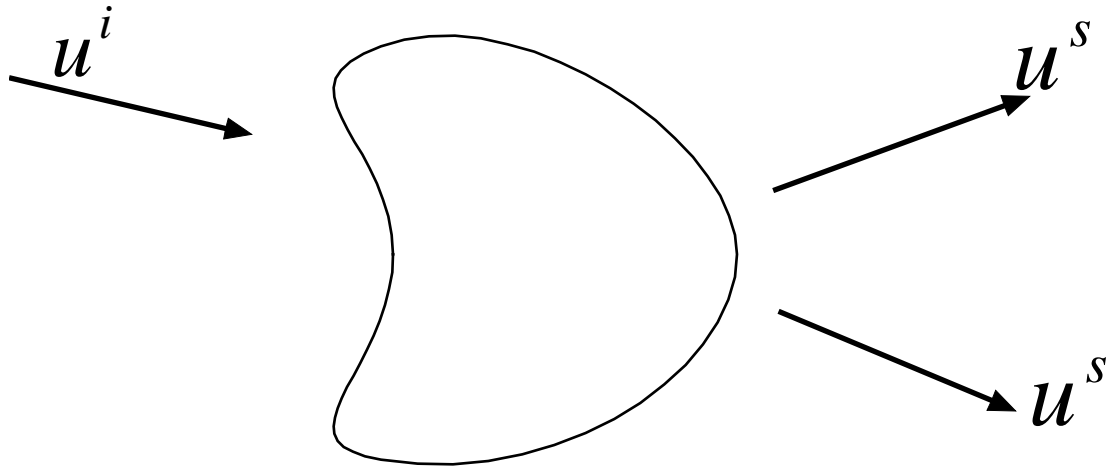


بِسْمِ اللّٰهِ الرَّحْمٰنِ الرَّحِیْمِ

مسیحیل وارون پراکنڈگی امواج



پراکندگی امواج



$$u = u^i + u^s$$

$$U(x, t) = \operatorname{Re}\{u(x)e^{-i\omega t}\}$$

$$\Delta u(x) + \frac{\omega^2}{c(x)^2} \left(1 + i\frac{\gamma}{\omega}\right)u = 0$$

$$k := \frac{\omega}{c_0} > 0, \quad n(x) := \frac{c_0^2}{c(x)^2} \left(1 + i\frac{\gamma}{\omega}\right)$$

$$\Delta u + k^2 n u = 0$$

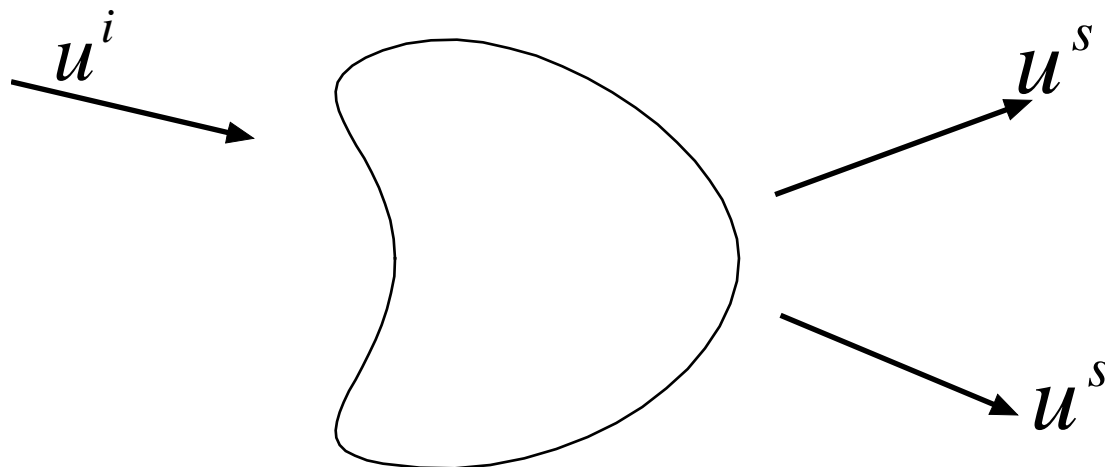
$$\Delta u + k^\gamma n u = 0$$

$$D = \{x \mid n(x) \neq \infty\}$$

$$\Delta u + k^\gamma u = 0 \quad \text{در } \mathbb{R}^3 \setminus \bar{D}$$

$$u = 0 \quad \text{روی } \partial D$$

شرط تشعشعی زامرفلد



$$u = u^i + u^s$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} r^{\frac{m-1}{2}} \left(\frac{\partial u^s}{\partial r} - iku^s \right) = 0$$

الكوي ميدان دور (far field pattern)

$$u = u^i + u^s$$

$$\lim_{r \rightarrow \infty} r^{\frac{m-1}{2}} \left(\frac{\partial u^s}{\partial r} - iku^s \right) = 0$$

$$u^s(x) = \frac{e^{ik|x|}}{|x|^{\frac{m-1}{2}}} \left\{ u^\infty(\hat{x}) + o\left(\frac{1}{|x|}\right) \right\}$$

مسئله وارون

با فرض دانستن u^∞ برای یک یا چند موج مختلف u^i

چگونه شکل مانع D را بازیابی کنیم؟

شکل $D \implies u^\infty$ و u^i

یکتایی در بازیابی شکل D

اگر بر اثر برخورد موج u^i با دو مانع D_1 و D_2 الگوهای میدان دور برابر باشند، آیا

$$D_1 = D_2 ?$$

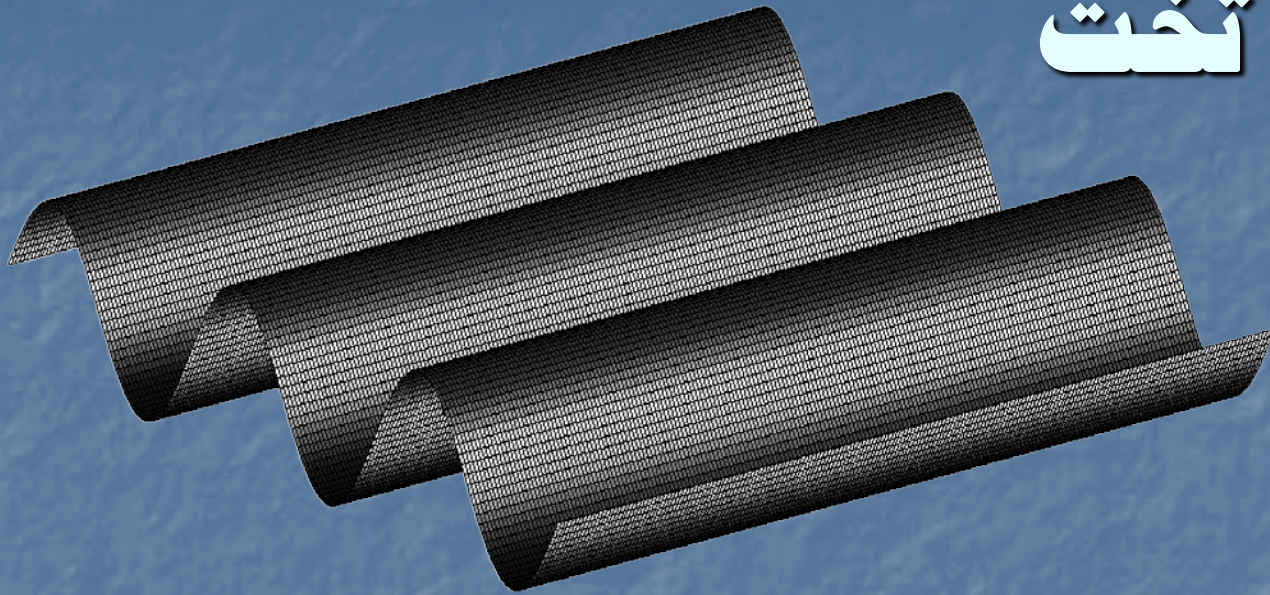
مثال نقض:

D گوی به شعاع $R = r + \frac{m\pi}{k}$ باشد

$$u^i(x) = \frac{\sin k|x|}{|x|} \quad u^s(x) = -\frac{\sin kR e^{ik|x|}}{e^{ikR} |x|}$$

$$u^\infty(\hat{x}) = -\frac{\sin kr}{e^{ikr}}$$

امواج تخت



$$u^i(x, d) := e^{ikx \cdot d}$$

$$u^s(x, d)$$

$$u^\infty(\hat{x}, d)$$

مسئله وارون

با اطلاعات $u^\infty(\hat{x}, d)$ برای امواج تخت در همه
راستاهای تابیده شده d و همه راستاهای مشاهده
شده \hat{x}

$$u^\infty(\hat{x}, d) \implies D \text{ شکل}$$

یکتایی بازیابی مانع (Schiffer-1960)

اگر D_1 و D_p دو مانع باشند که الگوهای میدان دور به دست آمده از پراکندگی تعداد نامتناهی موج تخت

برابر باشد، $u_1^\infty(\hat{x}, d) = u_p^\infty(\hat{x}, d)$ ، آنگاه $D_1 = D_p$

یکتایی تنها با یک موج تخت

• اگر $diam D < \frac{2\pi}{k}$ (Colton-Sleeman-1983)

• اگر مانع یک گوی باشد (Liu-1997)

• D یک چند وجهی باشد، (Rondi-2003)

مساله باز: برای یکتایی چقدر از اطلاعات الگوی میدان دور لازم است؟

موانع به طور موضعی پوشیده شده

شرط مرزی مرکب:

$$u = 0 \quad \text{روی } \Gamma_D$$

$$\frac{\partial u}{\partial \nu} + i\lambda u = 0 \quad \text{روی } \Gamma_I$$

روشهای بازیابی مانع

- روش نیوتن
- روش منبع نقطه ای
- روش نمونه برداری خطی
- روش منابع تکین

روش نیوتن

$$F(x) = y$$

$$x_{n+1} = x_n - (F'(x_n))^{-1} (F(x_n) - y)$$

روش نیوتن

$$\mathcal{F} : \partial D \mapsto u_\infty$$

$$\mathcal{F}(\partial D) = u_\infty$$

روش نیوتن

$$\partial D_r = \{x + r(x)\nu_\circ(x) : x \in \partial D_\circ\}$$

$$F : C^{\gamma}(\partial D_\circ) \longrightarrow L^{\gamma}(\Omega)$$

$$F(r) := \mathcal{F}(\partial D_r) = u^\infty$$

روش نیوتن

عملگر $F : C^2(\partial D_0) \rightarrow L^2(\Omega)$ که مرز یک مانع نرم - صوت را به الگوی میدان دور متناظر می سازد، به معنای فرشه مشتق پذیر است و $F'(r)h$ برابر است با الگوی میدان دور تابع v_h که جواب تشعشی معادله هلمولتز در $\mathbb{R}^3 \setminus \bar{D}_r$ با شرط مرزی دیریکله

$$v_h = -h \frac{\partial u}{\partial \nu} \quad \text{روی } \partial D_r$$

می باشد. تابع u در این رابطه میدان مجموع $u = u^i + u^s$ متناظر ناحیه D_r است.

روش نیوتن

در حالت شرط مرزی امیدانس $\frac{\partial u}{\partial \nu} + i\lambda u = 0$ مشتق $F'(r)h$ برابر الگوی میدان v_h است که در شرط مرزی امیدانس زیر صدق می کند.

$$\frac{\partial v_h}{\partial \nu} + i\lambda v_h = \{k^2 - \lambda^2 + i\lambda \mathbf{H}\} h u + \mathbf{Div}(h \mathbf{Grad} u)$$

u جواب متناظر ناحیه D_r ، \mathbf{H} انحنا میانی \mathbf{Div} و ∂D_r و \mathbf{Grad} به ترتیب دیورژانس و گرادیان سطح می باشند.

روش نیوتن

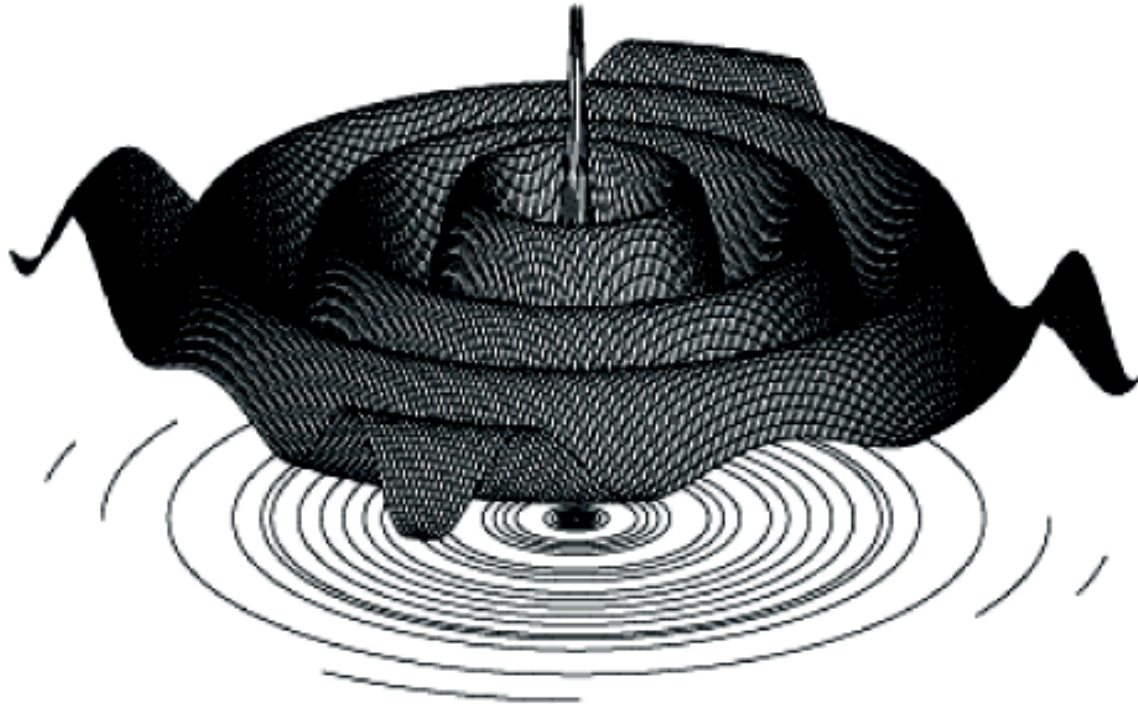
$$F(r) = u_{\infty}$$

$$F(r_n) + F'(r_n) \cdot q_n = u_{\infty}$$

$$r_{n+1} = r_n + q_n$$

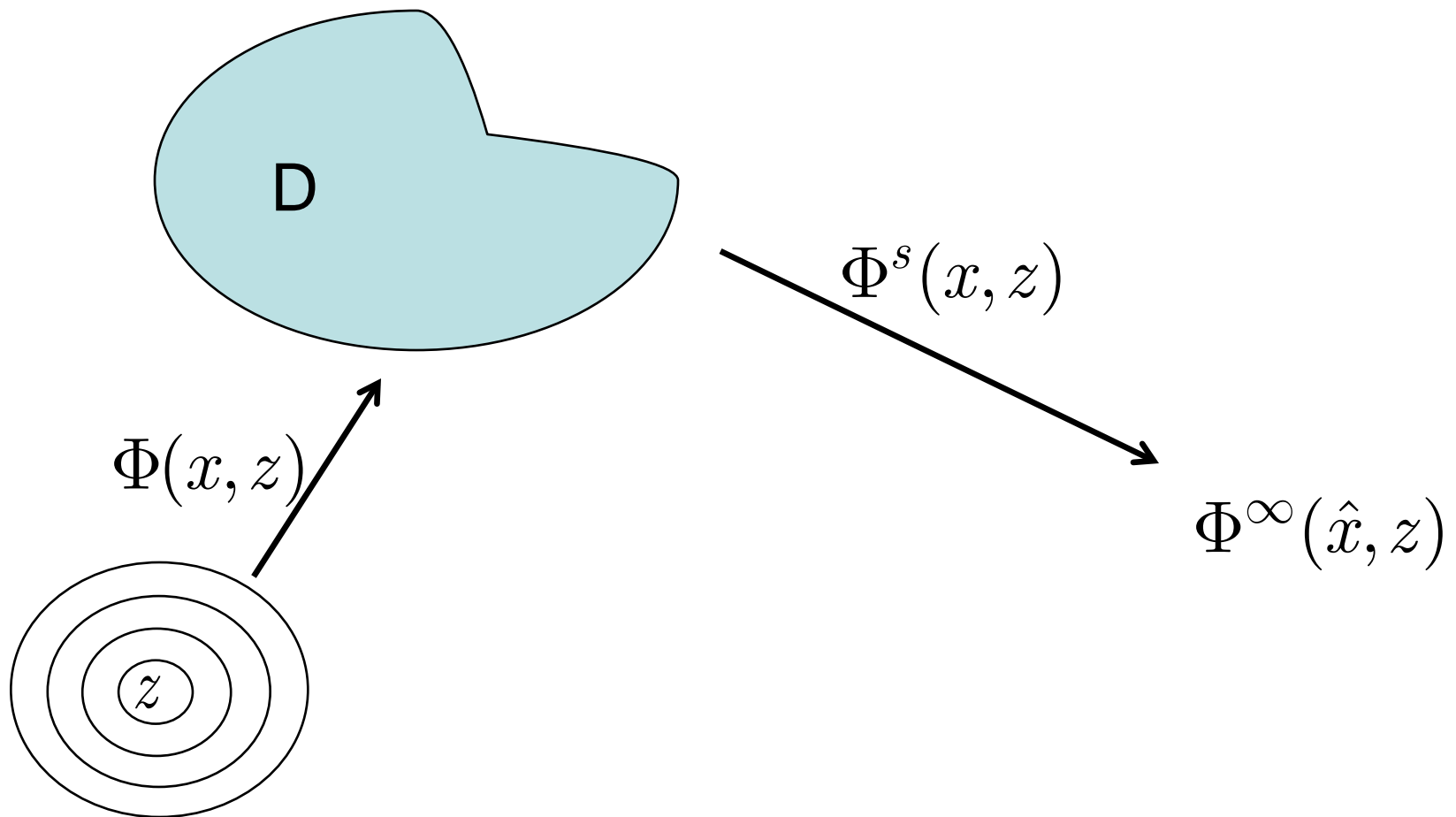
روش منبع نقطه‌ای

امواج کروی



$$\Phi(x, y) = \begin{cases} \frac{i}{4} H_0^{(1)}(k|x-y|) & m = 2 \\ \frac{1}{4\pi} \frac{e^{ik|x-y|}}{|x-y|} & m = 3 \end{cases}$$

روش منبع نقطه ای



روش منبع نقطه ای

اگر نقطه z داخل مانع D قرار داشته باشد

$$\Phi^s(x, z) = -\Phi(x, z)$$

و

$$\Phi^\infty(\hat{x}, z) = -\gamma_m e^{-ik\hat{x} \cdot z}$$

تخمین $\Phi^\infty(\hat{x}, z)$ از $u^\infty(\hat{x}, d)$

$$v_g(x) := \int_{\Omega} e^{ikx \cdot d} g(d) ds(d), \quad x \in \mathbb{R}^m$$

$$v_g^s(x) = \int_{\Omega} u^s(x, d) g(d) ds(d), \quad x \in \mathbb{R}^m \setminus \bar{D}$$

$$v_g^\infty(\hat{x}) = \int_{\Omega} u^\infty(\hat{x}, d) g(d) ds(d), \quad \hat{x} \in \Omega$$

روش منبع نقطه ای

$$(Hg)(x) := v_g(x)$$

اگر G ناحیه‌ای باشد که k^2 مقدار ویژه دیریکله آن برای عملگر $-\Delta$ نباشد، در این صورت عملگر $H : L^2(\Omega) \rightarrow L^2(\partial G)$ تصویر چگال دارد.

روش نمونه برداری خطی

$$\Phi^\infty(\hat{x}, z) = -\gamma_m e^{-ik\hat{x}\cdot z}$$

$$(Fg)(\hat{x}) = \gamma_m e^{-ik\hat{x}\cdot z}$$

$$(Fg)(\hat{x}) := \int_{\Omega} u^\infty(\hat{x}, d) g(d) ds(d)$$

$$\lim_{z \rightarrow \Gamma} \|g(\cdot, z)\|_{L^2(\Omega)} = \infty$$

روش منابع تکین

○ اثبات رفتار تکینگی

$$|\Phi^s(z, z)| \rightarrow \infty$$

وقتی نقطه Z به مرز نزدیک شود.

○ تخمین $\Phi^s(z, z)$ به کمک اطلاعات الگوی میدان دور $u^\infty(\hat{x}, d)$

