UWB パルスレーダーのための高精度物体形状推定法の開発

木寺 正平[†] 阪本 卓也[†] 佐藤 亨[†]

†京都大学大学院情報学研究科通信情報システム専攻 〒 606−8501 京都府京都市左京区吉田本町

E-mail: †kidera@aso.cce.i.kvoto-u.ac.jp

あらまし 室内ロボットの空間測定技術として UWB パルスレーダーを用いた方法が注目されている。我々はすでに 境界散乱変換に基づく高速物体形状推定法として、SEABED 法を提案している。この手法は可逆変換を用いて、送受 信アンテナを走査して得られる信号から物体形状を推定する高速な方法である。SEABED 法では受信波形と送信波形 を同一と仮定している。しかし一般に物体からの散乱波形は、物体境界面の電流分布に依存して送信波形とは異なり、 特に広帯域信号の場合にはこの相違が形状推定の誤差原因となる。本稿では角柱物体からの散乱波形推定を用いた高 精度物体形状推定法を提案し、その特性を評価する。

キーワード パルスレーダー, 散乱波推定, エッジ回折波, 鏡面反射波, 形状推定

A high-resolution algorithm of target shape estimation for UWB pulse radar systems

Shouhei KIDERA[†], Takuya SAKAMOTO[†], and Toru SATO[†]

† Department of Communications and Cumputer Engineering, Kyoto University Sakyou-ku, Kyoto, 606–8501, Japan E-mail: †kidera@aso.cce.i.kyoto-u.ac.jp

Abstract Target estimation methods with UWB pulse signals are promising as imaging techniques for interior robots. We have already proposed an efficent algorizhm of shape estimation named SEABED(Shape Estimation Algorizhm base on BST and Extraction of Directly scattered waves), which is based on a reversible transform BST (Boundary Scattering Transform) between the time delay and the target shape. In this method, we take a quasi wave front from a received signal with the matched filter of transmitted waveform in order to estimate a target shape. However, a scattered waveform is in general different from the transmitted waveform depending on the shape of the target surface. This difference causes estimation errors in SEABED method. In this report, we propose a high-resolution algorithm of polygonal-target shape estimation based on the scattered waveform estimation, and evaluate the method by numerical simulations.

Key words UWB pulse radar, scattered wave estimation, edge diffraction, specular reflection, shape estimation

1. はじめに

ロボット工学の発展により、室内などの環境計測においてよ り性能の高い機能を持つロボットの開発が必要とされている。 現在までのロボットの空間測定システムとしては、光学的な手 法を用いたものが数多く提案されている。しかし光学的な手 法は距離分解能が低く、立体物を推定する際には、ステレオ視 などを用いた複雑な画像処理が必要となる。一方、レーダーは 距離分解能が高く、また火災現場などでの光学的な推定が困難 な場合でも物体形状推定が可能である。更にレーダーは、光学 カメラではプライバシー保護の観点から問題となる家庭内で の人物動作監視システムなどへの応用も考えられる。現在ま でにレーダーシステムを用いた様々な形状推定法が提案されて いる[1]~[3]。しかし何れもパラメトリックな手法を用いてお り、計算時間が掛かるという問題がある。これに対し、我々は SEABED 法と呼ばれる手法を提案し、アンテナをスキャンす ることにより高速物体形状推定が可能であることを示した[4]。 しかしこの手法では受信波形と送信波形が同じであると仮定す ることによる誤差を有す。本稿ではこの問題を解決するため、 2 次元問題での角柱物体からの散乱波推定法を提案し、波形推



本章では、初体のエッショガ液推定法について述べる。ます 波形辞書を用いた方法について述べ、その特性評価を行う。次 に波形辞書に近似伝搬モデルを導入したエッジ回折波推定法に ついて述べ、その特性評価を行う。更に波形推定を用いたエッ ジ位置推定精度を評価する。

- 3.1 波形辞書による推定法
- 3.1.1 提案法

波形辞書作成のために図 4 に示す通りエッジとの距離 d、角度 θ 及び ϕ の 3 つのパラメータを定める。各位置における受信 波形 $R(\omega)$ は、完全鏡面反射波とリッジ回折波との中間的な波 形となる。これを

$$R(\omega) = \beta(\phi, \theta, d) S_{\mathrm{S}}(\omega, d_0) e^{-\mathrm{j}2k(d-d_0)}$$

+ $\{1 - \beta(\phi, \theta, d)\} S_{\mathrm{E}}(\omega, d_0) e^{-\mathrm{j}2k(d-d_0)}$ (1)

と表し、 $\beta(\phi, \theta, d)$ を最小2乗法を用いて求める。但し $R(\omega)$ を 推定波形、 d_0 を基準距離とし、 $S_S(\omega, d_0)$ 、 $S_E(\omega, d_0)$ はそれぞ れ距離 d_0 にある完全鏡面及びリッジからの散乱波形である。 以上で作成した β を様々な (θ, ϕ, θ) の組について辞書として 用意する。この辞書を用いて初期物体形状から推定される各素 子での受信波形を合成する。この合成波形を用いて適応的に整 合フィルタを変化させることで高精度な遅延時間推定が可能と なる。

3.1.2 特性評価

図5に四角形状物体のエッジ付近からの散乱波の到来時間推

定を用いた高精度物体形状推定法の特性を評価する。

Shape Estimation

図 3 散乱波形推定を用いた形状推定法の概要

2. システムモデル

図1にシステムモデルを示す。本稿ではTE波、2次元問題 及び角柱物体を仮定し、送受信アンテナを直線走査するモノス タティックレーダシステムを用いるものとする。空間及び時間 スケールは送信電流の中心波長及びその周期で正規化する。各 素子での受信波形はFDTD法を用いて作成する。また伝搬空 間は非分散等方性媒質を仮定し、ターゲットは完全導体とする。 到来時間推定には整合フィルタを用いる。一般に、図2に示す 通り散乱境界が完全鏡面である時の反射波は送信波の逆相波形 となる。また散乱境界が点となる平面板端(以後リッジと呼ぶ) からの散乱波は送信波形の積分波形となる。推定対象とする角 柱物体からの散乱波はこの2つの波形が互いに干渉したものと なる。この散乱波の相違を識別することにより、目標形状推定 において波形に応じた適切なフィルタリングが可能となる。散 乱波形推定及び形状推定を再帰的に繰り返すことにより高精度 な形状推定が可能となる。図3にその概要を示す。



図 7 各手法におけるエッジ位置推定精度

定特性を示す。横軸はアンテナ位置の x 座標を、縦軸は推定到 来時間を表す。図 5 では、送信波に対応した整合フィルタを用 いた場合の推定遅延時間を破線で、適応整合フィルタを用いた 時の遅延時間を一点鎖線で表している。実線は真値である。送 信波形を整合フィルタとして用いた時は遅延時間で 0.08λの誤 差があるが、適応整合フィルタを用いた特性は 0.01λ と、およ そ 8 倍の特性改善が見られる。

3.2 近似伝搬モデルと波形辞書を併用する推定法

3.2.1 提案法

一般にパラメータ数を増やすと辞書から生成される波形の精 度は高くなるがその反面、辞書サイズは増大する問題がある。 そこで距離 d を辞書パラメータから除くため次の近似伝搬式を 用いる。

$$R(\omega) = \sqrt{\frac{d_0}{d}\beta'(\phi,\theta)S_{\rm S}(\omega,d_0)e^{-j2k(d-d_0)}} + \frac{d_0}{d}\{1-\beta'(\phi,\theta)\}S_{\rm E}(\omega,d_0)e^{-j2k(d-d_0)}$$
(2)

 $\beta'(\phi, \theta) = \beta(\phi, \theta, d_0)$ とする。この近似伝搬モデル (以後 APM(Approximate Propagation Model) と呼ぶ) と波形辞書 を併用することにより距離の次元を縮退させる。



図8 幅 1.0λ の鏡面中心からの散乱波と送信波



図 9 物体とアンテナの位置

3.2.2 特性評価

各手法の推定時間精度を図 6 に示す。横軸は受信素子の x 座標を、縦軸は到来時間誤差を示す。図 6 の破線は波形推定を用いな い方法、一点鎖線は波形辞書のみ ($\phi \times \theta \times d$) = ($20 \times 10 \times 15$)、 実線は APM と辞書波形の併用 ($\phi \times \theta$) = (60×50)による推定 精度である。いずれも辞書サイズは 3000 となる。図 6 より波 形辞書を用いて波形推定を行うことにより約 8 倍、APM を導 入することにより更に約 5 倍の精度改善が得られることがわか る。またエッジ回折波推定を用いた物体エッジ位置推定精度を 図 7 に示す。同図では横軸は更新回数を、縦軸はエッジ位置推 定誤差を示す。図 7 の線種は図 6 と同一である。これよりエッ ジ位置推定において APM と辞書波形を併用することで、従来 法より約 10 倍の精度改善が得られることがわかる。

4. 鏡面反射波推定法

4.1 数値フレネル積分を用いる推定法

送信パルスが超広帯域信号である場合、波長オーダー鏡面からの反射波は各周波数におけるフレネルゾーンサイズが異なるため周波数依存性を持つ。即ち信号の高周波成分では相対的にフレネルゾーンが小さくなり、波長オーダー鏡面からの散乱波は高周波が強調された波形となる。図8に幅1.0入の鏡面中心からの受信波形を示す。本稿では鏡面反射波が開口面を通過する透過波と同一であると仮定し、数値フレネル積分を用いた波



図 10 到来時間推定精度 $w_1 = w_2 = 0.5\lambda$

形推定法を提案する。2次元問題で、開口面を通過する電磁波の電界は次式で表される[6]。

$$F(\omega, r) = E_0(\omega) e^{-jkr} \sqrt{\frac{j}{\pi}} \int_{\xi_1}^{\xi_2} e^{-jt^2} dt$$

$$\begin{cases} \xi_1 &= -\sqrt{\frac{\omega}{rc}} w_1 \\ \xi_2 &= \sqrt{\frac{\omega}{rc}} w_2 \end{cases}$$
(3)

ここで $F(\omega, r)$ を推定波形、開口面上での電界を $E_0(\omega)$ 、光速 を c、素子と鏡面の距離を r、素子位置から面への垂線により 分けられる幅を w_1, w_2 とする。図 9 に物体とアンテナの位置 関係を示す。

4.1.1 推定波形の精度評価

この手法を用いた推定波形の精度を図 10 に示す。同図では $w_1 = w_2 = 0.5\lambda$ とし、横軸は図 9 の r、縦軸は受信波形と推 定波形との到来時間誤差を波長を単位としたものである。また 実線はフレネル積分による推定波形、破線は送信波形を整合 フィルタとする時の推定到来時間誤差である。同図より送信波 形を整合フィルタとする時と比較し、約 5 倍の精度改善が得ら れる。しかしこの手法は、物体鏡面波長に比べて小さい時及び 鏡面の端からの散乱波推定において推定精度が十分でないとい う問題を有する。図 11 に物体幅 0.5λ の鏡面からの散乱波推定 精度を示す。 $w_1 = w_2 = 0.25\lambda$ とする。横軸及び縦軸は図 11 は図 10 と同じである。図 11 においては到来時間推定精度に約 0.02λ 程の推定誤差があり、十分な精度が得られていないこと がわかる。この誤差原因は、主にフレネルフィルタの遠方界近 似によるものであり、式 (3) がエッジ回折波の影響を考慮して いないためである。

4.2 フレネルフィルタに HPF を用いる推定法

前節では、フレネルフィルタを用いた鏡面散乱波推定法を提 案した。しかし、物体幅が波長よりも小さくなる時及び鏡面の 端からの散乱波においてはエッジ回折波の影響が大きいため推 定精度が改善しないという問題があった。本節では HPF を用 いた鏡面散乱波推定法を提案し、その特性を評価する。

4.2.1 提案法

フレネルフィルタに HPF を用いた到来時間推定法を次式で





図 12 HPF を用いた到来時間推定精度 $w_1 = w_2 = 0.25\lambda$

示す。

$$\tau_e = \max_{\tau_0 = \tau_1} \left\{ \tau \Big| \int_{-\infty}^{\infty} R(\omega) \Big(F(\omega, r) W(\omega) \Big)^* \mathrm{e}^{\mathrm{j}\omega\tau} \mathrm{d}\omega \right\}$$
(4)

$$\tau_{1} = \max_{\tau_{0}=0} \left\{ \tau \Big| \int_{-\infty}^{\infty} R(\omega) F(\omega, r)^{*} \mathrm{e}^{\mathrm{j}\omega\tau} \mathrm{d}\omega \right\}$$
(5)
$$W(\omega) = \left\{ \begin{array}{c} 1 & (\omega_{\mathrm{h}} \leq \omega \leq \omega_{\mathrm{max}}) \\ 0 & (\text{otherwise}) \end{array} \right.$$

ここで、 $R(\omega)$ は受信信号、 $F(\omega)$ は式 (3) での推定波形、 $\omega_{\rm h}, \omega_{\rm max}$ はそれぞれ HPF のカットオフ角周波数、最高角周波 数である。最高周波数は中心周波数の 2 倍とする。 τ_0 は最適化 の初期値を表す。式 (5) での τ_1 は、フレネルフィルタによる初 期推定到来時間であり、フレネルフィルタに $W(\omega)$ を HPF と して適用し、 τ_e を得る。 $\omega_{\rm h} = 0.9 \omega_{\rm max}$ 、物体幅が 0.5 λ の時の 中心からの散乱波推定精度を図 12 に示す。同図では横軸は距 離、縦軸は推定時間誤差である。また実線はフレネル積分によ る推定波形、破線は送信波形と受信波形の時間誤差であり、一 点鎖線は HPF を用いた時の時間誤差である。同図より HPF を 適用する場合に約 10 倍の推定精度の改善が得られることがわ かる。これは、受信信号の低周波領域ではエッジ回折波の影響 が強く、HPF によりその影響が抑えられるためと考えられる。



フレネルゾーン指数に対する評価値の変化(標準偏差) 図 14

4.2.2 フレネルゾーン指数によるカットオフ周波数最適化 前節では、フレネルフィルタに HPF を適用することにより エッジ回折波の影響が大きい鏡面散乱波においても高精度な推 定が可能であることを示した。しかし信号の高周波成分を用い ていることから、大きい鏡面では推定精度が振動的に変化する。 更に HPF を適用することにより、最も信号電力の大きい中心 周波数成分をカットすることとなり、雑音耐性が劣化するとい う問題がある。そこで様々な w1, w2 の組み合わせにおける推 定精度の平均と標準偏差及び信号電力を評価値とし、カットオ フ周波数の最適値を求める。次式でカットオフ角周波数を与え る (付録参照)。

$$\omega_{\rm h} = 2\pi a \frac{rc}{w^2} \left(\frac{w_2}{w_1}\right)^2 \tag{6}$$
$$w = w_1 + w_2 \tag{7}$$

但し、 $w_2 \ge w_1$ である。ここで ω_h は HPF のカットオフ周波 数、a は定数あり、フレネルゾーン指数と呼ぶ。また ω_{\max} は 最高周波数、w は物体鏡面の幅、w₁, w₂, r はそれぞれ図 9 に示 す通りである。フレネルゾーン指数 a によって決定するカット オフ周波数を用いて HPF を構成する。この HPF を用いた推 定時間誤差の平均及び標準偏差と帯域電力の逆数値との積を評 価値とする。図13、図14に a を変化させた時の評価値特性を 示す。図 13 の縦軸は推定時間誤差平均における評価値、図 14 の縦軸は推定時間誤差標準偏差における評価値を表す。両図か ら a = 0.27 で最小値をとることが分かる。この a に対応する





カットオフ周波数を持つ HPF を構成する。

5. 目標物体形状位置推定法

第3章と第4章ではエッジ回折波と鏡面反射波推定法につい て述べた。本章ではこの波形推定法を用いた物体位置形状推定 法について述べ、その特性を明らかにする。

5.1 物体位置形状推定アルゴリズムと精度評価

図 15 に提案アルゴリズムのフローチャートを示す。初期形 状推定より鏡面及びエッジからの散乱波受信素子を決定する。 エッジ回折波では APM と波形辞書を併用し、鏡面反射波では フレネル積分を用いて波形を推定する。適応フィルタリングに よる推定到来時間から物体エッジ位置と境界面を推定して形状 パラメータを更新する。以上の手順を繰り返し、物体形状及び 受信波形推定を行う。図16に物体エッジ位置推定精度を示す。 横軸は更新回数、縦軸はエッジ位置推定誤差である。破線は波 形推定を行わない方法、実線は本稿での提案法である。同図よ り波形推定を行わない時の推定精度に比べ、約10倍の改善が 得られることがわかる。また図17に物体角推定精度を示す。横 軸は更新回数、縦軸は物体角推定誤差である。同図の線種は図 16 と同一である。同図より波形推定を行わない時の推定精度に 比べ、約10倍の改善が得られることがわかる。

5.2 雑音環境下での精度特性

雑音環境下での特性評価を図 18 に示す。横軸は信号対雑音 比、縦軸はエッジ位置推定精度である。破線は波形推定を用い ない手法、実線が波形推定を用いる手法である。同図から約5



図 18 雑音環境下でのエッジ位置推定精度

dB 以上の S/N 比であれば提案手法は従来の波形推定を用いな い場合と比較して優位であることがわかる。

6. ま と め

エッジ回折波推定法において辞書波形による散乱波推定を提 案し、波形推定を用いない方法と比較し精度改善が得られるこ とを確認した。辞書サイズを縮小するために近似伝搬モデルを 導入し、更なる推定改善を得た。鏡面反射波推定においては数 値フレネル積分を用いた手法を提案し、推定精度の改善を得 た。更に HPF を適用することで波長オーダーからの鏡面散乱 波に対しても高精度な波形推定が可能であることを示した。更 に雑音耐性と精度を評価値とし、HPF のカットオフ周波数に 対応するフレネルゾーン指数の最適値を求めた。最後にこれら の波形推定法を用いた物体位置形状推定法を提案し、雑音環境 下においても提案法が優位であることを示した。本稿では角柱 物体を推定対象としたが、推定対象を一般的な形状に拡張する ため、アルゴリズムの3次元化と任意形状物体からの散乱波推 定が今後の課題となる。

文 献

- D. Nahamoo, S. X. Pan and A. C. Kak, "Synthetic aparture diffraction tomography and its interpolation-free computer implementation," IEEE Trans. Sonics and Ultra-sonics., vol.31, no.4, pp.218–229, 1984.
- [2] T. Sato, K. Takeda, T. Nagamatsu, T. Wakayama, I. Kimura and T. Shinbo, "Automatic signal processing of front monitor radar for tunnelling machines," IEEE Trans.

Geosci. Remote Sens., vol.35, no.2, pp.354-359, 1997.

- [3] T. Sato, T. Wakayama, and K. Takemura, "An imaging algorithm of objects embbeded in a lossy dispersive medium for subsurface radar data processing," IEEE Trans. Geosci. Remote Sens., vol.38, no.1, pp.296–303, 2000.
- [4] T. Sakamoto and T. Sato, "A target shape estimation algorithm for pulse radar systems based on boudary scattering transform," IEICE Trans. Commun., vol.E87-B, no.5, p.p. 1357–1365, 2004.
- [5] T. Sakamoto and T. Sato, "An estimation algorithm of target location and scattered waveform for UWB pulse radar systems," IEICE Trans. Commun., vol.E87-B, no.6, (Accepted for publication), 2004.
- [6] 前田 憲一、木村 磐根 "現代電磁波動論"オーム社、1984, pp.70-72.

付 録

フレネルゾーンに対応するカットオフ周波数計算法 フレネルゾーンは波長と伝搬距離で正規化された開口面の広 がりである。その指数 *a* は、

$$a = \frac{w^2}{\lambda r} \tag{A.1}$$

で与えられる。但し、 λ は波長、r は伝搬距離、w は開口面の 大きさである。よってa に対応するカットオフ周波数は次式で 求まる。

$$\omega_h = 2\pi a \frac{rc}{w^2} \tag{A.2}$$

また開口面のエッジからの距離を考慮し、図9での w_1, w_2 を 用いて、次式で新たにカットオフ周波数を定義する。

$$\omega_{\rm h} = 2\pi a \frac{rc}{w^2} \left(\frac{w_2}{w_1}\right)^2 \tag{A.3}$$

但し、 $w_2 \ge w_1$ 、 $w_1 + w_2 = w$ である。