#### 茨城県日立一千葉県鴨川地域の空中磁気異常と地質構造

第1報 調査データ処理法および解析結果

堀川義夫\* 津 宏治\*\* 小川克郎\*\*\*

## Aeromagnetic Anomalies and Geological Features in the Hitachi (Ibaraki Prefecture)—Kamogawa (Chiba Prefecture) Area Part I Data Aquisition, Processing and Interpretation

Yoshio HORIKAWA, Hiroji Tsu and Katsuro Ogawa

**Abstract:** This report refers to an aeromagnetic survey over the continental shelf and the neighbouring on-shore area (Kanto Plain) of southern Northeast Japan, from Hitachi in the north, through Kashimanada, Choshi, the east coast of the Boso Peninsula, to Kamogawa in the south (Fig. 1). The survey was carried out by the Geological Survey of Japan in December 1971 as a part of the aeromagnetic survey project covering the whole continental shelf areas around Japan. Total length of 6,700 kilometers of aeromagnetic traverses were flown and 13,200 square kilometers of area was covered. The results of the survey are presented as contour maps of total intensity isogam anomalies (Fig. 13) after correction of the IGRF (International Geomagnetic Reference Field) and of magnetic basement (Fig. 16).

This paper describes the outlines of survey equipment and operation, data compilation, interpretation procedures, and geological features deduced from the magnetic basement map.

The magnetic basement map delineated the eastward extention of the sedimentary basin beneath the Kanto Plain as follows:

1) An area of thick sedimentary basin is located in the northeastern portion of the survey area, i.e., off the coast of Kashimanada. Total thickness of more than 6 km is expected at the basin center which is situated 50 km off the coast. This basin is probably the southernmost part of the Off-Joban basin which is located to the north of the survey area.

2) This basin becomes shallower southwards toward Choshi where the minimum depth to the basement is no greater than 1 km.

3) The depth of the basement becomes again deeper toward the south from Choshi and may reach 5 km off the coast of the southern Boso Peninsula. However, it may become shallower at the southern end of the Boso Peninsula.

#### 1. 緒 言

日立一鴨川海域(関東海域)の空中磁気探査は特別研 究「陸棚海域地下資源賦存に関する基礎調査研究」の一 環として,昭和46年12月に実施され,空中磁気図として 出版された(堀川ほか,1974).その後磁気異常の定量解 析が進み,本地域の堆積盆の分布状況の概要及び基盤岩 類の帯状配列について新たな知見を得た.本稿(第 I 報) では,調査法,データ処理法,及び定量解析法について 述べ,次に,得られた磁気基盤深度分布図に基づき,本

\* 物理探查部

\* 地殼熱部

海域及び隣接陸域の堆積盆の分布形態について論じる. なお,基盤岩類の分布についての地質学的解釈は第Ⅱ報 で具体的に論ずる.

#### 2. 探查概要

空中磁気探査の範囲は、第1図に示すように北は日立 市南部の北緯36°30′より南は鴨川市付近の北緯34°55′ま で、東は東経140°15′までの陸棚海域から、西は日立市 一成田市一鴨川市を結んだ線の東側の陸域までで、その 探査面積は約13,200 km<sup>2</sup>、そのうち陸域が約3,500 km<sup>2</sup> を占めている。

測線の配置は航空機航跡決定にロランCシステムを用

- 487 ---

<sup>\*\*</sup> 元物理探査部(現石油開発技術センター)



第1表 空中磁気探査概要

Discription of aeromagnetic survey off the coast of Hitachi-Kamogawa

探	査	海	域	茨城県日立市沖一千葉県鴨川市沖陸 棚海域およびこれに隣接する陸域								
探了	雀研	究 期	間	昭和46年12月3日-12月26日								
飛	行	基	地	千葉県東葛飾郡沼南町海上自衛隊下 総航空基地								
航	航 空			YS-11 型式 JA8612								
観	測	装	置	第2表に示す								
飛	行	日	数	12日間								
飛	行	回	数	13回								
飛	行	時	間	46時間								
飛	行	高	度	1,500 ft								
探	査	面	積	約 13,200 km²								
有	効 消	則線	長	6,700 km								
測	線	間	隔	主測線約3km 交叉測線約7km								
測	線	方	向	主 測 線 N77°W ロランC SSO-X レーン方向								
				交叉測線 N24°E ロランC SSO-Y レーン方向								
探	査 研	究 担	当	堀川義夫。田村芳雄。小川克郎								
航2	2機核	幾上作	業	日本航空機輸送㈱								
航聞 図	亦図	●磁気	〔原	アジア航測㈱								
磁	気区	図 縮	尺	10万分の1,20万分の1,50万分の1								
磁	気区	团種	類	IGRF 残差図,鉛直二次微分図								
地系 測層	兹気日 点	日変化	幺観	千葉県横芝町。茨城県旭村								

1. 日立 Hitachi, 2.	那珂湊 Nakaminato,	3. 竜ケ崎 Ryuga
saki, 4. 成田 Narit	a, 5. 銚子 Choshi,	6. 茂原 Mobara
7. 鴨川 Kamogawa,	8. 大洗 Ōarai, 9.	鹿島 Kashima, 10.
霞ケ浦 Kasumigaura		

34°-----

第1図 空中磁気探査区域図

Areal map of aeromagnetic survey

観	測	機	器		型	式	等		精	度	等
空	中	磁	力	計	USA, VARIAN	生 V4914 型	プロトン磁力計	0.22γ/10 ンプリン	count (日本 ング間隔;	×付近 10 0.9秒	24Gate の場合) サ
地	上	磁	力	計	USA, VARIAN ; 磁力計	生 V4938 型	Rb および Ca	精 周 測定間 阿	度;±0.01 鬲;10 <sup>-3</sup> 秒	7 (連続)	
対	也撮	影	カメ	ラ	ナック社 35mm S	T-102 型ス	トリークカメラ				
<u>י</u> ק	ラン	С	受 信	機	古野電機製 LR-3	A ロラン C	⊱A 受信機	SS3-X SS3-Y (関東河	局(北海道 局(沖 綱 中付近地上	i) 15m/0 ]) 30m/0 波使用の	.1 <i>μ</i> sec .1 <i>μ</i> sec 場合)
ドッ	プラ	₹ — I	ノータ	ť	G.P.L. 社製 AN/ ーダー	APN-153 (V	7) ドップラーレ	総合精固	度 0.8%(	飛行距離	に対して)
気	圧	高	度	計	東京航空計器製気 気圧高度変換器	、圧高度計 TP-80		作動範囲精	囲;−1,00 度;4%(1	0~+40, 00 ft のと	000 ft き)

第2表 探査装置の概要 Specifications of the instruments of aeromagnetic survey

-+-



Ⅴ49Ⅰ4型空中磁力計の構成



探査装置と時刻照合ブロックダイヤグラム





- 489 -

いたため,主測線をSS 3-X局(北海道)レーン沿い (N 77°W)に約3 km間隔,交叉測線をこれとほぼ直角方 向,SS 3-Y局(沖縄)レーン沿い(N 24°E)に約7 km 間隔に設定した.有効測線長約6,700 km である.その 他,探査研究期間,研究担当者など探査概要を第1表に 示した.

空中磁気探査システムは第2図に示したように、空中 磁力計一式、航跡標定用対地撮映ストリークカメラ、海 域部航跡標定および航法用のロラン C-A 受信装置一 式、ドップラーレーダー、気圧高度計、およびこれらの 各種装置の記録を時刻照合するための水晶時計等から構 成されている.これらの探査装置・航法装置について は、陶山(1968, 1970)、小川(1970)に詳細に述べられ ているので概要を第2表に示すにとどめる.

#### 3. データ処理

#### 3.1 航跡図および磁気原図の作成

海域の空中磁気探査では、磁気図の精度を陸域と同様 の水準を保つため、特に航跡図の精度をよく決めること と、地球磁界の日変化を精度よく除去することが重要で ある.小川ら(1971)はロランC電波航法を用いた場合 の海域の空中磁気図作成の方法について論じ、平均誤差 ベクトル,バラツキ誤差ベクトル,日変化地域補正等の 補正方法を導入して,磁気図の精度を向上させている. 当探査海域の磁気図作成においても,この手法によって 航跡図および磁気図の精度の向上をはかった.

ロランCによる位置標定には種々の誤差が含まれてい るが、この誤差は陸域での対地写真による標定位置との 比較によって見積ることができる.第3図は測線 $\pm$ 29, b-2について写真標定点(実航跡)とロランC標定点の 誤差(誤差ベクトル)をSS3-Y局とSS3-X局の成分 に分解して表わしたもので、SS3-Y局で約10  $\mu$ sec, SS3-X局で約2 $\mu$ secの平均誤差ベクトルが認められ る.海域でのロランC位置補正は、陸域での平均誤差ベ クトルが測線の終端(東方約80km)まで適用できると仮 定して、海域の航跡を陸域で求めたロランCの平均誤差 ベクトル量だけ移動して決定した.

第4図に探査区域の中央部陸域の各測線について, 誤 差ベクトルの補正量を示したものである。各測線とも補 正量がほぼ一定し, また測定日が異なっても大きな変化 は認められない.

地磁気日変化観測は千葉県横芝町と茨城県旭村の2地 点で実施した. 観測期間中大きな地磁気のじょう乱日は なく,第5図に日変化曲線の1例を示したが,2地点間











第5図 地磁気日変化曲線図 Geomagnetic diurnal variation curve

での位相差は無く,振幅が最大数7程度であるため,地 磁気日変化の地域的補正は実施していない.

ロランC平均誤差ベクトルによる航跡補正を行った後 の主測線と交叉測線との交点の磁力値差で,±3ガンマ 以上のものが交点数の30%あり,これをロランCバラツ キ誤差ベクトルの範囲内で,交点磁力値を最小になるよ うに測線を修正した結果,約90%を±2ガンマ以内の磁 力値差にすることができた.

以上の手法で作成した航跡図に5rごとに磁力値を記 入し、5r間隔の等磁力線を描き5万分の1空中磁気原 図を作成し、1km 間隔の格子点データの磁気テープを 編集した.第6図に以上の空中磁気探査データ処理のフ ローチャートを示した.

3.2 磁気データのリダクション

磁気原図には局部異常の他に、地球深部に起因する基 準磁界が含まれているので、これを除去し局部的磁気異 常を抽出し、地表近くの構造特性が明らかになるような 図面を作成しなければならない.





Flow chart of aeromagnetic data processing

基準磁界の除去にはIGRF(International Geomagnetic Reference Field)を用いた. IGRF残差図(磁力変化図) は局所的な磁気異常が抽出され,定性・定量解析の基本 図となる. 第13図は10 r コンターの IGRF残 差 図 で あ る.

鉛直二次微分は、干渉した磁気異常を個々の磁気異常 に分解し、磁性岩体の平面形状の推定に用いられる高帯 域通過フィルターである。

計算式は次の Rosenbach (1953) の式を用いた.

$$\begin{split} \frac{\partial^2 T}{\partial Z^2} &= \frac{1}{24S^2} (96 T(0) - 72 \bar{T}(S) - 32 \bar{T}(\sqrt{2}S) \\ &+ 8 \bar{T}(\sqrt{5}S) \\ S; 計算格子間隔 \\ & ここに, \ \bar{T}(\sqrt{2}S) 等は半径 \sqrt{2}S \text{ の格子点上の磁} \\ & 力値の平均値である. \end{split}$$

半径  $\sqrt{2S}$  の円周上の格子点の入力は存在するが、半 径  $\sqrt{5S}$  の円周上の格子点の入力が欠ける場合には次の HENDERSON and ZIETZ (1949) の式を用いた。

$$\frac{\partial^2 T}{\partial Z^2} = \frac{1}{S^2} (6T_0 - 8\bar{T}_1 + 2\bar{T}_2)$$

S; 計算格子間隔

T<sub>0</sub>; 計算点

 $T_1$ ; 半径Sの円周上の磁力値の平均値

 $ar{T}_2$ ; 半径  $\sqrt{5}S$  の円周上の磁力値の平均値 第14図は鉛直二次微分図である.

#### 4. 解析法

今回用いた磁気異常解析法を次に述べる.

磁気異常を発生させている磁性岩体の形状、深度、磁 化率等の未知パラメータは、グラフイックディスプレイ 装置を利用したマン・マシン・コミュニケーション手法 による磁気 データの一貫解析法"IMIS"(Interactive Magnetic Interpretation System) (小川ほか、1975; OGAWA and Tsu、1976)により決定された.本解析法は 既存の解析法にくらべ、次に述べる3つの特長をもって いる.

 既存のコンピュータを用いた解析法において、その 入力データは

磁気図→解析断面位置の指定→磁気データの読取 →カードにパンチ→読込み

のごとき流れを通る.しかもそれらは繁雑な手作業で あり,解析能率を向上させる上での大きな障害となっ ていた.

一方,本解析法では,これら一連の作業はグラフィ ック画面を通して,解析者が簡単な指示を行うだけで





第7図 (つづき)

-494-



良く,解析能率の大幅な向上を可能にしている.

- 2) 最小二乗法にもとづく磁気異常の自動解析では、磁 性岩体の諸パラメータが正規方程式に関して非線型と なり、最適解を得ることが必ずしも容易ではない(津 ・小川、1973).この困難さも、本解析法では計算機の もつ計算の迅速さ、正確さと解析者の視覚的能力や経 験に基づく判断能力を融合させることにより克服する ことが出来、結果として最適解を容易に得ることがで きる.
- 3) 解析の段階で誤操作を行った場合の回復操作とか、 磁気異常の特性に応じてのモデル岩体の選択とか、解 析システム内での分岐操作等が極めて容易に行えるよ うになっている.

第7図は本解析法のフローチャートである. これに従 い説明を加える.

i)磁気コンターマップの表示

空中磁気探査により作成された格子点磁気データは、 一つの調査につき数万個得られるが、これを磁気ディス クに一つのファイルとして登録しておく、本解析法では 個々の磁気異常について個別的に解析を進める方式をと っているため、表示される磁気コンターマップは解析の 対象とする磁気異常を含むようにする. Panel-1 は表示 領域の始点、終点の座標、表示されるコンターの本数等 をディスプレイ画面上で指定した例である. この指定に もとづき、ディスクに格納されている磁気データファイ ルより該当する領域内のデータのみが読み込まれ、内挿 補正計算により各コンターの座標が決定される.それに る.
 より得られたコンターマップを Panel-2 に示す. iv)
 ii) 解析断面位置指定とプロファイル・データ P

i)により得られた磁気コンターマップ中の磁気異常 について解析に必要なプロファイル磁気値を求めなけれ ばならない.このプロファイル磁気値は想定される磁性 岩体の走向に直交し、しかも他の磁気異常による干渉の 少ない場所でなければならない.この指定はコンターマ ップ上において適当と思われる場所で始点,終点をライ トペンにより指示すれば良い.又,プロファイル磁気値 はプロファイル近傍の格子点磁気値より線形補間法,ス プライン補間法の組合わせにより求められる.

iii)解析モデルの選択と各種定数の入力

解析の対象となる磁気異常に応じて、2次元プリズム モデルか3次元プリズムモデルかのいずれかを選択する ことが出来る.ここで2次元モデルを選択するには、走 向方向の波長がそれに直交する方向の波長にくらべて2 倍以上ある事が必要である.この選択の後、解析に必要 なパラメータ(地球磁場の強さ、偏角、伏角)を入力す iv) 解析

Panel-4, 4' はそれぞれ,二次元モデル解析,三次元モデル解析ルーチンにおいて表示される最初のパネルである.

上半部に点線で示される測定磁気値(ii)により得ら れたもの)に対して、下半部においてモデル岩体を仮定 し、そのモデル岩体によるレスポンス磁気値との誤差平 方和が最小になるようにモデル岩体の位置、形状、深 度、合成磁化ベクトルの伏角等を解析者が試行錯誤によ り変更するか、あるいは、コンピュータにより自動的に 変更する(津・小川、1973).この様にして、最終的に得 られたモデル岩体が磁気異常を発生させている磁性岩体 を最も良く説明するものであるとする.

Panel-5,5'はそれぞれ1回目の試行におけるモデル岩体の形状,及びモデル岩体によるレスポンス磁気値(実線)を示したものである.

ここで、二次元モデル、三次元モデルによるレスポン ス磁気値の計算には以下の式を用いた.



Definition of parameters in case of 2-dimensional dyke model

- 496 --

- a) 二次元モデルによるレスポンス磁気値の計算式 第8図で与えられる記号を用いると,全磁力異常 (△T) は次式で表わされる.  $\Delta T(x,0) = C \cdot J_{xz} \cdot \delta T_{xz}(x,0)$ ここで  $c = \cos I \cos B \cos i' + \sin I \sin i'$  $\delta T_{xz}(x,0) = \Delta X(x,0) \cos i' + \Delta Z(x,0) \sin i'$  $\Delta X(x, 0) = (R \cos \varphi - 2 \sin \varphi) M' - 2\Omega N'$  $\Delta Z(x, 0) = (-R \sin \varphi - 2 \cos \varphi) M' - RN'$  $M' = -(\sin i' \cos \varphi + \cos i' \sin \varphi)$  $N' = \cos i'$  $R = \log (R_2/R_1)^2$  $J_{xz}; x-z$  面に投影した磁化ベクトルの強さ *i*; δ*T*<sub>xz</sub> の伏角 I; 地球磁場の伏角 B; 地球磁場の偏角(X軸より反時計方向に測る) φ;モデル岩体の頂部傾角 b) 三次元モデルによるレスポンス磁気値の計算式
- b) 三次元モデルによるレスポンス磁気値の計算式 第9図で与えられる記号を用いると,全磁力異常(*A T*) は次式で表わされる(Bhattacharyya, 1964).

 $\Delta T (x, y, H) = J \times G (x, y, H)$  $G (x, y, H) = \left(\frac{\alpha_{23}}{2} \log\left(\frac{r_0 - \alpha_1}{r_0 + \alpha_1}\right) + \frac{\alpha_{13}}{2} \log\left(\frac{r_0 - \beta_1}{r_0 + \beta_1}\right)\right)$ 

$$-\alpha_{12} \log (r_0 + H) - lL \tan^{-1}$$

$$\left(\frac{\alpha_1\beta_1}{r_0^2 + r_0H - \beta_1^2}\right)$$
$$-mM\tan^{-1}\left(\frac{\alpha_1\beta_1}{r_0^2 + r_0H - \alpha_1^2}\right)$$
$$(\alpha, \beta, \lambda) |\alpha, \beta\rangle$$

$$+nN\tan^{-1}\left(\frac{\alpha_{1}\rho_{1}}{r_{0}H}\right)\Big|_{\alpha_{1}}^{\alpha_{1}}\Big|_{\beta_{1}}^{\alpha_{2}}$$

ここで

H; モデル岩体の頂部深度  
2L<sub>x</sub>, 2L<sub>y</sub>; x 方向, y 方向のモデル岩体の幅  
J; 磁化ベクトル  
J: J の強さ  
T<sub>0</sub>; 地球磁場ベクトル  
T<sub>0</sub>; 地球磁場の全磁力  
l, m, n; ベクトル J の方向余弦  
L, M, N; ベクトル T<sub>0</sub> の方向余弦  
i; ベクトル J の伏角  
I; ベクトル J の低角  
B; ベクトル T<sub>0</sub> の偏角  

$$\alpha_{12} = Lm+Ml, \alpha_{13} = Ln+Nl, \alpha_{23} = Mn+Nm$$

$$\alpha_{1} = \alpha - x, \beta_{1} = \beta - y$$
  

$$\alpha_{u} = L_{x} - x, \alpha_{l} = -L_{x} - x$$
  

$$\beta_{u} = L_{y} - y, \beta_{u} = -L_{y} - y$$
  

$$r_{0}^{2} = (\alpha - x)^{2} + (\beta - y)^{2} + H^{2}$$

レスポンス磁気値と測定磁気値のマッチングが不十分 と認められると、再びモデル岩体の形状、位置等に変更 を加え、両者の誤差が十分小さくなるようにする. この 変更は手動、および自動の二通りあり、この二つの方法 を併用することにより収束を迅速に行うことが出来る. 通常、数回-10回程の反復回数で収束する.

Panel-6, 6'はそれぞれ収束したと認められる結果を示したものである.ここで右下欄には収束時における,形状,位置,有効磁化率,誤差の標準偏差等が表示される.ここで述べた有効磁化率( $K_o$ )は

 $K_e = J/T_0$ 

で定義され、岩石標本を室内実験により測定される磁化 率(K)と少し異なる.このため、 $K_e \ge K$ を直接比べる のではなく、Kに代えて

$$K_e = rac{C/J_T/}{T_0}$$
を用い,比較した方がよい.

ここで  

$$J_T = KT_0 + T_R$$
  
 $C = 1 + \cos^2 i (\cos^2 \beta - 1)$   
 $T_0$ ; 地球磁場ベクトル  
 $T_0$ ; 地球磁場ベクトルの強さ  
 $J_R$ ; 残留磁化ベクトル  
 $i; J_T$  の伏角  
 $\beta; J_T$  のプロファイル・ラインより測った偏角



第9図 3次元角柱モデルにおける各パラメーター の定義

Definition of parameters in case of 3-dimensional prismatic body

- 497 -

v) 分岐, 誤操作に対する修正

i)-iv) により一通りの解析が終了すると, Panel-7, 7' の分岐メニューに示されるごとく,本解析システムの任 意のステップへ分岐することが出来る. 又, 3次元モデ ルによる解析ルーチンにおいては,最適構造モデルの平 面形状,位置を磁気コンターマップに重ねてディスプレ イすることも可能である(Panel-8').

解析のそれぞれのステップにおける解析者の操作には 誤操作を行うことが十分予想されるが,その場合の修 正,回復等も容易に行えるようになっている.

#### 5. 磁気異常の解析結果

IGRF 残差図および鉛直二次微分図(第13図,第14図) に現われている磁気異常の波形,振幅,配列方向(系列) などの特徴(第10図)により,本地域をA-Fの6つの 磁気区に分け(第11図)各磁気区の主な磁気異常につい て、前節で述べた解析法により定量解析を行った.第15 図は解析により求められた、磁気構造の頂部深度と有効 帯磁率を示したものである.またグラフィックディスプ レイのパネルに表示された解析例の一部を第12図に示し た.

次に各磁気区の磁気異常の解析結果について述べる が、その地質学的な解釈については第Ⅱ報で論ずる.

#### 5.1 磁気区A

探査地域の北東端の日立市南部およびその沖合から那 珂湊沖合を通り,竜ケ崎東部に延びる正磁気異常帯であ る.

日立市南部地域とその沖合の短波長で振幅が50-150 7 の異常を構造番号A-1(以下構造番号は第15図を参照), 那珂湊沖の短波長の振幅が100 7 程度の異常をA-2,大洗





-- 498 ---





町沖合から霞ケ浦を経て竜ケ崎東部に達するNNE-SSW からNE-SW 方向を示す長波長で振幅が507程度の正磁 気異常帯をA-3とした。A-1の陸域部の異常は、地表 近くに磁性岩体の存在が推定され、その有効帯磁率<sup>13</sup>Ke は、2.9×10<sup>-3</sup> emu/cc(以下 emu/cc省略)の強い値を 示している。日立沖合の磁性岩体の埋没深度<sup>20</sup> Hは、 2.4 km, Ke は1×10<sup>-3</sup> である。A-2は那珂湊沖の異常 でHは2.4-2.8 km, Ke は1.4-2.2×10<sup>-3</sup>, A-3 ではHは 2.4-4.5 km で岩体幅は北部が広く18 km程度で、南下す るにつれて狭少になっており、Ke は 2.5-4.0×10<sup>-4</sup> で 北部の岩体より帯磁率が弱くなっている。

#### 5.2 磁気区 B

鹿島灘沖約40 km 付近より鹿島町を通り成田市を結ぶ NE-SW 方向を示す磁気異常帯で,構造番号を B-1-B-4 とした. B-1 は鹿島灘に分布する長波長で,振幅が約 100 7 を示し磁性岩体のHは3.4-5.8 km で NE に向うほ ど深くなる傾向が認められ, Ke は  $1-2 \times 10^{-3}$  である. B-2 は陸域の佐原市一成田市の中間の,短波長で振幅70  $\gamma$  を示す磁気異常で,岩体のHは0.9-1.0 km, Ke は 6- $7 \times 10^{-4}$  である. B-3 はB-2 の南に分布する短波長で 振幅の小さい異常で,Hは1-1.5 km, Ke は  $5 \times 10^{-4}$  で ある. B-4 は成田市付近に分布する異常でHは1.8 km, Ke は5.4×10<sup>-4</sup>である。この他に波長,振幅とも小さい 異常が分布しているが,帯磁率の弱い磁性岩体が浅く分 布しているものと推定される.

#### 5.3 磁気区C

鹿島灘東方約60 km の海域に中心を持つ長波長で振幅
 が約80 γ 程度の NE-SW方向を示す異常である。Hは 9
 km 程度で非常に深くなっている。また Ke は1.1×10<sup>-3</sup>
 と大きな値を示している。

#### 5.4 磁気区D

銚子東方および東南方海域には、短波長で振幅の小さいNE-SW方向の磁気異常が断続的に分布している.これらの磁性岩体の埋没深度は浅くHは0.3-3 km, Ke は2-12×10<sup>-4</sup>である。銚子南方約5 km沖には短波長で振幅が4007を越す。N-S および ENE-WSW 方向の特徴的な磁気異常が認められる.

磁性岩体のHは 0.1-0.5km と非常に浅くKeは2.5-3.3 × 10<sup>-3</sup>の強い帯磁率を持っている.

#### 5.5 磁気区E

構造番号 E - 2 は房総半島御宿沖合に長波長で振幅 が 100 r の E-W 方向の異常と, やや短波長の NE-SW 方 向の異常とが干渉して,一つの異常を形成している. NE-SW 方向の磁性岩体の深度は浅く, H は1. 6-2.4 km, Ke は2. 6-6. 2×10<sup>-4</sup>, E-W方向の磁性岩体 の H は 2. 8-7.5 kmで, Ke は2. 6-7. 8×10<sup>-4</sup> であり,この岩体では南 側が浅くなる傾向がある. E - 1 は茂原市南部の振幅が 30 r 程度の弱異常で, H は 2. 5 km, Ke は 3. 6×10<sup>-4</sup> を示 している.

#### 5.6 磁気区 F

鳴川東方海域に E-W 方向に延びる, 短波長の振幅が 10-50  $\tau$  の異常で二系列認められる. F-1 は岩体のHは 0.5 km, Ke は3.9×10<sup>-4</sup>, F-2 のHは1.4 km, Ke は 3.1 ×10<sup>-4</sup> である.本磁気区は探査海域の南端にあたるため 磁気異常の全貌は不明である.以上A-Fまでの磁気区 に分けた異常帯の他に、2-3 の弱異常帯が分布してい る.すなわち,第15図にみられるように探査海域北東部 には長波長の異常が発達し,磁気基盤が非常に深くなっ ていることが推定される.また九十九里沿岸からその東 方海域の弱異常地域も,浅部に磁性岩体の分布が認めら れず磁気基盤深度が深いと推定される.

#### 6. 磁気基盤と堆積盆の分布

空中磁気探査は石油探鉱の初期の段階で,基盤岩類の 形状を決定し,堆積盆の分布状況の概略を把握するため に用いられている.この場合基盤岩類とは含油可能性を

<sup>1)</sup> 第4章解析法を参照のこと

<sup>2)</sup> 埋没深度は海水面からの深さ



A - 2



▲-3 磁気区 ▲

第12図 磁気異常解析例 Examples of interpretation

もつ堆積層の基盤を形成する岩石という意味である.も し基盤が火成岩類又は変成岩類である場合には、磁気異 常の解析で得られた磁性岩体(一般に火成岩類・変成岩 類)の埋没深度を連ねて作成される磁気基盤深度図が基 盤にほぼ対応することになる(小川, 1973).

第16図は個々の磁気異常を解析して求めた磁気異常発 生母体の深度をもとにして、磁気基盤の深度分布を示し たものである.しかし,それぞれの磁性岩体の属する地 質時代は様々であり,磁気基盤面が地質的基盤に対応し ているわけではない.しかしながら磁気的基盤深度分布 は,堆積物の厚さの分布を大局的に示すものと考えられ る.本探査海域において実施された,反射法地震探鉱 (阿竹,1973)の結果から得られた基盤岩の分布状況は 次の通りである.銚子東方海域に基盤岩類の隆起部があ

り、その北側は鹿島灘沖より NE 方向に向かって基盤が 沈降し、堆積層の分布が厚くなり、常磐沖堆積盆へと連 なっている、銚子以南では基盤の高まりが NE-SW方向 に延び、これを中心として西側と東側に厚い堆積層の発 達が認められている、このような結果と磁気基盤深度分 布とを比較すると、大局的に良い一致を示している、し かし、一般に磁気基盤深度は反射法地震探鉱の結果より も深く表われている、これはこの地域に分布が予想され る古第三系・白亜系の地層の磁性が弱いため、磁気基盤 とはなりがたく、したがって、磁気基盤深度には白亜系 の地層までを含めた堆積物の層厚が表わされているため と推定される.

## 7. 結 語

日立一鴨川海域空中磁気探査の調査データの処理法の 概要および,グラフイックデスプレイ装置を用いた磁気





B – 2

磁気区 🛚













異常解析法について述べ,二次元ダイクモデルおよび三 次元プリズムモデルによって定量解析を行った.

.

空中磁気異常の波形・振幅・配列等から各磁気区に区 分し、磁性岩体の埋没深度、形状および有効帯磁率を求 め、これらの結果から磁気基盤深度分布図を作成し、当 探査海域の堆積層の厚さの分布について大局的に知るこ とができた.すなわち、銚子からその東方海域にかけて 基盤隆起帯が分布する.これを中心とし北側は鹿島灘よ り NE 方向に向かって基盤が沈降し、厚い堆積層の発達 が推定され、常磐沖堆積盆へと連なっていると考えられ る. 銚子東方海域以南では NE-SW方向に基盤隆起帯が 考えられ、これのW側の九十九里沖海域から房総半島東 方海域にかけては基盤沈降部に相当し、堆積層の発達が 推定される. この堆積層は関東構造盆地の東縁部に相当 するものと考えられる.

房総半島鴨川付近からその海域には E-W 方向の基盤





2-nd vertical derivative map

日立-鴨川海域空中磁気図

TOTAL INTENSITY AEROMAGNETIC MAP OFF THE COAST OF HITACHI-KAMOGAWA AREA









磁気基盤深度図 Magnetic basement map

## 日立一鴨川海域空中磁気図

TOTAL INTENSITY AEROMAGNETIC MAP OFF THE COAST OF HITACHI-KAMOGAWA AREA







第16 図

隆起帯が分布するが、これは、房総半島南部を E-W 方向に延びる嶺岡隆起帯のE方向への延長と考えられ、関 東構造盆地の南限を示すものであろう.

以上は磁気的基盤面より上部の堆積層の分布状況の概 略について述べたが、基盤構造についても次のようなこ とが推定された.

(基盤構造についての詳しい議論については第Ⅱ報に 論ずる)

磁気異常分布状態とその解析結果から幾つかの磁気区

に区分し、これを地質区(帯)に対応づけた結果

- i) 磁気区Aは阿武隈帯に対応づけられ, 那珂湊沖から SW 方向に延び東部関東平野下へ延びる.
- ii) 磁気区B・Cは三波川帯に対応づけられ、関東平野 東部では NE-SW方向を示す阿武隈帯と接するが、海 域では ENE 方向に延びる。
- iii)磁気区Dは秩父帯、また磁気区E・Fは四万十帯に それぞれ対応づけられ、海域ではそれぞれE方向へ延 びる。





第12図(つづき)

## 付録岩石磁気

磁気異常の解析・解釈の際には,探査区域内およびその周辺に分布する岩石の磁気的性質を知ることが必要である.筆者らの1人堀川と田中信一は房総半島中部・銚子および茨城県那珂湊地域の地表岩石について磁性測定を行った.野外での帯磁率の測定および整形試料の帯磁率測定には,バイソン社3101型帯磁率計を用い,自然残

留磁気の測定には、PAR 社 SM-1型スピンナー磁力計 を使用した。

房総半島中部にはいわゆる嶺岡隆起帯の先新第三系基 盤岩類が、ほぼ E-W 方向の構造を示し露出し、その両 側には新第三系堆積層が発達している.帯磁率の測定結 果をA-1、A-2 図に示した. 嶺岡層群・保田層群に貫







(注)地質層序は千葉県地質図(1959)による





0 2 km Q (測点番号)带磁率(単位 x IO<sup>-6</sup>emu/cc)

A-3図 千葉県銚子地域岩石帯磁率測定地点および 測定値

Sampling points and observed susceptibilities of rock specimen near the Choshi

- 505 -



A-4図 千葉県銚子地域地質層序と帯磁率(K)分布 Susceptibility distribution map versus stratigraphic succession











A-7図 房総半島中部・銚子那珂湊地域帯磁率の垂直分布 Vertical distribution of susceptibilities

— 507 —

Lin.				Jr	Jr · 10 <sup>6</sup> (emu/cc)		
地域	地質時代	地層	0.1	I	10 100	00 1,000	10,000
房	第四紀 ~新第三紀	上総層群			0 0		
総半	新第三紀	豊岡層群					
島		安房層群	o	o	0 0 0	0	
中部		保田層群		3			
地	古第三紀	嶺岡層群	0				
域		塩基性岩類					▽
銚	新第三紀	夫婦ヶ鼻層		o			
子		安山岩			Δ		
地	白亜紀	銚子層群	8				
域	二量紀	愛宕山曆·黑生層	0				
那	*** *** = *7	多賀層	0				□ 蛇紋岩
珂	*//疖二和	殿山層	8				✓ 玄武岩 △ 安山岩
凑   地	古第三紀 又は白亜紀	大 洗 層	þ	o			<ul> <li>○ 堆積岩</li> </ul>
域	白亜紀	那珂湊層群	00				

# A-8図 自然残留磁気の垂直分布 Vertical distribution of natural remanent magnetization

Hb	ut EE at (h		_							Q	n					
一域	地質時代	地	層	0.01			0.1					ſ		10		100
房	第四紀 ~新第三紀	上総	層群				'	1		0 0	1 1 1 1				 	1 1 1 1
総半	新第三紀	豊岡	層 群													
島		安房	層 群			0	0	0 0	ę	þ	œ					
部		保田	層群					0								
地域	古第三紀	嶺岡	層群			O								27		
		塩基	生岩類							Ø			▽	 6		
鉥	新第三紀	夫婦。	- 鼻層		•		0									
子		銚子	層群									Δ				
地域	白亜紀	安山	」岩	0		-			0							
	二量紀	愛宕山層	·黒生層						O					 		
那	新第三紀	多了	€ 唇 -				0					1				
均湊	士第三紀	殿し	1 /啓				00									
地域	又は白亜紀	大法	た 層		O				o							
1	白亜紀	那珂注	§層群			0	Q									

A-9図 Qn 値の垂直分布 Vertical distribution of Qn

- 508 --

質調査所月報 (第 30 巻

畄

9 第 驴



A-10図 (Jr+Ji)の垂直分布 Vertical distribution of (Jr+Ji)



A-11図 安房層群凝灰質砂岩の熱磁気曲線 Thermomagnetic curve of tuffacious sandstone

- 509 --

入したと考えられる塩基性火成岩類(河井,1957)の帯 磁率は $0.5-6 \times 10^{-3}$  emu/cc(以下 emu/ccを省略)の強 い値を示すほか,新第三紀安房層群・豊岡層群砂岩・凝 灰質砂岩(千葉県,1959)が, $0.1-1.8 \times 10^{-3}$ の堆積岩 としては強い帯磁率を示している。

銚子東端部に分布する古生層(チャート・砂岩)中生 層(砂岩)および新第三紀夫婦ケ鼻層は1-14×10<sup>-5</sup>の 弱い帯磁率を示している(A-3・A-4図参照).

茨城県那珂湊地域に発達する白亜紀一新第三紀堆積岩 の帯磁率もA-5・A-6 図に示すように 0.8-10×10<sup>-5</sup> の 弱い値である.

次に整形試料( $1''\phi \times 1''$ )の帯磁率・自然残留磁気の測 定結果をA-7・A-8図に、またこれらの結果から得ら れた自然残留磁気と感応磁気の比(Qn値)および和をA -9図・A-10図に示した.

岩石の帯磁率は近似的にはその中に含有される磁鉄鉱 の量に比例するとみることができる.岩石の容積磁化 率と磁鉄鉱の含有量との相関を求めた, Moonev and BLEIFUSS (1953)の実験式から,帯磁率の強い安房層群凝 灰質砂岩・砂岩の含有量を求めると, 0.1-1 vol % 程 度になる.これらのうち,凝灰質粗粒砂岩(試料 No. 720220)について熱磁気試験を実施した結果, A-11図に 示すような J-T曲線が得られ,キコーリ点が540℃で磁 鉄鉱のそれ(58℃)よりも低いことから,この鉱物は火 成岩起源のチタノマグネタイトと推定される.

磁気図の解析・解釈の際,自然残留磁気(NRM)の方





向は、岩体の磁化方向を変える意味で問題となり、特に NRM の方向が逆帯磁している場合は解析・解釈上誤り が生じる. 今回測定した試料のなかで感応磁気に比べ NRM が大きいのは、房総半島中部に分布する塩基性火 成岩類であり、これらについて NRMの方向を測定しシ ュミットネットに投影しA-12図に示した.これによると 正常磁化であることが認められる.

以上の結果から房総半島中部に露出する塩基性火成岩 類は帯磁率自然残留磁気とも強く,これらの岩石が磁気 基盤を形成すると考えられる.また新第三紀安房層群・ 豊岡層群の凝灰質砂岩・砂岩も比較的強い帯磁率を示す が、地層全体の中で占める比率は小さいと考えられるの で,これらの地層が磁気基盤となる可能性はすくない.

以上,東関東沿岸地域に分布する地表岩石の帯磁率に ついて述べてきたが,関東平野下に伏在する古期岩類の 帯磁率についてはどうであろうか.関東山地に分布する 三波川・秩父・四万十帯の古期岩類は帯状構造を示しな がら,NW-SE 方向から E-W 方向をとり,関東平野の 基盤岩類として伏在していると考えられている.現在こ れらの古期岩類の帯磁率測定資料は少なく,秩父地域で 実施された空中磁気探査(金属鉱業事業団,1972)に伴 う磁性測定結果では次の通りである.三波川変成岩類 (結晶片岩類)が1.5×10<sup>-4</sup> 程度,秩父古生層(砂岩) が,1.7-2.4×10<sup>-4</sup>,白亜紀砂岩・粘板岩(山中地溝帯) が1×10<sup>-4</sup> 程度の弱い帯磁率である.閃緑岩類は6 コ平 均値で 2.2×10<sup>-3</sup>の強い帯磁率を持っている.また四万 十層群に貫入したと考えられる石英斑岩は4 コ平均値で 0.4×10<sup>-4</sup> の弱い値を示している.

三波川帯の結晶片岩類は帯磁率が弱いが、本変成帯に は塩基性岩類が伴われている場合が多いので、その分布 が空中磁気図に明瞭に表われている例(田村ほか,1973; 津ほか、1977)もあり、本変成帯は地質上の基盤である と共に磁気的基盤になり得ると考えてよい.

山梨県甲府盆地周辺および丹沢山地には石英閃緑岩類 -花崗岩類が分布している.これらの帯磁率(斎藤ほか, 1974)は、御岳昇仙峡の花崗岩類が1.3-1.7×10<sup>-5</sup>であ るが、東山梨郡牧丘町周辺の花崗閃緑岩類は4コ平均値 で2.8×10<sup>-3</sup>の強い帯磁率を示している.また丹沢山地 に分布する石英閃緑岩-花崗閃緑岩は7コの平均値で6× 10<sup>-3</sup>の強い値を示している.

筑波山地の花崗岩類の帯磁率(斎藤ほか,1974)は弱 く6コの平均値で2.1×10<sup>-5</sup>である.東関東沿岸地域お よび関東山地に分布する各種岩石の帯磁率について概略 まとめると次の通りで,これらの値を参考にして空中磁 気図の解析・解釈を行った.

 第三紀・白亜紀堆積岩類
 10<sup>-5</sup>-10<sup>-4</sup> emu/cc

 第三紀深成岩類
 10<sup>-3</sup>

 白亜紀花崗岩類
 10<sup>-5</sup>

 塩基性岩類
 10<sup>-4</sup>-10<sup>-3</sup>

 秋父古生層
 10<sup>-5</sup>-10<sup>-4</sup>

 三波川変成岩類
 10<sup>-4</sup>

#### 文 献

- 阿竹宗彦 (1973) 物理探査の成果―関東・東海地 域. 日本の石油鉱業と技術, p. 101.
- BHATTACHARYYA, B.K. (1964) Magnetic anomalies due to prism-shaped bodies with arbitrary polarization. *Geophysics*, vol. 29, p. 517–531.
- 千葉県(1959) 20万分の1千葉県地質図.
- 千坂武志・加瀬靖之・山崎良雄(1972) 千葉県銚 子半島の地質.日本地質学会第79年総会な らびに年会見学旅行案内書, p.1~129.
- HENDERSON, R. G. and ZIETZ, I. (1949) The Computations of second vertical derivatives of geomagnetic fields. *Geophysics*, vol. 14, p 508-516.
- 堀川義夫・田村芳雄・小川克郎(1974) 日立一鹿 島海城空中磁気図. 地質調査所.

-•-----•(1974)鹿島一鴨川海 域空中磁気図.地質調査所.

- 河井興三 (1957) 千葉県鴨川町付近の地質.石油 技術協会誌, vol. 22, no. 6, p. 1-8.
- 金属鉱業事業団(1972) 秩父地域空中磁気探査報 告書.
- MOONEY, M. M. and BLEIFUSS, R. (1953) Magnetic susseptibility measurements in Minesota, Part II analysis of field result. *Geophysics*, vol. 18, p. 383–393.
- 小川克郎 (1970) 空中磁気探査の装置. 物理探 鉱, vol. 23, no. 5, p. 43-52.
  - ------・堀川義夫・陶山淳治(1971) 海域にお

ける空中磁気図作成上の問題 点— ロ ラ ン C航法の場合.物理探鉱, vol. 24, no. 6, p. 43-51.

- 小川克郎(1973) 空中磁気図解析・解釈法の研究. 地調報告, no. 247, p. 1-107.
- ・津 宏治(1975) グラフイックデスプレイによる磁気データの一貫解析法ー
   IMIS,石油開発公団石油開発技術センター技術資料第5号, p. 112.
- OGAWA, K. and Tsu, H. (1976) Magnetic interpretation using interative computer graphics. *Report of Technology Research Center*, J.P. D.C., no. 3, p. 1–19.
- ROSENBACH, O. (1953) A contribution to the computation of second derivative from gravity data. *Geophysics*, vol. 18, p. 894–912.
- 斎藤友三郎・堀川義夫・田中信一・中井順二・田村 芳雄(1974) 岩石の密度.磁化率および 弾性波速度測定.日本鉱業会物探データ処 理研究会報告, A-1, p. 63-93.
- 坂本 亨・田中啓策・曽屋龍典・野間泰二・松野久 也(1972) 那珂湊地域の地質.地域地質 研究報告(5万分の1地質図幅),地質調査 所,11 p.
- 陶山淳治(1968) 空中磁気探查.物理探鉱技術協会20周年記念, p. 127-140.
- ------(1970) 空中磁気図の作成について.物 理探鉱, vol. 23, no. 3, p. 170-178.
- 田村芳雄・津 宏治・小川克郎(1973) 浜松一豊 橋海域空中磁気図. 地質調査所.
- 津 宏治・小川克郎(1973) 3次元角柱による磁 気異常の自動解析,物理探鉱,vol.26, no.2, p. 5-21.
- -----・堀川義夫・馬場健三(1977) 豊橋一尾
   鷲海域空中磁気図.地質調査所.

(受付:1979年1月19日;受理:1979年2月28日)