不純物分布は階段的とし,熱的平衡にあ るキャリヤ密度も無視すると,空乏層の厚さ*l_p*,*l_n*内の 空間電荷密度はその不純物密度*N_a*,*N_d*に等しいと考え られる. 陽極陰極間に加えられた電圧Vは阻止状態では その大部分が中央接合に加わるとみなされる. 半導体の 誘電率をε, 電子電荷をεとすると,空乏層の厚さは

$$l_{p} = \sqrt{\frac{2\varepsilon}{e}} \sqrt{\frac{N_{d}}{N_{a}}} \sqrt{\frac{V}{N_{a}+N_{d}}}$$
(1)
$$= \sqrt{\frac{2\varepsilon}{2\varepsilon}} \sqrt{\frac{N_{a}}{N_{a}}} \sqrt{\frac{V}{V}}$$
(2)

$$l_n = \sqrt{\frac{2c}{e}} \sqrt{\frac{Na}{N_d}} \sqrt{\frac{Na+N_d}{N_a+N_d}} \tag{2}$$

でそれぞれ表わされ、空乏層の空間電荷は、

$$Q = e A l_p N_a = e A l_n N_d \tag{3}$$

となる. Aは素子の断面積である.

中央接合に空間電荷がつくられた状態で、ゲート、陰

極間にトリガ電流を流すと, 陰極からの電子流はトラン ジスタ作用によって, p 形側の空乏層内に注入される. 注入された電子は, 負の空間電荷で反撥され. その通路 が圧縮されながら, n 形側の空乏層に電界によってドリ フトされると, その正の空間電荷によって吸引され, 接 合面に沿う方向に発散し, その一部は正の空間電荷と再 結合して, 次第に正の空間電 荷を中和すると考えられ る.

陰極からの電子の注入に対応して誘導作用により正孔 が陽極側からも注入される. これに対しても同様に n 形 内では集束, p 形内では発散をうけて, p 形側の空乏層 の負の空間電荷を次第に中和する. これらを空間電荷の 中和に応じて, 接合に加わる逆バイアスも次第に低下し S C R の端子電圧も低下し, 最終的には注入キャリヤが 蓄積されて, 正バイアス状態になると端子電圧は約1 V の正規の値になると考えられる.

空乏層内の電磁界の分布は三次元であるが簡単のため 一次元として考える. p形側の空乏層内の注入電子密度 nは $n \gg N_a$ とすると, この部の電子流密度 J_n は

(4)

 $J_n = \left(\frac{9}{8}\right) \varepsilon \mu_n V_l p^2 / l p^3$

 μ_n は電子の移動度、 V_{lp} は l_p に加わる電圧である. n形側の空乏層内の正孔電流密度 J_p に対しても、 μ_p を正孔の移動度、 V_{ln} を l_n に加わる電圧とすると同様に

$$J_{p} = \left(\frac{9}{8}\right) \varepsilon \mu_{p} V_{ln^{2}} / l_{n^{3}} \tag{5}$$

となる. この式は Mott⁽⁴⁾ 等が固体絶縁物中の導電機構 として導いた式と同様である.

n形側の空乏層内の電子流および p 形側の空乏層内の 正孔流は何れも接合面に沿うて拡がって流れるから、 c れらのキャリャ密度はN_d, N_aに比しはるかに小さいと みなすことができる.従って空間電荷による電流の集中 は図1に示すように、キャリャが等しい極性の空間電荷 層を通る場合である.(4)(5)式の示すように、電流密度は それぞれの空乏層に加わる電圧の2乗に比例し、その厚 さの3乗に逆比例するから、タンオン初期の電流値の小 さいところでも、電流密度はかなり大きいことが推定さ れる.

3.SCRの静電容量

pn接合において不純物分布が階段状の場合,空乏層の空間電荷Qは

 $Q = A \left(\frac{2e\varepsilon N_a N_d}{N_a + N_d} \right)^{\frac{1}{2}} V^{\frac{1}{2}}$

その微分静電容量をC とすると

$$C = \frac{dQ}{dV} = A \left[\frac{e\varepsilon N_a N_d}{2(N_a + N_d)} \right]^{\frac{1}{2}} V^{-\frac{1}{2}}$$
(6)

即ち不純物が階段状に分布しているpn接合の静電容

量は、つくられた電位に比し十分大きい電圧を外部から 加える場合、電圧の½乗に逆比例する.

次に接合附近で不純物が次のように直線状に分布して いる場合は

$$N_{d}(x) - N_{a}(x) = Kx$$

$$Q = \frac{(Ke)^{\frac{1}{3}} \varepsilon^{\frac{2}{3}} A 3^{\frac{2}{3}}}{2^{\frac{5}{3}}} V^{\frac{2}{3}}$$

$$C = \frac{(Ke)^{\frac{1}{3}} \varepsilon^{\frac{2}{3}} A}{2^{\frac{2}{3}} 2^{\frac{1}{3}}} V^{-\frac{1}{3}}$$
(7)

となり,接合静電容量は電圧の1/3乗に逆比例する.

4. 電圧供給時のSCRの静電容量





図-2 SCRのバイアス下の静電容量の測定回路 図2に示す回路にて、SCR両端に種々の順あるいは 逆の直流電圧を加えた状態の静電容量をQメータにより 測定した.電流容量の小さい素子は静電容量も小さいの で,(a)の並列方式で,電流容量の大きい素子はその静電 容量も大きいので(b)の直列方式により,周波数50KH₂ より10MH₂の範囲で測定した.

図3は10,100Vの順,逆のバイアス下のSCR素子の接合容量の周波数特性の例である.この図の示すように、SCRのバイアス時の静電容量は、この範囲の周波数においては、特異な変化はみられないので、大体一様とみなすことができる.順バイアス時に比し、逆バイアス時は少し静電容量は大きい.順バイアス時の静電容量



はSCRの中央接合の静電容量を表わし、逆バイアス時 は陽極側の接合の静電容量を表わす.(6)式よりp形の不 純物密度がn形のそれより大きい場合は、静電容量は大 きくなることが推察されるようにこの差異は、接合にお ける不純物密度の差を表わしている.



図-4 順電圧値と静電容量との関係

図4は周波数500KHzにおける順方向のバイアス値に 静電容量との関係曲線の例である。逆方向のバイアス値 対しても同様の曲線が得られる。各種の電流定格,同一 定格の数個の素子についての測定結果より,(1)同一定格 の素子でもその静電容量には差異がみられる,(2)順バイ アスよりも逆バイアスの方が若干静電容量が大きい,(3) 電流容量の大きい素子は小さい素子に比し,静電容量比 は大きくなる,等が明らかになった。

図5は横軸にバイアス値の対数をとり、縦軸に静電容 量の対数をとって、これら測定結果を示したものであ る.何れも直線となる.(6)(7)式に示すように接合の不純



図一5 陽極電圧とSCRの静電容量との関係 物分布が階段状の場合は、この直線の傾斜は一½であり 直線的な分布の場合は一½となる. 70RC20を例外とし て、他の素子は図中の点線で示した一½の傾斜の直線と 殆んど平行している. 逆バイアスの場合は 70RC20 でも このような屈曲はみられないが、殆んどが一½の傾斜に 平行する程度は若干おちる. この事から、SCRの中央 接合の不純物分布は直線的であり、陽極側の接合の不純 物分布も大体これに近いことが判る.



より求めることができる. 図6は図5に対応するバイア ス値と空間電荷量との関係である. 不純物分布が直線的 な場合,空間電荷量は電圧の%乗で増加し,又定格電流 の大きい,即ち接合面積の大きいものは当然空間電荷量 も大きくなる. 図6で50RC20 (50A定格)は200Vで 0.14μ Cになるが,16RC20 (16A定格)はその約34.00 0.0142μ Cに過ぎない. 静電容量の大きな素子はタンオ ンの過渡時間がながくなる. 50RC20は200Vの順電圧 を単にスイッチで加えただけで破壊した.

5. 転流時の電圧波形



図-7 SCR試験回路

図7のように直列インバータ方式の試験回路⁽⁶⁾で, S CR2 を被試験素子として, その端子電圧波形ならびに 抵抗R両端の電流波形を種々の電源電圧,素子,回路条 件で調べた.

回路のL, Cできまる発振周期に比し, くり返しのゲートトリガパルスの周期を2倍程度大きくとり, トリガパルスは振幅1.8V, パルス幅12µs一定とした. ゲートトリガ発生器より波形観測用の二現象シンクロスコープの周期をとった.

図8はCの充電電圧を変えて同一素子(10RC20)の



図一9 SCRによる電圧低下の相違 端子電圧の低下の状況を調べた例である.SCR2で放 電されるCの充電電圧が高くなると,未だ通電阻止状態 の中央接合層の空乏層の空間電荷量も大きくなるので, 図に示すように端子電圧低下に時間を要する.

図9は静電容量の違う素子について比較したもので, 図5から判るように,静電容量の大きいものは,タンオ ン時の端子電圧の低下速度が遅い.



図-10 タンオン時の電圧,電流波形と中和電流

図10は放電開始電圧を変えた場合の端子電圧,放電電 流波形の例であるが,点線で示した曲線は,端子電圧の 低下に対応する空間電荷も中和するに要する電流を,素 子の実測静電容量より計算で求めたものである.これを みるにSCRに注入されたキャリヤの約400程度が接合 層に拡がって空間電荷を中和するに過ぎず,大部分のキ ャリヤは中央の接合層を突き抜けて行くことが判る.回 路の抵抗,インダクタンス,等の素子で決る電流が流れ 出すのは,空間電荷が大体60%ぐらい中和されるところ で、端子電圧から云えば導通前の電圧約20%に低下する 附近である。それまではSCR自体の高抵抗によって殆 んど電流が制限されると考えられる。電流波形の始めの 立ち上りが大きいのは、ゲート電流が接合 J_2 , J_3 より なるトランジスタ作用によるものである。

なおSCRのタンオフ時には中央接合の蓄積電荷の再 結合による消滅の際、SCRが回路に直列に入る等価静 電容量となる.かなりの高い周波数 ($1MH_z$ 程度)の 発振が回路のQ値によっては発生し、特に最初の振動は 異状に高くなって、電圧破壊を生ずる危険がある.

6.あとがき

以上述べたように、SCRの転流特性とその端子静電 容量は密接な関係があり、同一定格の素子の転流特性を 比較する目安としてそのバイアス時の端子静電容量を使 うてとができる.

タンオン時の局部加熱は中央接合の空間電荷制限電流 による機構が原因と考えられ、ゲートからの注入キャリ ヤが主体となる.従って電流増加率を制限する事は、S CRの抵抗が高い間は余り意味がない.

ゲート電流を過大にしても,大部分は中央接合層を突 き抜けて流れ,ただゲート附近の損失を増すのみであ る.

SCRの接合における不純物は殆んど直線的な分布と 考えられる.

終りに本研究について,種々御援助をいただいた本学 竹松教授に厚く謝意を表する.

文 献

(1) N. Mapham Electronics, Vol. 35, Aug. 17, 1962.

- (2) N. Mapham Trans., A.I.E., Sep., 1967.
- (3) 大鳥, 立木, 篠原, 昭和43年電気四学会連合大会

(4) N. F. Mott and R. W. Gurney, Electronic Processes in Ionic cuptals Oxford Uniersity Press, 1940.

5 大鳥, 立木, 篠原 昭和41年電気四学会連合大会