

Introducción al Método de los Elementos Finitos Parte 6

Elementos curvos e integración numérica. Elementos infinitos.

Alberto Cardona, Víctor Fachinotti Cimec (UNL/Conicet), Santa Fe, Argentina



Elementos curvos

- Hasta aquí se han usado aproximaciones lineales por trozos de la frontera Γ .
- En 2D, se aproximó Γ con una línea poligonal, con un error de orden O(h^2).
- Aproximaremos Γ con curvas descritas por polinomios de grado k ≥ 2, con error O(h^{k+1}).
- En una malla de Ω , los elementos adyacentes a Γ tendrán un lado curvo.





Elementos curvos

Un elemento "curvo" se obtiene de la siguiente manera:

- 1. Supongamos el elemento $(\hat{K}, P_{\hat{K}}, \hat{\Sigma})$.
 - $\hat{\Sigma}$ es un conj. de gdl de tipo Lagrangiano (i.e., valores de la función en ciertos puntos $\hat{a}^i \in \hat{K}$, i = 1, 2, ..., m)
- 2. Sea $\mathbf{F}: \hat{\mathbf{K}} \to \mathbf{K}$ un mapeo 1-a-1, con inversa $\mathbf{F}^{-1}: \mathbf{K} \to \hat{\mathbf{K}}$.
- 3. Definimos

$$P_{K} = \left\{ p : p(\boldsymbol{x}) = \hat{p}(\boldsymbol{F}^{-1}(\boldsymbol{x})), \, \boldsymbol{x} \in K, \, \hat{p} \in P_{\hat{K}} \right\}$$
$$\Sigma_{K} = \left\{ \text{valores de la función en } \boldsymbol{a}^{i} = \boldsymbol{F}(\hat{\boldsymbol{a}}^{i})), \, i = 1, 2, \dots, m \right\}$$

4. Ahora, (K, P_K, Σ) constituye un <u>elemento finito "curvo"</u>.





- Si en el mapeo $F = (F_1, F_2)$ las funciones son del mismo tipo que en P_K , el elemento se dice <u>isoparamétrico</u>.
- <u>Ejemplo</u>: sea \hat{K} el elemento de ref., con nodos \hat{a}^1 , \hat{a}^2 , \hat{a}^3 (en los vértices), \hat{a}^4 , \hat{a}^5 , \hat{a}^6 (en el centro de los lados). $-\Sigma_{\hat{K}} = \{ \text{valores en los nodos} \}$

$$-P_{\hat{K}}=P_2(\hat{K})$$

$$-\hat{\varphi}_{i}, i = 1, 2, ..., 6$$
, func. de base en P₂(\hat{K}).





Introducción al Método de los Elementos Finitos

- Definitions el mapeo $F(\hat{x}) = \sum_{j=1}^{6} a^{j} \hat{\varphi}_{j}(\hat{x}), \quad \hat{x} \in \hat{K}$ Luego, escribimos $K = F(\hat{K}) = \left\{ x \in 2^{-2} : x = F(\hat{x}), \hat{x} \in \hat{K} \right\}$ •
- ۲
- Se define el Jacobiano de \mathbf{F} como $\mathbf{J} = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial x_1} & \frac{\partial F_1}{\partial x_2} \\ \frac{\partial F_2}{\partial x_1} & \frac{\partial F_2}{\partial x_2} \end{bmatrix}$ •
- F es localmente 1-a-1 en una pequeña vecindad de c/punto $\hat{x} \in \hat{K}$ si det $J(\hat{x}) \neq 0$. ٠
- Necesitamos que **F** sea globalmente 1-a-1, i.e., que ۲

 $\forall x \in \mathbf{K}, \exists ! \hat{x} \in \hat{\mathbf{K}} / F(\hat{x}) = x$

F será globalmente 1-a-1 si det $J(\hat{x}) \neq 0, \forall \hat{x} \in K$. ٠

• Descompongamos F como $F(\hat{x}) = \hat{F}(\tilde{F}(\hat{x}))$



•
$$\hat{F}$$
, que mapea $\boldsymbol{b}^{j} \equiv \hat{\boldsymbol{a}}^{j}$ en \boldsymbol{a}^{j} , $j = 1, 2, 3$, tiene la forma:
 $\hat{F}(\boldsymbol{y}) = \begin{bmatrix} a_{1}^{2} - a_{1}^{1} & a_{1}^{3} - a_{1}^{1} \\ a_{2}^{2} - a_{2}^{1} & a_{2}^{3} - a_{2}^{1} \end{bmatrix} \boldsymbol{y} + \begin{bmatrix} a_{1}^{1} \\ a_{2}^{1} \end{bmatrix} \equiv \boldsymbol{B}\boldsymbol{y} + \boldsymbol{b}.$

Si los nodos a^1, a^2, a^3 no son coincidentes $\Rightarrow \det B \neq 0 \Rightarrow \hat{F}$ es 1-a-1.

• Analicemos ahora el mapeo $\tilde{F} = (\tilde{F}_1, \tilde{F}_2)$, que está definido por $\tilde{F}_i = \hat{x}_i + d_i \hat{x}_1 \hat{x}_2$, $d_i = 4b_i^5 - 2$, i = 1, 2.

6

$$F(\hat{x}) = \hat{F}(\hat{F}(\hat{x})) = \hat{F}\left(\begin{array}{c} (\hat{x}_{1}+d_{1}\hat{x}_{1}\hat{x}_{2}) \\ (\hat{x}_{2}+d_{2}\hat{x}_{1}\hat{x}_{2}) \end{array}\right)$$

$$F(\hat{a}s) = \hat{F}\left(\begin{array}{c} (\hat{z}+d_{1}\hat{z}+d_{2}\hat{z}) \\ (\hat{z}+d_{2}\hat{z}+d_{2}\hat{z}+d_{2}\hat{z}) \end{array}\right) = \hat{F}\left(\begin{array}{c} (\hat{z}+d_{2}\hat{z}+d_{2}\hat{z}) \\ (\hat{z}+d_{2}\hat{z}+$$



• Analicemos ahora el mapeo $\tilde{F} = (\tilde{F}_1, \tilde{F}_2)$, que está definido por

$$\tilde{F}_{i} = \hat{x}_{i} + d_{i}\hat{x}_{1}\hat{x}_{2}, \quad d_{i} = 4b_{i}^{5} - 2, \quad i = 1, 2$$

con Jacobiano
$$\hat{J}(\hat{x}) = \begin{bmatrix} 1 + d_{1}\hat{x}_{2} & d_{1}\hat{x}_{1} \\ d_{2}\hat{x}_{2} & 1 + d_{2}\hat{x}_{1} \end{bmatrix} \Rightarrow \det \hat{J}(\hat{x}) = 1 + d_{1}\hat{x}_{2} + d_{2}\hat{x}_{1}$$

det $\hat{J}(\hat{x})$ lineal en $\hat{x} \Rightarrow \det \hat{J}(\hat{x}) > 0$ en $\hat{K} \Leftrightarrow \det \hat{J}(\hat{x}) > 0$ en los vértices \hat{a}^{j} , j = 1, 2, 3. $\det \hat{\boldsymbol{J}}(0,0) = 1$ $\det \hat{\boldsymbol{J}}(1,0) = 1 + d_2 \left\} \Longrightarrow \det \hat{\boldsymbol{J}} > 0 \text{ en } \hat{K} \text{ si } d_i > -1 \Longrightarrow b_i > \frac{1}{4}, i = 1, 2.$ $\det \hat{J}(0,1) = 1 + d_1$ \hat{x}_2 y_2 \hat{a}^{3} **b**³ \hat{F} \hat{a}^{6} \tilde{F} $\boldsymbol{h}^{\scriptscriptstyle 6}$ K a \bar{a}^4 \hat{a}^{2} â \hat{x}_1 \hat{a}^4 **b**¹ X_1 **b**² \boldsymbol{h}^{4} \mathcal{V}_1

Introducción al Método de los Elementos Finitos

- Luego, \tilde{F} es 1-a-1 si b^5 y a^5 caen en las áreas sombreadas, para lo que \tilde{a}^5 debe estar suficientemente próximo a a^5 .
- El mapeo original F es 1-a-1 bajo las mismas condiciones.
- En un elemento K con un lado curvo, la dist. $|a^5 \tilde{a}^5|$ es de $O(h_K^2)$.
- Luego, estando ã⁵ "cerca" de a⁵ (mallas "poco distorsionadas"), el mapeo F será 1-a-1.



Elementos isoparamétricos

- Error de interpolación: Dada una función *v* sobre K, definimos el interpolante $\pi v \in P_K$ requiriendo que $\pi v(a^i) = v(a^i)$, i=1,...,6. Si K es un triángulo común (como el visto anteriormente), entonces $\|v - \pi v\|_{H^s(K)} \leq Ch_K^{r-s} \|v\|_{H^r(K)}, \quad 0 \leq s \leq r \leq 3$
- Esto también vale para triángulo curvo K, siempre que no sea demasiado curvo. Y esto se verifica en aplicaciones típicas, donde los elementos aproximan una frontera suave.
- <u>Espacio V_h</u>: Sea T_h={K} una malla de Ω , con elementos (K,P_K, Σ_K), que pueden tener uno o más lados curvos. Sea Ω_h la unión de los elementos de T_h, que es una aproximación a Ω con frontera cuadrática a trozos. Se define $V_h = \left\{ v \in H^1(\Omega_h) : v \mid_K \in P_K, K \in T_h \right\}$
- Usando este espacio para el problema de Poisson, tenemos

 $\|u - u_h\|_{H^1(\Omega_h)} \le Ch^2 \|u\|_{H^3(\Omega)}, \qquad \|u - u_h\|_{L_2(\Omega_h)} \le Ch^3 \|u\|_{H^3(\Omega)}$



Elementos isoparamétricos curvos

- Elementos de las formas básicas en 1D, 2D y 3D pueden mapearse a formas distorsionadas. De esta manera, las coord. locales $\xi \eta \zeta$ o $L_1 L_2 L_3 L_4$ se transforman en curvilíneas cuando se plotean en el sistema Cartesiano global *xyz*.
- Ello es posible si existe una correspondencia 1-a-1 entre las coord. Cartesianas y las curvilíneas, i.e. si se pueden establecer los mapeos:

$$\begin{bmatrix} x \\ y \\ z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} f_x(\xi, \eta, \zeta) \\ f_y(\xi, \eta, \zeta) \\ f_z(\xi, \eta, \zeta) \end{bmatrix} \circ \begin{bmatrix} f_x(L_1, L_2, L_3, L_4) \\ f_y(L_1, L_2, L_3, L_4) \\ f_z(L_1, L_2, L_3, L_4) \end{bmatrix}$$







Introducción al Método de los Elementos Finitos

* [ZT2000] OC Zienkiewicz, RL Taylor, "The Finite Element Method", Vol.1, 5ª ed., Butterworth-Heinemann, 2000.

Elementos curvos: mapeo de elementos 2D



* Figuras extraídas de [ZT2000]



Introducción al Método de los Elementos Finitos

Elementos curvos: mapeo de elementos 3D





Introducción al Método de los Elementos Finitos

Coordenadas curvilíneas paramétricas

• La forma más simple de definir mapeos es usando funciones de forma N_i dadas en términos de las coords. locales sobre el elemento máster:

$$x = N_1(\xi, \eta, \zeta) x_1 + N_2(\xi, \eta, \zeta) x_2 + \dots$$

$$y = N_1(\xi, \eta, \zeta) y_1 + N_2(\xi, \eta, \zeta) y_2 + \dots$$

$$z = N_1(\xi, \eta, \zeta) z_1 + N_2(\xi, \eta, \zeta) z_2 + \dots$$

• A cada punto (ξ, η, ζ) en coords. locales debe corresponderle un solo punto (x, y, z) en coords. globales. Como ya vimos, elementos muy distorsionados pueden perder la unicidad.



Mapeos admisibles en cuadrángulos





Conformidad geométrica y continuidad

• <u>Teorema 1:</u> Si dos elementos adyacentes son generados a partir de elementos máster (o de referencia) donde las funciones de forma son CO-continuas, entonces los elementos serán contiguos (compatibles).



• <u>Teorema 2</u>: Si las funciones de forma garantizan la continuidad C0 de la solución en las coordenadas del elemento máster, luego también se satisfará continuidad C0 en las coordenadas del elemento distorsionado.



Elementos isoparamétricos, superparamétricos y subparamétricos





Cálculo de la matriz de rigidez

• Las funciones de base locales en K están dadas por

$$\varphi_j(\boldsymbol{x}) = \varphi_j(\boldsymbol{F}(\hat{\boldsymbol{x}})) = \hat{\varphi}_j(\hat{\boldsymbol{x}}) = \hat{\varphi}_j(\boldsymbol{F}^{-1}(\boldsymbol{x})), \quad j = 1, \dots, 6.$$

• Para el problema de Poisson, deben calcularse las integrales

$$a_{ij}^{\mathrm{K}} = \int_{\mathrm{K}} \nabla \varphi_i \cdot \nabla \varphi_j dx, \quad i, j = 1, \dots, 6.$$

• Por la regla de la cadena, siendo $\hat{\varphi}_j(\hat{x}) = \varphi_j(F(\hat{x})), \quad j = 1,...,6.$

$$\begin{bmatrix} \frac{\partial \hat{\varphi}_i}{\partial \hat{x}_1} \\ \frac{\partial \hat{\varphi}_i}{\partial \hat{x}_2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial \hat{x}_1} + \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial \hat{x}_1} \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \frac{\partial x_1}{\partial \hat{x}_2} + \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \frac{\partial x_2}{\partial \hat{x}_2} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial \hat{x}_1} & \frac{\partial F_2}{\partial \hat{x}_1} \\ \frac{\partial F_1}{\partial \hat{x}_2} & \frac{\partial F_2}{\partial \hat{x}_2} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \end{bmatrix} = \boldsymbol{J}^T \begin{bmatrix} \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \end{bmatrix}$$

Luego:

$$\nabla \varphi_i = \begin{bmatrix} \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_1} \\ \frac{\partial \varphi_i}{\partial x_2} \end{bmatrix} = \boldsymbol{J}^{-T} \begin{bmatrix} \frac{\partial \hat{\varphi}_i}{\partial \hat{x}_1} \\ \frac{\partial \hat{\varphi}_i}{\partial \hat{x}_2} \end{bmatrix} = \boldsymbol{J}^{-T} \nabla \hat{\varphi}_i$$



Introducción al Método de los Elementos Finitos

Cálculo de la matriz de rigidez

$$\boldsymbol{J}^{-T} = \left(\boldsymbol{J}^{T}\right)^{-1} = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_{1}}{\partial \hat{x}_{1}} & \frac{\partial F_{2}}{\partial \hat{x}_{1}} \\ \frac{\partial F_{1}}{\partial \hat{x}_{2}} & \frac{\partial F_{2}}{\partial \hat{x}_{2}} \end{bmatrix}^{-1} = \frac{\operatorname{adj}\left(\left(\boldsymbol{J}^{T}\right)^{T}\right)}{\operatorname{det}\boldsymbol{J}^{T}} = \frac{1}{\operatorname{det}\boldsymbol{J}}\operatorname{adj}\left(\boldsymbol{J}\right) = \frac{1}{\operatorname{det}\boldsymbol{J}}\begin{bmatrix} \frac{\partial F_{2}}{\partial \hat{x}_{2}} & -\frac{\partial F_{2}}{\partial \hat{x}_{1}} \\ -\frac{\partial F_{1}}{\partial \hat{x}_{2}} & \frac{\partial F_{1}}{\partial \hat{x}_{1}} \end{bmatrix} = \frac{\boldsymbol{J}_{0}}{\operatorname{det}\boldsymbol{J}}$$

Luego, la matriz de rigidez resulta, haciendo cambio de variables al elemento master:

$$a_{ij}^{\mathrm{K}} = \int_{\mathrm{K}} \nabla \varphi_{i} \cdot \nabla \varphi_{j} \, dx = \int_{\hat{\mathrm{K}}} \left(\boldsymbol{J}^{-T} \nabla \hat{\varphi}_{i} \right) \cdot \left(\boldsymbol{J}^{-T} \nabla \hat{\varphi}_{j} \right) \left| \det \boldsymbol{J} \right| \, d\hat{x} = \int_{\hat{\mathrm{K}}} \left(\boldsymbol{J}_{0} \nabla \hat{\varphi}_{i} \right) \cdot \left(\boldsymbol{J}_{0} \nabla \hat{\varphi}_{j} \right) \frac{d\hat{x}}{\left| \det \boldsymbol{J} \right|}$$



 $\mathcal{E}^{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}} \mathcal{E} d\mathcal{X}$ $\mathcal{E}_{\mathsf{T}} = \underbrace{\mathsf{B}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} = \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} = \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} = \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}} \underbrace{\mathsf{D}} \underbrace{\mathsf{D}}_{\mathsf{T}} \underbrace{\mathsf{D}} \underbrace{\mathsf$ K - Ju $u = N_v^T$, jax 1 Jγ Λ $N_{u} = |N|$ \bigcirc



Integración numérica (o cuadratura)

- El cálculo analítico de matrices que involucran integrales sobre elementos curvos, particularmente en elementos de alto orden o en caso de heterogeneidad del material, puede volverse prácticamente imposible.
- Para evaluar integrales en MEF, se usan frecuentemente fórmulas de cuadratura:

 $\int_{K} f(x)dx \approx \sum_{j=1}^{n} f(x^{j})w_{j} \quad \begin{cases} x^{j}: \text{ puntos de integración o de muestreo} \\ w_{j}: \text{ peso correspondiente al punto } x^{j} \end{cases}$

• Si esta fórmula es exacta para el polinomio de grado r >0, luego el error de integración resulta

$$\left| \int_{\mathbf{K}} f(x) dx - \sum_{j=1}^{n} f(x^{j}) w_{j} \right| \leq C h^{r+1} \sum_{|\alpha|=r+1} \int_{\mathbf{K}} \left| D^{\alpha} f \right| dx$$

• Puede mostrarse que para el elemento isoparamétrico cuadrático visto, calculando la matriz de rigidez por una regla de integración numérica que integre en forma exacta polinomios de grado r = 2, luego

$$\left\|u-u_{h}\right\|_{\mathrm{H}^{1}(\Omega_{h})}=\mathrm{O}(h^{2})$$



Integración numérica

En 1D, podemos aproximar tales integrales de la siguiente manera:

 $I = \int_{-1}^{1} f(\xi) d\xi \approx \sum_{j=1}^{n} f(\xi_j) w_j \quad \begin{cases} \xi_j : \text{ puntos de integración o de muestreo} \\ w_j : \text{ peso correspondiente al punto } x^j \end{cases}$

Dados los puntos de muestreo ξ_j , j=1,2,...,n, determinamos el polinomio $F_n(\xi) = \alpha_1 + \alpha_2 \xi + ... + \alpha_n \xi^{n-1}$ t.q. $F_n(\xi_j) = f(\xi_j)$:

$$\begin{cases} F_n(\xi_1) = \alpha_1 + \alpha_2 \xi_1 + \ldots + \alpha_n \xi_1^{n-1} = f(\xi_1) \\ \vdots \\ F_n(\xi_n) = \alpha_1 + \alpha_2 \xi_n + \ldots + \alpha_n \xi_n^{n-1} = f(\xi_n) \end{cases} \Rightarrow \alpha_1, \alpha_2, \cdots, \alpha_n$$

Luego:

$$I = \int_{-1}^{1} f(\xi) d\xi \approx \int_{-1}^{1} F_n(\xi) d\xi = 2\alpha_1 + \frac{2}{3}\alpha_3 + \dots + \frac{1 - (-1)^n}{n}\alpha_n$$



Integración numérica: método de Newton-Cotes

Eligiendo puntos de muestreo equiespaciados entre los extremos, se obtiene el **método de Newton-Cotes.**

Ejemplo: para *n*=2, ξ_1 =-1, ξ_2 =1:

$$F_{2}(\xi) = \alpha_{1} + \alpha_{2}\xi = \frac{f(\xi_{1}) + f(\xi_{2})}{2} + \frac{f(\xi_{2}) - f(\xi_{1})}{2}\xi$$
$$I = \int_{-1}^{1} f(\xi)d\xi \approx \int_{-1}^{1} F_{2}(\xi)d\xi = 2\alpha_{1} = f(\xi_{1}) + f(\xi_{2})$$

Nota:

- si la cantidad de puntos de evaluación n es par, se integra exactamente un polinomio de grado n-1;
- si la cantidad de puntos de evaluación *n* es impar, se integra exactamente un polinomio de grado *n* (ver ejemplo a continuación).



Integración numérica: método de Newton-Cotes

Ejemplo: para n=3, $\xi_1=-1$, $\xi_2=0$, $\xi_3=1$:

Sea $f(\xi) = \beta_1 + \beta_2 \xi + \beta_3 \xi^2 + \beta_4 \xi^3$

Esta función la aproximamos con F(ξ) = $\alpha_1 + \alpha_2 \xi + \alpha_3 \xi^2$ (*n* = 3)

$$\begin{cases} F(-1) = \alpha_1 - \alpha_2 + \alpha_3 = f(-1) = \beta_1 - \beta_2 + \beta_3 - \beta_4 \\ F(0) = \alpha_1 &= f(0) = \beta_1 \\ F(1) = \alpha_1 + \alpha_2 + \alpha_3 = f(\xi) = \beta_1 + \beta_2 + \beta_3 + \beta_4 \end{cases}$$

Resolviendo:

$$\begin{cases} \alpha_1 = \beta_1 \\ \alpha_2 = \beta_2 + \beta_4 \\ \alpha_3 = \beta_3 \end{cases}$$

Luego con n=3 integramos en forma exacta un polinomio de grado 3:

$$I = \int_{-1}^{1} f(\xi) d\xi = \int_{-1}^{1} F(\xi) d\xi = 2\beta_1 + \frac{2}{3}\beta_3$$



Integración numérica: método de Gauss-Legendre

En lugar de definir a priori la posición de los *n* puntos de muestreo, se la determinará de manera de obtener el mayor orden de precisión para *n* dado.

Se busca calcular en forma exacta la integral del polinomio F_p , ($p \ge n$ a determinar), cuya integral es

$$I = \int_{-1}^{1} F_{p}(\xi) d\xi = \sum_{j=1}^{n} w_{j} \left(\alpha_{1} + \alpha_{2} \xi_{j} + \dots + \alpha_{p} \xi_{j}^{p-1} \right) = 2\alpha_{1} + \frac{2}{3}\alpha_{3} + \dots + \frac{1 - (-1)^{p}}{p}\alpha_{p}$$

lo que da lugar al sistema de ecs.

$$w_{1} + w_{2} + \dots + w_{n} = 2$$

$$w_{1}\xi_{1} + w_{2}\xi_{2} + \dots + w_{n}\xi_{n} = 0$$

$$\vdots$$

$$w_{1}\xi_{1}^{p-1} + w_{2}\xi_{2}^{p-1} + \dots + w_{n}\xi_{n}^{p-1} = \frac{1 - (-1)^{p}}{p}$$

p ecuaciones 2*n* incógnitas $(w_1, ..., w_n, \xi_1, ..., \xi_n)$

que tendrá solución si p = 2n.



Integración numérica: Newton-Cotes vs Gauss Legendre

• Integración exacta de un polinomio de grado 7





Newton-Cotes n=8 → 8 puntos de muestreo → pol grado 7 integrado exactamente

 $n = 4 \rightarrow 4$ puntos de muestreo

 \rightarrow pol grado 7 integrado exactamente



Integración numérica de Gauss-Legendre

Table 9.1 Abscissae and weight coefficients of the gaussian quadrature formula $\int_{-1}^{1} f(x) dx = \sum_{j=1}^{n} H_j f(a_j)$			Pol integrado exactamente	
$\pm a$		Н		
	n = 1			
0	•	2.000 000 000 000 000	Pol grado 1	
11./2	n=2	1 000 000 000 000 000	Dol ando 2	
1/1/5	n = 3	1.000 000 000 000 000	Pol grado 5	
$\sqrt{0.6}$	<i>n</i> = 5	5/9	Pol grado 5	
0.000 000 000 000 000		8/9	r or grado 5	
	n = 4			
0.861 136 311 594 953		0.347 854 845 137 454	Pol grado 7	
0.339 981 043 584 856		0.652 145 154 862 546	1 of grado 7	
0 006 170 945 029 664	n = 5	0 226 026 885 056 180		
0.900179043930004		0.230 920 883 030 189	Pol grado 9	
0.000 000 000 000 000 000		0.568 888 888 888 888 889	1 of grado y	
	n = 6			
0.932469514203152		0.171 324 492 379 170		
0.661 209 386 466 265		0.360 761 573 048 139	Pol grado 11	
0.238 619 186 083 197	_	0.467913934572691		
0 040 107 012 242 760	n = 7	0.100.494.077.179.970		
0.949 10/912 342 /39		0.129 484 966 168 870		
0.741 331 163 399 394		0.279 703 391 409 277	Pol grado 13	
0.000 000 000 000 000		0.417 959 183 673 469		



Integración numérica en cuadrados (2D) y cubos (3D)

• Se aplican las reglas de integración numérica 1D en cada dirección.

$$I_{2D} = \int_{-1-1}^{1} \int_{-1-1}^{1} f(\xi,\eta) d\xi d\eta \approx \sum_{i=1}^{n} \sum_{j=1}^{m} f(\xi_{i},\eta_{j}) w_{i} w_{j}$$
$$I_{3D} = \int_{-1-1-1}^{1} \int_{-1}^{1} \int_{-1-1-1}^{1} f(\xi,\eta,\zeta) d\xi d\eta d\zeta \approx \sum_{i=1}^{n} \sum_{j=1}^{m} \sum_{k=1}^{p} f(\xi_{i},\eta_{j},\zeta_{k}) w_{i} w_{j} w_{k}$$



Integración numérica en triángulos

	Order	Figure	Error	Points	Triangular coordinates
$I = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1-L_{1}} f(L_{1}, L_{2}) dL_{1} dL_{2}$	Linear		$R = O(h^2)$	а	$\frac{1}{3}, \frac{1}{3}, \frac{1}{3}$
$\approx \sum_{j=0}^{n} f(L_1^j, L_2^j) H_j$	Quadratic	ab	$R = O(h^3)$	a b c	$\frac{\frac{1}{2},\frac{1}{2},0}{0,\frac{1}{2},\frac{1}{2}}\\\frac{1}{2},0,\frac{1}{2}$
	Cubic	C a d	$R = O(h^4)$	a b c d	$\left. \begin{array}{c} \frac{1}{3}, \frac{1}{3}, \frac{1}{3} \\ 0.6, 0.2, 0.2 \\ 0.2, 0.6, 0.2 \\ 0.2, 0.2, 0.6 \end{array} \right\}$
	Quintic	b d d d d d d d d d d d d d d d d d d d	$R = O(h^6)$	a b c d e f 8	$ \left. \begin{array}{c} \frac{1}{3}, \frac{1}{3}, \frac{1}{3} \\ \alpha_1, \beta_1, \beta_1 \\ \beta_1, \alpha_1, \beta_1 \\ \beta_1, \beta_1, \alpha_1 \end{array} \right\} \\ \alpha_2, \beta_2, \beta_2, \beta_2 \\ \beta_2, \alpha_2, \beta_2 \\ \beta_2, \beta_2, \alpha_2 \end{array} \right\} $
				with $\alpha_1 = 0.05$ $\beta_1 = 0.47$ $\alpha_2 = 0.79$ $\beta_2 = 0.10$	59 71 5 8 71 7 10 142 064 1 17 426 985 3 01 286 507 3

Table 9.2 Numerical integration formulae for triangles

Introducción al Método de los Elementos Finitos

Weights

t

- 27

25 48

0.225 000 000 0

0.132 394 152 7

0.1259391805

Integración numérica en tetraedros

$$I = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1-L_{1}} \int_{0}^{1-L_{1}-L_{2}} f(L_{1}, L_{2}, L_{3}) dL_{1} dL_{2} dL_{3} \approx \sum_{j=0}^{n} f(L_{1}^{j}, L_{2}^{j}, L_{3}^{j}) H_{j}$$

Table 9.3 Numerical integration formulae for tetrahedra

No.	Order	Figure	Error	Points	Tetrahedral coordinates	Weights
1	Linear	<i>a</i> .	$R = O(h^2)$	а	$\frac{1}{4}, \frac{1}{4}, \frac{1}{4}, \frac{1}{4}$	1
2	Quadratic		$R = O(h^3)$	a b c d	$ \left. \begin{array}{c} \alpha, \beta, \beta, \beta\\ \beta, \alpha, \beta, \beta\\ \beta, \beta, \alpha, \beta\\ \beta, \beta, \beta, \alpha \end{array} \right\} \\ \alpha = 0.58541020 \\ \beta = 0.13819660 $	<u>1</u> 4
3	Cubic		$R = O(h^4)$	a b c d e	$\frac{1}{4}, \frac{1}{4}, \frac{1}{4}, \frac{1}{4}, \frac{1}{4}$ $\frac{1}{2}, \frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{6}$ $\frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{2}, \frac{1}{6}$ $\frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{6}, \frac{1}{2}, \frac{1}{6}$	$-\frac{4}{5}$



Introducción al Método de los Elementos Finitos

* Tabla extraída de [ZT2000]

Ejemplo

Coordenadas de área en triángulo máster (unitario):

 $\hat{\lambda}_{1}(\hat{x}_{1}, \hat{x}_{2}) = 1 - \hat{x}_{1} - \hat{x}_{2}$ $\hat{\lambda}_{2}(\hat{x}_{1}, \hat{x}_{2}) = \hat{x}_{1}$ $\hat{\lambda}_{3}(\hat{x}_{1}, \hat{x}_{2}) = \hat{x}_{2}$



Funciones de base en elemento máster:



Ejemplo

$$\frac{\partial \hat{\varphi}_1}{\partial \hat{x}_1} = -3 + 4\hat{x}_1 + 4\hat{x}_2$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_2}{\partial \hat{x}_1} = 4\hat{x}_1 - 1$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_3}{\partial \hat{x}_1} = 0$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_4}{\partial \hat{x}_1} = 4\left(1 - 2\hat{x}_1 - \hat{x}_2\right)$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_5}{\partial \hat{x}_1} = 4\hat{x}_2$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_6}{\partial \hat{x}_1} = -4\hat{x}_2$$

$$\frac{\partial \hat{\varphi}_1}{\partial \hat{x}_2} = -3 + 4\hat{x}_1 + 4\hat{x}_2$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_2}{\partial \hat{x}_2} = 0$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_3}{\partial \hat{x}_2} = 4\hat{x}_2 - 1$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_4}{\partial \hat{x}_2} = -4\hat{x}_1$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_5}{\partial \hat{x}_2} = 4\hat{x}_1$$
$$\frac{\partial \hat{\varphi}_6}{\partial \hat{x}_2} = 4\left(1 - \hat{x}_1 - 2\hat{x}_2\right)$$



Ejemplo

$$I = \int_{0}^{1} \int_{0}^{1-\hat{x}_{1}} f(\hat{x}_{1}, \hat{x}_{2}) d\hat{x}_{1} d\hat{x}_{2} \approx \sum_{j=1}^{n} f(\hat{x}_{1}^{j}, \hat{x}_{2}^{j}) w_{j}$$

$$a_{ij}^{K} = \int_{\hat{K}} \left(\boldsymbol{J}^{-T} \nabla \hat{\varphi}_{i} \right) \cdot \left(\boldsymbol{J}^{-T} \nabla \hat{\varphi}_{j} \right) \left| \det \boldsymbol{J} \right| d\hat{x}$$

$$\approx \sum_{j=1}^{n} \left(\boldsymbol{J}^{-T} (\hat{\boldsymbol{x}}^{j}) \nabla \hat{\varphi}_{i} (\hat{\boldsymbol{x}}^{j}) \right) \cdot \left(\boldsymbol{J}^{-T} (\hat{\boldsymbol{x}}^{j}) \nabla \hat{\varphi}_{j} (\hat{\boldsymbol{x}}^{j}) \right) w_{j} \left| \det \boldsymbol{J} (\hat{\boldsymbol{x}}^{j}) \right|$$

$$\boldsymbol{J} = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_1}{\partial \hat{x}_1} & \frac{\partial F_1}{\partial \hat{x}_2} \\ \\ \frac{\partial F_2}{\partial \hat{x}_1} & \frac{\partial F_2}{\partial \hat{x}_2} \end{bmatrix}$$



```
function [row, col, sk] = stiffquad (in, xx, iel, conec, locel)
8
   Generacion de la matriz de rigidez
8
   Elemento cuadrangulo lineal isoparametrico p/problema conduccion de calor
8
응
         Numeros de nodo
8
   in:
         Tabla de coordenadas
8
   XX:
   iel: Numeros de elemento
8
   conec: Tabla de conectividades
8
  locel: Tabla de vectores de localizacion
8
8
nel = length (iel);
npgxi = 2;
npgeta = 2;
   Genera vector inn cuya componente "i" da la posicion donde se
8
    almacenan las coordenadas del nodo "i" en la tabla "xx"
8
inn = zeros(max(in),1);
for i=1:length(in)
    j = in(i);
    inn(j) = i;
end
    row, col, sk dan los indices de fila, columna y contenido de la matriz
8
8
    de rigidez en almacenamiento sparse
row = zeros(16*nel, 1);
col = zeros(16*nel,1);
sk = zeros(16*nel, 1);
in1 = 0;
X1 = zeros(4, 1);
Y1 = zeros(4, 1);
```

```
CIMEC
```

```
for iel = 1:nel
   for k=1:4
      X1(k) = xx(inn(conec(iel,k)),1);
      Y1(k) = xx(inn(conec(iel,k)), 2);
   end
   K = zeros(4, 4);
   for ipg = 1:npgxi*npgeta
       [xi, eta, weight] = integ2D (ipg, npgxi, npgeta);
           = 0.25*[ (1+eta), -(1+eta), -(1-eta), (1-eta);
       В
                    (1+xi) , (1-xi) , -(1-xi) , -(1+xi) ];
       Jac = B * [X1, Y1];
       dJac = det(Jac);
       JacinvT = inv(Jac)';
       GradPhi = JacinvT*B;
       K = K + GradPhi'*GradPhi*dJac*weight;
   end
   for i = 1:4
      for j=1:4
          in1 = in1 + 1;
          row(in1) = inn(locel(iel,i));
          col(in1) = inn(locel(iel,j));
          sk(in1) = K(i,j);
       end
   end
end
```

function [xi, eta, weight] = integ2D (ipg, npgxi, npgeta)

% calcula puntos de Gauss y pesos para integracion en cuadrangulo 2D

```
xpg = [0]
                       0
                                        0
                                                        0
                                                                        ;
     -1/sqrt(3)
                   1/sqrt(3)
                                      0.
                                                        Ο.
     -sqrt(0.6)
                       0.
                                      sqrt(0.6)
                                                        Ο.
     -0.861136311594953 -0.339981043584856 0.339981043584856 0.861136311594953 ];
                                      Ο.
xw = [ 2.
                       0.
                                                        0.
                                                                        ;
                                      0.
      1.
                       1.
                                                        0.
                                                                        ;
      5./9.
                       8./9.
                                      5./9.
                                                        0.
      0.347854845137454 0.652145154862546 0.652145154862546 0.347854845137454 ];
ipgxi = rem ((ipg-1),npgxi) + 1;
ipgeta = floor((ipg-1)/npgxi) + 1;
     = xpg(npgxi, ipgxi);
xi
eta = xpg(npgeta, ipgeta);
weight = xw(npgxi, ipgxi)*xw(npgeta,ipgeta);
```



Problema de Stokes

• Consideremos las ecuaciones de Stokes para el flujo estacionario de un fluido Newtoniano incompresible encerrado en un dominio $\Omega \subset \mathbb{P}^3$, sometido a una fuerza volumétrica *f* :

$\sigma_{ij,j} + f_i = 0$	en Ω,	Balance de cant. de movto.	<i>u</i> : velocidad
$\sigma_{ij} = 2\mu\varepsilon_{ij}(\boldsymbol{u}) - p\delta_{ij}$	en Ω,	Ley const. de fluido Newtoniano	σ : tensión
$u_{i,i} = 0$	en Ω,	Condición de incompresibilidad	<i>p</i> : presión
$u_i = 0$	sobre Γ,	CB Dirichlet	μ : viscosidad

 $-\mu\Delta u_i + p_{,i} = f_i$ en Ω , Balance de cant. de movto. p/fluido Newtoniano

• Definimos el espacio de funciones de prueba

$$\mathbf{V} = \left\{ \boldsymbol{v} : \boldsymbol{v} \in \left[\mathbf{H}_0^1(\Omega) \right]^3 \text{ y div } \boldsymbol{v} = 0 \text{ en } \Omega \right\}$$

• Luego, podemos llevar el problema de Stokes a la forma variacional

(V) Hallar $u \in V / a(u, v) = L(v), \forall v \in V$

Forma variacional del problema de Stokes

• Para llevar el problema de Stokes a la forma variacional hacemos

$$f_{i} = -\Delta u_{i} + p_{,i}$$

$$\int_{\Omega} f_{i} v_{i} dx = -\mu \int_{\Omega} \Delta u_{i} v_{i} dx + \int_{\Omega} p_{,i} v_{i} dx$$

$$\int_{\Omega} f_{i} v_{i} dx = \mu \int_{\Omega} \nabla u_{i} \cdot \nabla v_{i} dx - \underbrace{\mu \int_{\Gamma} \frac{\partial u_{i}}{\partial n} v_{i} ds}_{=0} - \underbrace{\int_{\Omega} \frac{p v_{i,i} dx}{e}}_{=0} + \underbrace{\int_{\Gamma} \frac{p n_{i} v_{i} ds}{e}}_{=0}$$

$$\underbrace{\int_{\Omega} f_{i} v_{i} dx}_{L(\mathbf{v})} = \underbrace{\mu \int_{\Omega} \nabla u_{i} \cdot \nabla v_{i} dx}_{a(\mathbf{u}, \mathbf{v})}$$

- Dado que μ>0, se demuestra (ídem problema de Poisson) que a(.,.) es simétrica, contínua y V-elíptica.
- Se demuestra también (ídem problema de Poisson) que L(.) es continua.
- <u>Nota:</u> al adoptar un espacio de velocidades de divergencia nula, la formulación variacional no involucra la presión.



Consideremos el problema de Stokes en $\Omega \subset \mathbb{P}^2$. Luego:

$$\mathbf{V} = \left\{ \mathbf{v} : \mathbf{v} = (v_1, v_2) \in \left[\mathbf{H}_0^1(\Omega) \right]^2 \mathbf{y} \ \frac{\partial v_1}{\partial x_1} + \frac{\partial v_2}{\partial x_2} = 0 \text{ en } \Omega \right\}$$

• Si Ω es simplemente conexo (i.e., no contiene agujeros), div v=0 en Ω si y solo si $v = \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x_2}, -\frac{\partial \varphi}{\partial x_1}\right) = \operatorname{rot} \varphi$ para alguna función φ .

 φ : función de corriente del campo de velocidades v.

o sea: $v \in V \Leftrightarrow v = \operatorname{rot} \varphi, \ \varphi \in \operatorname{H}_0^2(\Omega).$

- Adoptamos luego un subespacio W_h de dimensión finita de H²₀(Ω) (usamos por ej. el elemento finito C¹-continuo ya visto) y definimosV_h = {v : v = rotφ, φ ∈ W_h}.
- Se formula el MEF remplazando V por V_h⊂V en la formulación variacional. La solución u_h∈V_h satisface

$$\left\|\boldsymbol{u}-\boldsymbol{u}_{h}\right\|_{\mathrm{H}^{1}(\Omega)}\leq Ch^{4}\left|\boldsymbol{u}\right|_{\mathrm{H}^{5}(\Omega)}$$



En el capítulo 5 mostramos que la expresión de la matriz de rigidez resulta:

$$\boldsymbol{K} = \boldsymbol{\mu} \boldsymbol{L} \boldsymbol{A}^{-T} \underbrace{\int_{\Omega} \left(\frac{\partial^2 \boldsymbol{p}}{\partial x^2} \frac{\partial^2 \boldsymbol{p}^T}{\partial x^2} + 2 \frac{\partial^2 \boldsymbol{p}}{\partial x \partial y} \frac{\partial^2 \boldsymbol{p}^T}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^2 \boldsymbol{p}}{\partial y^2} \frac{\partial^2 \boldsymbol{p}^T}{\partial y^2} \right) dx \boldsymbol{A}^{-1} \boldsymbol{L}$$

no nulos últimos 18×18 (primeros tres términos, constante, lineal en x,y, nulos)

donde:

$$\left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x^{2}}\right)^{T} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} & 0 & 0 & \frac{6}{L^{2}} x' & \frac{2}{L^{2}} y' & 0 & 0 & \frac{12}{L^{2}} x'^{2} & \frac{6}{L^{2}} x' y' & \frac{2}{L^{2}} y'^{2} & 0 & 0 & \frac{20}{L^{2}} x'^{3} & \frac{12}{L^{2}} x'^{2} y' & \frac{6}{L^{2}} x' y'^{2} & \frac{2}{L^{2}} y'^{3} & 0 & 0 \end{bmatrix}$$

$$\left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x \partial y}\right)^{T} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{1}{L^{2}} & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} x' & \frac{2}{L^{2}} y' & 0 & 0 & \frac{3}{L^{2}} x'^{2} & \frac{4}{L^{2}} x' y' & \frac{3}{L^{2}} y'^{2} & 0 & 0 & \frac{4}{L^{2}} x'^{3} & \frac{6}{L^{2}} x'^{2} y' & \frac{6}{L^{2}} x' y'^{2} & \frac{4}{L^{2}} y'^{3} & 0 \end{bmatrix}$$

$$\left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial y^{2}}\right)^{T} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{1}{L^{2}} & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} x' & \frac{2}{L^{2}} y' & 0 & 0 & \frac{3}{L^{2}} x'^{2} & \frac{4}{L^{2}} x' y' & \frac{3}{L^{2}} y'^{2} & 0 & 0 & \frac{4}{L^{2}} x'^{3} & \frac{6}{L^{2}} x'^{2} y' & \frac{4}{L^{2}} y'^{3} & 0 \end{bmatrix}$$

$$\left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial y^{2}}\right)^{T} = \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} x' & \frac{6}{L^{2}} y' & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} x'^{2} & \frac{6}{L^{2}} x' y' & \frac{12}{L^{2}} y'^{2} & 0 & 0 & \frac{2}{L^{2}} x'^{3} & \frac{6}{L^{2}} x' y' & \frac{4}{L^{2}} x' y'^{2} & \frac{2}{L^{2}} y'^{3} & 0 \end{bmatrix}$$

$$x \text{ decide lowint constrained and have realized on a data realized constant triangular. If or terminates $\boldsymbol{A}^{-1} \boldsymbol{T}$, we finate the function of $\boldsymbol{A}^{-1} \boldsymbol{T}$$$

y donde la integral se debe realizar en el elemento triangular. Los términos $A^{-1}L$ ya fueron calculados y su expresión está en el cap 5.

Para calcular esta integral, recurrimos a integración numérica.



Para ello:

$$\begin{split} \int_{K} & \left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x^{2}} + 2 \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x \partial y} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial y^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial y^{2}} \right) d\boldsymbol{x} \\ &= \int_{\widehat{K}} \left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x^{2}} + 2 \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x \partial y} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial y^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial y^{2}} \right) |\det \boldsymbol{J}| d\widehat{\boldsymbol{x}} \\ &\approx \sum_{j=1}^{n} \left(\frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x^{2}} + 2 \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial x \partial y} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial x \partial y} + \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}}{\partial y^{2}} \frac{\partial^{2} \boldsymbol{p}^{T}}{\partial y^{2}} \right) (x^{j}, y^{j}) |\det \boldsymbol{J}| w_{j} \end{split}$$

Coordenadas de área en

triángulo máster (unitario):

 $\hat{\lambda}_{1}(\hat{x},\hat{y}) = 1 - \hat{x} - \hat{y}$ $\hat{\lambda}_{2}(\hat{x},\hat{y}) = \hat{x}$ $\hat{\lambda}_{3}(\hat{x},\hat{y}) = \hat{y}$





Transformación geometría del elemento master al plano físico:

$$\mathbf{x} = \mathbf{F}(\hat{\mathbf{x}}) = \sum_{j=1}^{3} \hat{\lambda}_{j}(\hat{\mathbf{x}}) \ \mathbf{a}^{j}, \quad \hat{\mathbf{x}} \in \hat{\mathbf{K}}$$

$$\mathbf{F}(\hat{\mathbf{x}}) = \begin{cases} F_{x}(\hat{\mathbf{x}}) \\ F_{y}(\hat{\mathbf{x}}) \end{cases} = \begin{bmatrix} a_{x}^{1} & a_{x}^{2} & a_{x}^{3} \\ a_{y}^{1} & a_{y}^{2} & a_{y}^{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \hat{\lambda}_{1} \\ \hat{\lambda}_{2} \\ \hat{\lambda}_{3} \end{bmatrix}$$

$$\frac{\partial \mathbf{x}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} = \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \hat{\mathbf{x}}}(\hat{\mathbf{x}}) = \sum_{k=1}^{3} \frac{\partial \hat{\lambda}_{k}}{\partial \hat{\mathbf{x}}}(\hat{\mathbf{x}}) \ \mathbf{a}^{k}$$

$$\mathbf{J}(\hat{\mathbf{x}}) = \frac{\partial \mathbf{F}}{\partial \hat{\mathbf{x}}}(\hat{\mathbf{x}}) = \begin{bmatrix} \frac{\partial F_{x}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial F_{x}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \\ \frac{\partial F_{y}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial F_{y}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{x}^{1} & a_{x}^{2} & a_{x}^{3} \\ a_{y}^{1} & a_{y}^{2} & a_{y}^{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \frac{\partial \hat{\lambda}_{1}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial \hat{\lambda}_{1}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \\ \frac{\partial \hat{\lambda}_{2}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial \hat{\lambda}_{2}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \\ \frac{\partial \hat{\lambda}_{3}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial \hat{\lambda}_{3}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{x}^{1} & a_{x}^{2} & a_{x}^{3} \\ a_{y}^{1} & a_{y}^{2} & a_{y}^{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} a_{x}^{1} & a_{x}^{2} & a_{x}^{3} \\ \frac{\partial \hat{\lambda}_{2}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial \hat{\lambda}_{2}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \\ \frac{\partial \hat{\lambda}_{3}}{\partial \hat{\mathbf{x}}} & \frac{\partial \hat{\lambda}_{3}}{\partial \hat{\mathbf{y}}} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} a_{x}^{1} & a_{x}^{2} & a_{x}^{3} \\ a_{y}^{1} & a_{y}^{2} & a_{y}^{3} \end{bmatrix} \begin{bmatrix} -1 & -1 \\ 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} (a_{x}^{2} - a_{x}^{1}) & (a_{x}^{3} - a_{x}^{1}) \\ (a_{y}^{2} - a_{y}^{1}) & (a_{y}^{3} - a_{y}^{1}) \end{bmatrix}$$

$$\mathbf{J} = \begin{bmatrix} b_{x}^{2} & b_{x}^{3} \\ b_{y}^{2} & b_{y}^{3} \end{bmatrix} \qquad \det \mathbf{J} = b_{x}^{2} b_{y}^{3} - b_{y}^{2} b_{x}^{3} = 2A_{k}$$



```
function [row,col,sk] = stiffcurStokesScaled (in,xx,iel,conec,locel)
8
  Generacion de la matriz de rigidez
8
  Elemento triangulo C1 para problema Stokes
8
  Elemento escalado para evitar mal condicionamiento
8
2
         Numeros de nodo
% in:
         Tabla de coordenadas
% xx:
% iel: Numeros de elemento
% conec: Tabla de conectividades
% locel: Tabla de vectores de localizacion
00
nel = length (iel);
   Genera vector inn cuya componente "i" da la posicion donde se
8
   almacenan las coordenadas del nodo "i" en la tabla "xx"
8
inn = zeros(max(in),1);
for i=1:length(in)
    i
          = in(i);
   inn(j) = i;
end
```

```
% Cantidad de puntos de Gauss
```

```
npgtri = 7;
```

2



Introducción al Método de los Elementos Finitos row, col, sk dan los indices de fila, columna y contenido de la matriz

° de rigidar en almagenamiente grange

- % row, col, sk dan los indices de fila, columna y contenido de la matriz
- % de rigidez en almacenamiento sparse

row = zeros(18*18*nel,1); col = zeros(18*18*nel,1); sk = zeros(18*18*nel,1);

in1 = 0;

- for iel = 1:nel
 - x1 = xx(inn(conec(iel,1)),1); y1 = xx(inn(conec(iel,1)),2);
 - x2 = xx(inn(conec(iel,2)),1);
 - $y^{2} = xx(inn(conec(iel,2)),2);$
 - x3 = xx(inn(conec(iel,3)),1);
 - y3 = xx(inn(conec(iel,3)),2);
 - x0 = (x1+x2+x3)/3;
 - y0 = (y1+y2+y3)/3;
 - x1 = x1-x0; x2 = x2 x0; x3 = x3 x0;y1 = y1-y0; y2 = y2 - y0; y3 = y3 - y0;

```
L = 0.5 * max ([ sqrt((x2-x1)^2+(y2-y1)^2),
sqrt((x3-x2)^2+(y3-y2)^2),
sqrt((x1-x3)^2+(y1-y3)^2) ]);
```



P = Integ (d2px2*d2p4ntroducciónyadMétodo de Mos Elementos Finitos

```
P = Integ (d2px2*d2px2' + 2*d2pxy*d2pxy + d2py2*d2py2)
P = zeros(18, 18);
for ipg = 1:npgtri
   [xG, yG, weight] = integtri (ipq, x1, y1, x2, y2, x3, y3, npgtri);
   d^{2}pdx^{2} = [2 \ 0 \ 0 \ 6^{*}xG \ 2^{*}yG \ 0 \ 0 \ 12^{*}xG^{2} \ 6^{*}xG^{*}yG \ 2^{*}yG^{2} \ 0 \ 0 \ \dots
      20*xG^3 12*xG^2*yG 6*xG*yG^2 2*yG^3 0 0]' / L^2;
   d2pdxdy = \begin{bmatrix} 0 & 1 & 0 & 0 & 2 \times xG & 2 \times yG & 0 & 0 & 3 \times xG^2 & 4 \times xG \times yG & 3 \times yG^2 & 0 & \dots \end{bmatrix}
      0 4*xG^3 6*xG^2*yG 6*xG*yG^2 4*yG^3 0]' / L^2;
   d^{2}pdy^{2} = [0 \ 0 \ 2 \ 0 \ 0 \ 2^{*}xG^{6}yG^{0} \ 0 \ 2^{*}xG^{6}yG^{2}G^{2} \dots
      0 0 2*xG<sup>3</sup> 6*xG<sup>2</sup>*yG 12*xG*yG<sup>2</sup> 20*yG<sup>3</sup>]' / L<sup>2</sup>;
   P = P + (d2pdx2*d2pdx2' + 2*d2pdxdy*d2pdxdy' + d2pdy2*d2pdy2')*weight;
end
% Matriz A
8 _____
A = zeros(21, 21);
A(1,:) = [ 1, (x1), (y1),...
   x1^2, x1*y1, y1^2,...
   x1^3, x1^2*y1, x1*y1^2, y1^3,...
   x1^4, x1^3*y1, x1^2*y1^2, x1*y1^3, y1^4,...
   x1^5, x1^4*y1, x1^3*y1^2, x1^2*y1^3, x1*y1^4, y1^5];
A(2,:) = [0, 0, 1, 0, ...]
   2*x1, (y1),
                             0,...
   3*x1^2, 2*x1*y1, y1^2, 0,...
   4*x1^3, 3*x1^2*y1Introducción@al Métodoxde@as Elemento@Finitos
   5*x1^4, 4*x1^3*y1, 3*x1^2*y1^2, 2*x1*y1^3, y1^4, 0];
```

46

 $4^{*}X1^{3}, \quad 3^{*}X1^{2}Y1, \quad 2^{*}X1^{*}Y1^{2}, \qquad Y1^{3},$ υ,... 5*x1^4, 4*x1^3*y1, 3*x1^2*y1^2, 2*x1*y1^3, y1^4, 0]; A(3,:) = [0, 0, 1, ...](x1), 2*y1,... Ο, x1^2, 2*x1*y1, 3*y1^2,... Ο, x1^3, 2*x1^2*y1, 3*x1*y1^2, 4*y1^3,... Ο, 0, x1⁴, 2*x1³*y1, 3*x1²*y1², 4*x1*y1³, 5*y1⁴]; A(4,:) = [0, 0, 0, 0, ...]2, 0, 0,... 6*x1, 2*y1, 0, 0,... 12*x1^2, 6*x1*y1, 2*y1^2, 0, 0,... 20*x1^3, 12*x1^2*y1, 6*x1*y1^2, 2*y1^3, 0, 01; A(5,:) = [0, 0, 0, ...]0, 1, 0,... 0, 2*x1, 2*y1, 0,... 0, 3*x1^2, 4*x1*y1, 3*y1^2, 0,... 0, 4*x1^3, 6*x1^2*y1, 6*x1*y1^2, 4*y1^3, 0]; A(6,:) = [0, 0, 0, 0]0, 2,... Ο, 0, 2*x1, 6*y1,... Ο, 0, 2*x1^2, 6*x1*y1, 12*y1^2,... Ο, 0, 2*x1^3, 6*x1^2*y1, 12*x1*y1^2, 20*y1^3]; Ο, A(7,:) = [1, (x2), (y2),... x2^2, x2*y2, y2^2,... x2^3, x2^2*y2, x2*y2^2, y2^3,... x2^4, x2^3*y2, x2^2*y2^2, x2*y2^3, y2^4,... x2^5, x2^4*y2, x2^3*y2^2, x2^2*y2^3, x2*y2^4, y2^5]; A(8,:) = [⁰Introducción¹al Método de ⁹los Elementos Finitos 2*x2, (y2), 0,...

47

0, 4*x3^3, 6*x3^2*y3, 6*x3*y3^2, 4*y3^3, 0]; A(18,:) = [0, 0, 0, ...]0, 2,... Ο, Ο, 0, 2*x3, 6*y3,... Ο, 0, 2*x3^2, 6*x3*y3, 12*y3^2,... Ο, 0, 2*x3^3, 6*x3^2*y3, 12*x3*y3^2, 20*y3^3];

- x12 = (x1 + x2)/2;
- y12 = (y1 + y2)/2;
- $112 = sqrt((y2-y1)^2 + (x2-x1)^2);$
- u12 = (y2-y1)/112;
- v12 = -(x2-x1)/112;
- A(19,:) = ...

[Ο,	u12,	v1	2,	
	2*u12*x12,	u12*y12+v12*x12,	2*	v12*y12,	
	3*u12*x12^2,	2*u12*x12*y12+v12*x12	^2, u1	2*y12^2+2*v12*x12*y12,	
	3*v12*y12^2,	4*u12*x12^3,	3*	u12*x12^2*y12+v12*x12^3	3,
	2*u12*x12*y12^2	2+2*v12*x12^2*y12,	u12*	y12^3+3*v12*x12*y12^2,	
	4*v12*y12^3,	5*u12*x12^4,	4*u	12*x12^3*y12+v12*x12^4	,
	3*u12*x12^2*y12	2^2+2*v12*x12^3*y12,	2*u12*x12	*y12^3+3*v12*x12^2*y12*	^2 ,
	u12*y12^4+4*v12	2*x12*y12^3,	5	*v12*v12^4];	

$$x23 = (x2 + x3)/2;$$

$$y23 = (y2 + y3)/2;$$

$$123 = sqrt((y3-y2)^2 + (x3-x2)^2);$$

$$u23 = (y3-y2)/123;$$

$$v23 = -(x3-x2)/123;$$
A(20,:) = ...
[0, u2j,troducción al Método de los Flementos Finitos ...
2*u23*x23, u23*y23+v23*x23, 2*v23*y23, ...

48

. . .



```
v_{23} = -(x_3 - x_2)/123;
```

A(20,:) = ...

[Ο,	u23,		v23,	•••
	2*u23*x23,	u23*y23+v23*x23,		2*v23*y23,	
	3*u23*x23^2,	2*u23*x23*y23+v23*x2	3^2,	u23*y23^2+2*v23*x23*y23,	,
	3*v23*y23^2,	4*u23*x23^3,		3*u23*x23^2*y23+v23*x23	^3,
	2*u23*x23*y23^2-	+2*v23*x23^2*y23,		u23*y23^3+3*v23*x23*y23	^2 ,
	4*v23*y23^3,	5*u23*x23^4,		4*u23*x23^3*y23+v23*x23	^4,
	3*u23*x23^2*y23	^2+2*v23*x23^3*y23,	2*u23*x2	23*y23^3+3*v23*x23^2*y23	^2 ,
	u23*v23^4+4*v23*	*x23*v23^3,		5*v23*v23^41:	

$$x31 = (x3 + x1)/2;$$

$$y31 = (y3 + y1)/2;$$

$$131 = sqrt((y1-y3)^2 + (x1-x3)^2);$$

$$u31 = (y1-y3)/131;$$

$$v31 = -(x1-x3)/131;$$

A(21,:) = ...

[Ο,	u31,	v31,	
	2*u31*x31,	u31*y31+v31*x31,	2*v31*y31,	
	3*u31*x31^2,	2*u31*x31*y31+v31*x31	^2, u31*y31^2+2*v31*x31*y3	1,
	3*v31*y31^2,	4*u31*x31^3,	3*u31*x31^2*y31+v31*x3	1^3 ,
	2*u31*x31*y31^2-	+2*v31*x31^2*y31,	u31*y31^3+3*v31*x31*y3	1^2 ,
	4*v31*y31^3,	5*u31*x31^4,	4*u31*x31^3*y31+v31*x3	1^4,
	3*u31*x31^2*y31	^2+2*v31*x31^3*y31,	2*u31*x31*y31^3+3*v31*x31^2*y3	1^2 ,
	u31*y31^4+4*v31	*x31*y31^3,	5*v31*y31^4];	

A1 = inv(A);

CIMEC

```
A1 = inv(A);
if (iel==nel)
    cond(A)
end
A1 = A1 * diag([1 L L L^2 L^2 L^2 1 L L L^2 L^2 L^2 1 L L L^2 L^2 L^2 L^2 L L]);
D1 = [0 \ u12 \ v12 \ 0 \ 0 \ 0 \ u12 \ v12 \ 0 \ 0 \ 0 \ 0 \ 0 \ 0 \ 0 \ 0;
     0 0 0 0 0 0 0 u23 v23 0 0 0 u23 v23 0 0 0;
      0 u31 v31 0 0 0 0 0 0 0 0 0 0 u31 v31 0 0 0 ]/2;
B = A1(4:21,1:18) + A1(4:21,19:21)*D1;
% Viscosidad (poner en datos)
mu = 0.3;
% Matriz de rigidez
% _____
K = mu*B'*P*B;
for i = 1:18
   for j=1:18
       in1 = in1 + 1;
       row(in1) = locel(iel,i);
       col(in1) = locel(iel,j);
        sk(in1) = K(i,j);
    end
end
```

```
CIMEC
```

end

Elementos infinitos

En muchos problemas ingenieriles, el dominio es infinito o semi-infinito, y se especifican CB a dist. infinita.

1.<u>Solución usando MEF convencional</u>: se malla una porción suficientemente grande del dominio, a fin de imponer las CB a una dist. grande, con las sigtes. desventajas.

•Si esa dist. no es lo suficientemente grande, se introduce un error en el modelo.

•Se deben introducir muchos elementos en una región que suele ser de poco interés para el analista.

2.<u>Solución usando elementos infinitos</u>, en los que un mapeo particular, permite transformar elementos semi-infinitos a los elementos master básicos. Estos elementos se ensamblan luego con los elementos finitos de la malla.





Elementos infinitos

• Consideremos el mapeo 1D a lo largo de CPQ:

$$x = -\frac{\xi}{1-\xi} x_{\rm C} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) x_{\rm Q} = \bar{N}_{\rm C} x_{\rm C} + \bar{N}_{\rm Q} x_{\rm Q} \quad (1)$$

• Se observa que:

$$x = \frac{x_{\rm C} + x_{\rm Q}}{2} = x_{\rm P} \quad \text{si } \xi = -1$$
$$x = x_{\rm Q} \qquad \text{si } \xi = 0$$
$$x = x_{\rm R} \rightarrow \infty \qquad \text{si } \xi = 1$$

• Luego, remplazando $x_{\rm C}$ por $x_{\rm P}$: $\times_{\rm C} = 2 \chi_{\rm P} - \chi_{\rm Q}$

$$x = \left(1 + \frac{2\xi}{1 - \xi}\right) x_{\rm Q} - \frac{2\xi}{1 - \xi} x_{\rm P} = N_{\rm Q} x_{\rm Q} + N_{\rm P} x_{\rm P} \quad (2)$$



• Muchas otras funciones podrían usarse en (1) y (2), siempre que $\bar{N}_{c} + \bar{N}_{q} = N_{p} + N_{q} = 1$.

$$X = X_{\alpha} + \frac{i}{1-i} \left(X_{\alpha} - X_{c} \right)$$



Elementos infinitos (cont.)



• Obtenemos entonces la solución típica de campo lejano para regiones exteriores:

$$u = \beta_0 + \frac{\beta_1}{r} + \frac{\beta_2}{r^2} + \dots$$



- El punto C representa el origen de decaimiento. Su correcta ubicación en base a la física del problema permite mejorar la precisión de la solución.
- Equivalentemente, a lo largo de $C_1P_1Q_1$ tenemos el mapeo

$$x = -\frac{\xi}{1-\xi} x_{C_1} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) x_{Q_1}, \qquad y = -\frac{\xi}{1-\xi} y_{C_1} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) y_{Q_1}$$



Elementos infinitos (cont.)

 El mapeo se completa en la dirección η usando las funciones de forma lineales standard

$$N_1(\eta) = \frac{1+\eta}{2}, N_0(\eta) = \frac{1-\eta}{2}.$$

• Luego: $x = N_{1}(\eta) \left[-\frac{\xi}{1-\xi} x_{C} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) x_{Q} \right]$ $+ N_{0}(\eta) \left[-\frac{\xi}{1-\xi} x_{C_{1}} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) x_{Q_{1}} \right]$ $y = N_{1}(\eta) \left[-\frac{\xi}{1-\xi} y_{C} + \left(1 + \frac{\xi}{1-\xi}\right) y_{Q} \right]$

- $+N_0(\eta)\left[-\frac{\xi}{1-\xi}y_{C_1}+\left(1+\frac{\xi}{1-\xi}\right)y_{Q_1}\right]$
- En dirección η podrían usarse funciones de mayor orden, lo que permite ensamblar elementos infinitos con elementos finitos de mayor orden.



Ejemplos de aplicación de elementos infinitos

Problema de Boussinesq: carga puntual en un medio semi-infinito



