# 磁気転写特性に及ぼすマスター・スレーブ間スペーシングの影響

Influence of the Spacing between Master and Slave Media on Magnetic Contact Duplication Characteristics

杉田龍二・小峰啓史・村野井徹夫・西川正一\*・安永正\*・長尾信\* 茨城大学工学部,茨城県日立市中成沢町4-12-1(〒316-8511) \*富士写真フイルム(株),神奈川県小田原市扇町2-12-1(〒250-0001)

R. Sugita, T. Komine, T. Muranoi, M. Nishikawa\*, T. Yasunaga\*, and M. Nagao\*

Dept. of Media and Telecomm. Eng., Ibaraki University, 1-12-1 Nakanarusawa-cho. Hitachi, Ibaraki 316-8511, Japan \* Recording Media Products Div., Fuji Photo Film Co., Ltd., 2-12-1 Ogicho. Odawara, Kanagawa 250-0001, Japan

In the patterned master magnetic contact duplication technique, the spacing between master and slave media seriously affects the duplication characteristics. When a slave medium with coercive squareness  $S^*$  of 0.43 was duplicated by using a master medium with a pattern width L of 2.5 µm and a magnetic layer thickness of 1 µm, it was found from experiments and simulation that the spacing loss factor K is about 30 dB. The reason for this small value is that the recording demagnetization in the duplication process is very weak. It is shown by simulation that a higher  $S^*$  value in slave media is advantageous for the patterned master magnetic contact duplication.

Key words: magnetic contact duplication, servo-writing, hard disk

## 1. はじめに

パターンドマスター磁気転写法は、ハードディスクにサーボ 信号を高速かつ安価に形成する有力な手段である<sup>1)~9)</sup>.この 方法により、マスター媒体の凹凸パターンに対応した磁化パタ ーンをスレーブ媒体に形成することができ、磁気ヘッドで記録し た場合と同等品質の信号が記録できることが確認されている. パターンドマスター磁気転写法における記録特性には、磁気ヘ ッド記録におけるヘッド・媒体間スペーシングと同様に、マスタ ー・スレーブ間スペーシングが大きな影響を及ぼすことが予想 される.しかし、この影響については、まだ全く報告されていない.

そこで本研究では、マスター・スレーブ間スペーシングが磁気転写特性に及ぼす影響について、実験とコンピュータシミュレーションにより明らかにする.

### 2. 実験方法及びシミュレーション方法

実験に用いたマスター媒体は、Si 基板上に FeroCo30 膜(飽 和磁化  $M_s = 1900 \text{ emu/cm}^3$ , 保磁力  $H_c = 70 \text{ Oe}$ , 透磁率  $\mu = 100$ ) をストライプ状に形成したものであり, ストライプパターンの幅(以下パターン幅 Lと記す)は 2.5  $\mu$ m, ストライプの長さは

日本応用磁気学会誌 Vol. 29, No. 3, 2005

バターン幅に比べて十分に長い 7 mm である. また隣接ストラ イフ間の間隔は *L*と同じ 2.5  $\mu$ m, ストライプパターンの厚み(マ スター磁性層厚 *t*)は 0.2 及び 1  $\mu$ m とした. 磁気転写時にマ スター・スレーブ間にスペーシングを設けるため, マスター媒体 表面にスパッタリング法によって非磁性の Mo 膜を形成した. そ の膜厚は 0, 0.2  $\mu$ m, 0.4  $\mu$ m 及び 0.6  $\mu$ m とした. スレーブ媒 体としては, DVC (Digital Video Cassette)用蒸着テープ (ME テーブ)を使用した. ME テープの磁性層厚, 飽和磁化, 長手方向保磁力は, それぞれ 0.2  $\mu$ m, 500 emu/cm<sup>3</sup>, 1.5 kOe である.

磁気転写の際には、まずスレーブ媒体としての ME テーブを テーブ走行方向に一様に初期磁化し、次にこのスレーブ媒体 にパターン幅方向を初期磁化方向と一致させてマスター媒体 を接触させ、初期磁化と反対向きに直流転写磁界 Haを印加し た.転写された磁化状態の観察はビッター現像法及び磁気力 顕微鏡(MFM)により行った.

また、マスター媒体のみが単独に存在する状況で直流磁界 Haを印加したときの、マスター媒体近傍の磁界分布を有限要 素法により求め、スペーシング依存性を推定した.ここで、Haは マスターストライプパターンの幅方向に印加し、パターン長さは パターン幅Lよりも十分に長いと仮定して2次元近似計算を行 った.隣接ストライプ間隔はLと同じにした.

### 3. 結果及び考察

### 3.1 転写実験結果

スレーブ媒体を6kOeの磁界で初期磁化し、これに、スペー シングとしての Mo 膜の膜厚の異なるマスター媒体を接触させ て、2kOeの直流転写磁界 Haを初期磁化方向と逆向きに印加 して転写を行った。今回スレーブ媒体として使用した ME テー プにとって2kOeは最も優れた転写が行われる磁界である。一 般に、転写磁界をスレーブ媒体の保磁力よりもやや高い値に設 定したときに最も優れた転写が行われる<sup>10</sup>.

Fig. 1 に, マスター磁性層厚  $t = 1 \mu m$  のマスター媒体を用 いて磁気転写した後, ビッター現像したスレーブ媒体の表面写 真を示す. (a), (b), (c), (d)は, それぞれ Mo 膜厚が 0, 0.2  $\mu m$ , 0.4  $\mu m$  及び 0.6  $\mu m$  のマスター媒体を用いて転写されたもので



Fig. 1 Bitter patterns of slave media duplicated by using master media with t of 1 µm and spacings of (a) 0, (b) 0.2 µm, (c) 0.4 µm, and (d) 0.6 µm.

ある. なお, ME テープ表面には 0.01 µm 程度の突起と, 0.01 µm 程度の保護膜が形成されている. それゆえ, 実際のマスタ ー・スレーブ間スペーシングは, Mo 膜厚に約 0.02 µm を加え た値になっていることになるが, これは誤差範囲とみなし, 以下, Mo 膜厚を転写記録のマスター・スレーブ間スペーシング(以下, 転写スペーシング, あるいはスペーシングという)とする. Fig. 1 から, 磁性粒子がマスターパターンのエッジに対応する部分に 付着しており, その状態が, スペーシングが増加するに伴って 不鮮明になっていくことがわかる.

Fig. 1からスペーシングの影響が明瞭に出ていることがわか るが,さらに,定量化するために MFM により転写磁化状態を 測定した.実測した MFM データを高速フーリエ変換(FFT)し, その基本波の振幅のスペーシング依存性を Fig. 2 に示す.こ のグラフを用いて,転写時のスペーシング損失 Ls が

### $\mathbf{L}_{\mathbf{s}} (\mathbf{dB}) = -\mathbf{K} \cdot \mathbf{d} / \lambda$

に従うと仮定して転写時のスペーシング損失係数 K を求めると 29 dB となった. ここで d,  $\lambda$ は, それぞれ転写スペーシング及 び記録基本波波長(マスターストライプパターンの周期 2L (= 5.0  $\mu$ m))である.

ヘッド記録の場合,一般に記録ヘッドギャップ長が小さく,これと記録ヘッド・媒体間スペーシング*d*,が互いに近い値をもっているために,ヘッドの記録の分解能(ヘッド磁界強度の媒体走行方向に対する傾斜)に対して*d*,の影響が大きく,その結果,



Fig. 2 Relation between the fundamental wave amplitude of data measured by MFM and the spacing.

記録スペーシング損失 Lrを Lr (dB) =  $-K_r \cdot d_r / \lambda$  と表わした ときの記録スペーシング係数 Kr は一般に大きくなる(>50 dB). さらにヘッド・媒体間相対速度が大きい場合には,記録信号の 周波数が高くなるので,記録ヘッドコアの渦電流損失など動的 な影響を受けて,さらに Kr は大きくなる. それに対して本転写 方式で得られた K=29 dB はかなり小さい. これは,本転写方 式では,ヘッドギャップ長に相当するマスターの隣接パターン 間隔(パターン幅 Lと同じ)が転写スペーシング dに比較して非 常に大きいために,マスターからの磁界分布に与える dの影響 はヘッド記録の場合よりも小さく,さらに静的な記録であるため に転写時の減磁(転写記録減磁)が少ないことによるものと考え られる. 従って,スペーシングの観点からは,磁気ヘッド記録よ りも転写記録の方が優れた記録が実現できると言える.

# 3.2 シミュレーションによるスペーシング損失係数の見 積り

マスター媒体のみが単独に存在する状況で直流磁界 Ha を 印加したときの,マスター媒体近傍の磁界分布を有限要素法に より求め,これから転写特性を推定すると実験結果と良く一致 することがわかっているので<sup>8),10)</sup>,ここでも同様のシミュレーショ ンによってスペーシング損失係数 Kを推定する.なお,文献 8), 10)のシミュレーションにおいてはスレーブ媒体の磁気特性は 考慮しなかったが,ここではスレーブ媒体のヒステリシス曲線を 考慮する.

Fig. 3 にシミュレーションの際のマスター媒体の磁性層の構成を示す. L がパターン幅であり,紙面に対して垂直方向に, 無限に長い磁性膜が図のように配置されている. t が磁性膜の 膜厚である.計算では磁性層の  $M_s$ ,  $H_c$ ,  $\mu$  をそれぞれ 1900 emu/cm<sup>3</sup>, 0 Oe 及び 100 とした.



Fig. 3 Magnetic film configuration of the master media used in the simulation.



Fig. 4 Simulated magnetic field  $H_{\text{totalx}}$  near a master medium with L of 2.5  $\mu$ m and t of 1  $\mu$ m.



Fig. 5 Hysteresis curve of an ME tape.

Fig. 4 にシミュレーションにより求めた, Lが 2.5 µm, tが 1 µm のマスター媒体近傍の磁界分布を示す. 図中の 2 本の曲 線は, それぞれ磁性膜表面から約 0.02 µm 及び 0.4 µm 離れ た面における磁界分布である. これらの磁界分布は, それぞれ スペーシングが 0.02 µm, 及び 0.4 µm の場合にスレーブ媒体 に転写された磁化状態を推定するのに用いる. この計算にお いて 2 kOe の一様磁界  $H_a$ を Fig. 3 の左から右の向き(x 方向 の正の向き)に印加している( $|H_a| = H_a = H_{ax}$ ). Fig. 4 の縦 軸は  $H_{total}$ のマスター磁性膜のストライプパターン幅方向成分  $H_{total}$ を示している. ここで,  $H_{total}$ は印加磁界  $H_a$ によって磁化 されたマスター磁性膜によって生ずる磁界  $H_{master} > H_a$  との和 である(従って,  $H_{totalx} = H_{masterx} + H_a$ ). 横軸は位置 x であり, 図の上部に磁性膜の位置を示している).

次に, Fig. 4 に示される分布を有する磁界で転写されたスレ ーブ媒体の磁化分布を推定する. スレーブ媒体である ME テ ープのヒステリシス曲線は Fig. 5 の形をしており, この図を用い て, Fig. 4 の磁界により転写された磁化を推定する. なお今回 はスレーブ媒体の反磁界を無視して考察する. ME テープの磁 性層厚は 0.2 μm であり, 記録されるビット長は 2.5 μm である ので, 第1次近似的には反磁界を無視して考える.

Fig. 5 はスレーブ媒体(ME テープ)の磁化の長手方向成分 (x 方向成分)の磁界に対するヒステリシス曲線を示す.保磁力 角型比 S は 0.43 である. ME テープは,転写磁界 Haを印加



Fig. 6 Relation between the magnetization and applied magnetic field for an initially magnetized slave medium.



Fig. 7 Estimated magnetization of a slave medium duplicated by using master media with spacings of 0.02  $\mu$ m and 0.4  $\mu$ m,  $L = 2.5 \mu$ m and  $t = 1 \mu$ m.

する前に  $H_a$ と逆向きに初期磁化され,  $-M_r$  ( $M_r$ : ME テープ の残留磁化)になっている(Fig. 5 のヒステリシス曲線において, 負側の縦軸との交点の値( $-M_r$ )になっている). この状態の ME テープにマスター媒体を接触させて転写磁界  $H_a$ を印加す ることにより, ME テープには Fig. 4に示される磁界  $H_{totalx}$ が初 期磁化と逆向きに加わる. これにより, ME テープの磁化は, Fig. 5 の横軸が  $H_{totalx}$ になるまでヒステリシス曲線のメジャール ープに沿って変化し, 転写プロセス完了時においては転写磁 界が0になるので, そこからマイナーループに沿って減少し, H=0における磁化が残る. これが転写された磁化となる.

この転写された磁化を次のようにして見積もる. まず, スレー ブ媒体に-6 kOe の磁界をかけて-Mr に初期磁化する. 次 に, 正の磁界を印加した後,磁界を0としたときのスレーブ媒体 の磁化を振動試料型磁力計(VSM)により測定する. この測定 により求まった磁化と正磁界との関係をFig. 6に示す. なお, ス レーブ媒体の透磁率はマスター媒体の透磁率に比べて大幅に 小さいので, スレーブ媒体があっても Fig. 4 の磁界分布は変わ らないと仮定する. Fig. 6を用いて, Fig. 4 の縦軸の磁界に対 応する磁化を求めると, これがスレーブ媒体に転写された磁化 となり, Fig. 7 のようになる. Fig. 7 の縦軸はスレーブ媒体に残 る転写磁化, 横軸はFig. 4 に対応した位置を表わす. Fig. 7 の



Fig. 8 Simulated magnetic field  $H_{\text{totalx}}$  near a master medium with  $L = 2.5 \ \mu\text{m}$  and  $t = 0.2 \ \mu\text{m}$ .



Fig. 9 Estimated magnetization of an ME tape duplicated by using master media with spacings of 0.02  $\mu$ m and 0.4  $\mu$ m,  $L = 2.5 \mu$ m, and  $t = 0.2 \mu$ m.

波形を FFT し, その基本波の振幅からスペーシング損失係数 Kは 30 dBと求まった. これは, 前節の実験値に非常に近い値 であり, ここで述べたシミュレーション方法により実験結果を良く 予測できることがわかる.

### 3.3 スペーシング損失のマスター膜厚依存性

以上の実験結果及びシミュレーション結果から、シミュレーシ ョンによって磁気転写特性のスペーシング依存性がかなり正し く推定できることがわかったので、本節ではマスター磁性層厚 が薄くなった場合のスペーシング損失について主にシミュレー ションにより検討する.

前節では  $L=2.5 \mu m$ ,  $t = 1 \mu m$  のマスター媒体を検討した が、ここではこれよりも薄い、  $L=2.5 \mu m$ ,  $t = 0.2 \mu m$  のマスタ ー媒体について前節と同様のシミュレーションを行う. Fig. 8 に、 シミュレーションにより求めた、  $L=2.5 \mu m$ ,  $t = 0.2 \mu m$  のマス ター媒体近傍の磁界分布を示す. 図中の 2 本の曲線は、それ ぞれ磁性膜表面から約 0.02  $\mu m$  及び 0.4  $\mu m$  離れた面におけ る磁界分布である. 縦軸は Fig. 4 と同様に  $H_{\text{totalx}}$  である.

次に, Fig. 8 に示される分布を有する磁界で転写されたスレ ーブ媒体の磁化分布を,前節と同様にして推定すると, Fig. 9



Fig. 10 Bitter patterns of slave media duplicated by using master media with  $t = 0.2 \mu m$  and with spacings of (a) 0  $\mu m$ , (b) 0.2  $\mu m$ , and (c) 0.4  $\mu m$ .

のようになる. Fig. 9 の波形を FFT し, その基本波の振幅から スペーシング損失係数 K は 39 dB となり, *t* = 1 µm のマスタ ーの場合の 30 dB よりも大きくなっている. すなわち, 磁気転 写においてはスペーシング損失はマスター磁性層厚に依存し, マスター磁性層厚が厚い方がスペーシングの観点から有利で あることが推定される. Fig. 10 に, 実際に *L*が 2.5 µm, *t*が 0.2 µm のマスター媒体を用いて転写を行った場合のビッター現像 写真を示す. (a), (b), (c)は, それぞれマスター媒体表面に形 成した Mo 膜厚が 0, 0.2 µm 及び 0.4 µm のマスター媒体を用 いて転写したものである. Fig. 10 から, (b), (c)においては, 磁 性粒子の付着がかなり不鮮明になっており, *t* = 1 µm のマスタ ー媒体を用いて転写した場合のビッター現像写真 Fig. 1 と比 較すると, 明らかにスペーシングの影響が大きくなっていること がわかる.

# 3.4 スペーシング損失のスレーブ磁気特性依存性

ここではスレーブ媒体のヒステリシス曲線の形状が異なった 場合のスペーシング損失について,前節と同様にシミュレーシ ョンにより推定する. マスター媒体としては  $L=2.5 \mu m$ , t=1 $\mu m$  を想定する. スレーブ媒体のヒステリシス曲線としては Fig. 11 を想定する. これは保磁力角型比 *S* が Fig. 5 に示されるヒ ステリシスの 0.43 よりも大きく, 0.68 となっている.

Fig. 7 の磁化分布を求めた場合と同様にして, Fig. 4とFig. 11 から転写後にスレーブ媒体に残る転写磁化の分布を求める と, Fig. 12 が得られる. Fig. 12 の波形を FFT し, その基本波 の振幅からスペーシング損失係数 K は 12 dBと求まった. これ から Sが大きい方が, 転写特性に及ぼすスペーシングの影響 が小さくなることが期待される.



Fig. 11 Hysteresis curve of a slave medium with a higher  $S^*$  than that in Fig. 5.



Fig. 12 Estimated magnetization of a slave medium with a higher S<sup>\*</sup> than an ME tape duplicated by using master media with spacings of 0.02  $\mu$ m and 0.4  $\mu$ m,  $L = 2.5 \mu$ m, and  $t = 1 \mu$ m.

### 4. まとめ

パターンドマスター磁気転写法において、マスター・スレーブ 間スペーシングが磁気転写特性に及ぼす影響を検討し、次の ことが明らかになった.

(1) パターン幅 L が 2.5 µm で磁性層厚 t が 1 µm のマスター 媒体とスレーブ媒体としての ME テープを用いて、マスター・ス レーブ間スペーシングを変化させて転写実験を行った結果、転 写記録のスペーシング損失係数 K は 29 dB であることがわか った、これをシミュレーションによっても検討したが、実験とほぼ ー致する K=30 dB が得られた. 磁気ヘッド記録に比べこのように K がかなり小さい理由は, 磁気ヘッド記録では一般に記録 ヘッドギャップ長と記録ヘッド・媒体間スペーシングが近い値を もつので, 媒体の記録磁化分布がスペーシングの影響を大きく 受けるのに対して, 磁気転写ではマスター媒体の隣接ストライ プ間隔がスペーシングに比べて非常に大きいために, スレーブ 媒体の転写磁化分布に対するスペーシングの影響が小さく, さ らに磁気転写が静的記録であるためであると考えられる.

(2) 磁気転写におけるスペーシング損失にはマスター磁性層 厚が影響を及ぼし,磁性層厚が厚い方がスペーシング損失係 数が小さかった.

(3) スレーブ媒体の保磁力角型比 **S**もスペーシング損失に影響し、**S**が大きい方がスペーシング損失係数が小さいことがシミュレーションにより推定された.

謝 辞 本研究の一部は、日本学術振興会平成 16 年度科学 研究費(基盤研究 C16560291)の助成により行われた.

### References

1) R. Sugita, T. Kinoshita, O. Saito, T. Muranoi, M. Nishikawa and M. Nagao, *IEEE Trans. Magn.*, **36**, p.2285 (2000).

2) M. Nishikawa, K. Komatsu, M. Nagao, A. Kashiwagi and R. Sugita, ibid., p.2288.

3) R. Sugita, O. Saito, Y. Nakamura, T. Muranoi, M. Nishikawa and M. Nagao, *J. Magn. Soc. Jpn.*, **25**, p.643 (2001).

4) A. Saito, K. Sato, Y. Takano and E. Yonezawa, *IEEE Trans. Magn.*, **37**, p.1389 (2001).

5) B. R. Baker, J. Appl. Phys., 91, p.8691 (2002).

6) R. Sugita, O. Saito, T. Muranoi, M. Nishikawa and M. Nagao, ibid., p.8694.

7) M. Nagao, T. Yasunaga and R. Sugita, *J. Magn. Soc. Jpn.*, **27**, p.68 (2003).

8) R. Sugita, T. Muranoi, M. Nishikawa and M. Nagao, *J. Magn. Soc. Jpn.*, **27**, p.241 (2003).

9) H. Suzuki, H. Komoriya, Y. Nakamura, T. Hirahara, T. Yasunaga and M. Nishikawa, *9th JOINT MMM/INTERMAG CONFERENCE*, EB-11 (2004).

10) R. Sugita, T. Komine, T. Muranoi, M. Nishikawa, T. Yasunaga and M. Nagao, *J. Magn. Soc. Jpn.*, **28**, p.231 (2004).

#### 2004年10月4日受理, 2005年1月14日採録