



POLITECNICO
MILANO 1863

Convezione

Prof. Ing. Alberto Salioni

Convezione

Definizione:

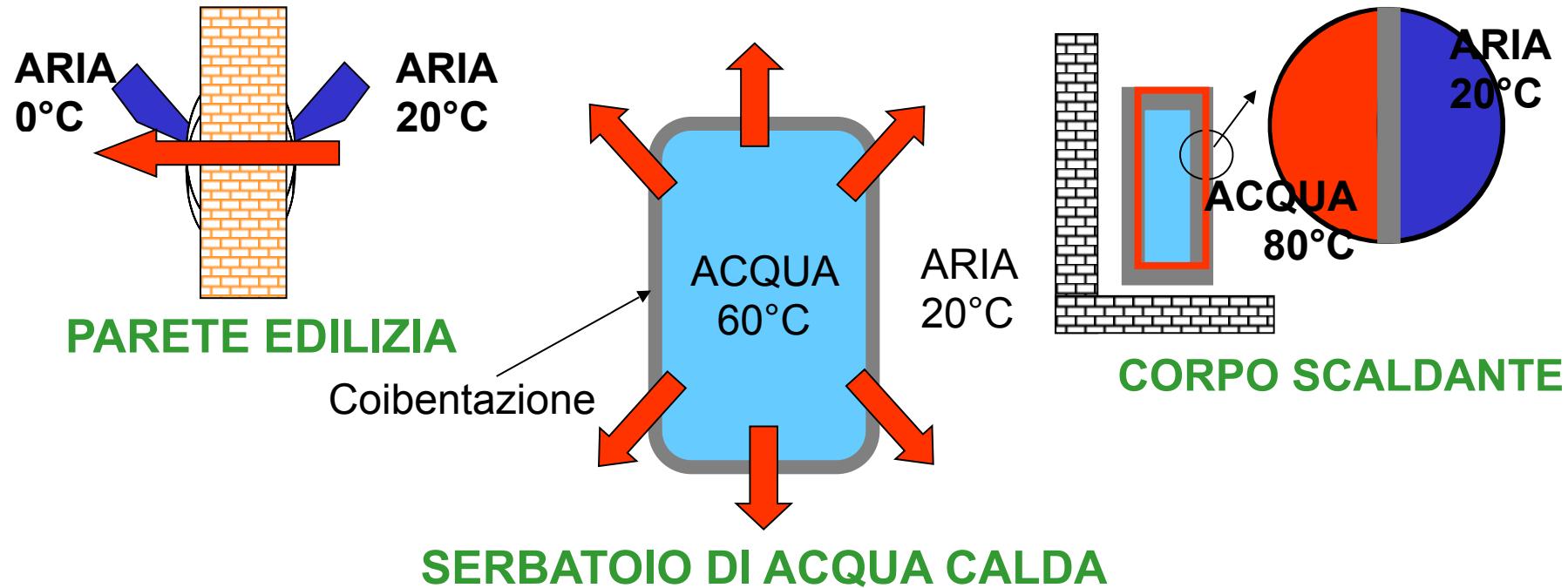
La convezione identifica il trasporto di energia associato al moto macroscopico del sistema: è quindi un processo che si verifica tra la superficie di un corpo ed un fluido in moto relativo. Si può classificare in due tipologie:

CONVEZIONE FORZATA: *il moto del fluido è imposto da un agente esterno.*

CONVEZIONE NATURALE: *il moto del fluido è causato dal processo di trasmissione del calore.*

Convezione

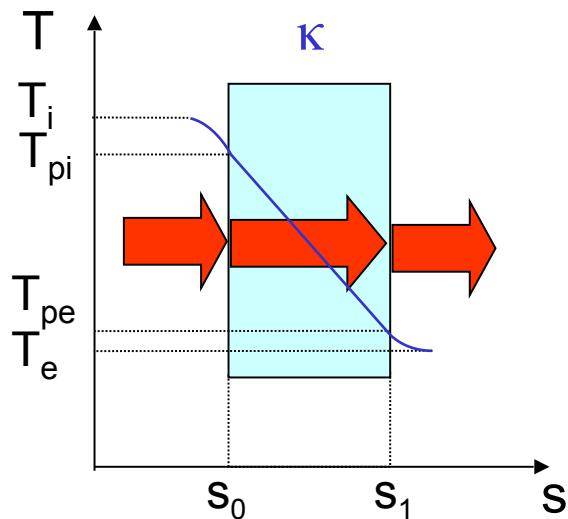
In una parete piana che separa due ambienti nei quali sono presenti due fluidi (ad esempio aria - aria, aria - acqua, acqua - acqua) la trasmissione del calore deve tenere conto non solo della conduzione, ma anche della **convezione**.



Trasmittanza

In una parete edilizia è necessario eseguire una analisi completa della trasmissione del calore e quindi tenere conto che il calore si trasmette:

- per **CONVEZIONE** tra l'aria interna del locale e la superficie interna della parete
- per **CONDUZIONE** attraverso la parete costituita da uno o più strati
- per **CONVEZIONE** tra la faccia esterna della parete e l'aria esterna.



In una parete costituita da un solo strato le resistenze termiche non sono una, ma tre (2 per la conv. E 1 per la cond.).

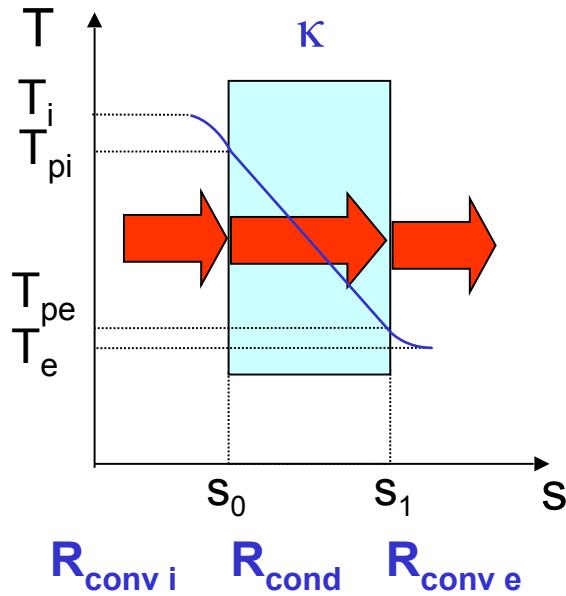
T_i = Temperatura interna

T_{pi} = Temperatura parete interna

T_{pe} = Temperatura parete esterna

T_e = Temperatura esterna

Trasmittanza



$$R_{tot} = R_{conv,i} + R_{cond} + R_{conv,e}$$

$$R_{tot} = \frac{1}{h_i} + \frac{s}{\kappa} + \frac{1}{h_e}$$

$$\dot{Q} = \frac{1}{R_{tot}} A (T_i - T_e)$$

**TRASMITTANZA
della PARETE**

Le resistenze $R_{conv,i}$ e $R_{conv,e}$ si calcolano, noti i coefficienti conduttori h_i e h_e dal loro reciproco.

L'analisi del fenomeno convettivo si riduce alla definizione di h_i e h_e .

Convezione

IL RAGGIO CRITICO DI ISOLAMENTO

Pareti piane, $A = \text{cost}$ $\rightarrow \dot{Q}$ Decresce con lo spessore di isolante (cresce la resistenza termica)

Gusci cilindrici, $A \neq \text{cost}$

$\left\{ \begin{array}{l} R_{\text{isol}} \text{ (conduttiva) cresce con lo spessore di isolante} \\ R_{\text{conv}} \text{ (convettiva) decresce con lo spessore di isolante } (\bar{A} \text{ cresce}) \end{array} \right.$

In pratica

$$r_{cr \max} = \frac{\lambda_{\text{max isol}}}{h_{\min}} = \frac{0.05 \text{ W}/(\text{mK})}{5 \text{ W}/(\text{m}^2\text{K})} = 0.01 \text{ m} = 1 \text{ cm}$$

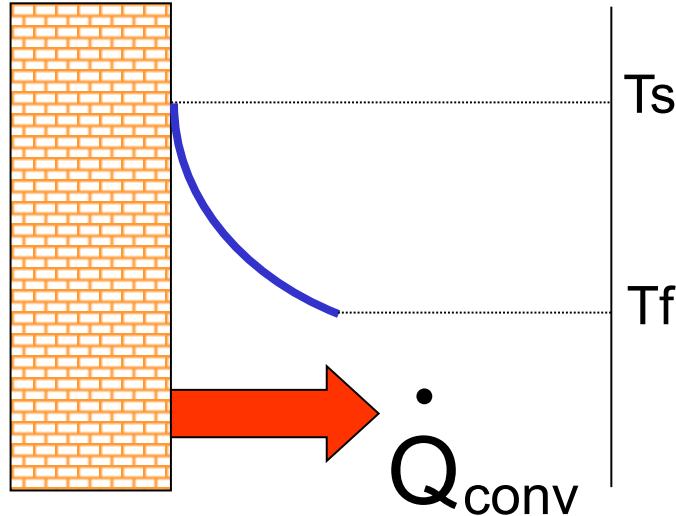
$$\dot{Q} = \frac{T_{\infty 1} - T_{\infty 2}}{R_{\text{isol}} + R_{\text{conv}}} = \frac{T_{\infty 1} - T_{\infty 2}}{\frac{\log(r_2/r_1)}{2\pi L \lambda} + \frac{1}{2\pi r_2 L h}}$$

$$\dot{Q}_{\max} \left(\frac{d\dot{Q}}{dr_2} \right) = 0 \rightarrow r = r_{\text{cr}} = \frac{\lambda}{h}$$

Tubi ordinari convezione forzata $\Rightarrow h \gg \Rightarrow R_{\text{tot}}$ cresce sempre con r_2
 Conduttori elettrici (piccolo r_2) \rightarrow l'ispessimento dell'isolante può aiutare la dissipazione termica¹⁷

Esempio Convezione

Consideriamo la parete di un corpo solido lambita da un fluido in moto. Se tra la temperatura della superficie del corpo T_s e quella del fluido T_f vi è una differenza tra parete e fluido si instaura un flusso di potenza termica secondo la già citata legge:



$$\dot{q} = h(T_s - T_f)$$

dove h è un coefficiente di proporzionalità che prende il nome di coefficiente convettivo o conduttanza convettiva e dipende da:

- proprietà fisiche del fluido
- dinamica del flusso
- geometria della superficie della parete

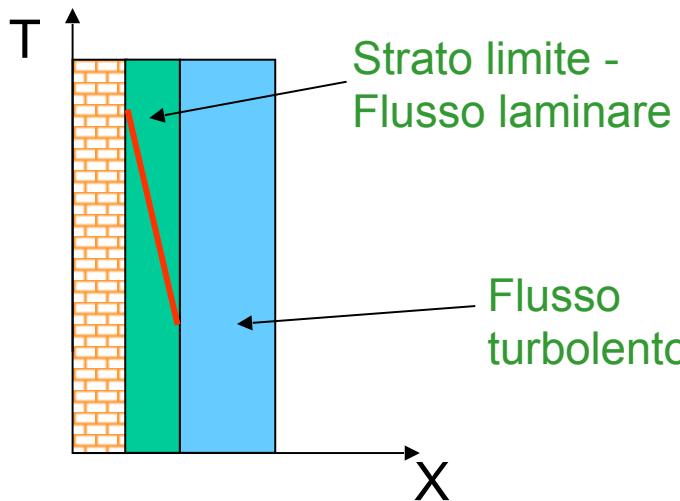
Valori generici del coeff. convettivo

• gas stagnante	5-50 W/m ² K
• acqua stagnante	100 W/m ² K
• gas in moto	50-1000 W/m ² K
• olio minerale	50-3000 W/m ² K
• acqua in moto	200-10000 W/m ² K
• H ₂ O in ebollizione o condensazione	1000-100000 W/m ² K
• metalli liquidi	10000-100000 W/m ² K

Convezione, Note

La trasmissione del calore per convezione viene trattata diversamente secondo che questa sia forzata o naturale.

Il flusso del fluido può essere laminare o turbolento. Nel primo caso, non essendovi rimescolamento, lo scambio di calore avviene per conduzione. Nel secondo caso si verifica, in prossimità della parete, una situazione come quella schematizzata



In prossimità della parete si incontra uno strato in moto laminare (strato limite) attraverso il quale il calore passa per conduzione. Allontanandosi dalla parete si incontra il moto turbolento, forte rimescolamento del fluido ed elevato trasporto di calore. La maggiore resistenza al passaggio di calore è offerta dallo strato limite.

Il Coefficiente Convettivo h

Il coefficiente di proporzionalità h dipende

- dalle caratteristiche del fluido: densità (ρ), viscosità (μ), calore specifico a pressione costante (c_p), conduttività (κ)
- dalle condizioni di moto del fluido (v)
- dalla geometria della parete: diametro equivalente (D)

$$h_f = h(\rho, \mu, \kappa, c_p, v, D)$$

NB: h non è una proprietà della materia

Legge di Newton

$$\dot{q} = h(T_s - T_f)$$

La soluzione del problema si riconduce alla valutazione del coefficiente convettivo h

Coefficiente Convettivo h per convezione forzata

$$h = h(D, \rho, w, m, c_p, k)$$

Si hanno $n = 7$ grandezze fisiche ($h, D, \rho, w, \mu, c_p, k$)
e $m = 4$ grandezze fondamentali (L, M, t, T)

**Si dovrà avere un legame tra
 $k = n - m = 3$ gruppi adimensionali**

Convezione Forzata

Gruppi adimensionali per convezione forzata

$$\frac{h D}{k}$$

Numero di
Nusselt

$$\frac{\rho D w}{\mu}$$

Numero di
Reynolds

$$\frac{c_P \mu}{k}$$

Numero di
Prandtl

Significato Fisico dei gruppi adimensionali

Numero di Nusselt

$$Nu = \frac{h D}{k}$$

Può essere interpretato come rapporto tra la potenza termica scambiata con moti macroscopici (convezione) e la potenza termica scambiata per conduzione nello strato limite

$$Nu = \frac{h \Delta T}{\frac{k}{D} \Delta T}$$

Numero di Nusselt (Nu) si può ottenere dividendo il flusso di calore per convezione ($h\Delta T$) per il flusso di calore per conduzione ($\kappa/D * \Delta T$); esso confronta i due sistemi di trasporto del calore.

NB: $N_{NU} = cost \cdot N_{RE}^a N_{PR}^b$

Significato Fisico dei gruppi adimensionali

Numero di Reynolds

$$Re = \frac{\rho D w}{\mu}$$

Può essere interpretato come rapporto tra la risultante delle forze di inerzia e la risultante delle forze viscose

Numero di Reynolds (N_{RE}): indica se il moto è in regime laminare o turbolento.

$$Re = \frac{\rho w \frac{dw}{dx}}{\mu \frac{d^2w}{dx^2}} = \frac{f_{inerzia}}{f_{vischiose}}$$

Reynolds critico

Moto in un condotto:

(lunghezza caratteristica = D)

$Re_D < 2000$ moto laminare

$Re_D > 2500$ moto turbolento

Moto lungo una lastra piana:

(lunghezza caratteristica = x)

$Re_x < 5 \cdot 10^5$ moto laminare

$Re_x > 5 \cdot 10^5$ moto turbolento

Moto attorno ad un cilindro:

(lunghezza caratteristica = D)

$Re_D < 2 \cdot 10^5$ moto laminare

$Re_D > 2 \cdot 10^5$ moto turbolento

Significato Fisico dei gruppi adimensionali

Numero di Prandtl

$$Pr = \frac{c_p \mu}{k}$$

Può essere interpretato come rapporto tra la viscosità cinematica ν (da cui dipende la diffusione della quantità di moto) e la diffusività termica del fluido a (da cui dipende la diffusione molecolare della potenza termica)

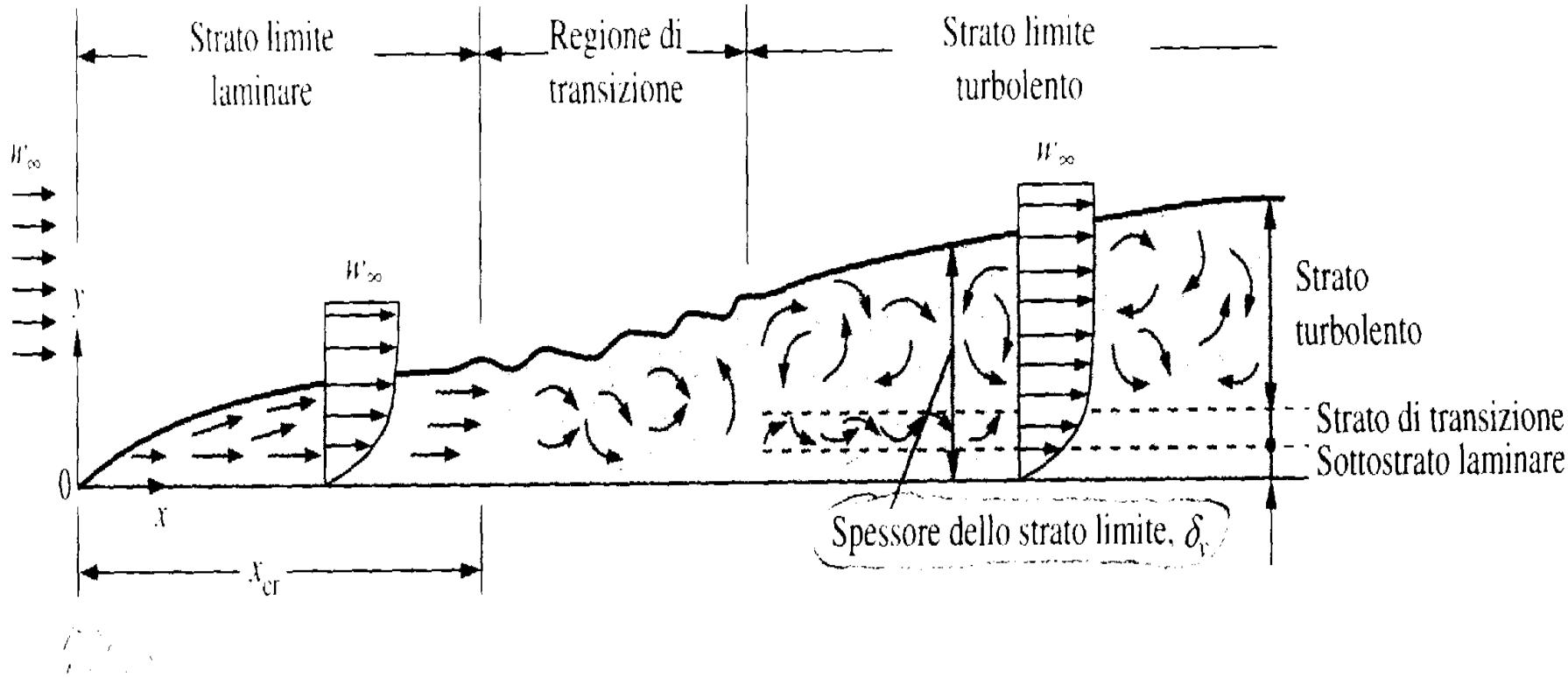
$$Pr = \frac{\rho c_p \mu}{k \rho}$$

Numero di Prandtl (N_{PR}): si ottiene dividendo μ/ρ per $k/\rho c_p$, ossia il coefficiente di diffusione della quantità di moto per il coefficiente di diffusione del calore; esso confronta le due diffusività molecolari.

Valori del numero di Prandtl

<i>gas ideali</i>	0.7
<i>acqua</i>	2-10
<i>metalli liquidi</i>	0.005-0.03

Flusso su lastra piana



Flusso all'interno di tubi

- IN OGNI SEZIONE w varia da un valore pari a zero sulla parete a un valore massimo sull'asse del tubo.
- IN OGNI SEZIONE T varia da un valore pari a quello che si rileva sulla parete a un valore maggiore o inferiore (a seconda che il processo sia di raffreddamento o di riscaldamento) sull'asse del tubo.

T e w si assumono comunque costanti per ogni sezione e pari al loro valor medio.

Ovviamente questi valori medi possono variare lungo l'asse del tubo.

- La velocità media si determina col principio di conservazione della massa.

$$\dot{m} = \rho \cdot w_m \cdot A_t \quad A_t = \pi \frac{D^2}{4}$$

- La temperatura media si determina col principio di conservazione dell'energia.

$$\dot{E} = \dot{m} c_p T_m = \int_{\dot{m}} c_p T_m d\dot{m} = \int_{A_t} c_p T (\rho w dA_t)$$

Flusso all'interno di tubi

Le condizioni termiche sulla superficie di un tubo possono essere approssimate con buona precisione ritenendo costante la temperatura superficiale

$$T_s = \text{cost}$$

Oppure il flusso termico superficiale

$$\dot{q} = \text{cost}$$

Non possono essere contemporaneamente presenti ambedue le condizioni

$$\dot{q} = h(T_s - T_m)$$

Flusso all'interno di tubi

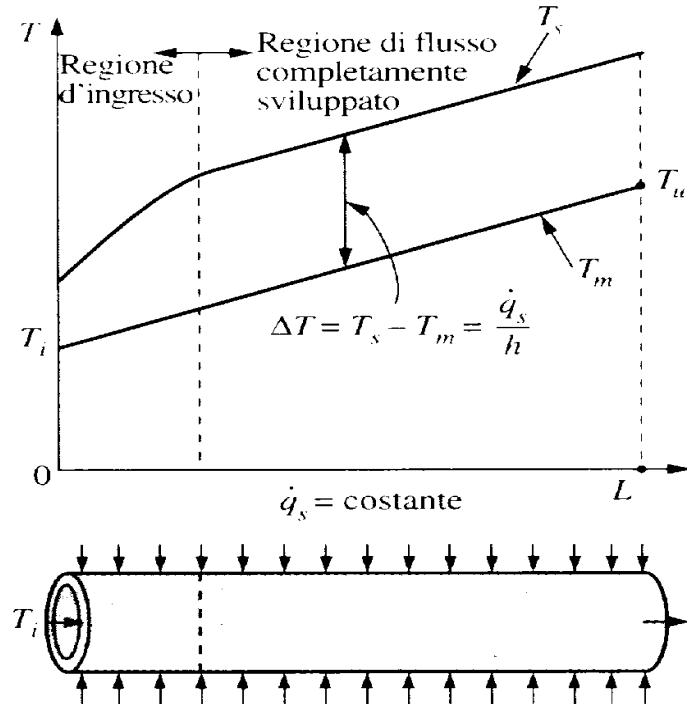


FIGURA 12.28

Variazione della temperatura della *superficie del tubo* e di quella *media del fluido* lungo un tubo nel caso di flusso termico superficiale costante.

$$\dot{Q} = \dot{q}_s A = \dot{m} c_P (T_u - T_i)$$

$$T_u = T_i + \frac{\dot{q}_s A}{\dot{m} c_P}$$

$$\dot{q} = h (T_s - T_m)$$

Flusso all'interno di tubi

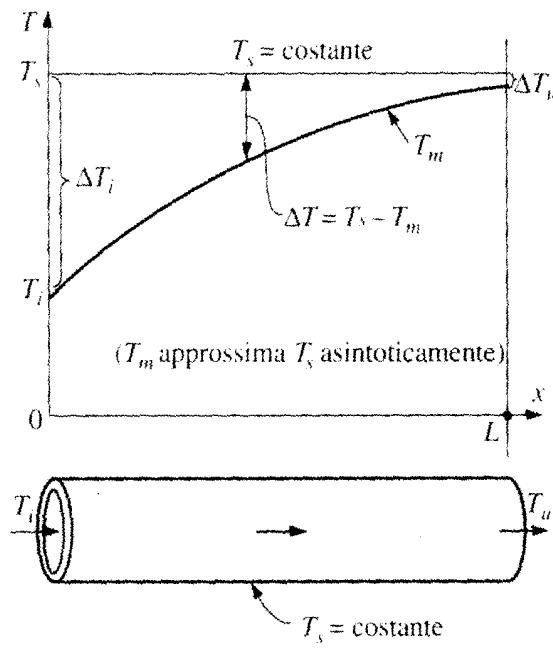


FIGURA 12.30

Variazione della temperatura *media* del fluido lungo un tubo nel caso di temperatura superficiale costante.

$$T_S = \text{cost}$$

$$\dot{Q} = h A \Delta T_{\text{media}} = h A (T_s - T_m)_{\text{media}}$$

$$\dot{m} c_P dT_m = h (T_s - T_m) dA \quad \begin{cases} dA = p dx \\ dT_m = -d(T_s - T_m) \end{cases}$$

$$\frac{d(T_s - T_m)}{T_s - T_m} = -\frac{h p}{\dot{m} c_P} dx$$

Integrando da $x=0$ ($T_m = T_i$) a $x=L$ ($T_m = T_u$)

$$\ln \frac{T_s - T_u}{T_s - T_i} = -\frac{h A}{\dot{m} c_P}$$

Flusso all'interno di tubi

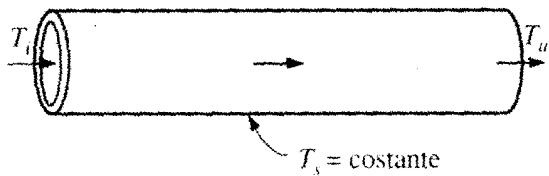
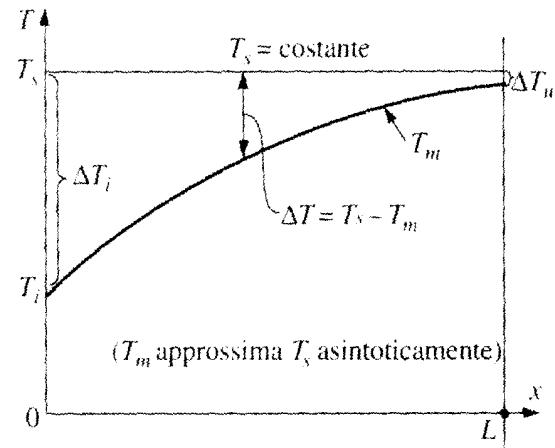


FIGURA 12.30
Variazione della temperatura *media del fluido* lungo un tubo nel caso di temperatura superficiale costante.

$$\dot{m} c_P = - \frac{h A}{\ln \frac{T_s - T_u}{T_s - T_i}}$$

$$\dot{Q} = \dot{m} c_p (T_u - T_i)$$

$$\dot{Q} = h A \Delta T_{ln}$$

$$\Delta T_{ln} = - \frac{T_u - T_i}{\ln \frac{T_s - T_u}{T_s - T_i}} = \frac{\Delta T_u - \Delta T_i}{\ln \left(\frac{\Delta T_u}{\Delta T_i} \right)}$$

Deduzione dei gruppi dimensionali

Dall'analisi dimensionale si deducono i gruppi adimensionali che consentono di descrivere compiutamente un fenomeno.

Nel caso della convezione forzata e naturale si avranno pertanto:

Convezione forzata

$$Nu = Nu(Re, Pr)$$

la forma assunta da queste relazioni è ben approssimata da una forma monomia

Convezione naturale

$$Nu = Nu(Gr, Pr)$$

Forme Monomie

Convezione forzata

$$Nu = A \cdot Re^\alpha \cdot Pr^\beta$$

Convezione naturale

$$Nu = B \cdot Gr^\gamma \cdot Pr^\delta$$

I coefficienti A, B, α , β , γ e δ devono essere determinati attraverso l'interpolazione di risultati di prove sperimentali

I numeri adimensionali dipendono da parametri termofisici che normalmente a loro volta dipendono dalla temperatura (e talvolta anche dalla pressione) alla quale avviene il fenomeno di convezione. Diventa quindi importante stabilire a quale temperatura devono essere valutati i suddetti parametri.

Convezione

**Le proprietà termofisiche si possono valutare
in condizioni differenti:**

- alla temperatura di parete T_p
- alla temperatura asintotica T_∞
- alla temperatura di film T_{film}
- alla temperatura di miscelamento adiabatico T_m

Convezione in un corpo immerso

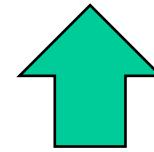
$$J = h (T_p - T_f)$$

$$T_f = T_\infty$$



Temperatura asintotica

$$T_{film} = \frac{T_p + T_\infty}{2}$$



Temperatura di film

Convezione forzata in un condotto

$$T_f = \frac{\int_A \rho w c_P T dA}{\int_A \rho w c_P dA}$$



Temperatura di miscelamento adiabatico

Esempi di formule empiriche

**Convezione forzata:
moto sviluppato all'interno di un condotto circolare**

$$Nu_D = 3.66 \quad \text{moto laminare con } T_p = \text{cost}$$

$$Nu_D = 4.36 \quad \text{moto laminare con } J = \text{cost}$$

$$Nu_D = 0.023 Re^{0.8} Pr^n \quad \text{moto turbolento}$$

n= 0.3 se il fluido si sta raffreddando
n= 0.4 se il fluido si sta riscaldando

($Re > 10^4$ $0.7 < Pr < 160$)
Relazione di Dittus-Boelter

Le proprietà termofisiche sono valutate alla temperatura di miscelamento adiabatico

Esempi di formule empiriche

**Convezione forzata:
moto sviluppato all'interno di un condotto circolare**

$$Nu_D = 0.023 Re^{0.8} Pr^{0.333} \left(\frac{\mu}{\mu_P} \right)^{0.14}$$

moto turbolento ($Re > 10^4$ $0.7 < Pr < 16700$)

Le proprietà termofisiche sono valutate alla temperatura di miscelamento adiabatico

Esempi di formule empiriche

**Convezione forzata:
moto attorno (esterno) ad un cilindro**

$$Nu_D = C Re^m Pr^{\frac{1}{3}}$$
 Relazione di Hilpert

<i>Re</i>	<i>C</i>	<i>m</i>
0.4-4	0.989	0.330
4-40	0.911	0.385
40-4000	0.683	0.466
4000-40000	0.193	0.618
40000-400000	0.027	0.805

Le proprietà termofisiche sono valutate alla temperatura di film

Convezione naturale

$$h = h(D, \rho, g\beta DT, m, c_p, k)$$

Si hanno $n = 7$ grandezze fisiche ($h, D, \rho, g\beta\Delta T, \mu, c_p, k$)
e $m = 4$ grandezze fondamentali (L, M, t, T)

**Si dovrà avere un legame tra
 $k = n - m = 3$ gruppi adimensionali**

Convezione naturale

Gruppi adimensionali per convezione naturale

$$\frac{h D}{k}$$

Numero di
Nusselt

$$\frac{\rho^2 g \beta \Delta T D^3}{\mu^2}$$

Numero di
Grashoff

$$\frac{c_P \mu}{k}$$

Numero di
Prandtl

Significato Fisico dei gruppi adimensionali

Numero di Grashoff

$$Gr = \frac{\rho^2 g \beta \Delta T D^3}{\mu^2}$$

Può essere interpretato come rapporto tra il prodotto delle forze di galleggiamento ed il quadrato della risultante delle forze viscose

$$Gr = \frac{(\rho g \beta \Delta T) \left(\rho w \frac{dw}{dx} \right)}{\left(\mu \frac{d^2 w}{dx^2} \right)^2} = \frac{f_{galleg} \cdot f_{inerzia}}{(f_{viscose})^2}$$

**Moto lungo una superficie verticale
(lunghezza caratteristica = L)**

$\begin{cases} Gr_L < 10^9 \text{ moto laminare} \\ Gr_L > 10^9 \text{ moto turbolento} \end{cases}$

Altri gruppi adimensionali

Peclet e Rayleigh

Convezione forzata:

Numero di Peclet

$$Pe = Re \cdot Pr = \frac{w D}{a}$$

Convezione naturale:

Numero di Rayleigh

$$Ra = Gr \cdot Pr = \frac{g \beta \Delta T D^3}{a \nu}$$

Considerazioni sul coefficiente h per la convezione naturale

Il coefficiente h dipende:

- dalle caratteristiche del fluido: come nel caso della convezione forzata, ma in più: il coefficiente di dilatazione isobara α da cui dipende il cambiamento di densità
- dalle condizioni di moto del fluido: queste, non essendo più il moto imposto, dipendono ancora da α , dalla densità media ρ , dalla differenza di temperatura tra parete e fluido e dall'accelerazione di gravità, ossia da $g\alpha(T_p - T_f)$
- dalla geometria della parete: come nel caso precedente ma con la necessità di conoscere la posizione della parete rispetto al campo gravitazionale

Analisi dimensionale

$$\frac{hD}{\kappa} = \text{cost.} \cdot \left(\frac{D^3 \rho (\rho g \alpha (T_p - T_f))}{\mu^2} \right)^c \cdot \left(\frac{c_p \mu}{\kappa} \right)^d$$

The equation is decomposed into three terms, each associated with a dimensionless number:

- $\frac{hD}{\kappa}$ is associated with the **Numero di Nusselt N_{NU}** .
- $D^3 \rho (\rho g \alpha (T_p - T_f)) / \mu^2$ is associated with the **Numero di Grashof N_{GR}** .
- $c_p \mu / \kappa$ is associated with the **Numero di Prandtl N_{PR}** .

N_{GR} è un indice del contributo dei moti convettivi allo scambio termico.

D è una dimensione lineare caratteristica del corpo.

Anche in questo caso la relazione generale può essere semplificata:

$$N_{NU} = \text{cost. } N_{GR}^c N_{PR}^d$$

Esempi di formule empiriche

Convezione naturale: parete piana verticale

$$Nu_L = 0.59 Ra^{0.25} \quad \text{moto laminare } Ra < 10^9$$

$$Nu_L = 0.10 Ra^{0.33} \quad \text{moto turbolento } Ra > 10^9$$

*Le proprietà termofisiche sono valutate
alla temperatura di film*

Esempi di formule empiriche

**Convezione naturale:
cilindro indefinito orizzontale**

$$Nu_D = \left\{ 0.60 + \frac{0.387 Ra^{\frac{1}{6}}}{\left[1 + \left(\frac{0.559}{Pr} \right)^{\frac{9}{16}} \right]^{\frac{8}{27}}} \right\}^2$$

Relazione di Churchill-Chu

$10^{-5} < Ra < 10^{12}$

Le proprietà termofisiche sono valutate alla temperatura di film

Note per lo studente

Note per lo studente

Note per lo studente

Note per lo studente