Simulación de la propagación de ondas acústicas en flujos potenciales mediante bases de ondas planas

Pablo Gamallo¹, Jeremy Astley²

¹Dpto. Deseño na Enxeñería Universidade de Vigo

²Institute of Sound and Vibration Research University of Southampton

- 2 Definición del problema
- 3 Limitaciones del Método de los Elementos Finitos clásico
- 4 Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz
- 5 Ecuación de Helmholtz convectiva no uniforme

Ruido producido por aviones comerciales



Figura: Principales fuentes de ruido en un avión comercial.

Ruido del motor



Figura: Motor de aviación tipo turbofan.

Esquema motor turbofan



Figura: Esquema de motor de aviación tipo turbofan (vista interior).

Análisis del sonido radiado



- Simulación de la radiación acústica en motores turbofan
- Propagación acústica a través de flujos estacionarios

Análisis del sonido radiado



• Simulación de la radiación acústica en motores turbofan

• Propagación acústica a través de flujos estacionarios

Análisis del sonido radiado



- Simulación de la radiación acústica en motores turbofan
- Propagación acústica a través de flujos estacionarios

Conceptos previos

• Ecuación de ondas (medio homogéneo sin flujo),

$$\Delta p - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = 0$$

c es velocidad de propagación en el medio.

• Régimen armónico:
$$p(x, t) = p(x)e^{i\omega t}$$

Ecuación de Helmholtz

$$\Delta p + \frac{\omega^2}{c^2}p = 0$$

Conceptos previos

• Ecuación de ondas (medio homogéneo sin flujo),

$$\Delta p - \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 p}{\partial t^2} = 0$$

c es velocidad de propagación en el medio.

• Régimen armónico:
$$p(x,t) = p(x)e^{i\omega t}$$

Ecuación de Helmholtz

$$\Delta p + \frac{\omega^2}{c^2}p = 0$$

Algunas definiciones previas

Frecuencia angular ω , frecuencia f y periodo T

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

Número de onda y longitud de onda

$$\lambda = \frac{2\pi}{k}$$

Relación de dispersión

$$k = \frac{\omega}{c}$$

Algunas definiciones previas

Frecuencia angular ω , frecuencia f y periodo T

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

Número de onda y longitud de onda

$$\lambda = \frac{2\pi}{k}$$

Relación de dispersión

$$k = \frac{\omega}{c}$$

Algunas definiciones previas

Frecuencia angular ω , frecuencia f y periodo T

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

Número de onda y longitud de onda

$$\lambda = \frac{2\pi}{k}$$

Relación de dispersión

$$k = \frac{\omega}{c}$$

• Flujo: compresible, isoentrópico y potencial

• Flujo total = flujo estacionario + perturbaciones acústicas

• Acústica: perturbaciones armónicas de pequeña amplitud

 $u \ll u_0 \,$

• Linealización entorno al flujo estacionario **u**₀:

 $\mathbf{u}_t = \mathbf{u}_0 + \mathbf{u}$

• Flujo: compresible, isoentrópico y potencial

• Flujo total = flujo estacionario + perturbaciones acústicas

• Acústica: perturbaciones armónicas de pequeña amplitud

 $u \ll u_0 \,$

• Linealización entorno al flujo estacionario **u**₀:

 $\mathbf{u}_t = \mathbf{u}_0 + \mathbf{u}$

• Flujo: compresible, isoentrópico y potencial

• Flujo total = flujo estacionario + perturbaciones acústicas

• Acústica: perturbaciones armónicas de pequeña amplitud

$u \ll u_0 \,$

• Linealización entorno al flujo estacionario **u**₀:

 $\mathbf{u}_{t} = \mathbf{u}_{0} + \mathbf{u}$

• Flujo: compresible, isoentrópico y potencial

• Flujo total = flujo estacionario + perturbaciones acústicas

• Acústica: perturbaciones armónicas de pequeña amplitud

$u \ll u_0 \,$

• Linealización entorno al flujo estacionario **u**₀:

$$\mathbf{u}_{\mathrm{t}} = \mathbf{u}_{\mathbf{0}} + \mathbf{u}$$

Ecuaciones del flujo

Ecuaciones del flujo estacionario

$$\nabla \cdot (\rho_0 \mathbf{u}_0) = 0$$
$$\mathbf{u}_0 = \nabla \phi_0$$
$$\frac{1}{2} |\mathbf{u}_0|^2 + \frac{K\gamma}{\gamma - 1} \rho_0^{\gamma - 1} = E$$
$$p_0 = K\rho_0^{\gamma}$$
$$c_0^2 = \gamma \frac{p_0}{\rho_0}$$

Ecuaciones para el campo acústico

• Ecuaciones del campo acústico

$$i\omega\rho + \nabla \cdot (\rho_0 \nabla \phi + \rho \mathbf{u_0}) = 0$$

$$i\omega\phi + \mathbf{u_0} \cdot \nabla \phi + \frac{p}{\rho_0} = 0$$

$$p = c_0^2 \rho$$

Ecuación de ondas convectiva no homogénea

$$\omega^{2} \frac{\rho_{0}}{c_{0}^{2}} \phi - i\omega \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi + \nabla \cdot \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \phi \right) \right) - \nabla \cdot \left(\left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi \right) \mathbf{u}_{0} \right) + \nabla \cdot (\rho_{0} \nabla \phi) = 0$$

Ecuaciones para el campo acústico

• Ecuaciones del campo acústico

$$i\omega\rho + \nabla \cdot (\rho_0 \nabla \phi + \rho \mathbf{u_0}) = 0$$

$$i\omega\phi + \mathbf{u_0} \cdot \nabla \phi + \frac{p}{\rho_0} = 0$$

$$p = c_0^2 \rho$$

Ecuación de ondas convectiva no homogénea

$$\omega^{2} \frac{\rho_{0}}{c_{0}^{2}} \phi - i\omega \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi + \nabla \cdot \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \phi \right) \right) - \nabla \cdot \left(\left(\left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi \right) \mathbf{u}_{0} \right) + \nabla \cdot (\rho_{0} \nabla \phi) = 0$$

Condiciones de contorno acústicas

• Pared rígida:

$$\nabla \phi \cdot \mathbf{n} = \mathbf{u} \cdot \mathbf{n} = 0$$

• Pared 'blanda', forro acústico (condición de Myers):

$$i\omega(\mathbf{u}\cdot\mathbf{n}) = \{i\omega + \mathbf{u_0}\cdot\nabla - \mathbf{n}\cdot(\mathbf{n}\cdot\nabla\mathbf{u_0})\}\frac{p}{Z}$$

• Admisión: Modos prescritos (dato).

• Salida: Condiciones de no reflexión o radiación.

Requisitos computacionales del MEF



Figura: Requisitos computacionales del MEF (Fuente: J. Hamilton & R.J. Astley).

Limitaciones del Método de los Elementos Finitos clásico

Propiedades del MEF: Error de Interpolación

• Para una buena interpolación se requieren 8-10 nodos por longitud de onda:

$$h \approx rac{\lambda}{10} \Rightarrow kh pprox rac{2\pi}{10}$$



Limitaciones del Método de los Elementos Finitos clásico

Propiedades del MEF: Error de Polución

• El error de polución hace que 8-10 nodos por longitud de onda NO sean suficientes cuando $\lambda < L/3$



Ecuación de Helmholtz homogénea

$$\Delta p + k^2 p = 0 \text{ en } \Omega, + \text{c.c.}$$

• Ondas planas son soluciones:

$$\phi_{\theta}(x, y) = A e^{-i(k_x(\theta)x + k_y(\theta)y)} = A e^{-ik(x\cos\theta + y\sin\theta)}, \ \theta \in [0, 2\pi)$$

• Aproximación de *p* mediante bases de ondas planas:

$$V_n = \left\{ p_n : p_n = \sum_{j=1}^n A_j \, e^{-ik(x\cos\theta_j + y\sin\theta_j)} \right\}$$

Propiedades de la aproximación

Para toda p
 solución de la ecuación de Helmholtz en Ω

• $p \in H^{s}(\Omega)$

$$\inf_{p_n \in V_n} \|p - p_n\|_{H^1(\Omega)} \le C \left(\frac{\ln n}{n}\right)^{\lambda(s-1)} \|p\|_{H^s(\Omega)}$$

 $(\lambda\pi \text{ es el menor ángulo exterior de }\Omega)$

• *p* analítica:

$$\inf_{p_n \in V_n} \|p - p_n\|_{H^1(\Omega)} \le C e^{-\gamma \frac{n}{\ln n}} \|p\|_{L_2(\Omega)}$$

Bases de ondas planas con partición (malla) del dominio

• Métodos de Trefftz:

- **1** Funciones de base discontinuas
- Problema variacional definido sobre el esqueleto de la malla (aristas en 2D, caras 3D) para imponer condiciones de 'acople' y cond. contorno

• El Método de la Partición de la unidad:

- Funciones de base continuas
- Pormulación variacional 'estándar' (misma que para el MEF)

Métodos de Trefftz



Introduciendo el espacio

$$\mathcal{K}(\Omega) = K(\Omega_1) \oplus \cdots \oplus K(\Omega_{N_e})$$

donde $K(\Omega_i) \subset H^1(\Omega_i)$ es el subespacio de las funciones $\varphi_i \in H^1(\Omega_i)$ satisfaciendo

$$\Delta \varphi_j + \kappa^2 \varphi_j = 0 \quad \text{en } \Omega_j.$$

個 と く ヨ と く ヨ と …

Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz Métodos de Trefftz

Métodos de Trefftz: Formulación variacional

• Condiciones de acople y de contorno

$$\begin{split} [v]_{\Sigma_{kj}} &:= (v_k - v_j)|_{\Sigma_{kj}} \\ \left[\frac{\partial v}{\partial \nu_k}\right]_{\Sigma_{kj}} &:= \left(\frac{\partial v_k}{\partial \nu_k} - \frac{\partial v_j}{\partial \nu_k}\right)\Big|_{\Sigma_{kj}} = \left(\frac{\partial v_k}{\partial \nu_k} + \frac{\partial v_j}{\partial \nu_j}\right)\Big|_{\Sigma_{kj}} \\ B(v) &= g, \quad \text{condiciones contorno} \end{split}$$

• Imposición mediante mínimos cuadrados (hay otras alternativas)

$$\begin{split} J(v) &:= \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{N_e} \sum_{\substack{j=1\\j \neq k}}^{N_e} \int_{\Sigma_{kj}} \left| \left[\frac{\partial v}{\partial \nu_k} \right]_{\Sigma_{kj}} - i\kappa \left[v \right]_{\Sigma_{kj}} \right|^2 d\Gamma + \frac{1}{2} \sum_{k=1}^{N_e} \int_{\Gamma_k} \left| B(v) - g \right|^2 d\Gamma, \\ \langle \delta I(p), v \rangle &= \sum_{k=1}^{N_e} \sum_{\substack{j=1\\j \neq k}}^{N_e} \int_{\Sigma_{kj}} \left(\left[\frac{\partial p}{\partial \nu_k} \right]_{\Sigma_{kj}} - i\kappa \left[p \right]_{\Sigma_{kj}} \right) \overline{\left(\left[\frac{\partial v}{\partial \nu_k} \right]_{\Sigma_{kj}} - i\kappa \left[v \right]_{\Sigma_{kj}} \right)} d\Gamma + \\ &\sum_{k=1}^{N_e} \int_{\Gamma_k} \left(B(p) - g \right) \overline{B(v)} d\Gamma = 0, \ \forall v \in \mathcal{K}(\Omega) \end{split}$$

Métodos de Trefftz: Discretización

Espacio discreto global

$$\mathcal{K}_{h,n}(\Omega) := K_{h,n_1}(\Omega_1) \oplus \cdots \oplus K_{h,n_{N_e}}(\Omega_{N_e}) \subset \mathcal{K}(\Omega)$$

se construye a partir de espacios discretos locales (en cada elemento)

$$K_{h,n_j}(\Omega_k) := \{ \alpha_{j,l} \varphi_{j,l} : \alpha_{j,l} \in \mathbb{C}, \ l = 1, \dots, n_j \} \subset K(\Omega_j)$$

donde,

$$\varphi_{j,l} = \begin{cases} e^{i\kappa(x\cos\phi_l + y\sin\phi_l)} & \text{in } \Omega_j \\ 0 & \text{elsewhere} \end{cases}$$

Cualquier función $v_{h,p} \in \mathcal{K}_{h,p}(\Omega)$ se escribirá

$$v_{h,n} = \sum_{j=1}^{N_e} \sum_{l=1}^{n_j} \alpha_{j,l} \varphi_{j,l}$$

Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz Métodos de Trefftz

Conjunto finito de vectores de onda

Dado un número de direcciones n_d, consideramos ángulos {θ₁,..., θ_{n_d}} equidistantes.



El Método de la Partición de la Unidad

• Introducido por Melenk y Babuška en 1996

- Características principales:
 - Permite enriquecer el espacio de elementos finitos con funciones de base generales
 - Comparte con el MEF: formulación variacional y definición local de las funciones de base (da lugar a matrices huecas).
 - Eligiendo funciones de base *adecuadas* (buenas propiedades de aproximación) se espera reducir notablemente el número de g.d.l.

Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz El Método de la Partición de la Unidad

Ecuación de Helmholtz: Formulación Variacional

$$\int_{\Omega} \nabla p \cdot \nabla \bar{\phi} \, dV - \kappa^2 \int_{\Omega} p \, \bar{\phi} \, dV - i\kappa \left(\frac{1-Q}{1+Q}\right) \int_{\Gamma_R} p \, \bar{\phi} \, d\Gamma = \frac{1}{2} \int_{\Gamma_N} g \, \bar{\phi} \, d\Gamma + \frac{1}{1+Q} \int_{\Gamma_R} g \, \bar{\phi} \, d\Gamma, \, \forall \phi \in H^1_{\Gamma_D}(\Omega)$$

Discretizaciones (conformes)

Elementos Finitos estándar (MEF)

$$\phi_h(x, y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} N_l(x, y) \phi_l,$$

 ϕ_l : valores nodales (g.d.l. del MEF)

Método de la Partición de la Unidad (MPU)

$$\phi_{h,n}(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} \sum_{j=1}^{n_d(l)} A_l^j \psi_l^j(x,y), \text{ donde } \psi_l^j(x,y) = N_l(x,y) e^{-ik(x\cos\theta_j + y\sin\theta_j)},$$

 A_l^j : amplitudes de onda nodales (g.d.l. del MPU)

Discretizaciones (conformes)

Elementos Finitos estándar (MEF)

$$\phi_h(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} N_l(x,y) \phi_l,$$

 ϕ_l : valores nodales (g.d.l. del MEF)

Método de la Partición de la Unidad (MPU)

$$\phi_{h,n}(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} \sum_{j=1}^{n_d(l)} \mathbf{A}_l^j \psi_l^j(x,y), \text{ donde } \psi_l^j(x,y) = N_l(x,y) e^{-ik(x\cos\theta_j + y\sin\theta_j)},$$

 A_l^j : amplitudes de onda nodales (g.d.l. del MPU)

Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz El Método de la Partición de la Unidad

Ejemplo de función de base del MPU



Métodos numéricos con bases de ondas planas: Ec. de Helmholtz El Método de la Partición de la Unidad

Test numérico: Propagación en conductos



a) Dominio

b) Malla inicial

Estudio de la convergencia del PUM



Ecuación de Helmholtz convectiva no uniforme

Ecuación de ondas convectiva

$$\omega^{2} \frac{\rho_{0}}{c_{0}^{2}} \phi - i\omega \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi + \nabla \cdot \left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \phi \right) \right) - \nabla \cdot \left(\left(\frac{\rho_{0} \mathbf{u}_{0}}{c_{0}^{2}} \cdot \nabla \phi \right) \mathbf{u}_{0} \right) + \nabla \cdot (\rho_{0} \nabla \phi) = 0$$

Funciones para el enriquecimiento local: soluciones 'localmente' exactas

Flujo uniforme 2D

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + (1 - M^2) \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} - 2ikM \frac{\partial \phi}{\partial x} + k^2 \phi = 0$$

Ondas planas: $\phi(x, y) = A e^{-i(k_x x + k_y y)} = A e^{-ik \frac{(x \cos \theta + y \sin \theta)}{1 + M \cos \theta}}$



Figura: Lugar geométrico de vectores de onda k

Funciones de base del MPU

Elementos Finitos estándar (MEF)

$$\phi_h(x, y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} N_l(x, y) \phi_l,$$

 ϕ_l : valores nodales (g.d.l. del MEF)

Método de la Partición de la Unidad (MPU)

$$\phi_h(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} \sum_{j=1}^{n_d(l)} A_l^j \psi_l^j(x,y), \text{ donde } \psi_l^j(x,y) = N_l(x,y) e^{-ik \frac{(x\cos\theta_j + y\sin\theta_j)}{1 + M\cos\theta_j}},$$

 A_l^j : amplitudes de onda nodales (g.d.l. del MPU)

Funciones de base del MPU

Elementos Finitos estándar (MEF)

$$\phi_h(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} N_l(x,y) \, \phi_l,$$

 ϕ_l : valores nodales (g.d.l. del MEF)

Método de la Partición de la Unidad (MPU)

$$\phi_h(x,y) = \sum_{l=1}^{N_{nodes}} \sum_{j=1}^{n_d(l)} \mathbf{A}_l^j \psi_l^j(x,y), \text{ donde } \psi_l^j(x,y) = N_l(x,y) e^{-ik \frac{(x\cos\theta_j + y\sin\theta_j)}{1 + M\cos\theta_j}},$$

 A_l^j : amplitudes de onda nodales (g.d.l. del MPU)

Conjunto finito de vectores de onda

• Dado un número de direcciones n_d , consideramos ángulos $\{\theta_1, \ldots, \theta_{n_d}\}$ tales que $\{\vec{k}(\theta_1), \ldots, \vec{k}(\theta_{n_d})\}$ son equidistantes.



Base del MPU



a) Construcción de la base MPU

b) Elipse local de vectores de onda ► < Ξ > <</p>

Simulación de la propagación de ondas con bases de ondas planas 33/39

< 口 > < 同

Ecuaciones discretizadas

Formulación Variacional

Formulación fuerte

$$\int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \nabla \psi \cdot \nabla \phi - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) \right\} dV + i\omega \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) \phi \right\} dV - \omega^2 \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \psi \phi \, dV = \int_{\Gamma} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \psi \nabla \phi - \mathbf{u}_0 \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - i\omega \mathbf{u}_0 \psi \phi \right\} \cdot \mathbf{n} \, dS$$

Conjunto discreto de funciones test

$$\psi(x, y) \equiv \psi_l^J(x, y), \quad l = 1, \dots, N_{nodes} \text{ and } j = 1, \dots, n_d(l)$$

Sistema de ecuaciones lineales

$$[B(\omega)]\{A\}=\{F(\omega)\}$$

Ecuaciones discretizadas

Formulación Variacional

Formulación fuerte

$$\begin{split} \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \nabla \psi \cdot \nabla \phi - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) \right\} \, dV + i\omega \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) \phi \right\} \, dV - \\ \omega^2 \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \psi \phi \, dV = \int_{\Gamma} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \psi \nabla \phi - \mathbf{u}_0 \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - i\omega \mathbf{u}_0 \psi \phi \right\} \cdot \mathbf{n} \, dS \end{split}$$

Conjunto discreto de funciones test

$$\psi(x,y) \equiv \psi_l^j(x,y), \quad l = 1, \dots, N_{nodes} \text{ and } j = 1, \dots, n_d(l)$$

Sistema de ecuaciones lineales

$$[B(\omega)]\{A\}=\{F(\omega)\}$$

Ecuaciones discretizadas

Formulación Variacional

Formulación fuerte

э

$$\int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \nabla \psi \cdot \nabla \phi - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) \right\} dV + i\omega \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - (\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \psi) \phi \right\} dV - \omega^2 \int_{\Omega} \frac{\rho_0}{c_0^2} \psi \phi \, dV = \int_{\Gamma} \frac{\rho_0}{c_0^2} \left\{ c_0^2 \psi \nabla \phi - \mathbf{u}_0 \psi(\mathbf{u}_0 \cdot \nabla \phi) - i\omega \mathbf{u}_0 \psi \phi \right\} \cdot \mathbf{n} \, dS$$

Conjunto discreto de funciones test

$$\psi(x,y) \equiv \psi_l^j(x,y), \quad l = 1, \dots, N_{nodes} \text{ and } j = 1, \dots, n_d(l)$$

Sistema de ecuaciones lineales

$$[B(\omega)]\{A\} = \{F(\omega)\}$$

- 4 同 ト 4 ヨ ト 4 ヨ ト

Test numérico

Test numérico: Admisión de un motor turbofan tipo



Test numérico

Campo de presión acústica (parte real) para $\omega = 25$



(e) MPU, 12.000 g.d.l (1.500 pts., 8 dir.)



(f) MEF cuadrático, 100.000 d.o.f.

Test numérico

Presión acústica (parte real) en el plano final



• El estudio realizado indica que el MPU es más eficiente que el el MEF para resolver problemas de propagación acústica de onda corta en flujos irrotacionales.

• En los problemas bidimensionales se observan mejoras muy notables en la eficiencia.

• El mal condicionamiento de los sistemas de ecuaciones resultantes en el MPU limita el margen de mejora.

• El estudio realizado indica que el MPU es más eficiente que el el MEF para resolver problemas de propagación acústica de onda corta en flujos irrotacionales.

• En los problemas bidimensionales se observan mejoras muy notables en la eficiencia.

• El mal condicionamiento de los sistemas de ecuaciones resultantes en el MPU limita el margen de mejora.

• El estudio realizado indica que el MPU es más eficiente que el el MEF para resolver problemas de propagación acústica de onda corta en flujos irrotacionales.

• En los problemas bidimensionales se observan mejoras muy notables en la eficiencia.

• El mal condicionamiento de los sistemas de ecuaciones resultantes en el MPU limita el margen de mejora.

Trabajo futuro

• Investigar posibles estrategias para solventar el problema del mal condicionamiento: métodos multimalla, 'refinamiento' adaptativo, etc.

• Hacer un estudio análogo para evaluar la eficiencia del MPU para problemas tridimensionales.

• Comparar el MPU con otros métodos numéricos recientes que también se basan en el uso de bases de ondas planas: UWVF, Métodos Trefftz (LSM), DGM, etc.

Trabajo futuro

• Investigar posibles estrategias para solventar el problema del mal condicionamiento: métodos multimalla, 'refinamiento' adaptativo, etc.

• Hacer un estudio análogo para evaluar la eficiencia del MPU para problemas tridimensionales.

• Comparar el MPU con otros métodos numéricos recientes que también se basan en el uso de bases de ondas planas: UWVF, Métodos Trefftz (LSM), DGM, etc.

Trabajo futuro

• Investigar posibles estrategias para solventar el problema del mal condicionamiento: métodos multimalla, 'refinamiento' adaptativo, etc.

• Hacer un estudio análogo para evaluar la eficiencia del MPU para problemas tridimensionales.

• Comparar el MPU con otros métodos numéricos recientes que también se basan en el uso de bases de ondas planas: UWVF, Métodos Trefftz (LSM), DGM, etc.