This article is a technical report without peer review, and its polished and/or extended version may be published elsewhere.



A Single Spot Presentation in Midair Haptics Using Polyhedral Reflector

有賀健太朗¹⁾,松林篤²⁾,牧野泰才³⁾,篠田裕之⁴⁾

Kentaro ARIGA, Atsushi MATSUBAYASHI, Yasutoshi MAKINO, and Hiroyuki SHINODA

1) 東京大学 情報理工学系研究科(〒 113-8656 東京都文京区本郷 7-3-1, ariga@hapis.k.u-tokyo.ac.jp)

2) 東京大学 情報理工学系研究科(〒 113-8656 東京都文京区本郷 7-3-1, matsubayashi@hapis.k.u-tokyo.ac.jp)

3) 東京大学 新領域創成科学研究科(〒 277-8561 千葉県 柏市 柏の葉 5-1-5, yasutoshi_makino@k.u-tokyo.ac.jp)

4) 東京大学 新領域創成科学研究科 (〒 277-8561 千葉県 柏市 柏の葉 5-1-5, hiroyuki_shinoda@k.u-tokyo.ac.jp)

概要: 空中超音波触覚提示に関して,凹面反射板を用いることでアレイ開口サイズ以上の位置に触覚を 提示することが可能である.本研究では多面体近似球面反射体で代用する場合の収束性を検証する.反 射波が一点に収束可能であるためには,導出された反射体の近似精度の条件を達成する必要がある.数 値実験において収束性を検証し,実機実験において十分に知覚できるレベルの焦点音圧を達成すること を確認した.

キーワード: 触覚, 超音波, 反射, 干渉

1. はじめに

空中超音波触覚ディスプレイ [1][2][3] は非接触に人体へ 触覚を与えることが可能な触覚デバイスである.その時間 空間的な高い制御性から空中触覚において多くの研究に用 いられており,複雑な所望の音場を生成することをはじめ [4][5], AM, LM 変調のように効率よく触覚刺激を与えるこ とができたり [6], STM 変調によって触覚パターンを提示 することができる [7].ただし,超音波フェーズドアレイは 発音源自体のスペック,発音源の配置やデバイス形状によっ て性能が決まる.焦点の大きさはデバイスの開口と開口か らの距離に依存し,波長程度の大きさを持つ焦点を形成で きる限界は開口サイズと同程度の距離である [8].そのため, 提示距離を延長したりワークスペースを拡大したりするた めには,主にデバイスを複数用意しアレイサイズを拡大し たり,デバイスを物理的に動かすという手法が取られる [9].

著者らは先行研究において図1のように曲面反射板を用 いて照射音波を反射集束させ触覚を提示する手法を提案し た[10].これは,超音波触覚ディスプレイの提示距離の限 界を超えて触覚提示を行うもので,アレイ開口サイズの数 倍以上の距離でも焦点を形成し触覚を与えることができる. 遠距離超音波触覚提示は,例えば車載触覚インターフェー スのように,広い空間内での触覚体験への応用が期待でき る.著者らはまた曲面反射板を用いる遠距離超音波触覚提 示法のワークスペースの評価を行った[11]が,いずれも反 射板の形状はある焦点距離を持ったきれいな凹面反射板の みを仮定していた.

本稿では,図1の遠距離超音波触覚提示においてジオデ シックドームのような多面体近似面を反射体として用いた



図 1: 曲面反射板を用いた遠距離空中超音波触覚提示

場合の焦点の収束性を検証する.実用上,開口が大きく滑ら かな1枚の曲面を用意することは困難であり,代わりに近 似した曲面を作成し使用することが考えられるためである. まず,2次元平面において平面分割近似面を用いて反射波を 集束させた場合に焦点面で観測される音圧分布について考 察する.次に,実際に多面体近似球面を反射体として用い て反射波を集束させた場合の焦点音圧分布を測定し,理論 との整合性と焦点の収束性を確認する.

2. 理論

2.1 問題設定

2 次元平面上で,球面反射体を等分割するように複数の 平面で近似された反射体を考える.また簡単のため,2枚の 平面で構成された反射体を考える.図2のように,反射体 は光軸 (y 軸) に対称で,またフェーズドアレイも同様に y 軸に対称に配置されており反射板に正対するとする.また, 焦点面がフレネル領域にあるとする.



図 2: 反射板によって焦点を形成する様子. 鏡像フェーズド アレイで焦点を形成しつつ,同一の実音源の異なる鏡像音 源間に干渉が発生する.

鏡像法により,複数の平面反射面による鏡像位置に仮想 的なフェーズドアレイがあると考えることができる.1つの 鏡像フェーズドアレイの仮想音源に着目すれば,このフェー ズドアレイはレンズの効果と同様に位相制御によってフレ ネル領域にアレイ開口のフラウンホーファ回折像を形成す る[12][13].しかし同時に,複数の鏡像フェーズドアレイを 同時に着目すれば,同一の実音源の異なる鏡像音源間に生 じる干渉効果を考える必要がある.したがって,この反射体 による反射波で焦点を形成した場合,鏡像フェーズドアレ イによってフラウンホーファ回折像が形成されるが,干渉 の影響によって分布内に強め合いと弱め合いが発生する.

2.2 干涉縞

以降,反射体の2枚の平面がほぼ平行であるとし,鏡像 フェーズドアレイと焦点面とが平行と見なせると仮定する. また,鏡像アレイが凡そ焦点方向を向いていると仮定する. 鏡像フェーズドアレイの中心間距離を D とし,また鏡像 フェーズドアレイの中心と焦点面までの距離を L とする. 波長を λ とし, $L \gg D, \lambda$ であるとする.提示面上位置 x ($x \ll L$) での 2 つの鏡像音源からの音波の経路差を l と すると,

$$l = \sqrt{L^2 + (x + D/2)^2} - \sqrt{L^2 + (x - D/2)^2}$$
$$\approx \frac{Dx}{\sqrt{L^2 + D^2/4}}$$
(1)

となる.強め合いの干渉は経路差が波長の整数倍となる位置で起こるから,上式で強め合いの干渉が起こる条件は

$$\frac{Dx}{\sqrt{L^2 + D^2/4}} = m\lambda \ (m = 0, \pm 1, \cdots)$$
(2)

である. したがって, 鏡像フェーズドアレイ間の干渉で発生す る提示面上での干渉位置の間隔 d_x は, $d_x \cdot D/\sqrt{L^2 + D^2/4}$ であるから,

$$d_x = \frac{\sqrt{L^2 + D^2/4}}{D}\lambda\tag{3}$$

となる.

2.3 フェーズドアレイの収束効果

ここでは一旦干渉による影響を無視し、1 つの鏡像フェーズドアレイによる音波の集束効果を考えるものとする.前節と同様に反射体の 2 枚の平面がほぼ平行に接続されているものとし、提示面上の位置 x = 0 が鏡像フェーズドアレイ中心線上にあると仮定する.フェーズドアレイの開口サイズを A とし、無限個の位相制御可能な点音源が並んだ発音源であるとする.また、 $L \gg A$ であるとする.提示面上にフェーズドアレイが生成する音場 $p_A(x)$ は

$$p_A(x) = \int_{-A/2}^{A/2} p_0 \frac{e^{-jkr(x,a)}}{r(x,a)} \cdot e^{j\phi(a)} da$$
(4)

と書ける. ただし, k は波数, r(x, a) はフェーズドアレイ 上の点 a から位置 x までの伝播長, $\phi(a)$ は点 a での位相を 表す. いま提示面上の位置 x_0 で 1 つの鏡像フェーズドアレ イによる音波の位相を揃えるものとする(つまり, $\phi(a) = k(r(x_0, a) - r(x_0, 0))$ である). $L' = \sqrt{L^2 + D^2/4}$ とおく と、伝播長 r(x, a) は仮定より

$$r(x,a) \approx L' + \frac{(x-a)^2}{2L'}$$
 (5)

と近似できるため,式(4)を整理すると,

$$p_A(x) \approx p_0 \frac{e^{-jk\left(L' + \frac{x_0^2}{2L'}\right)}}{L'} \cdot \operatorname{sinc}\left(k(x - x_0)A/2L'\right) \quad (6)$$

となり、フラウンホーファ回折像が現れる. ただし、sinc $(x) = \frac{\sin x}{x}$ である. 回折像の頂点 x_0 から零点までの距離を w_x とすると、 $w_x \cdot kA/2L' = \pi$ より

$$w_x = \frac{\sqrt{L^2 + D^2/4}}{A}\lambda\tag{7}$$

を得る.

2.4 アナロジーと一点収束可能条件

これまで扱ってきた問題は,鏡像フェーズドアレイをス リットと見なすことにより,複数スリット干渉問題として捉 えることができる.したがって,提示面上の音圧分布は干渉 項と回折項の積の形で表されるため,アレイ開口の回折像 を包絡線とする干渉縞が形成されると考えられる [14][15].

いま N 個の鏡像アレイが y 軸対称に距離 D で等間隔に 並んでいると仮定すると,式 (1) より経路長差は Dx/L' で あるので,式 (6) を用いて

$$p(x) \approx p_A(x) \sum_{n=1}^{N} e^{jk \frac{Dx}{L'} \left(n - \frac{N+1}{2}\right)}$$
$$= p_A(x) \cdot N \frac{\operatorname{sinc}\left(kNDx/2L'\right)}{\operatorname{sinc}\left(kDx/2L'\right)}$$
(8)

と表せる.上式より, 焦点の半径を rf とすると

$$r_f = \frac{\sqrt{L^2 + D^2/4}}{ND}\lambda\tag{9}$$

であるが,これは反射体の開口が焦点を形成する角度によって焦点径が決定することを示している.



図 3: 提示面上の音圧分布の概形

次に, 焦点が一点に収束する条件について考察する. 図 3 の青線は式 (8) で表される提示面上の音圧分布の概形を示 している.赤い点線の開口回折像を包絡線とし,干渉明線 が間隔 d_x で現れる.開口回折像は単スリット開口内の干渉 と捉えることができるので,ここでは干渉明線,回折明線, などと呼び分けることとする.式 (3),(7)より, $d_x < w_f$ ならば,回折 0 次明線内に複数の干渉明線のピークが存在 することとなる.空中超音波触覚では音圧の 2 乗に比例す る音響放射圧を利用して触覚を提示するが,ここで開口回 折像について,式(6)より 0 次回折明線と比較して 1 次以 降の回折明線の強度は $4/9\pi^2$ 以下と非常に小さいことがわ かる.

したがって,

$$l_x \gtrsim w_x$$
 (10)

または、これを変形して

$$A \gtrsim D$$
 (11)

とすれば、1次以降の干渉明線の強度を低く抑えることがで きるため、空中超音波触覚提示においては一点集束すると 見なすことができる.

フェーズドアレイと反射体との距離を *H*,反射体の隣接 する 2 枚の平面のなす角で小さい方を θ とすると、 θ が微 小ならば $D = 2H\theta$ であるから、式 (11) は

$$\theta \lessapprox \frac{A}{2H}$$
 (12)

と変形できる.以上の式 (10)~(12) が複数の平面で近似さ れた曲面反射板による反射波が一点に収束するための条件 である.式(12)から,一点収束可能条件はフェーズドアレ イ開口サイズと反射体との距離によって決定することが分 かる.

3. 実験

実際に多面体近似球面反射体を用いた場合の音圧分布を 測定し,収束性を検証した.

図4のように,超音波アレイから多面体近似球面反射体 に超音波を照射し,反射音波によって焦点を形成した.図の



図 4: 測定実験の様子.フェーズドアレイと反射板の底の距 離は約 150cm.

ように座標軸を取り, xy 平面は反射板開口面, z 軸は反射 板の中心軸,音源アレイの中心軸と一致するよう設定した.

音源アレイは AUTD [3] を 2×2 に並べたものを使用した. 開口サイズは $x \times y = 375 \times 294$ mm だった. AUTD には 40 kHz 音源である T4010A1 ((株) 日本セラミック) が 249 個搭載され,開口から距離 18 cm に 1 台で焦点を形成した時の焦点音圧は 6.13 kPa である [11]. フェーズドアレイは反射板に正対させ, z = 75 cm の位置に配置した.

反射板として, Paperdome HD150 ((有) スープスタジオ 一級建築士事務所)を用いた. Paperdome HD150 は段ボー ル製の、半径約 75 cm の 4V ジオデシックドームである.

標準マイク (Brüel & Kjær 製, 4138-A-015) を用いて音 圧を測定した.マイクの位置は z = -32 cm であり, z 軸 と並行にかつ z 軸正の方に向くよう配置した.マイクは 2 軸ステージを用いて xy 方向に移動させた.

焦点は (x, y, z) = (0, 0, -32 cm) の位置に形成した. 観測 データの位相同期によって焦点を形成した. 2 mm 間隔, $-50 \le x, y \le 50 \text{ mm}$ の範囲で焦点面上の音圧分布を測定した.

図 5 は測定結果を示す音圧分布である. 焦点音圧は (x, y) = (0,0mm) で 4.14 kPa である.

比較のため、シミュレーションにより求めた焦点面上で の正規化音圧分布を図6に示す.シミュレーションにおいて は、音速を340 m/sとし、実機と同じ配置、トランスデュー サの指向性と音圧レベル、40 kHz における空気の減衰係数 を再現し、音圧正規化を行った.半球の焦点距離を半径の 半分の375 mm とすると、4V ジオデシックドームの底面の 正三角形と隣接する3枚の三角形とのなす角 $\theta = 0.18$ rad, A/2H = 0.12 rad である.

測定実験による焦点音圧値は触感を与えるのに十分な値 である.シミュレーションにおいても測定実験においても 十分に小さな焦点が形成された.また,目的位置でのみ鋭 い音圧ピークが観測され,それ以外の位置では音圧値が低 く抑えられていることが確認でき,一点収束可能条件は妥 当であると言える.







図 6: シミュレーションで算出した正規化音圧分布

4. おわりに

本稿では、曲面反射板を用いた遠距離空中超音波触覚提示において多面体近似球面反射体を代用したときの収束性について検証した.反射体を構成する複数の平面それぞれに対する鏡像フェーズドアレイにより焦点が形成され、同時に鏡像音源間で干渉が発生する.干渉縞の間隔がアレイ開口回折像の零点位置と同程度かそれ以上となるときに一点に収束し、この集束条件はフェーズドアレイ開口サイズと反射体との距離によって定まる.実験により、導出された条件式を満たす設計において多面体近似球面反射体による反射波がフェーズドアレイの位相制御により一点収束可能であることを確認した.

参考文献

- Takayuki Iwamoto, Mari Tatezono, and Hiroyuki Shinoda. Non-contact method for producing tactile sensation using airborne ultrasound. In International Conference on Human Haptic Sensing and Touch Enabled Computer Applications, pages 504– 513. Springer, 2008.
- [2] Tom Carter, Sue Ann Seah, Benjamin Long, Bruce Drinkwater, and Sriram Subramanian. Ultrahaptics: multi-point mid-air haptic feedback for touch

surfaces. In Proceedings of the 26th Annual ACM Symposium on User Interface Software and Technology, pages 505–514, 2013.

- [3] Shun Suzuki, Seki Inoue, Masahiro Fujiwara, Yasutoshi Makino, and Hiroyuki Shinoda. Autd3: Scalable airborne ultrasound tactile display. *IEEE Transactions on Haptics*, 14(4):740–749, 2021.
- [4] Seki Inoue, Yasutoshi Makino, and Hiroyuki Shinoda. Active touch perception produced by airborne ultrasonic haptic hologram. In 2015 IEEE World Haptics Conference (WHC), pages 362–367. IEEE, 2015.
- [5] Atsushi Matsubayashi, Tomohisa Yamaguchi, Yasutoshi Makino, and Hiroyuki Shinoda. Rendering softness using airborne ultrasound. In 2021 IEEE World Haptics Conference (WHC), pages 355–360, 2021.
- [6] Ryoko Takahashi, Keisuke Hasegawa, and Hiroyuki Shinoda. Lateral modulation of midair ultrasound focus for intensified vibrotactile stimuli. In International Conference on Human Haptic Sensing and Touch Enabled Computer Applications, pages 276– 288. Springer, 2018.
- [7] William Frier, Damien Ablart, Jamie Chilles, Benjamin Long, Marcello Giordano, Marianna Obrist, and Sriram Subramanian. Using spatiotemporal modulation to draw tactile patterns in mid-air. In Domenico Prattichizzo, Hiroyuki Shinoda, Hong Z. Tan, Emanuele Ruffaldi, and Antonio Frisoli, editors, *Haptics: Science, Technology, and Applications*, pages 270–281, Cham, 2018. Springer International Publishing.
- [8] Keisuke Hasegawa and Hiroyuki Shinoda. Aerial display of vibrotactile sensation with high spatialtemporal resolution using large-aperture airborne ultrasound phased array. In 2013 World Haptics Conference (WHC), pages 31–36. IEEE, 2013.
- [9] Thomas Howard, Maud Marchal, Anatole Lécuyer, and Claudio Pacchierotti. Pumah: Pan-tilt ultrasound mid-air haptics for larger interaction workspace in virtual reality. *IEEE Transactions on Haptics*, 2019.
- [10] Kentaro Ariga, Masahiro Fujiwara, Yasutoshi Makino, and Hiroyuki Shinoda. Midair haptic presentation using concave reflector. In International Conference on Human Haptic Sensing and Touch Enabled Computer Applications, pages 307– 315. Springer, 2020.
- [11] Kentaro Ariga, Masahiro Fujiwara, Yasutoshi Makino, and Hiroyuki Shinoda. Workspace evaluation of long-distance midair haptic display using curved reflector. In 2021 IEEE World Haptics Conference (WHC), pages 85–90, 2021.
- [12] Takayuki Hoshi, Masafumi Takahashi, Takayuki Iwamoto, and Hiroyuki Shinoda. Noncontact tactile display based on radiation pressure of airborne ultrasound. *IEEE Transactions on Haptics*, 3(3):155– 165, 2010.
- [13] Frank Träger. Springer handbook of lasers and optics. 2007.
- [14] Donald H Kobe. Aharonov-bohm effect revisited. Annals of Physics, 123(2):381–410, 1979.
- [15] Timothy H. Boyer. Classical electromagnetic deflections and lag effects associated with quantum interference pattern shifts: Considerations related to the aharonov-bohm effect. *Phys. Rev. D*, 8:1679–1693, Sep 1973.