Journal of the Faculty of Engineering, Shinshu University, No. 62, 1987 信州大学工学部紀要 第62号

ソレノイド型電磁ランチャによる 強磁性体の運動速度制御についての考察

> 山田 一* 山口昌樹** 郷戸右二*** 太田 浩**** 竹内勝広**** 山上 広***** 羽生田吉也***** 脇若 弘之***** (昭和62年5月30日受理)

A Consideration on the Control of Movement Speed of Ferromagnetic Substances by a Solenoid-Coil Type Electromagnetic Launcher

Hajime YAMADA, Masaki YAMAGUCHI, Yuji GOHDO, Hiroshi Ota, Katsuhiro Takeuchi, Hiroshi YAMAGAMI, Yoshiya HANYUDA, and Hiroyuki WAKIWAKA

Experimental and theoretical characterizations of a continuous electromagnetic launcher were made toward its use as the linear electromagnetic actuator, which should allow magnetic substances like a steel ball to move at high speed. The launcher employs a gradient of magnetic field generated within a solenoid to produce large, instantaneous thrust.

The actuator arranged is featured in that it is capable of producing large, instantaneous thrusts without using any conversion mechanisms or applying any mechanical impacts on substances.

1. まえがき

ソレノイド型電磁ランチャは、強磁性体に高速度の運動を与えることのできるリニア電 磁アクチュエータの一種である、本電磁ランチャは、ソレノイドコイルを使用しているた めに装置構造が小型であり、かつ連続発射ができるという特徴を有している¹⁾²⁾. したがっ て、従来のレールガン³⁾ とは異なり、磁気力を利用した特殊な高速リニア電磁アクチュエ ータということができる.

*	電気工学科 教授	****	健正堂㈱ 社長
**	大学院修士課程 学生(現在ブラザー工業)	*****	大林組㈱技術研究所 副主任研究員
***	電気工学科 学部生(現在日産自動車)	*****	小野测器㈱商品技術部 課長
****	大学院修士課程 学生		

1

本論文では,まずソレノイド型電磁ランチャの動作原理について説明するとともに磁気 力の表現式を算出している.次に,実験装置における鋼球の発射制御回路及び速度測定に ついて述べる.

さらに、本電磁ランチャによる解析結果を示して、コイル電流Iと磁気力F、磁束密度 B及び鋼球の発射速度vの関係を検討している.

2. ソレノイド型電磁ランチャの動作原理

2.1 磁気力による鋼球の挙動

図1に示した空心ソレノイドコイル(以下単にソレノイドと略す)に定常電流を流すと, その両端付近に磁気勾配が形成される.同図中に示すように、ソレノイドの一端に強磁性 体(鋼球)を置くと、強磁性体はこの磁気勾配による磁気力を受け、ソレノイド中を往復 運動する.

このことは、図2に示したソレノイドにおける磁気力Fと変位xとの関係によって説明 することができる. つまり、ソレノイドの左端 x=-l/2 の位置にあった鋼球は磁気力Fの作用を受けて、同図中の右方向へと運動する. しかし、鋼球が右端 x=+l/2 に達した 時、ここでは逆方向の磁気力-Fを受けるために、鋼球はソレノイドの中央へと戻り、飛 出すことができない.

図2に示した鋼球の運動を図3のようにモデル化して説明することもできる.図3において、すりばちの左端におかれた鋼球は力+Fを受けて転がり落ち右端に向かうが、ここで逆力-Fの力を受けてふたたび左端へと転がって行く.鋼球を右端へ転がり出すためには、鋼球が中央の位置 x=0 の位置まで運動して来たとき、すりばちの右側の"壁"がなければよいことになる.

本電磁ランチャでは、鋼球が左端から中央まで来たとき、電子制御によってその"壁" を取りはらうようにしている.

2.2 磁気力の表現式

一般に,磁界の強さ**H**の中に体積Vの物体がある時,その単位体積あたりの磁気モーメントを**M**とすると,それに作用する磁気力**F**は次式で表される.



図1 ソレノイドコイルの構造

2



図3 ソレノイドにおける鋼球の運動モデル

$$\boldsymbol{F} = \int_{v} \operatorname{grad} \left(\boldsymbol{M} \cdot \boldsymbol{H} \right) dV \quad [N]$$
(1)

そこで、図1のような巻数Nのソレノイドに電流Iを流した時、ソレノイド中に置かれた強磁性体に作用する磁気力Fを考察する。磁気モーメントは物体の形状と材質によって決定されるため、ここでは便宜上強磁性体を半径aの鋼球と考える。

鋼球がコイルの中心軸(x軸)上を運動するとすれば、すべての成分がx軸に関して対称となるので、円筒座標を用いて二次元問題として取り扱うことができる.以後x, q, r

方向の単位ベクトルを i, j, k で表わす.いま,単位体積当りの磁気力をf とすると,

$$f = \operatorname{grad} (M \cdot H)$$

$$= i \left(\frac{\partial M_x H_x}{\partial x} + \frac{\partial M_{\varphi} H_{\varphi}}{\partial x} + \frac{\partial M_r H_r}{\partial x} \right)$$

$$+ j \left(\frac{\partial M_x H_x}{\partial \varphi} + \frac{\partial M_{\varphi} H_{\varphi}}{\partial \varphi} + \frac{\partial M_r H_r}{\partial \varphi} \right)$$

$$+ k \left(\frac{\partial M_x H_x}{\partial r} + \frac{\partial M_{\varphi} H_{\varphi}}{\partial r} + \frac{\partial M_r H_r}{\partial r} \right) [N/m^3] \qquad (2)$$

で表わされる, ここで φ 方向のエネルギー $M_{\varphi}H_{\varphi}$ 及びx方向の磁気モーメント M_x を一定とする. さらに磁気力のk成分 f_k は軸対称であり鋼球に作用する力は相殺されるとすると,式(2)は次式で与えられることになる,

$$f = iM_x \frac{\partial H_x}{\partial x} \quad [N/m^3] \tag{3}$$

半径aを持つ鋼球がx軸上の任意の点にある時, x_1 をx軸上の積分変数とすれば, 鋼球に作用する磁気力Fは、以下のようになる.

$$F = \iint \int fr dr d\varphi dx = 2\pi \int_{x-a}^{x+a} dx \int_{0}^{\sqrt{a^2 + (x_1 - x)^2}} fr dr$$
$$= i \frac{4\pi a^3}{3} M_x \frac{\partial H_x}{\partial x} \quad [N] \qquad (4)$$

ここで、 M_x は真空の透磁率を $\mu_0 = 4\pi \times 10^{-7}$ [H/m]、鋼球の比透磁率を μ_r とし、次式 で表される.

$$M_x = \frac{3\mu_0 \left(\mu_r - 1\right)}{\mu_r + 2} H_x \quad [Wb \cdot m] \tag{5}$$

そこで、式(5)を式(4)に代入して、鋼球に作用する磁気力を求めると、次のようになる.

$$\boldsymbol{F} = \boldsymbol{i} \frac{4\pi\mu_0 \left(\mu_r - 1\right) a^3}{\mu_r + 2} H_x \frac{\partial H_x}{\partial x} = \boldsymbol{i} \ KH_x \ \frac{\partial H_x}{\partial x} \quad [N]$$
(6)

ここに,

$$K = \frac{4\pi\mu_0 (\mu_r - 1) a^3}{\mu_r + 2} \quad [\text{H} \cdot \text{m}^2],$$

$$H_x = \frac{NI}{2l(r_e - r_i)} \left[(x + \frac{l}{2}) \ln \frac{r_e + \sqrt{r_e^2 + (x + l/2)^2}}{r_i + \sqrt{r_i^2 + (x + l/2)^2}} + (\frac{l}{2} - x) \ln \frac{r_e + \sqrt{r_e^2 + (l/2 - x)^2}}{r_i + \sqrt{r_i^2 + (l/2 - x)^2}} \right] \quad [\text{A/m}]$$
(7)

K:定数 [H·m²],x:原点からの距離 [m]

図4で示すようなパルス電流でソレノイドが励磁されると、磁界Hは電流とともにその 大きさが変化する.このとき、ソレノイドの一端に置かれた鋼球は、ソレノイド中心0に 向かって力を受け急激に加速される.鋼球が移動するにつれて、磁界の強さの勾配 $\partial H/\partial x$ も変化する.鋼球が中心0に達した時、つまり $t=t_{off}$ で電流を切れば、逆力を受けずに ソレノイドの外へ打ち出される.



図4 電流の時間的変化

3. 実験装置

3.1 鋼球の発射制御回路

実験に使用したソレノイドの外観を図5に示した.ボビンはステンレス製であり、ソレ ノイドのみは全発射システムから簡単に取りはずすことができるようになっている.電流 制御には、GTO サイリスタ等の高速スイッチング素子を使用した⁴⁾. GTO を用いた発射



図5 ソレノイドコイルの外観

制御回路を図6に示す. 励磁電流には、コンデンサの放電電流を利用している.本装置は、 2つの GTO を交互にスイッチングし、コンデンサの充放電を繰り返すことによって、連 続的な鋼球の発射を可能とするものである. コンデンサ容量を決めれば、鋼球がソレノイ ド中心に達する時間を理論式を用いて計算できるので、GTO2 のオン時間は その値をも とに決定する.



図6 GTOによる高速飛翔体装置の構成

3.2 鋼球の速度測定

速度測定には、鋼球が2点間を通過する時間から算出する方法をとった. 位置センサに



図7 速度検出電圧波形(電源電圧V=240[V],周波数f=0.1[Hz], コンデンサ容量C=3290[μF]

項目	記号及び単位	数 値							
コンデンサ容量	<i>C</i> [µF]	3290							
コイルの巻数	N [回]	70							
コイルの長さ	<i>l</i> [mm]	23							
線径	<i>d</i> [mm]	1							
コイルの内径	<i>ri</i> [mm]	6.5							
鋼球の半径	<i>a</i> [mm]	4.78							
鋼球の質量	<i>m</i> [g]	3.54							

表1 実 験 条 件

は光学式通過センサを用い,その誘起 電圧から鋼球の通過を観察するものであ る.2つのセンサ間の距離を*D*,通過時 間を *At* とすると鋼球の速度は次式で示 される.

$$v = \frac{D}{\Delta t} \quad [m/s] \qquad (8)$$

表1に示した実験条件において、ソレ
 ノイドで鋼球を発射した時の2つの光学
 式通過センサの検出電圧の測定結果を図

7に示す. 2つのセンサ間の距離が 105[mm] であるので, 速度 v=28.69[m/s] が得 られることが判明した. 光学式通過センサによる速度測定は, GTO のスイッチングによ って発生するノイズの影響を受けないため速度の算出が正確に行える.

4. 解析結果

4.1 磁 気 力

図8に示した速度計算のフロチャートに従ってコ ンデンサ容量に対する磁気力 F,磁東密度 B,磁気 勾配 $\partial H/\partial x$,速度 v を求めた⁵⁾⁶⁾⁷⁾. 鋼球の発射速 度は、コイルの仕様と密接な関係がある. そのため 各パラメータの値は、コイルの長さと巻数を一定の ステップで変化させ発射速度が最大となる時の値を 算出した.

表2に解析条件を示した. 鋼球の材質は実験に使 用しているベアリング用材料 (SUJ-2)とし,その比 透磁率特性を図9に示した.本論文における解析で は,便宜上比透磁率の値は50一定とした.

項	目	記号2	及び単位	数	値				
 鋼球の半	径	a	[mm]		4.78				
鋼球の比	透磁率	μ _r		5	0				
 コイルの 径	内径半	r _i	[mm]		7.75				
コイルの	長さ	l	[mm]	1	5				
コイルの	巻数	N	[回]	2~	-29				
コイルの	線径	d	[mm]	1.2~	~3.2				

表2 解 析 条 件





図10にコンデンサ容量に対する磁気力F,磁束密度B,磁気勾配 $\partial H/\partial x$ の計算結果を示した. 同図において磁気力 $F = 0.819 \sim 8.899$ [kN],磁束密度 $B = 3.34 \sim 11.05$ [T],



磁気勾配 $\partial H / \partial x = 222.9 \sim 713.6 [MA/m²] の範囲にある. また, そのとき電流は I = 2.6 ~ 57.57 [kA] の範囲にある.$

4.2 発射速度

本電磁ランチャによる発射速度 v と発射効率 ባ のコンデンサ容量に対する依存性を図11 に示した.発射効率 7 は、入力をコンデンサの充電エネルギー、出力を鋼球の運動エネル ギーとして次式から求めた.

 $\eta = \frac{\frac{1}{2}mv^2}{\frac{1}{2}CV^2} \times 100 \quad [\%]$





同図から,発射速度は $v = 45.9 \sim 159.86$ [m/s],発射効率は $\eta = 6.47 \sim 9.91$ [%] の範囲にある.効率はコンデンサ容量14000 [μ F] でかなり飽和傾向にある.

4.3 実測結果

電磁ランチャの実験装置の外観を図12に示した. 同図において実験者の左手方向は, ソ レノイド,発射制御装置等があり,右手方向には鋼球のガイドパイプが配置されている. ソレノイドから連続的に発射された鋼球は,ガイドパイプを周り再び鋼球挿入装置に戻る. ただし長時間にわたり鋼球の連続発射を行なうためには,ソレノイドの冷却を行なう必要 がある.

連続発射の本実験では、コンデンサ容量 $C = 1880 [\mu F]$, I = 0.96 [kA]において、鋼 球を v = 23.9 [m/s] で1秒当たり1個発射させることができた.

(9)



図12 電磁ランチャの実験装置の外観

5. あとがき

本論文で得られた結論をまとめると、以下のようになる.

1) 理論解析:本電磁ランチャは、発射制御回路における コンデンサ容量が C = 2000 ~ 14000 [μ F] の範囲において、 鋼球の運動速度を $v = 45.9 \sim 150.86$ [m/s] の範囲内 で制御することができる.

2) 実測結果: ソレノイドに電流 I = 0.96 [kA] 流した 時に質量 3.54 [g]の鋼球を, 速度 v = 23.9 [m/s] で毎秒1 個ずつ連続発射することができた. また質量 3.54 [g]の 鋼球を単発発射したとき, 電流 I = 1.344 [kA] において 最大速度 v = 28.69 [m/s] が 得られた.

鋼球試料の作製についてご尽力頂いた NTN 東洋ベアリング(株)総合技術研究所大嶋三 郎部長に謝意を表する次第である.

参考文献

 H. Yamada, M. Yamaguchi, Y. Gohdo, H. Ota, K. Takeuchi & H. Yamagami: Continuous Electromagnetic Launcher Using Solenoid Coil, 25th International Magnetics Conference, FE-04 (1987).

2) 山田,大谷,杉田:「ソレノイドの磁界制御による鉄球の挙動」,マグネティックス研究会資料, MAG-77-28 (1977).

- 3) 例えば, H. Kolm et al: Electromagnetic Launchers, IEEE Trans. Magn. Vol. 16, No. 5, pp.719-721 (1980).
- 4) 関, 倉田, 竹内:「ターンオフサイリスタ」, 電気書院, pp. 163-166 (1983)
- 5) 山田, 竹村, 山口, 内山:「ソレノイドコイルの磁界制御による鉄球の速度, 効率の計算法」, 電 気学会全国大会, No. 876, p. 1088 (1986).
- 6) 山田,山口,郷戸,登坂:「磁気力による強磁性体の連続発射についての考察」,マグネティックス研究会資料,NAG-86-129, pp.111-120 (1986).
- 7) 山田,山口,郷戸,太田,竹内,登坂:「磁気力による強磁性体の飛翔速度解析」,電気学会全国 大会,No.831, p.1026 (1987).