レーザーシャドウグラフ法による雷管の爆発現象の観察

中村裕一*, 松尾日出男*

爆発ガスの膨脹や飛放物の飛しょうとそれによって形成される衝撃波の観察を行うために, 現象との同期が可能で, 短時間に十分なエネルギーが放出できるボッケルセルQスイッチルビ ーレーザーを光源として用いたシャドウグラフ法を検討し, これを用いて雷管の爆発現象を解 析した。

実験の結果、ガスの膨脹によって形成された領撃波、管体の微小破片の飛しょうとその分布 状況、それによって形成された領撃波、爆発ガスと空気の境界面などがシャドウグラフ写真に よって示された。特に、底上型雷管特有な現象である底面からのジェットは、先行する微小破 片とそれにつづく大きな破片からなっていることが実験的に確認された。

得られたシャドウグラフ写真をもとに、これらの R-t 線図(Rは 留管底面からの距離, tは 爆発後の時間)を作成した。これによって、留管底面からの先行する敵小破片は約 2km/sec, それに続く大きな破片は約1.4km/sec のほぼ一定速度で飛しょうしており、爆発ガスの膨脹は 爆発後50µsec で、ほぼ停止することがわかった。

1. 諾 雷

爆発現象を実験的に解析する場合、高速度写真によ って現象を観察することは有力な1つの手段である"。 この場合もっとも簡便な方法は、高速度カメラによる 爆発の自己発光の直接撮影であろう。これは連続撮影 可能であるが、爆発現象において重要となる衝撃波の 挙助を観察することはできない。これを行うには、シ + ドウグラフ法やシュリーレン法などの特別な光学的 手法を用いなければならない。爆発現象にこの光学的 手法を適用する場合、現象と光源の発光時刻の同期、 光学機器の防護、光源の発光強度と露光時間、爆発の 自己発光の影響などが問題となるであろう。我々は、 これらの問題点を考慮して、爆発現象との同期が可能 で発光強度が強く短時間露光(約20nsec)の単色光を 得ることができるポッケルセルQスイッチルビーレー ザーを光源として使用したシャドウグラフ法を検討し た。これによって、瞬間的現象である爆発現象におい ても1コマではあるが、完全な静止写真を撮影するこ とができる。又、実験する際の光学機器の爆風や飛散 物からの防護は、幸いに熊本大学簡整エネルギー実験 所には爆発実験室が設置されているので、観測窓に注 意を払えば、特に問題とはならない。

本報告は、観察方法の詳細とこれを用いて行なった 雷管の爆発現象の観測結果についてまとめたものであ る。雷管の爆発現象の解析は、すでに高速度カメラ³⁰、 瞬間X線³⁰や、爆薬アルゴンフラシュ法³⁰、シュリーレ ン法³⁰⁰などの光学的方法によってもなされているが、 本実験では、短時間露光、高分解能撮影によって、従 来なされた観測では明瞭にとらえられていなかった管 体の酸小破片の撮影に成功し、さらに、そのおおよそ の大きさと飛しょう速度をも求めることができた。

2. 実験装置及び実験方法

Fig. 1は、ルピーレーザーの作動特性を示したもの である。通常発振の場合と異なり、ジャイアントバル





昭和55年1月14日 受理 •旗本大学工学部 スを効率よく得るには、Qスイッチの作動をポンピン グ開始時より最適遅延時間 ti だけ遅らせる必要があ る。Fig. 2は,現象とQスイッチ作動の同期に関する時 系列を示したものである。この時系列にしたがってQ スイッチルビーレーザーを作動させるための装置のブ ロック線図をFig. 3に示す。遅延回路(A)は、起爆信号 を出力するためのものであり、これによって起動され る発破器 (Pulse-triggered Blasting Machine,以後 略して PBM と呼ぶことにする。)を使用して、爆薬を 起爆する。使用した PBM は、充電電圧18V、充電エ ネルギー 0.076 ジュールであり、10A 程度の電流値を 流すことができる。

遅延回路(A)の出力パルスもしくは爆発確認のための



Fig. 2 Time sequence of synchronization of Q switch ruby laser operation with explosion phenomena.



Fig. 3 Operating systems of Q switch ruby laser.



Fig. 4 Schematic diagram of optical arrangement.

センサーからの信号によってトリガーされる遅延回路 (B)は、Qスイッチ作動のためのトリガーパルスを出力 する。なお、遅延回路(A)、(B)は、デジセットスイッチ によって、0.1µ sec の精度で遅延時間の設定が可能で あり、これらの装置の使用によって、Qスイッチの作 動と現象との同期は、爆薬の起爆おくれのパラツキを

除外すれば、1µ sec 以下の精度で可能である。

次に、シャドウグラフ視察を行うための光学系の配 位をFig.4に示す。光学系は、旗本大学工学部付風衝撃 エネルギー実験所の爆発実験室の対向した2つの観測 窓を用いて配置され、2個の凹面鏡(焦点距離1500mm 有効径200mm)を用いた2面対向法によるものであ る。ナイフエッジを加えれば,シュリーレン法による 観察も可能となる。観測部の有効範囲は,この場合, 観測窓の大きさで制限され,有効僅は170mmである。

これらの光学系は、ルビーレーザーの背後に配置さ れた He-Ne レーザーによって調整される。 ルビーレ ーザーの光は、ビーム拡散用凹レンズB、補助平面鏡 M-2,凹面鏡M-1によって平行光線となり、観測部 を通過する。このとき、観測部における密度変化によ って生じる光の濃淡は,受光側の凹面鏡,補助平面鏡 でふたたび集光されたのち、カメラのフィルム面上に 結像され、シャドウグラフ写真が撮影される。観測部 での密度変化によって生じるフィルム面 での 光のコ ントラストは、検査面からフィルム面までの距離ℓに 比例する。この配置では、ℓは6m 程度と長く、特に 雷管の爆発現象を観察する場合、管体の破片の飛しょ うによってできた多数の衡聲波は、過度のコントラス トのために明瞭に識別できなかった。これを改善する ために、検査面にカメラレンズのピントを合わせ、長 いしによって生じる過度のコントラストを緩和するこ とにした。カメラレンズとしては、検査面全体(170 mmý) がフィルムの画面全体におさまるような焦点距 離180mmのレンズを使用した。フィルムは,レーザー 光の強度が十分であることから、ASA 感度の低いネ オパンF (ASA32)を使用した。又, 図中のピンホー ルPは、爆発の自己発光をとりのぞくためのものであ るが、シュリーレン効果を生じさせるため、本実験で は使用しなかった。

レーザー装置は、NEC 社製の ボッケルセルQスイ ッチルビーレーザー装置 SLG2018 (公称出力 40MW 以上, パルスの半値巾約15 nsec) であり, 遅延回路は , 我々の意図した実験方法にしたがって特別に製作さ れたものである。

3. 実験結果及び考察

前節で述べたレーザーシャドウグラフ法を電気雷管 の爆発現象に適用し、爆発ガスの膨脹、飛放物の飛し ょう、衝撃波の伝播について調べた。同期の問題から 電気雷管は、起爆遅れのバラッキが少ない地震探鉱用 を使用した。実験によって、起爆遅れは150±5µsec 程 度であることがわかった。爆発現象を解析するために 必要な時間基準として、爆発光をフォトトランジスタ ーが感知した時刻を採用した。

Fig.5は、トランジェントレコーダー(岩崎通信社 製DM902)が 配録した フォトトランジスターの出力 波形(下側のビーム)の1 例である。トリガーには遅 延回路(A)の出力パルスを用いた。第1 パルスは爆発光 によるものであり、第2 パルスはレーザービームの散 乱によるもので、Qスイッチの作動時刻(上倒のビー

		хэ. Х		
м; С (
	5-18- 1			
, 		-140		
			-	
	5 4-4 5 4-4 	1.1.13 		

Fig. 5 Typical record on CRT Display. (Sensitivity : 4. 0v/div, Time scale : 40μ sec/div) Upper beam shows the Q switch trigger pulse. Lower beam shows the Photo TR signal. First and second pulse indicate the response to the light emitted from the explosion of detonator and ruby laser respectively.

ム)に対応している。この第2パルスによって、ジャ イアントパルス発振が正常に行われたか否かが判定で きる。実験は遅延時間 ta, tB の組み合せを 種々変化 させて行い、爆発後の現象の時間的変化を調べた。得 られたジャドウグラフ写真の一例をFig.6に示す。

Fig. 6 の一行目の 4 枚の写真は, 爆発後 20µ sec ま での状態を示したものである。10µ sec 程度では, 爆 発ガスと衝撃波面はほぼ合体して膨脹していることが わかる。又, 点火玉が装着されている管体位置付近の 爆発 ガスの時間的変化を, 10µ sec までの写真から知 ることができる。その後衝撃波面の前面には, 爆発ガ スによって加速された管体の酸小破片が飛び出し, そ の飛しょうによって, くさび状衝撃波を背後に形成し ている。爆発後10数 µ sec で破片が衝撃波に先行する のは, 爆発による衝撃波が急速に滅哀するためであろ う。

この磁小破片の分布状態をFig.6の三行目の3枚の 写真で示す。破片の分布領域は、留管底部と頭部にほ ほ区分けすることができる。すなわち、磁装薬の傾面 方向(半径方向)には破片の飛散が集中しており、そ の方向に爆発ガスの膨脹エネルギーが卓越しているこ とがわかる。これは、爆ごう波が留管底面でせきとめ られることによる端末効果であろう。事実、端末を開 放したパイプに充填した爆薬の爆発現象においては、 爆発ガスの膨脹はパイプの独方向に卓越していること が、すでに報告されている"。又、Fig.6の写真から、 雷管の頭部の周囲には、爆発ガスに先行した破片はほ とんど確認できない。

Fig. 6 の二行目の写真は、雷管の軸方向の破片の飛 しょう状態を示したものである。特徴的な現象として

工梁火薬協会誌



10.0





8.2

2.4

34.6







45.4

64.6

Fig. 6 Shadowgraphs of the explosion phenomena of detonator taken at sequential times. Each photograph is of a different experiment. The numbers give time in μ sec after the explosion.

留管底面から鉛直方向に飛しょうする酸小破片A(大 きさ約0.8mm×1.5mm)とそれに続く大きな破片B (大きさ約4mm×3mm)の存在が認められる。これは, 留管の底面に人為的に作られた凹みによって生じた一 種のノイマン効果によるものであろう。微小破片の背 後のくさび状闭撃波は,破片が超音速で飛しょうして いるために形成されたものである。従来の写真観察で は*****,これらは1つのジェットとしてしか撮影され ておらず,それを構成する個々の管体破片はとらえら れていなかった。本実験によって,それが先行する微 小破片とそれにつづく大きな破片からなることが磁認 され、そのおおよその大きさも知ることができた。こ れは、本観察法では流れの做細構造を知るうえで適し ていると言われるシャドウグラフ法を用いたこと、十 分な発光強度で短時間露光の光源を用いたこと、過度 のコントラストを取り除くために検査面にカメラレン ズのピントを合せたことなどによってもたらされた結 果である。

雷管の効力の視点からは、雷管底面から1つのかた まりとして、破片Bが高速で飛しょうすることの意義



Fig. 7 Time-distance diagrams of shock waves produced by expansion of detonation gas and metal fragments emanating from concave bottom of detonator.

は大きい。雷管の底面からのこのような破片の飛しょ う状態はすべての実験において確認されており、雷管 の爆発現象の再現性の良さを示しているものと思われ る。又, Fig.6 の数枚の写真からわかるように、爆発 後 30µ sec 程度で簡顰波の背後に1つの明瞭な濃淡が できる。これは、爆発ガスと衝撃波で圧縮された空気 の境界面(接触面)と考えられる。

Fig. 7は、シャドウグラフ写真を解析して求めた雷 管底面からの破片の飛しょうと衝撃波面の執跡をRt線図で示したものである。(構座標 Rs は雷管底面か らの距離を、縦座標 ts は爆発後の時間をあらわす。) 各々の執跡の傾きから、衡撃波面前方に飛び出した微 小破片 Aの飛しょう速度は約 2km/sec, それに続く大 きな破片 Bのそれは約1.4km/sec 程度であることがわ かり、ほぼ一定の速度で飛しょうしている。この微小 破片 Aの速度は、文献5)での電気計測によって求めた 値に近い。接触面は爆発後 50 μ sec 程度からほぼ静止 した状態に至り、80 μ sec 以後は明瞭な濃淡は確認され なかった。この爆発ガスの膨脹の停止によって、衡撃 波の減衰が落しくなり、爆発後 60 μ sec たつとその伝 播速度が急激に減少していることが Fig. 7 からわか る。

4. 結 論

爆発現象の光学的観察を行うために、ボッケルセル Qスイッチルビーレーザーを光源として用いたシャド ウグラフ法を検討し、これを用いて留管の爆発現象を 解析した。

結論は、次のようにまとめることができる。

1) 雷管の爆発ガスや,その膨脹によって形成され た領撃波だけでなく,管体の敵小破片や爆発ガスと空 気との境界面も撮影することができた。特に,底上型 雷管底面からのジェットは,先行する徽小破片とその 背後の大きな破片からなることが実験で確認された。

2) シャドウグラフ写真の解析から、衒聲波の伝播 や飛散物の飛しょうに関する R-t線図を作成した。こ れより、雷管底面から発出した敵小破片は約2km/sec, それにつづく大きな破片は約 1.4 km/sec のほほ一定 速度で飛しょうしていることがわかった。爆発ガスと 空気との境界面は、爆発後 50µ sec 程度でほぼ静止し 爆発ガスは周囲媒体への力学的作用を停止する。

本研究を進めるに際して熊本大学工学部永山邦仁巐 師からは, 発破器 PBM を使用させていただき, 又, 多くの御助言をしていただいた。同じく藤田昌大助教 授には御援助と励ましをいただいた。実験は, 卒業研 究生の井上,谷口,新垣,高瀬君の協力によってなさ れた。使用した雷管は, すべて旭化成工業㈱より提供 していただいた。ここにあわせて深く感謝の意を表す る。なお本研究の費用の一部は文部省科学研究費(奨 励研究(A))によったことを付記する。

献

- Y. Mizushima, Proc. of the 13th Int. Congress on high speed photography and photonics, p. 109 (1978).
- 2) C. H. Johansson and P. A. Persson, "Detonics of high explosives" p. 117 (1970), Academic Press.
- 3) 吉田 正,赤羽周作,田中雅夫,松本 栄,工火

誌, 31, 319 (1970).

- 4) 柳沢 刚, 工火誌, 23, 33 (1962).
- 5) 日下部正夫,井田一夫,工火誌, 19, 353(1958).
- 植村恒歳,木下四郎,中原正二,山本顕一郎,工 火誌,23,229 (1962).
- 7) 永山邦仁,藤田昌大, 济田堅吉,工火誌, 40, 300 (1979).

Optical Observations on the Explosion Phenomena of Detonators by Laser-Shadowgraphy

by Yuichi NAKAMURA* and Hideo MATSUO*

A shadowgraph system using a ruby laser as a light source is set up to observe the flow fields produced by the explosions of the detonator. To synchronize the emissions of the laser beam with the phenomena, a pokels cell Q switch, two delay time generators, and a pulse-triggered blasting machine to initiate the explosion of the detonator are used. These enable us to get a giant pulse beam at a desired time after explosions and to obtain time-resolved shadowgraphs at desired intervals.

The shadowgraphs of the explosion phenomena of the detonator obtained in this way show the existence of shock waves produced by the expansion of the detonation gas, the metal fragments rushing out with supersonic velocities, the shock waves developed by the motion of the fragments and the contact surface between the air and the detonation gas.

Time-distance diagrams obtained from the shadowgraphs show;

causing the subsequent decay of the shock wave.

(1) A small fragment scattered axially from the concave bottom of the detonator with a velocity of about 2 km/sec gets ahead of the shock wave produced by the detonation gas expansion, approximatelely $10 \,\mu\text{sec}$ after the explosion. (2) Behind this small fragment, there is a large fragment with a velocity of about $1.4 \,\text{km/sec}$. (3) The detonation gas stops expanding approximately 50 μ sec after the explosion,

(*Faculty of Engineering, Kumamoto University, Kurokami 2-39, Kumamoto)