## 551.24.001.57:53

## 造構造物理学のモデル化方法について\*

料

資

M. V. Gzovskii

# 小西善治訳

造構造物理学は、地球上における(造構造)変形、破砕の発達機構を研究する学問である。問題の設定とその解決には、造構(野外の観察)方法と物理的方法(実験室研究、モデル化、理論的解析)とを適用する。造構造物理学は、地殻の構造発達の合法則性を明らかにし、実際面においても大きな意味をもつている。これは、鉱床の集積に好都合な場所が造構変形運動の行なわれた場所と関連性があることを考えれば明らかである。そのほかに造構破砕運動は、その作用を受ける石炭・石油鉱床の質に影響を及ぼす。さらに造構造物理は、水理地質学、応用地質(土木地質学)の諸問題の解決に重要であるとともに、地震の予知方法の研究にとつても必要である。造構造物理学で重要な役割を占めるのは、野外における地質観察であるが、実験室の研究も大きな意味をもつている。

地殻上に発達する変形および破砕のモデル化方法は,野外における造構研究を補足するもの である。モデル化方法は全地球年代にわたつて適用する場合には,その主要仮設は,著しく精 確化されることが必要とされる。

モデル実験の結果は,モデルが類似条件を満足させている場合にのみ,天然の地質現象の検 討に好都合である。

ソヴィエトで発達しているモデル化理論によれば, 誤ちまたは余分の複雑化をさけるために 類似条件には, 特徴的な物理的変数で書き表わされている方程式を研究過程に導入すべきであ る。

岩石の造構変形を表わすのには、Kosh の提案した既知の平衡・運動方程式系、 あるいはマ クスウエルの方程式が利用できる。

金般変形の 弾性変 塑性変形  
成長速度 形速度 速度  

$$\frac{dri}{dt} = \frac{1}{2G} \cdot \frac{d\tau i}{dt} + \frac{\tau i}{2^{\eta}m}$$
(1)

一層完全な形態の方程式――後弾性変形作用(secondary action)と、条件付瞬時弾性変形とが別々に表わされている――も利用される。

$$ri = \frac{\tau i}{2 G_I} + \frac{\tau i}{2 G_{II}} \left( 1 - 2.7^{-t} \frac{G_{II}}{\eta_{II}} \right) + \frac{\tau i}{2 \eta_{III}} t \qquad (2)$$

3 軸変形は、 E1、 E2, 'E3 3 の主伸張値で書き表わされる。

$$ri\sqrt{-\frac{1}{6}}\left[\left(\mathcal{E}_1-\mathcal{E}_2\right)^2+\left(\mathcal{E}_2-\mathcal{E}_3\right)^2+\left(\mathcal{E}_3-\mathcal{E}_1\right)^2\right]$$

値

$$\tau i = \sqrt{\frac{2}{3}(\tau_1^2 + \tau_2^2 + \tau_3^2)}$$

この値は、3主接線応力総和の全般特性である。t 一時間、GI-条件付 瞬時弾性変形に基づく転位係数、GII-後弾性変形作用に基づく平衡転位係数、G-全弾性変形の転位係数、<sup>9</sup>II-後弾性変形効果の粘性度、<sup>9</sup>III-塑性変形の粘性度。

<sup>\*</sup> Гзовский, М. В.: Метод Моделирования в тектонофизике, Советская Геология, № 4, Госгеолтехиздат, 1958

多様な素材に対して一連の研究が行なわれ、全面圧 σ<sub>III</sub>, 温度 T, 接線応力の強度(1, 2, 6, 17, 20, 21, 25, 26, 28, 53) τ<sub>i</sub> によつて変わる重要な値 G<sub>I</sub>, G<sub>II</sub>, η<sub>II</sub>, η<sub>III</sub> が確認された。

$$\eta_{III} = \eta_0 2.7 \frac{u - \alpha \sigma m}{kT},$$
(3)
$$\eta_{III} = \eta_{III} + \left( \eta_{III} - \eta_{III} \atop (\mathbf{\mathbf{kt}}) - (\mathbf{\mathbf{mth}}) - \frac{\tau_i}{P_{\eta,}} \right)$$

$$\eta_{III} = \eta_{III} + \left( \eta_{III} - \eta_{III} - \eta_{III} - \frac{\eta_{III}}{P_{\eta,}} \right)$$

$$\eta_{III} = \eta_{III} + u \alpha P_{\eta} - 定数 \quad k = \vec{\pi} \nu \forall \vec{\tau} \vee \psi \vec{\tau} \vee \psi \vec{\tau}$$

実験結果によれば、岩石の粘性度 गा1 は、(3)と(4) 型の応力の函数であると考えられる。 岩石中では、金属および多くの他の素材のように、破砕は2型、引張り剪断で行なわれる。 引張り破砕は、張力(垂直応力)、剪断破砕は、接線応力が働くために起る。各素材に対応し て、2破砕抵抗、2強さ Po と Pr 成分をもつている。張力破砕の場合も、また剪断破砕の場 合でも、破砕は、素材の強さと素材に働く垂直、接線応力との相関関係によつて起る。

実験結果に強さの分子学説(molecular theory)を組合すと、0.0001秒から百万分の1時間範囲で表わされる破砕応力 P値の年数は、その作用持続期間の対数の一次函数となる。 この相関関係は、次の方程式で表わされる。

$$P \partial = P_1 - \zeta \mathbf{1}_n \frac{\partial}{\partial_1} \pm \hbar i \mathbf{1}$$
 $\partial = \frac{\delta}{2 \cdot 7 \cdot P \partial / \zeta},$ 

P<sub>1</sub>, く--素材の性質の特色づける定数

P1 応力が約1秒間作用する場合の条件付瞬時強さ

 ・ 実験室で求められる岩石の強さは、条件付瞬時強さに近いが、この値より若干低い。これは
 応力があがるのには1秒間以上を要するからである。

(5)

(9)

応力が一定時間の間,持続的に働く場合には,岩石の強さは,温度の上昇によつて弱まり, 全面圧縮の成長によつて増す。剪断応力に対する条件付瞬時強さに対しては Mohl 仮設の方 程式で表わされる。

$$P_1\tau = P_0\tau - q\sigma, \qquad (6)$$

q係数,僅かの時間間隔では,垂直応力値  $\sigma$  は一定とみなされる。剪断応力角 a は, q係数 で決められる。

$$t_g \, 2 \, \alpha = \frac{1}{\mathbf{q}} \tag{7}$$

 $Po\tau - a = 0$ の場合の剪断破砕に対する条件付瞬時強さ

(1)~(7)方程式に入れられる多数の係数および modulus の値は,岩石に対して第1近似値と して知られている。全岩石に対する 系統的測定は,将来における 実験研究の重要な 課題であ る。このようにすれば(系統的に測定),定応力の作用下の岩石の 持続変形曲線が求められる (第1図)。

(1)~(7)方程式から2つの類似全般条件が誘導される。

$$C_G = C_\rho C_g C_l, \qquad (8)$$

$$C_{\eta} = C\tau C_t \cdot$$

そのほかに、次のように平衡関係にあることが必要とされる。

$$C_G = C\tau = C_E = C\sigma = C_P \tag{10}$$

さらに類似の限界、初期条件が存在するものとする。

類似の対応乗数はこゝでは次のようである。

転位および伸張に対する完全弾性平衡係数は、

76 - (242)



料

資



θII 限界値 γII 0.63 に達する場合の時間

t 時間

第1図 定応力 τi の場合の岩石変形曲線の解釈図

$$C_{G} = \frac{G \, \Re \, M}{G \, \forall \hat{s} \, \$ \$}, \quad C_{E} = \frac{E \, \Re \, M}{E \, \forall \hat{s} \, \$ \$}$$
接線, 垂直応力に対しては
$$C_{\tau} = \frac{\tau}{\tau} \frac{G \, \Re \, M}{f \, \forall \hat{s} \, \$ \$}, \quad C_{\sigma} = \frac{\sigma}{\sigma} \frac{G \, \Re \, M}{\sigma}$$
強さに対しては,  $C_{P} = \frac{P \, \Re \, M}{P \, \forall \hat{s} \, \$ \$}, \quad \dot{\mathfrak{g}} \stackrel{\circ}{\circ} C_{\rho} = \frac{\rho}{\rho} \frac{G \, \Re \, M}{\rho}$ 
粘性度に対しては,  $C_{\eta} = \frac{\eta}{\eta} \frac{G \, \Re \, M}{g \, \$ \$}$ 
時間に対しては,  $C_{t} = \frac{t}{t} \frac{G \, \Re \, M}{g \, \imath \, \imath \, \$ \$}$ 
重力加速度に対しては,  $C_{g} = \frac{g \, G \, \Re \, M}{g \, \imath \, \imath \, \$ \$}$ 
距離に対しては,  $C_{t} = \frac{1}{t} \frac{G \, \Re \, M}{l \, \imath \, \imath \, \$ \$}$ 

破砕現象をモデル化する場合には、類似の応力の類似の場と素材の強さ特性を特色づける値 とを確保することが必要である。類似の応力の場は、(8)条件で確保される。類似の破砕過程 条件が導入された場合には、強さの特性——(5)の応力くダイメションと瞬時強さ Pro, Prr がもつている——は、次のように相等しくなければならない。

 $C_P = C\zeta = C_P = C_G = C_E = C\sigma = C\tau. \tag{11}$ 

(5)式の他の特性 σは、時間ダイメションをもち、以下の関係にある類似の Ca 乗数に支 配されるはずである。

 $C_{\delta} = C_t$ .

(12)

岩石の機械的性質の研究はあまり進んでいないので,モデルがもつているはずの性質を,き わめて高い精度で計算できない。しかし近似的計算を行なうことは可能であつて,度々行なわ れている。その結果は表中に掲げられてある。

モデルは、その性質が類似条件によつて、あらかじめ算出された値と一致する材料からつく られることが必要である。このためには、モデルの素材の  $G_I G_{II} \eta_{II} \eta_{III} Pr Pr 値が決められ$ るような特殊の装置を必要とする。このような装置は、ソ連で研究に成功し、利用している。第2図には、この方法で求められた曲線が掲げられている。この曲線は、岩石の曲線に類似し $<math>G_I G_{II} \eta_{II} \eta_{III} 値が計算できる。計算結果は表に示してある(印刷省略)。この表によれば、水$ 

77-(243)



分を含む粘土,petrolatum およびその他の素材の機械的性質の主特性——一般には(8)~(12)の類似条件に一致するような性質にあたつている——値は,幾何学的に相似の乗数(T.e. 1:100,000)  $C_l$ =1·10<sup>-5</sup>と類似の時間乗数  $C_l$ =2·10<sup>-12</sup> による場合のモデルがもつているはずである。たいしこの場合には,1分間の実験時間は,天然過程では百万年に近似的に対応すものとする。

多くの造構物理学の問題を解決するために、本質的な意味をもつものは、変形、破砕に関する 知識ばかりでなく、こんにちまで研究されていないモデルの応力状態に関するデータである。 地質学的客体のモデルの応力状態に関する初期研究は、光弾性法である。造構物理学えのこの 方法を適用する場合には、モデル作成資材としては光学的に活性な弾性物質のみが知られ、必 要な塑性素材がなかつたので、実験は複雑となつた。現在においては、機械的、光学的性質を 決定するためには、光学的に活性な塑性物質と特殊の装置――光感粘度計――がすでに存在す る。

1952 年からゼラチンゲルのモデル実験が始められた。この実験では(時間の決定モメント に作用する),応力の(働く) 瞬時の場のみを質的にモデル化することが可能である。このモデ ルは,相似の唯一の充足条件に対応してつくられている。このようなモデルの変形は,モデル の塑性部分が初期モデル形態を伝えるので,全般変形の弾性部分だけが再現される。光学的成



第3図 モデルで応力を研究するための漏光様式

資

分を利用するか,または screen に現われるモデルの干渉(着色)像に直接よれば,モデルに働 く極大接線応力の相対値が決定される。応力モデルには、岩石顕微鏡と類似の装置に偏光が照 射される(第3図)。層状モデルを研究し、地震の予知に関連性のある2、3の問題を解決する。 際には、各等色帯に作用する絶対応力値を知ることが必要である。この種素材に対しては、特 殊の予備実験が行なわれる。

著者の指導の下で行なわれた Oskin の研究によれば, ゼラチンでは, 光の伝播速度差 Rは, 全般変形の弾性部分と関連性があるが、一般に考えられているような応力との関係はみられな い。弾性変形の二次変形部分が,40時間にわたつて拡大の一途をたどるから、モデルからでる 光の伝播速度差は、応力が一定であるにもかゝわらず、時間の経過とともに増大する。モデル の任意の点における極大接線応力値は、次の方程式によつて決定される。

 $\tau_{\underline{k}} = \frac{R_t}{Bd} \cdot 10^{-7} \Gamma/\text{cm}^2,$ (13)

R:--与えられた時間モメントにモデルからでるミリミクロン光線の(伝播)速度差

Bi-応力の光学係数,この係数値はモデル素材を特色づけ,実験の継続時間の函数である。 d-モデルの厚さ,単位 cm

(8) 式を利用する場合には、ゼラチンゲルのGまたはE係数は、弾性変形の二次成分が長 時間にわたつて成長するので,t 時間の 函数とみなされる G または E におき かえるべきであ る。したがつて著者の使用したゼラチンゲルモデルによる研究方法は、工学で利用されている 方法と異なつて、定数 G. E. B. R の代わりに、時間成分によつて異なる G., Et, Bt, Rt 値が 導入されている。

応力軸の配向(方位)は、モデルの任意の点で確認される。これは、光がモデルを透過するの が止まり、応力軸が直交ニュルの扁光面にだけ平行に現われるからである。応力軸が同一配向 (方位)を示す(幾何学的)地点の連なりで 求められる線は, isocline と名づけられる。isocline は、screen 上に黒色帯を形成する(第3図参照)。

ゼラチンモデルの作成にあたつては、次の点を考慮に入れるべきである。硬さは、類似条件 が要請する硬さよりも大きくとることである。これは、岩石の変形が1%も超えないときに、 ゲルの弾性変形が数10%に達するからである。

本質的に改善をみたのは、著しく塑性変化を蒙るモデルの光弾性応力研究法である。この場 合には、(8)と(9)との類似条件が充たされる。著者は、物理学者、G. V. Vinogradov、物理 学者 V. P. Pavlov および D. N. Oskin と共同研究によつて造構造モデルに適する光学的に 活性な塑性素材がペンジルアルコールに溶解させたエチールセルローズであることを明らかに することができた。観察される伝播速度差の値 Rは、変形の弾性部分の値に正比例する。一定 の応力の場合には、弾性部分は、短時間の間(数秒後)に、時間的に安定となり極大接線応力値 に正比例する。したがつて次のようになる。

 $\tau_{\overline{m}\chi} = \frac{R}{Rd} \cdot 10^{-7} \Gamma/\text{cm}^2$ (14)

光学活性係数 B はきわめて大きく, 60,000 ブリコステル, 6・10-6 cm²/Γ に達する。速度差 Rは, 塑性変形値によつて左右されないが, 塑性変形速度――変形弾性部分として応力値で決 定される――のみは対比される。

ベンジルアルコールに溶したエチールセルローズとゼラチンゲルとの機械的,光学的性質差 は、第4図に示されてある。この表をみれば、ベンジルアルコール中に溶したエチールセルロ ーズでは,光の速度差は応力値とよく対応しているのが明らかとなる。さらに研究を押し進め る必要のある重要な課題は、(11)と(12)の硬さの相似条件がまもられるような光学的に活性な 塑性素材を作ることにある。

モデル化法は、造構造物理学に多く利用され、成功している。この方法の主要な意義は研究 対象の変形,破砕の成長に必要な物理的条件が実験によつて確認できる点である。そのほかに

地質調査所月報 (第10巻 第3号)



この方法によれば、野外の地質調査では気づかないような重要な二次要因が確認できる。次に 3 例をあげよう。

1. 一次撓曲 (linear warping) と一次 "押しつぶし" による褶曲出現の物理的条件の解明 地殻では, 地層が "一次活性力" (linear activated force) で圧縮される場合には, さまざま な型の褶曲が発生する。一次撓曲褶曲では, 地層の厚さは, 実際上において変わらないが, 変 形過程では, 地層の塑性撓曲が主として起る。他方において一次押しつぶし褶曲では, 地層の 厚さは, 著しく変わるが, 変形過程は, 主として地層の局所薄化にきせられ, 撓曲は低度に現 われる。さらに中間型の褶曲, すなわち混合成因型の褶曲型にも出会する。

地層の外部的形態の変化以外に,各地層の内部に発生する変形が解析できる。一次押しつぶ し褶曲系中には,3つの変種が認められる。横断面が常接して配列する隣接地層中の1つの地 層では,変形度は他の地層のそれと同一程度に近い状態を示すから,地層断面は接近するといえ よう。褶曲を形成する地層の撓曲部の周辺部は,隆起面の周辺部よりも,地層断面の接近度が 大きい。変形後には,断面形態は保持される。他の変種型とは,地層内部の素材の塑性変形度 が著しく不均質と錯維性を示すこととによつて識別される。地層の横断面は,著しく 撓曲す る。このように考えられる弾性変形種型は,一般に"洗動褶曲"という術語が使用される。最 後に多数の内褶曲面が生成され,塑性変形を伴なう褶曲型に出会する。この種の褶曲型は,剪 断褶曲と呼ばれる。

層間変形の問題に立ち入らないで、こゝでは、2極型、すなわち一次携曲型と一次押しつぶ し型の褶曲型に限定して詳細に検討しよう。ときには、同一地層内に数個(2極型)がみられる ことがある(第5図)。褶曲の各2極型には、特殊の複雑な破砕帯を伴ない、鉱石でしばしば充



塡されていることがある。したがつて一定の機械的運動型の褶曲の生成が,どのような条件の 下で促進されるかを知ることは,重要である。

「個々の地層の塑性変形を理論的に追跡すると、次のような仮設が求められる。活性化一次圧縮応力 Pが一定の時間持続的に作用するならば、一次撓曲褶曲は、次の場合に出現するはずである。すなわち作用応力の持続時間と大きさが地層の機械的性質と一定の相関関係にあつて、3条件を満足させる場合にのみ、一次褶曲は発生する。

80---- (246)

I条件:一次応力 Pは、  $P_t$ 値より大きくなければならない。 たゞし  $P_t$ 値は、1 地層の粘 性度  $\eta_{III}$ 、地表面の接線応力 f、実験持続時間  $\partial$ 、地層の厚さ m、走向に沿う地層の延長 d、 若干の係数値によつて異なるものとする。

$$P > P_k$$
;  $P_k = k_1 \frac{f^{2/s} \eta_{III}^{1/s} md}{\partial^{1/s}}$  (15)

*P* 応力の変わりに,それによつて造成される 一次垂直線 *P*をとりあげる ならば,一次撓曲 現象は,次のように表わされる。

$$P > P_k$$
;  $P_k = k_1 \frac{f^{2/s} \eta_{III}^{1/s}}{\partial^{1/s}}$  (16)

k1 定係数, この値は実験によつて確かめられるであろう。

Ⅱ条件:一次圧縮応力 Pは、∂ 応力の作用時間 ∂に対応して、塑断破砕 Por に対する地層の 硬さが半分以下になることが必要とされる。

 $P>2 P_{\partial \tau}$ 

(17)

III 条件:地層表面 S に働く垂直応力は、地層表面に 及ぼす接線応力 f に比例して若干値が 小さくなるはずである。実験によつて裏づけられる比例係数は km で表わされる。

 $S > k_{III}f$ 

(18)

モデル化によつて決められる第1課題は、個々の地層における一次撓曲の上述の出現条件の 正しさを検証することにある。最も単純な場合、すなわち同一持続時間に、粘性度 7.11,最小 応力値 Pk----次撓曲褶曲の出現に必要とされる---をもつ同一素材からなる 1層の地層が 変形する場合には、下盤層に及ぼされる接線応力 fによつてのみ右左される。(16)式から次の ようになる。

 $P_k = k' f^2/8$ 

#### (19)

こゝで、k'は定係数を示し、応力 fは、地層とそれが乗る基盤との磨擦係数  $k_f$  と地層の重 さに左右される。地層の層厚 mは、携曲の出現に 影響を及ぼす。応力 fを決定する 地層の重 さは、層厚によつて異なるからである。II および III 条件は、依然として働く。

Kuznesho および著者は、2 要因、すなわち一次垂直応力  $P \ge -$ 次接線応力のみの変化を媒介 として一次接曲または一次押しつぶし褶曲型(19)の条件を反映する型——が求められる可能 性——を検討するために、1 地層モデルの実験を系統的に行なつた。モデルの性質を計算するために、(8)、(9)、(10)の類似条件により、 $C_i=10^{-4}=1:10,000$ ;  $C_i=10^{-12}$ ;  $C_g=1$ ;  $C_g=1/2$ ;  $C_g=1, C_P=1/2$ ;  $C_g=10^{-16}$ ;  $C_P=10^{-4}$ にとつた。弾性モデルに対して、類似条件が満足されていることは、必要なものと考えなかつた。これは、このモデルには(15)~(19)条件がはいらないからである。筆者は、岩石が  $\eta_{III}$ 約  $10^{19} \sim 10^{20}$  ポアソン、 $P_{17}$ 約  $10^{9}$ ダイン/ $cm^{2}$  であると仮定した。対応モデルは  $\eta_{III}$ 約  $10^{4}-10^{3}$ ,  $P_{17}$ 約  $10^{5}$ をもつはずである。このような性質は Petrolatumの変種(バキンスキー産)がもつている。

多くのモデルの実験結果によると、同一塑性素材からつくられた各地層――f または P値に 左右される――は、一次押しつぶしまたは一次携曲か、いずれかの褶曲型が造成されることが 確かめられた(第6図)。主要な実験結果は、図上の点分布が(19)方程式に矛盾しないことであ る。

最も重要なことは、1層内でなく層群内の一次撓曲および一次押しつぶし褶曲の物理的発生 条件の決定である。この条件の決定はきわめて難しい。

モデル化方法で決められる第2の課題は、1地層の変形を誘導する条件が、層群の変形にどの程度普辺的に存在することかを決めることにある。層群の重要な機械的特質は、層群を構成 する各地層の厚さmと層間に起る磨擦を表わす係数 kg である。

(15)方程式からは、1層に働く応力Pが一定の場合には層厚mと磨擦係数 km----天盤および下盤----の相関関係によつて異なるが、さまざまな型の褶曲が発生することが考えられる。 一次撓曲は、次の条件が成立する場合には発生するであろう。



2

82-(248)

の実験を行なつた。類似乗数には、1層モデルと同一乗数によつた。モデルは Petrolatum か ら作られた。地層間の磨擦度は、各地層に塗布したグリーズの性質によつて決められた。 実験結果によれば、研究対象の各型の褶曲は、層厚 m または地層間の磨擦係数 kr かを変え れば求められることが明らかとなつた。他の要因(一次応力 P)等で変形する層群の全層厚は、 本実験では不変とみなした(第8図)。多地層(層群)のモデル(第9図)に対して求められたグラ





第8図 一次機曲褶曲 (上部)と一次準しつぶし褶曲(下部) 単位 cm P 活性一次圧縮応力

フの点が、(20)との相関関係と矛盾しないように合つている点は、注目に価する。

さまざまな型の褶曲は、(15) 方程式に対応して累層中で、素材の塑性度 <sup>9</sup>m に依存して求 められる。

このようなモデル化法によれば、(15)方程式は、一次換曲および一次押しつぶし褶曲の物理 的発生条件を考える場合に好都合であることが明らかとなる。

2. 時間,空間断面における破砕帯分布の合法則性の研究

具体的な条件の下でモデル実験を行なえば、地数上に一定変形が起るならば、造構破砕が空間 上にどのように分布するか、また時間的にみて変形運動がどのように進行するかが明らかとな る。1 鉱床地帯で、一次断層で地層の頂部が切られているが、その翼部では上部に突き上げられ た一次衝上運動で褶曲が形成されている脊斜褶曲の研究を行なつた。まずそれぞれの破砕型の 同時成長の可能性に関する問題を解くために、また1つには褶曲の成因を解明するために、応 力の場を再現させた。類似の応力の場では、垂直応力が作用するために(第10図)、(横切) 撓曲 によつて発生する"持ち上り"現象が塑性モデル中で認められる。したがつて与えられた天然 の脊斜の形成には、垂直力の作用と関連性がある。

あらゆる場合において、透明モデルで発生する応力の場は、断層および衝上げが一般的には



同時的に形成されるが、反対方向に成長することを裏付けている。すなわち断層は、地表面から下方に向かつて、個上げは上方に向かつて成長する。この種の破砕運動の成長は、含水粘土の 塑性モデルで観察されている。この種結論の実際的意味は明らかである。すなわち熱水鉱床・ 石油鉱床の探査の方向を決定するうえにおいて重要である。さらに地震の発生地帯を知るうえ においても興味がある。地表面(地層の dome 部)上に現われ、深所にさがるにしたがつて消滅 する小断層――小規模の応力によつて発生する――地帯は、一層大規模の個上げ(逆断層)―― 深所の翼部に発達する――地帯よりも、地震に対して比較的安全である。しかし個上げによつ て形成される最も危険な破砕帯が、地表面上に現われていないことは、きわめて重要である。

含水粘土から作られた短軸脊斜モデルをみれば、上述の一次断層、衝上げが形成された後で 一層晩期に横切(破砕)断層の出現することが明らかとなる。横切断層が発生するのは、一次擾 乱現象が初期応力の場を変えるからである。たゞし "持ちあげ"軸の周辺には著しい引張応力 が発生する可能性がある。野外の地質調査および中央アジアおよびカフカズの震源性質に関す る地質データが示すように、隆起部の横切断層は、自然でしばしば出会し、主として一次擾乱 後に発生する。したがつて横切断層は、鉱床生成後にしばしば出現するもののようである。

3. 震源に関する仮設の発達

著者は1955年から地震の問題の検討にモデルを利用し始めた。地震と造構造破砕との結び 付きは、こんにちでは充分に信頼がおける程度に確認されている。地層と時間――第一近似値 で反喚するものとして――との関連性から出発して、造構造破砕と地震とが地蔵に、またはそ の下部で作用するさまざまな応力強度  $r_i$  で発生することが考えられる。震源地の震動力は、震 央の深所、その周辺の地殻の構造によつて異なるとともに、震源の総エネルギーの若干部分  $4U_1$ 構成する地震波の動力学を的エネルギー  $U_s$ にも左右される。X.Benioff、G.A. Gamburtsev、 K.E. Bullen の考え方によれば、 $4U_1$ は、造構造破砕の発生によつて誘起される、条件付弾 性形態の瞬時変化のようなポテンシャルエネルギーの弱化度に等しい。地震エネルギーは、地 層の走向に沿つて発達する造構造破砕帯の延長、および応力の強度  $r_i$ と対照できる可能性を 示している。

84 - (250)



資

浙

$$U_{\rm S} = \frac{\omega n \lambda}{2} \quad \frac{\tau_i^2}{G_I} \cdot l^3 \tag{21}$$

 $G_I$ 一転位の条件付瞬時モデル;  $\omega n \lambda$ 一係数対応指標数;  $\omega - 2( \Re )$ エネルギー, 破砕帯(断層) の発生によつて遊離される  $4U_1$ を構成するもの; n - 遊離エネルギーのある部分にあたり,  $U_s$ に移行する;  $\lambda$  - 震央の大きさと P との比例関係を示す。

 $\tau i$  値は,(1)方程式から,地殻の(長期間にわたる)変形速度と対比されることが考えられる。そのほかにこの変形速度は,地表面の造構造運動の速度勾配 $\frac{dr_i}{dt} \approx \vartheta$  | grad V | に近似的に比例し、(21)式から次の近似方程式が導入できることを示している。

$$U_{s} \approx \varphi \frac{\eta^{2}_{III}}{G_{I}} l^{s} | \operatorname{grad} \mathbf{V} |^{2}$$

$$\varphi = 2 \omega \Phi^{2} \lambda n$$
(22)

このようにして次の値と結び付いている地震波の総エネルギーが求められる。

(1) 造構断層型で決定される  $\varphi$  係数, この値は, 破砕「断層」運動の発生がどのように初期 応力の場を変えるか, どんな 4U 部分が Us を構成するか, 震源の大きさと  $\ell$  とはどのよう な相関関係を示すかによつて異なつてくる。

(2) 粘性係数 7111 の二乗と条件付瞬時転位モデル GIo

(3) 発生した造構断層の延長 1 の三乗。

(4) 地球表面に起る造構運動の速度勾配の二乗 | grad V |。

(5) 方程式が破砕(断層), 個上げに第1近似で表わせるものとするならば, この式を用いて 地震の発生時に関する問題を解くことができるはずである。この式は, 次のように変形される であろう。

$$\partial s \approx \frac{\delta}{\frac{2 \phi \eta_{III}}{\varsigma} \cdot |\operatorname{grad} V|}$$
 (24)

 $\partial s$  一定の速度勾配 grad V をもつ造構運動の 初期モーメントから、断層、 地震の発生まで の時間の長さを表わす。他の値は上述の項参照。

(21)~(24)方程式は、地震の地質学的判断基準に関する理論的表象を、一般化した仮説を表わしている。対応震源としては、断層面でなく、岩石の容積(volume)が考えられ、そこでは古 期断層の再生、または新しい断層の発生によつて応力の条件付変化が起る。

この種研究には塑性モデルが利用される。すなわちこの種モデル研究によれば、地殻の変形 部分の表面に起る運動速度勾配,接線応力の強度,地殻内部——震源地帯 — の変形強度との 相関関係が光弾性方法によつて研究できる。 塑性モデルで求められる撓曲型は第 10 図に示さ れてある。φ 係数は、2~3.5 に等しいものとみなして求められている。

ゼラチンゲルから作られた弾性モデルでは、断層形成時に短時間内に発生する応力の変化過 程が研究される。この種モデルによれば、造構変形型および断層(破砕)の大きさが震源の(容 積)大きさと型とにどのような影響を及ぼすかが観察される。第10図および第11図に示され た型のモデルのλ係数は、0.1から0.2であるが、ω係数は0.01から0.3である。

第11図では造構断層が発達するにしたがつて(時間の経過とともに)震源の性質が変わつて くることが示されてある。現在この種データは,天然の地質的客体の研究ではたゞ1つも求め られていない。したがつてモデル実験によつて求められた近似的な知識でも,地震研究および 地質学的研究の諸成果に対して貴重な裏付けデータとなるとともに,地震の判断基準の発達を 促進するであろう。

結論として次のことがいえる。

1) 物理的相似理論と岩石の機械的性質に関する現在の知識とによつて、天然の地質客体に 相似のモデルの性質がどのような性質であるかが確かめられる。このようにすれば、地殻の造 構変形と断層破砕のモデル化方法が基礎づけられる。

2) モデルの機械的性質の特性値――相似条件中にはいる――の測定が 可能な 器具が存在す

![](_page_12_Figure_0.jpeg)

料

資

![](_page_12_Figure_1.jpeg)

### 第 11 図

モデル素衍 ゼラチンゲル 相似乗数  $C_{l}$ =10-6;  $C_{E}$ =10-6 1. 初期階梯(小衡上げの形成) 2. 第2階梯(断層の成長過程を示す) 横切撓曲性の地育斜構造と関連性をもつ震源モデル 断層の個々の部分が発生後に応力  $\pi$  極大変化が起る 1)応力が強度に増大する(平均1.7)。2)低度に増 大する(平均1.3)。3)応力変化が起らない箇所を示 す。4)応力が低度に減少する(平均0.8)。5)强度に 減少する(平均0.6)

る。モデルに対して要請されている性質をもつある種素材は、すでに以前から知られている。 以前から問題となつていた性質をもつ新しい素材も作られている。造構造変形および破砕(断層)のモデル化は、実現しているといえよう。

3) モデル実験によつて,天然の地質客体では解明がきわめて困難な,ときには不可能に 近 い事実が確認され,合法則性が明らかにされている。この種の例としては,深所にまで及ぶ地 殻の構造の細部研究,きわめて長期間にわたつて行なわれる変形,断層の発達履歴の追跡,地 殻の応力状態の研究と一定の型の変形,断層型の物理的発生条件の決定があげられる。したが つてモデル化方法によれば,さまざまな地質学的,物理学的問題の解決が促進される。