

## Soluzione esercizi sui sistemi di separazione

a.

1. Utilizzando le equazioni per il dimensionamento pratico dei cicloni, l'efficienza di separazione per particelle di diametro  $D_p$  è data da:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp \left[ -2 \left[ \frac{KQ\tau}{MN_c D_c^3} \right]^{M/2} \right] \quad (1)$$

dove  $N_c = 450 \cdot 2 = 900$  è il numero di cicloni,  $M = 1/(m+1)$  dipende dalla forma del campo di moto:

$$m = 1 - (1 - 0.67D_c^{0.14}) \left( \frac{T}{283} \right)^{0.3} = 0.54 \quad (2)$$

per cicloni tipo Stairmand  $K$  vale 551.3 e  $\tau$  è il tempo caratteristico della particella  $\tau = \rho_p D_p^2 / 18\mu$ . Per particelle da  $10\mu m$ ,  $\tau = 3.58 \cdot 10^{-4} s$  e l'efficienza di raccolta risulta 95.13%. Le perdite di carico sono date da:

$$\Delta P = \frac{N_H \rho Q^2}{2K_a^2 K_b^2 N_c^2 D_c^4} \quad (3)$$

con  $N_H = 6.4$ ,  $K_a = 0.5$  e  $K_b = 0.2$  per ciclone Stairmand. Risulta  $\Delta P = 2.13 \cdot 10^3 Pa$ .

2. Per realizzare la stessa efficienza di raccolta, il singolo ciclone Stairmand deve avere un diametro che si determina dall'equazione:

$$0.95 = \eta(D_p) = 1 - \exp \left[ -2 \left[ \frac{KQ\tau}{MD_c^3} \right]^{M/2} \right] \quad (4)$$

dove l'unica incognita è  $D_c$ . Si trova  $D_c = 2.43 m$  e per le perdite di carico  $1.93 \cdot 10^5 Pa$ .

3. Il costo annuo totale associato alla batteria di multicicloni è dato da:

$$TAC = k_1 N_c a b + k_2 \frac{P}{\eta} t + k_3 N_c \quad (5)$$

con  $k_1 = 7000\$/10$ ,  $k_3 = 72/10$  e  $k_2 = 0.08\$/kWh$ ,  $t = 8000 h$  e  $\eta = 0.65$ . La potenza teorica del compressore risulta:

- alternativa 1: batterie di cicloni

$$P = \Delta P \cdot Q = 3.5145 \cdot 10^5 W \quad (6)$$

- alternativa 2: ciclone singolo

$$P = \Delta P \cdot Q = 3.184 \cdot 10^7 W \quad (7)$$

da cui è agevole calcolare i costi, che risultano:

- alternativa 1: batterie di cicloni

$$TAC = \quad (8)$$

- alternativa 2: ciclone singolo

$$TAC = \quad (9)$$

Si può osservare che l'alternativa 1 risulta decisamente conveniente in termini economici.

4. Per calcolare il numero ottimo di cicloni, è necessario impostare il problema di ottimizzazione dei costi annui. Il costo annuo dipende dal diametro e dal numero dei cicloni secondo l'equazione:

$$TAC = k_1 k_a k_b N_c D_c^2 + k_3 N_c + k_2 N_{ore} P = \quad (10)$$

$$= k_1 k_a k_b N_c D_c^2 + k_3 N_c + \quad (11)$$

$$+ k_2 N_{ore} Q \frac{N_H}{2} \rho \frac{Q^2}{k_a^2 k_b^2 N_c^2 D_c^4} = \quad (12)$$

$$= A N_c D_c^2 + B N_c + \frac{C}{N_c^2 D_c^4} \quad (13)$$

Il numero di cicloni  $N_c$  e il diametro del ciclone  $D_c$  non sono tra loro indipendenti perché per raggiungere l'efficienza di raccolta desiderata deve essere:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp(-\phi D_p^M) = \bar{\eta} \quad (14)$$

$$= 1 - \exp \left( -2 D_p^M \left[ \frac{KQ\rho_p(m+1)}{18\mu N_c D_c^3} \right]^{M/2} \right) \quad (15)$$

$$\bar{\eta} = 1 - \exp \left( - \left( \frac{E}{N_c D_c^3} \right)^{M/2} \right) \quad (16)$$

che per  $\bar{\eta}$  assegnata si traduce in una relazione tra le due variabili  $N_c$  e  $D_c$ :

$$N_c D_c^3 = \frac{E}{-\ln(1 - \bar{\eta})^{M/2}} = F \quad (17)$$

Quindi i costi totali annui possono essere riscritti come:

$$TAC = A \frac{F}{D_c} + B \frac{F}{D_c^3} + C \frac{D_c^2}{F^2} = f(D_c) \quad (18)$$

in cui compare il diametro del ciclone come unica variabile per l'ottimizzazione del costo. Derivando rispetto a  $D_c$ , si ottiene:

$$\frac{\partial TAC}{\partial D_c} = 0 = -A \frac{F}{D_c^2} - 3B \frac{F}{D_c^4} + 2C \frac{D_c}{F^2} \quad (19)$$

$$2 \frac{C}{F^2} D_c^5 - A F D_c^2 - 3 B F = 0 \quad (20)$$

che risulta rispetto a  $D_c$  consente di ricavare il diametro ottimo. Questo diametro, sostituito nella 17, consente di ricavare il numero ottimo di cicloni.

b.

1. Per verificare se il flusso è turbolento bisogna calcolare il numero di Reynolds del flusso:

$$Re = \frac{\rho v D_H}{\mu} \quad (21)$$

dove  $D_H$  è il diametro idraulico del condotto, definito come  $D_H = 4A/p$  con  $A$  sezione di flusso e  $p$  perimetro bagnato. Per il canale tra le piastre del precipitatore è  $D_H = 4WH/2(W+H) = 2m$  e  $v = Q/WH = 1m/s$ . Il numero di Reynolds risulta  $Re = 1.5 \cdot 10^5 > 2000$  per cui il flusso è turbolento.

2. L'efficienza di separazione per la camera a gravità in regime turbolento è data da:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp\left(-\frac{A_c u_t}{Q}\right) = 1 - \exp\left(-\frac{u_t L}{u \Delta H}\right) \quad (22)$$

Per separare con efficienza pari al 90% particelle da  $10 \mu m$  entro una lunghezza  $L$  assegnata, la distanza tra le piastre di raccolta  $\Delta H$  deve soddisfare l'equazione 22, ovvero:

$$\Delta H = -\frac{L u_t}{u \ln(1-\eta)} = 6.51 u_t = 3.94 \cdot 10^{-2} m \quad (23)$$

per cui è necessario installare  $N = H/\Delta H = 50.7$  piani di raccolta. Poiché il numero non è intero, scegliamo l'intero  $\geq$  più prossimo:  $N = 51$ . Per questo numero di piatti, l'efficienza di raccolta è calcolabile come:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp\left(-\frac{NLW u_t}{Q}\right) = \quad (24)$$

$$= 1 - \exp\left(-\frac{L u_t}{u \Delta H}\right) = 0.95 = 95\% \quad (25)$$

3. L'efficienza di separazione complessiva si calcola considerando l'efficienza di ogni diametro di particelle presente e pesando i risultati in base alla frazione in massa delle particelle presenti:

$$\eta_{tot} = \sum_i f_i(D_p) \eta(D_p) \quad (26)$$

I valori di efficienza calcolati per i singoli diametri della distribuzione sono riportati in Tabella ??, e l'efficienza di raccolta totale risulta  $\eta_{tot} = \dots\%$ .

$D_p$	$1\mu m$	$5\mu m$	$10\mu m$	$15\mu m$	$20\mu m$
%	5	10	50	20	15
$f_i$	0.05	0.10	0.50	0.20	0.15
$\eta(D_p)$	0.95				

c.

1. L'efficienza di separazione per un precipitatore piastra-piastra è dato da:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp\left(-\frac{A_c u_e}{Q}\right) = \quad (27)$$

$$= 1 - \exp\left(-\frac{u_e L H}{u W H}\right) \quad (28)$$

dove  $W$  è la distanza tra le piastre,  $H$  è l'altezza e  $L$  è la lunghezza del precipitatore. L'equazione 27 può essere riscritta per evidenziare il volume dell'ESP nell'esponenziale:

$$\eta(D_p) = 1 - \exp\left(-\frac{u_e L H W}{u W^2 H}\right) = \quad (29)$$

$$= 1 - \exp\left(-\frac{u_e V}{Q W}\right) \quad (30)$$

da cui si ricava:

$$W = -\frac{u_e V}{Q \ln(1-\eta)} \quad (31)$$

e tenendo conto che

$$u_e = \frac{q_p E}{3\pi\mu D_p} = \frac{q_p \Delta V}{3\pi\mu D_p W} \quad (32)$$

si ottiene:

$$W = \sqrt{-\frac{q_p \Delta V V}{3\pi\mu D_p Q \ln(1-\eta)}} = \dots m \quad (33)$$

2. L'efficienza di abbattimento globale si calcola valutando l'efficienza per ogni diametro di particella presente e pesando i risultati in base alla composizione in massa delle polveri:

$$\eta_{tot} = \sum_i f_i(D_p) \eta(D_p) \quad (34)$$

I valori di efficienza calcolati per i singoli diametri della distribuzione sono riportati in Tabella ??, e l'efficienza di raccolta totale risulta  $\eta_{tot} = \dots\%$ .

$D_p$	$0.5\mu m$	$1\mu m$	$5\mu m$	$10\mu m$	$20\mu m$	$50\mu m$
$P_{eso}$	25	125	100	75	30	5
$f_i$	0.069	0.347	0.277	0.208	0.083	0.0138
$\eta(D_p)$	...	0.99	1.	1.	1.	1.

d.

1. In regime laminare, l'efficienza di separazione è data da:

$$\eta = \frac{H_1}{H} = \frac{Lv_{py}}{Hv_x} \quad (35)$$

dove  $H_1$  è la posizione di altezza massima rispetto alla sezione di ingresso per cui le particelle riescono a depositare entro la lunghezza  $L$  della camera mentre  $H$  è l'altezza della camera. Per ricavare la lunghezza della camera se la larghezza deve essere al massimo  $W = 2m$ , risolviamo l'equazione dell'efficienza in modo da far comparire  $W$  e  $L$ . Poiché la portata del gas è data da  $Q = WHv_x$ , sostituendo in 35 si ha:

$$\eta = \frac{Lv_{py}W}{Hv_xW} = \frac{Lv_{py}W}{Q} \quad (36)$$

che può essere risolta per  $L$  imponendo  $W = 2m$  se  $\eta = 1$ . Si ricava  $L = Q/Wv_{yp}$  con  $v_{yp}$  velocità di settling della particella, data da:

$$v_{yp} = \tau_p g = \frac{\rho_p D_p^2}{18\mu} g \quad (37)$$

2. In ipotesi di dimensionamento in regime turbolento, l'equazione dell'efficienza diventa:

$$\eta = 1 - \exp\left(-\frac{v_{py}L}{Hv_x}\right) \quad (38)$$

$$= 1 - \exp\left(-\frac{v_{py}LW}{Q}\right) \quad (39)$$

$$(40)$$

da cui si ricava per  $L$ :

$$L = -\frac{Q \ln(1 - \eta)}{Wv_{py}} \quad (41)$$

e.

1. L'equazione della dinamica della particella risulta:

$$m_p \frac{dv_p}{dt} = -(\rho_p - \rho)Vg + \quad (42)$$

$$+ \frac{1}{2}C_D \frac{\pi D_p^2}{4}(v - v_p) |v - v_p| \quad (43)$$

e si sa che le particelle all'inizio sono sospese nel fluido ( $v_p(0) = v$ ). Particelle pesanti sospese in un fluido in quiete tendono a separarsi per sedimentazione. In questo caso il fluido non è in quiete ma ha una velocità ascendente e per effetto dell'attrito tende a trascinare con sé le particelle. La separazione avverrà se in condizioni di stazionario per la

particella la velocità risulterà discendente ( $v_p < 0$ ). A stazionario, l'equazione del moto diventa:

$$0 = -(\rho_p - \rho)Vg + \frac{1}{2}C_D \frac{\pi D_p^2}{4}(v - v_p) |v - v_p| \quad (44)$$

$$(\rho_p - \rho)Vg = 3\pi\mu D_p(v - v_p) \quad (45)$$

avendo assunto regime di Stokes per il calcolo del coefficiente di drag. Risulta quindi:

$$(v - v_p) = \frac{(\rho_p - \rho)D_p^2}{18\mu}g \quad (46)$$

$$v_p = v - \frac{(\rho_p - \rho)D_p^2}{18\mu}g \quad (47)$$

Perché le particelle depositino deve essere

$$v_p < 0 \rightarrow v - \frac{(\rho_p - \rho)D_p^2}{18\mu}g < 0 \quad (48)$$

$$\rightarrow v < \frac{(\rho_p - \rho)D_p^2}{18\mu}g \quad (49)$$

cioè la velocità ascendente dell'acqua deve essere minore della velocità (discendente) di settling della particella.

2. L'andamento nel tempo della velocità della particella si ricava dalla soluzione dell'equazione del moto:

$$\rho_p \frac{\pi D_p^3}{6} \frac{dv_p}{dt} = -(\rho_p - \rho) \frac{\pi D_p^3}{6} g + 3\pi\mu D_p(v - v_p) \quad (50)$$

$$\frac{dv_p}{dt} = -\frac{(\rho_p - \rho)g}{\rho_p} + \frac{(v - v_p)}{\tau_p} \quad (51)$$

e risulta:

$$(v - v_p(t)) = \tau_p g (1 - \exp(-t/\tau_p)) \quad (52)$$

$$v_p(t) = v - \tau_p g (1 - \exp(-t/\tau_p)) \quad (53)$$

Questa funzione è una esponenziale decrescente che parte dalla velocità del fluido ( $i0$ ), decresce fino a zero, e diventa negativa fino a stabilizzarsi sul valore di stazionario. Integrando la velocità nel tempo si può ricavare lo spostamento verticale della particella  $z_p(t)$ :

$$z_p(t) = \int v_p(t) dt = vt - \tau_p g (t + \tau_p \exp(-t/\tau_p)) \quad (54)$$

La lunghezza del tubo di aspirazione deve essere superiore alla massima altezza raggiunta dalla particella, che può essere determinata valutando l'equazione 54 in corrispondenza del punto di inversione della velocità ( $dv_p/dt = 0 \rightarrow z_p = max$ ). Se  $v = 0.8\tau_p g$  il tempo per l'inversione del moto risulta  $t = -\tau_p \ln 0.2$ .