高性能爆薬の爆轟によってPMMA中に発生した衝撃波について(第2報)

衝撃波の反射

灘光 陽*,藤田昌大**,伊東 繁**

凝縮媒体としてPMMA (polymethylmethacrylate)中ならびに水中を伝播する衝撃波が反 射する過程の特性を,光学的観察実験,数値解析により調べた。第1報では,爆薬の爆轟に よってPMMA中に発生した衝撃波の基本特性を調べ,水中に発生する水中衝撃波との比較検 討を行い,圧力媒体として発生圧力が高いこと,爆薬の薬厚の10倍程度離れた所での圧力は, 水の場合の1.5倍程度あることを明らかにした。本報告では,爆薬の爆轟によって発生した2 つの衝撃波を媒体中に伝播させ,衝突させて発生する反射過程を,光学的観察実験ならびに数 値計算によって調べた。PMMA中を伝播する衝撃波が衝突することによって,入射角度が小さ い場合は正常反射,大きくなるにつれてマッハ反射さらには,von Neumann反射に移行する ことが,水の場合と同様に明らかになった。また,開き角度が同じ場合,反射によって達成さ れる圧力は水の場合に比べて1.4から2.8倍程度であることが明らかになった。

1. はじめに

筆者らは高性能爆薬を水中で爆轟させ、それによっ て発生した水中衡撃波を利用した各種の金属加工を 行ってきた^い。例えば高雄度焼結粉末を衝撃固化させ るために、水中衝撃波を圧力容器の壁面に干渉させ、 収束させ、高圧力を得る装置を開発してきた。その際 粉末充填部に作用する圧力は,SEP(旭化成工業(株) 製, PETN 65%, Paraffine 35%, 充填密度 p_= 1310kg/m³, D=6970m/s)を用いた場合, およそ 18GPa程度であり、SEPのC-J圧のおよそ1.2倍程度 であった²⁾。装置内の圧力媒体部分に発生した反射形 態は,マッハ反射とは異なって,マッハステムが湾曲 した結果3)を示した。このような反射形態は他の場合 にも観察され、例えば円筒状のPMMA(polymethylmethacrylate)の外側に爆薬を配し、PMMA中を伝 播する衝撃波を円筒の先端から写真観測することに よって得られた衝撃波の形状は、マッハステムが湾曲

1998年9月1日受理 *第一工業大学機械工学科 〒899-4332 国分市中央1-10-2 TEL 0995-45-0640 FAX 0995-47-2083 ** 旗本大学工学部知能生産システム工学科 〒860-8555 旗本市黒髪2-39-1 TEL 096-342-3741 FAX 096-342-3741

した反射形態をとることがAdadurov等によって明ら かにされている⁴⁾。さらに円筒法による粉末の衝撃固 化実験のフラッシュX-線解析写真観測により、同 じようにマッハステムの湾曲した反射形態が、 Stuivinga等⁵⁾によって報告されている。このように 凝縮系圧力媒体中を伝播する衝撃波が斜め衝突や壁か ら反射すると、マッハステムが湾曲した反射形態にな ることはよく知られている。これは凝縮系媒体の音速 が高いため、衝撃波のマッハ数が相対的に低く、弱い 衝撃波と見なされ、von Neumann反射(vNR)の生 ずる可能性が大きいためである。筆者らは水中衝撃波 の場合に発生するマッハ反射ならびにvon Neumann 反射について光学的観察ならびに数値計算法を用いて 解明し、理論的な解析を行い新しい知見を得た^{6.7)}。 本論文では、高性能爆薬の爆轟によって発生した衝撃 波がPMMA中で斜め衝突し反射を起こす過程を、光 学的観察実験ならびに数値解析によって解明し、水中 衝撃波の場合と比較検討し、発生圧力の評価を行い、 圧力媒体としてのPMMAならびに水の可能性をあわ せて検討する。

- 2. 実験方法及び計算方法
- 2.1 衝撃波の光学的写真観察実験

PMMA中の衝撃波の斜衝突実験に用いた装置の概 略図をFig.1に示す。同図のように、PMMAプロッ クの上に幅50mm、厚さ5mmで形成した2枚の高性

火薬学会誌



Fig. 1 An illustration of experimental setup

能爆薬SEP(旭化成工菜(株)製, PETN 65%, Paraffine 35%, 充填密度 pe=1310 kg/m3, D=6970 m/s)

を、開き角20で設置した。実験に採用した開き角 は、30°~90°まで30°おきである。爆楽上部には平面 な爆蟲を得るため爆楽レンズを取り付けた。爆楽レン ズは、爆速が異なる2種類の爆薬を組み合わせて平面 爆職が得られるようにした⁸⁾。実験は、この装置を水 で満たしたPMMA製の水槽の中に沈めて行った。爆 薬の爆轟によって発生した衝撃波は、傾斜面に対応す る中心線上(以下,反射面と呼ぶ)に人射し,斜め 衝突を行い、反射現象が生じる。この現象の光学的 写真観察は、キセノンフラッシュライト(Hadland Photonics社製, HL 20/50 型フラッシュユニッ ト,出力500J, 閃光時間50µs)を光源としてイメー ジコンパータカメラ(Hadland Photonics社製, IMACON 790、 最大駒撮り間隔2000 万駒/s、 最高流 し速度1ns/mm)を使用した駒撮り写真撮影法によっ て行った。また反射衝撃波の足(マッハステム)の速度 ·を調べるために、図中一点鎖線の方向にスリットを





Kayaku Gakkaishi, Vol. 59, No. 6, 1998 -303-







 $\theta = 30^{\circ}$



 $0 = 45^{\circ}$



 $12 \mu s$ Fig.3 Computer shadowgraphs of the shock reflection in PMMA

きってストリーク写真撮影を行った。起爆は、6号電 気雷管(旭化成工業(株)製)を使用した。ディレイジェ ネレータ(Hadland Photonics社製, Three Channel Delay Generator, Type JH-3CDG)により, SEPの起爆時間とキセノンフラッシュライトの発光閉 始時間の制御を行った。また、ブロックゲージを损影 して距離の校正を行い、ディレイジェネレータの付風 機能により時間校正を行った。

8µs

2.2 数值計算方法

数値計算は、Arbitrary-Lagrangian-Eulerian法⁹⁾ を用いて行った。計算は質量、運動量、エネルギー の保存則に状態方程式を組み合わせて行った。水、 PMMAについては前報⁸⁾と同様Mie-Grüneisenの状

態方程式¹⁰⁾を用いた。爆薬の爆轟過程の数値シミュ レーションの詳細は、前出論文3)を参照されたい。計 算場は一辺を0.5mmの格子に分割し、格子数はX方 向に240、Y方向に420とした。なお計算はGAIA 275AXPで行った。代表的な計算では、1回あたりの 計算時間はおよそ1時間であった。

3. 結果および考察

Fig.2に、PMMA中に発生した衝撃波の斜衝突の 様子のフレーミング撮影写真例を示す。同図には、θ =15°、 θ =30°および θ =45°の結果を示す。いずれ の場合も、時間は撮影開始時間を0µsとし、4µsお きにとられた。同図からθ=45°の場合、衝突の比較 的初期からマッハステムが大きく湾曲したいわゆる



Fig. 4 Streak photographs of shock reflection in PMMA

vNRが生じていることがわかる。これに比較して θ = 15°の場合には、マッハステムがほぼ直線的なマッハ 反射をしていることが定性的にわかる。数値計算で得 られた御撃波の反射の形態をFig.3に示す。同図は 数値計算結果をコンピュータシャドウグラフ表示す る。同図は無次元化された密度の2階微分値(*S* = $\partial^2 \rho / \partial x^2 + \partial^2 \rho / \partial y^2$)を表示したものである。作図 方法は西田^{II)}等の方法によった。図中のISは入射衝撃 波、MSはマッハステム、RSは反射衝撃波を示す。同 図から θ =15°の場合、明確な反射衝撃波が見られ、 ほぼ直線的なマッハステムが存在するマッハ反射形態 であることがわかる。 θ =45°の場合マッハステムは



Fig. 5 X-t wave diagrams of the shock reflection in PMMA

大きく湾曲し、反射御撃波も明確でないvNRを呈し ていることがわかる。このように開き角が大きい場 合、衝撃波が斜め衝突すると人射角が大きくなるた め、比較的容易にvNRを起こすことがわかる。

Fig.4は、PMMA中で衝撃波が斜め衝突した場合 の衝突点の移動を示すストリーク写真である。同図は 代表例としてθ=15°及び45°の結果をそれぞれ示して いる。図中白線は、爆楽の自発光を示す。ストリーク 写真をもとに画像処理¹²⁾して得られた波動線図をFig. 5に示す。図中の実線は斜め衝突する場合,破線は衝 突しない場合の結果をそれぞれ示す。いずれの角度に おいても、衝突点の移動距離は、同一時間において、 衝突しない場合に比べて、衝突する場合がより長いこ とがわかる。このことは非正常反射を起こしているこ とを示唆している。これらの場合におけるマッハステ ムの理論速度を与える関係式を以下に述べる。Fig.6 (a)にマッハ反射した場合の反射形態、同図(b)にその 場合のマッハステムの速度ベクトルを示す。図中θ,は



Fig. 6 A theory of the Mach stem velocity on the reflected shock surface

Kayaku Gakkaishi, Vol. 59, No. 6, 1998 -305-

衝撃波面と爆壊波の速度ベクトルDとのなす角、 U_s は入射衝撃波の法線方向の伝播速度で、 $U_s = D \sin \theta_s$ である。 ϕ_w は U_s と反射面とのなす角で、 $\phi_w = 90 - (\theta + \theta_s)$ である。xは三重点の軌跡角で、 U_w はマッハ ステムの速度である。

次ぎに、U_wを得るために用いたWhithamのRay-Shock理論⁽³⁾の概要を示す。衝撃波上を伝播する単一 波の理論は次式となる。

$$\phi_{w} = \int_{M_{s}}^{M_{w}} \frac{dM}{AC_{r}} \quad M_{s} = \frac{U_{s}}{C_{0}}, \ M_{w} = \frac{U_{w}}{C_{0}}$$
(1)

御撃波のマッハ数をMとし、その法線(ray)の作る 面積をA = A(M)とする。また、Ray-Shock理論の 衝撃波上を伝播するじょう乱の速度を $C_r = C_r(M)$ と する。Rayに関する距離の変化の割合 AC_r は次式と なる。

$$AC_{r} = \sqrt{\frac{-M}{\frac{1}{A}\frac{dA}{dM}}}$$

$$\frac{1}{A}\frac{dA}{dM} = -\frac{C+U_{p}}{CU_{p}} \left\{ \frac{C_{0}}{S} + \frac{\rho_{0}C_{0}^{2}}{\rho CS} (2M-1) \right\}$$
(2)

ここで音速Cは次式で与えられる。

$$C = C_0 (1 - \eta) \frac{\sqrt{1 + S\eta (1 - \Gamma \eta)}}{(1 - S\eta)^{3/2}}$$
(3)

$$\rho = \frac{\rho_0 S U_s}{(S-1)U_s + C_0} \tag{4}$$

御撃波背後の流体粒子速度UpとUsに経験的な線形関係を用いる。

$$U_s = C_0 + SU_p \tag{5}$$

Fig.7に、このようにして得られたマッハステムの 移動速度の結果を示す。なお理論計算の各時間に対す る $U_s \ge \phi_w$ は、斜衡突しない場合の衝撃波形状から得 られた値を用いた。実線は、Whithamの単一波の理 論を用いて得られた結果を示す。図中($\oplus, \land, \blacksquare$)印 はそれぞれ $\theta = 15^\circ$, 30°, 45°の実験結果を示してい る。 $\theta = 15^\circ$ の場合、理論計算結果によるマッハステ ムの速度は実験結果の速度よりわずかに遅いことが分 かる。この場合、防撮り写真から見られる反射形態は マッハ反射であった。実験値は、時間の初期において 高い速度を示し、時間が経過するとゆるやかに減速す ることが分かる。これは爆轟ガスの膨張により発生し た膨張波が衝撃波に追いつき、衝撃波の強さを減衰さ せるためと考えられる。一方 $\theta = 30^\circ$ の場合、実験結 果と理論計算結果は極めてよく、致することが分か



Fig. 7 The comparison of the Mach stem velocity of the reflected shock obtained in PMMA



Fig.8 The comparison of the Mach shock velocity caused in both PMMA and water

る。さらに、θ=45°の場合においても、実験結果と 理論値は比較的よく一致することが分かる。この場 合、駒振り写真から見られるように反射形態は明確な vNRであった。このように、WhithamのRay-Shock 理論により、反射した衝撃波の強さを予測することが 可能である。Fig.8にマッハステムの速度について、 (●、▲、■)はPMMAの場合の実験結果、また(〇、 △、□)は水の場合に得られた実験結果を示し、同じ開 き角度に対して比較して示す。いずれの閉き角度に対 してもPMMAの場合のマッハステムの速度は、水の 場合と比較して速いことが分かる。そして、両者の速

火薬学会誌



Fig. 9 The pressure along the Mach stem in both PMMA and water

度の差は開き角度が大きくなるほど顕著になることが 分かる。マッハステムの速度がわかれば、それから マッハステム後方の粒子速度はRankine-Hugoniotの 関係より求まる。それから後方の圧力Pが求まる。そ の結果をFig.9に示す。(●, ▲, ■)はPMMAの場合 の実験結果,また(○,△,□)は水の場合に得られた 実験結果で、同じ開き角度で比較している。同図横軸 は時間、縦軸に示す圧力は大気圧で無次元化した。い ずれのθにおいてもPMMA中に発生した衝撃波の後 方の圧力は水の場合と比べて高いことがわかる。前出 論文⁸⁾で述べた爆薬の爆轟ガスの膨張にJWL状態方程 式を用いて求めた爆蟲ガス近傍の初期の衝撃波背後の 圧力は、媒体がPMMAの場合の無次元圧力P/P。は 5.3×104, 水の場合でP/B=4.3×104であった。これ らの値に比較して、PMMAの場合で8が15°では最高 で2.8倍程度、 θが45°でも最高で1.2倍程度の圧力上 昇が得られた。しかしながらいずれの開き角度に対し

ても、時間が進行するにつれて、両者の圧力差が小さ くなる傾向が明らかになった。しかも θ が小さい場合 にその傾向が大きいことが分かった。これは、媒体が PMMAの場合、音速が水に比べて早いため、爆撃後 方部からの爆轟生成ガスの膨張の影響も大きく受ける からである。得られた結果の範囲内で、PMMAを圧 力媒体として用いる場合は、水に比較して高い圧力得 られることが分かった。

Fig.10は、各 θ に対して、二つの衝撃波が衝突し、 マッハ反射あるいはvNRした場合に、PMMA中に発 生した圧力の3次元表示を示す。図中MSはマッハス テムを示し、括弧()の数値は、その位置における圧 力値を示す。時間は12 μ sである。反射面でのマッハ ステムの足における圧力は θ =15°で8.6GPaである が、 θ が大きくなるにつれて減少していることが分か る。 θ =45°では前述のようにvNRであり、圧力も 3.3GPaと低くなっている。

4. まとめ

高性能爆楽の爆悪によって発生した2つの衝撃波が PMMAに入射し、反射を起こす過程を光学的観察突 験、数値解析ならびにWhithamのRay-Shock理論を もとに解析した。2つの衝撃波の開き角θが15°の場 合正常反射に近い形状が得られ、30°の場合にはマッ ハ反射が観測された。また45°の場合にはマッハステ ムが大きく湾曲したvNRが観察された。PMMAの場 合に得られたマッハ反射した場合のマッハステム後方 の圧力は水のそれに比して同程度であるが、その速度 が水の場合よりも速いことが分かった。そして衝突の 初期では衝突しない場合の理論値に比して、PMMA の場合、6が15°では2.8倍程度、6が45°で、1.2倍程 度の圧力上昇が得られている。このように凝縮媒体中 に発生する衝撃波の反射を用い、爆薬のエネルギーを



Fig. 10 Three dimensional pressure distributions in PMMA at $12\mu s$ at each open angle

Kayaku Gakkaishi, Vol. 59, No. 6, 1998 - 307-

有効に利用して各種金属加工に用いる装置の圧力媒質 としてPMMAの有効性が明らかになった。

謝 辞

本研究は、工業火薬協会補助を得て行われた研究の 一部である。ここに感謝の意を表します。実験は熊本 大学工学部附置御撃エネルギー実験所で行われた。実 験に際しては、同実験所の石谷氏に負うところが多 い。ここに合わせて謝意を表します。

洧 文

- 小本和幸,藤田昌大,伊東繁,千葉昂,鉄と鋼, 80,125(1994)
- S. Itoh, S. Kubota, S. Nagano and M. Fujita, Journal of Pressure Vessel Technology, vol. 120, pp51-55, Transactions of ASME, (1995)
- 3) 伊東繁, 久保田士郎, 長野司郎, 外本和幸, 藤田 昌大, 千葉昂, 機論, 61-588, B, 2981-2986 (1995)
- Adadurov G. A., Dremin A. N., Kanyel G. I., Zhurm., Prikl., Mekh., Tekhn., Phys., 2, 126 (1969)
- 5) E. P. Carton, M. Stuivinga and R. Verbeek, Explomet '95, 29-36 (1996)

- 6) 選光陽, 藤田昌大, 伊東繁, 機論, 64-621, B, 1379-1384(1998)
- 7) 凝光陽, 藤田昌大, 伊東繁, 機論, 64-622, B, 1713-1719(1998)
- 8) 護光陽,藤田昌大,伊東繁,火薬学会論文集投稿 中,1998年
- A. A. Amesden, H. M. Ruppel and C. W. Hirt, "Sale: A simplified ALE computer program for fluid flow at all speeds", LA-8095, UC-32 (1980)
- 10) C. L. Mader et al., "LASL DATA CENTER FOR DYNAMIC MATERIAL PROPERTIES" Univ. California Press (1980)
- T. Minota, M. Nishida, M. G. Lee, Shock Waves, Edited by B. Sturtevant, J. E. Shepherd and H. G. Hornung, World Scientific, vol. 1, 545-550(1996)
- Bervington P. R., Data Reduction and Error Analysis for Physical Sciences, McGraw Hill, New York, Ch. 11, (1969)
- 13) Whitham G. B, J. of Fluid Mechanics, vol. 2, 145-171 (1957)

On shock waves generated in PMMA by explosion of high explosives(II) Shock wave reflection

by Yoh NADAMITSU*, Masahiro FUJITA** and Shigeru ITOH**

The characteristics of the reflection process of the shock wave propagating in two condensed matter, PMMA (polymethylmethacrylate) and water, were investigated by optical observation and numerical simulation. In our first report on this subject the investigation of the basic features of shock wave generated in PMMA by the detonation of high efficient explosive was carried out and the comparison with the occasion of the shock wave generated in water was performed. It is also known that as one pressure-transmitting- medium. PMMA can provide higher shock pressure and at the position of 10 times explosive thickness apart from the original explosive location the pressure in the case of PMMA is 1.5 times greatness compared with it in water. In this paper the reflection process during the collision of two shock waves in PMMA produced by the detonation of explosive by optical photography and numerical analysis. It becomes clear that on the collision of shock waves propagating in PMMA, the transitions between the regular reflection in the case of small angle of incidence and the Mach reflection in relatively large angle of incidence, and more, the von Neumann reflection are similar to those in the occasion of water. Moreover, it is seen that at the same open angle condition the arrived pressure due to the reflection falls into the same amplitude range just like that in the case of water.

(*Department of Mechanical Engineering, Daiichi College of Industry,

Chuo 1–10–2, Kokubu, Kagoshima 899–4332, Japan

**Department of Mechanical Engineering & Materials Science, Kumamoto University, Kurokami 2-39-1, Kumamoto 860-8555, Japan)