

Volumen FINITO II

12/12/2012

Eusebio J. Gómez, Ph.D.

Dejemos introducir la ecuación de transporte para la propiedad ϕ .

$$\frac{\partial(\rho\phi)}{\partial t} + \underbrace{\operatorname{div}(\rho\phi\mathbf{U})}_{\text{convective}} = \underbrace{\operatorname{div}(\Gamma \operatorname{grad}\phi)}_{\text{diffusive}} + q_\phi \quad (1)$$

Esto significa:

la tasa de incremento
de ϕ del elemento de
flujo

+ tasa neta de
flujo de ϕ out

= tasa de incremento
del elemento fluido
la difusión

Γ = difusión coeficiente.

tasa de incremento
de ϕ debido a la
difusión

+ tasa de incremento
de ϕ debida a
fuentes.

El paso clave del método de volumen finito es la integración de la ecuación anterior sobre un volumen de control (CV) tridimensional (3D):

$$\int_{CV} \frac{\partial(\rho\phi)}{\partial t} dV + \underbrace{\int_{CV} \operatorname{div}(\rho\phi\mathbf{U})dV}_{\text{convective term}} = \underbrace{\int_{CV} \operatorname{div}(\Gamma \operatorname{grad}\phi)dV}_{\text{diffusive term}} + \int_{CV} q_\phi dV \quad (2)$$

(a)

(b)

(a) Y (b) puede reescribirse como integrales sobre toda la superficie de frontera del volumen de control usando el TEOREMA DIVERGENCIA DE GAUSS (TDG)

$$\int_{CV} \operatorname{div}(\mathbf{a})dV = \int_A \hat{n} \cdot \hat{\mathbf{a}} dA$$

La interpretación física de $\hat{n} \cdot \hat{\mathbf{a}}$ es la componente del vector \mathbf{a} en la dirección del vector \hat{n} normal al elemento de superficie dA

Aplicando TDG a la ecuación (2):

$$\frac{\partial}{\partial t} \int_{CV} \rho\phi dV + \int_A \hat{n} \cdot (\rho\phi\hat{\mathbf{U}}) dA = \int_A \hat{n} \cdot (\Gamma \operatorname{grad}\phi) dA + \int_{CV} q_\phi dV \quad (3)$$

tasa de incremento
de ϕ dentro del
volumen de control

+ tasa neta de reducción
de ϕ debido a la
convección a través
de las fronteras
de VC.

tasa neta de incremento
de ϕ debido a la difusión + tasa neta
al través de las fronteras de ϕ dentro
del V.C.

for steady flow:

Eusebio JNOOI, P.H.D

$$\int_A \vec{n} \cdot (\rho \phi \vec{u}) dA = \int_A (\Gamma \operatorname{grad} \phi) dA + \int_{CV} q_\phi dV \quad (4)$$

Ahora aplicamos el Método de Volumenes Finitos considerando el proceso de transporte más simple: Para difusión en flujo estable, y puede ser derivada de la ecuación (1):

$$\operatorname{div}(\Gamma \operatorname{grad} \phi) + q_\phi = 0 \quad (5)$$

- La integración del volumen de control:

$$\int_{CV} \operatorname{div}(\Gamma \operatorname{grad} \phi) dV + \int_{CV} q_\phi dV =$$

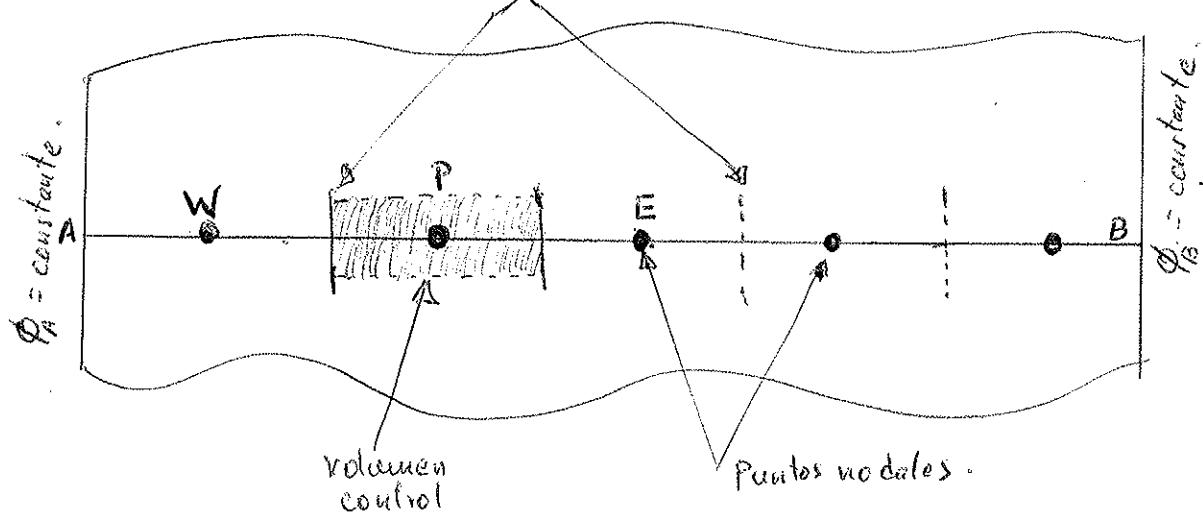
$$\int_A \vec{n} \cdot (\Gamma \operatorname{grad} \phi) dA + \int_{CV} q_\phi dV = 0 \quad (6)$$

- Considera la difusión en estado estable de una propiedad ϕ en 1D:

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(\Gamma \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) + q = 0 \quad (7)$$

donde Γ es el coeficiente de difusión, q es el término fuente.
Valores en la frontera de ϕ en los puntos A y B son prescritos.

Fronteras del volumen control.



Paso ①: Generación del Grid.

Eusebio Inoot, Ph.D. 1

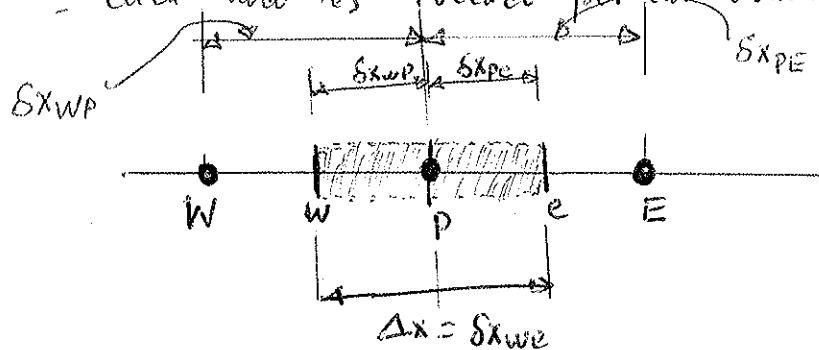
3

El primer paso en el método de volúmenes finitos es dividir el dominio en volúmenes de control discretos.

Por ejemplo: entre A y B:

- Las fronteras o caras del volumen de control son posicionadas en la mitad entre los nodos adyacentes.

- Cada nodo es rodeado por un volumen de control o celda.



Esquema usual para
control CFD.

$\Delta x = \delta x_{we}$ es el ancho
del volumen de control.

Paso ②: Discretización:

El ^{Paso} clave del método de volumen finito es la integración de la ecuación que gobierna el flujo en el volumen sobre un volumen de control para producir una ecuación discretizada en su punto nodal P.

Para el volumen de control definido arriba:

$$\int_{\Delta V} \frac{\partial}{\partial x} \left(\Gamma \frac{\partial \phi}{\partial x} \right) dV + \int_{\Delta V} q dV = \left(\Gamma_A \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_E - \left(\Gamma_A \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_W + \bar{q} \Delta V = 0 \quad (8)$$

donde A es el área de la sección transversal de la cara del V.C.

ΔV es el volumen

\bar{q} es el valor promedio de la fuente de q sobre el volumen de control.

Esto tiene significado físico.

"El flujo difusivo de ϕ saliendo de la cara este menos el flujo difusivo de ϕ entrando por la cara oeste es igual a la generación de ϕ ." Esto realmente constituye un balance de la ecuación para ϕ sobre el V.C.

• Usando una diferenciación central (central differencing), en ~~que~~ los valores interpolados linealmente en un grid uniforme; para $\bar{\Gamma}_W$ y $\bar{\Gamma}_E$:

$$\bar{\Gamma}_W \equiv \frac{\Gamma_W + \Gamma_P}{2} , \quad \bar{\Gamma}_E \equiv \frac{\Gamma_P + \Gamma_E}{2} \quad (9.1) \quad (9.2)$$

• Y para los terminos del flujo difusivo, las stes: aproximaciones puede ser usadas:

$$\left(\Gamma_A \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_e = \Gamma_e A_e \left(\frac{\phi_E - \phi_P}{\delta x_{PE}} \right) \quad (10)$$

$$\left(\Gamma_A \frac{\partial \phi}{\partial x} \right)_W = \Gamma_W A_W \left(\frac{\phi_P - \phi_W}{\delta x_{WP}} \right) \quad (11)$$

- Para la fuente:

$$\bar{q} \Delta V = q_u + q_p \phi_p \quad (12)$$

• Sustituyendo (10), (11), (12) en (8)

$$\Gamma_e A_e \left(\frac{\phi_E - \phi_P}{\delta x_{PE}} \right) - \Gamma_W A_W \left(\frac{\phi_P - \phi_W}{\delta x_{WP}} \right) + (q_u + q_p \phi_p) = 0 \quad (13)$$

Agrupando terminos:

$$\left(\frac{\Gamma_e}{\delta x_{PE}} A_e + \frac{\Gamma_W}{\delta x_{WP}} A_W - q_p \right) \phi_p = \left(\frac{\Gamma_W}{\delta x_{WP}} A_W \right) \phi_W + \left(\frac{\Gamma_e}{\delta x_{PE}} A_e \right) \phi_E + q_u \quad (14)$$

Usando coeficientes a_W y a_E para ϕ_W y ϕ_E , y a_p para ϕ_p ; ecuación (14) puede ser escrita como:

$$a_p \phi_p = a_W \phi_W + a_E \phi_E + q_u \quad (15) \checkmark$$

donde:

$$a_W \equiv \frac{\Gamma_W}{\delta x_{WP}} A_W , \quad a_E = \frac{\Gamma_e}{\delta x_{PE}} A_e$$

$$a_p = a_W + a_E - q_p$$

Los valores de q_u y q_p pueden ser obtenidos de (12). Ecuaciones (12) y (15) son las ecuaciones discretizadas por V.F. de (5).

Paso ③: Solución de Ecuaciones:

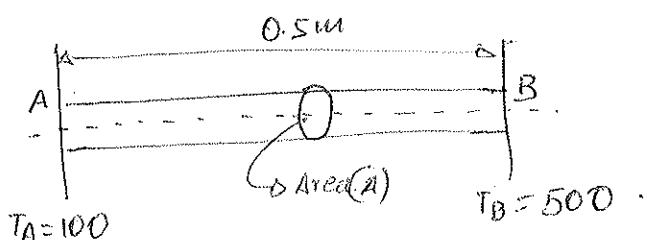
- La ecuación discretizada (15) deben ser establecidas en cada punto nodal a fin de resolver el problema.
- Para los V.Cs que son adyacentes a las fronteras de dominio, la eq. (15) es más difícil para incorporar condiciones de frontera.
- Eqs. algebraicas lineales son el syst. resultante, y son resueltas para ϕ en los puntos nodales.
- Use matrices, hay varios métodos.

Ejemplo numérico:

considere el problema de conducción de calor (flante libre) en una varilla aislada cuyos extremos son mantenidos a constante temp. de 100°C y 500°C , respectivamente. El problema en 1D es gobernado por la siguiente ecuación:

(16)

$$\frac{\partial}{\partial x} \left(C_e \frac{\partial T}{\partial x} \right) = 0$$



- calcule la ^{distribución} T° en estado estable en la rod.

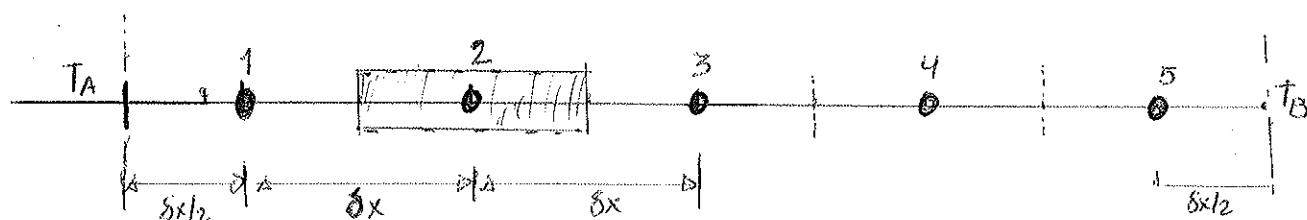
$$C_e = \text{conductividad térmica} = 1000 \text{ W/m.K},$$

$$A = \text{Área sección transversal} = 10 \times 10^{-3} \text{ m}^2$$

Solución:

- Dividimos la longitud en 5 volúmenes de control iguales: $\delta x = 0.1 \text{ m}$.

La malla usada es:



- Grid con 5 nodos.

usando la ecuación (14):

$$\left(\frac{C_e}{\delta x p_e} A_e + \frac{C_w}{\delta x w_p} A_w \right) T_p = \left(\frac{C_w}{\delta x w_p} A_w \right) T_w + \left(\frac{C_e}{\delta x p_e} A_e \right) T_E \quad (17)$$

La conductividad térmica $C_e = C_w = C$
 $S_x = \text{cte}$
 $A_e = A_w = A = \text{cte}$.

Eusebio Zúñiga,
Ph.D.

(6)

∴ La ecuación discretizada para los puntos nodales 2, 3 y 4 es:

$$\boxed{a_p T_p = a_w T_w + a_e T_E} \quad (18)$$

donde

$$a_w = \frac{C}{S_x} A, \quad a_e = \frac{C}{S_x} A, \quad a_p = a_w + a_e$$

$$q_u + q_p = 0$$

Nodos ① y ⑤ son Nodos frontera y requiere de ~~un~~ análisis ~~especial~~ especial..

- Integrando la ecuación (16) sobre el V.C alrededor del Punto ①:

$$CA\left(\frac{T_E - T_p}{S_x}\right) - CA\left(\frac{T_p - T_A}{Sx/2}\right) = 0 \quad (17)$$

Eq. (17) muestra que el flujo a través de la frontera del V.C A' ha sido Aprox. asumiendo una relación lineal entre T^o en el punto de frontera A y el nodo P.

ordenando (17): con

$$\left(\frac{C}{S_x} A + \frac{2C}{S_x} A\right) T_p = 0 + \left(\frac{C}{S_x} A\right) T_E + \left(\frac{2C}{S_x} A\right) T_A \quad (18)$$

- comparando Eq. (18) con Eq. (14), podemos fácilmente identificar que la temperatura fijada (condición de frontera) entra al colecto como un término fuente: ($q_u + q_p T_p$)

$$\text{con } q_u = \left(2CA/S_x\right)T_A \quad \text{y} \quad q_p = -\frac{2C}{S_x} A$$

y que el link para la frontera oeste (w) ha sido suprimida por el coef. $a_w = 0$

La Eq. (18) puede ser escrita como Eq. (15) para establecer la Ecuación discretizada para el nodo de frontera 1.

$$\boxed{a_p T_p = a_w T_w + a_e T_E + q_u} \quad (19)$$

$$\text{Con } \alpha_W = 0, \quad \alpha_E = \frac{C}{\delta x} A, \quad \alpha_P = \alpha_W + \alpha_E - q_p$$

$$q_p = -\frac{2C}{\delta x}, \quad q_u = \left(\frac{2CA}{\delta x}\right) T_A$$

El V.C que rodea al nodo 5 puede ser tratado de forma similar:

$$CA \left(\frac{T_B - T_p}{\delta x / 2} \right) - CA \left(\frac{T_p - T_W}{\delta x} \right) = 0 \quad (20)$$

similamente q^i en el nodo 1, una distribución de temp. lineal es asumida entre el nodo P' y el punto de frontera B:

Eq. 20 puede ser ordenada como:

$$\left(\frac{C}{\delta x} A + \frac{2CA}{\delta x} \right) T_p = \left(\frac{C}{\delta x} A \right) T_W + 0 \cdot T_E + \left(\frac{2CA}{\delta x} \right) T_B$$

La Eq. discretizada para el nodo frontera 5:

$$\alpha_p T_p = \alpha_W T_W + \alpha_E T_E + q_u \quad \dots \quad (21)$$

Donde: $\alpha_W = \frac{C}{\delta x} A, \quad \alpha_E = 0, \quad \alpha_p = \alpha_W + \alpha_E - q_p$

$$\textcircled{Q} \quad q_p = -\frac{2CA}{\delta x}, \quad q_u = \left(\frac{2CA}{\delta x}\right) T_B$$

El proceso de discretización establece una ecuación para cada punto nodal 1 a 5.

Reemplazando los valores numéricos: $\frac{CA}{\delta x} = 100$

los coef. de cada ecuación discretizada pueden ser fácilmente resueltas.

$$\therefore \frac{CA}{\delta x} = \frac{(100)(100)}{0.1} = \frac{100}{2(100)T_A} = 2(100)$$

nodo	α_E	α_E	q_u	q_p	$\alpha_p = \alpha_W + \alpha_E - q_p$
1	0	100	$200T_A$	-200	300 ✓
2	100	100	0	0	200
3	100	100	0	0	200
4	100	100	0	0	200
5	100	0	$200T_B$	-200	300 ✓

Las ecuaciones lineales algebraicas son:

$$300T_1 = 100T_2 + 200T_A$$

$$200T_2 = 100T_1 + 100T_3$$

$$200T_3 = 100T_2 + 100T_4$$

$$200T_4 = 100T_3 + 100T_5$$

$$300T_5 = 100T_4 + 200T_B$$

(22)

Estas ecuaciones pueden ser arregladas en una matriz:

$$\begin{vmatrix} 300 & -100 & 0 & 0 & 0 \\ -100 & 200 & -100 & 0 & 0 \\ 0 & -100 & 200 & -100 & 0 \\ 0 & 0 & -100 & 200 & -100 \\ 0 & 0 & 0 & -100 & 300 \end{vmatrix} \begin{pmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 200T_A \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 200T_B \end{pmatrix}$$

Para $T_A = 100$ y $T_B = 500$, usando eliminación de Gauss:

$$\begin{vmatrix} T_1 \\ T_2 \\ T_3 \\ T_4 \\ T_5 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} 140 \\ 220 \\ 300 \\ 380 \\ 460 \end{vmatrix}$$

Ahora la dist. solución exacta tiene una dist. lineal:
 $T = 800x + 100$

