

شبیه‌سازی مکانیزم پخش گازهای آلوده در محیط شهری

ولی کلانتر چاهوکی* و مجید عباسپور**

دانشکده فنی و مهندسی، دانشگاه تربیت مدرس

دانشکده مهندسی مکانیک، دانشگاه صنعتی شریف

چکیده - برای آشنایی با نحوه پخش گازهای سمی در اتمسفر یک برنامه جامع کامپیوتی تهیه شده است. مبنای این برنامه بر مدل توده استوار است که از مدل‌های تحلیلی پخش گوسی مشتق شده است. این برنامه در برابر شرایط لحظه‌ای و نادائم اتمسفر کاملاً انعطاف پذیر بوده و قادر است کلیه پارامترهای دینامیکی و ناکنواخت اتمسفر را مدل کند. لذا در این برنامه آثار ناشی از تنش برشی باد، افزایش ارتفاع گازهای گرم در اثر نیروی شناوری، تأثیر حالت‌های مختلف، پایداری اتمسفر، آثار زبری، تغییر ناگهانی زیری و وجود موادی مانند ساختمان و په روی پایه پذیر پخش در نظر گرفته شده است. این برنامه می‌تواند انتشار گازهای سبک و سنگین‌تر از هوا را مدل کرده و به صورت زمانی حقیقی نیز کار کند. در اینجا اثر کلیه عوامل ذکر شده در انتشار گازهای سبک، مورد بررسی قرار گرفته و نتایج حاصل از آن در هر حالت، شامل نمودار و تفسیر فیزیکی نتایج، ارائه شده است.

Simulation of Dispersion of Polluted Gases in Atmosphere

V. Kalantar and M. Abbaspour

Department of Mechanical Engineering, Tarbiat Modares University

Department of Mechanical Engineering, Sharif University of Technology

ABSTRACT - A computer program was developed to predict the dispersion of gas pollutant in the atmosphere. This program relies on puff method, and in order to consider the wind shear effects, the program has the ability to consider the complete dynamic and unsteady atmospheric conditions. Plume rise of hot pollutants due to buoyancy effects was also considered. The program has the capacity to perform the realtime calculations and uses on-line data of atmospheric conditions that are measured by an anemometer and a thermometer. In order to consider the effects of presence of building and other obstacles or sudden change in surface roughness on dispersion of released materials, a model was added to evaluate the dispersion coefficients in the wake of obstacles. Using this relatively complete simulation, we analyzed the effects of above parameters on the dispersion of gas pollutants in atmosphere and the interpretation of the results is presented.

۱- مقدمه

تکنولوژی و افزایش جمیعت، آگاهی از نحوه انتشار این مواد در اتمسفر نیز روز به روز اهمیت بیشتری می‌یابد. ساده‌ترین روش مدل کردن انتشار رشته‌ای از مواد آلوده در اتمسفر استفاده از روش‌های تحلیلی گوسی است. اما این روش‌ها در شرایط

باتوجه به افزایش روزافزون منابع آلودگی هوا در اشر توسعه

** دانشیار

* دانشجوی مقطع دکترا مکانیک

فهرست علام

m	ارتفاع بادستنچ،	Z	فاصله شعاعی از محور دنباله،	r	نسبت منظر صفحه معادل	AR
Z_0	ارتفاع زیری سطح در پایین	Z_0	مرزشعاعی دنباله در اثر	r_b , r_b	غلظت مواد آلوده،	C
m	دست و بالا دست جریان،		تفییرات سرعت و اغتشاش،	m	ضریب تصحیح سرعت	cor
s	زمان هر مرحله،	Δt	پارامتر پایداری	S	فاصله مجازیین دوتوده،	d
m	شاخص تنش برشی،	α , β	زمان از آغاز انتشار،	t	فلوئیشناوری	F
σ_w , σ_v	نوسانهای عرضی و قائم		دماهی محیط،	K	توابع مناسب لاغرانژی	f_{L}
m/s	باد(انحراف معیار)،		دماهی گاز در محل خروج،	T_e	شتاب جاذبه زمین،	g
m	ضرایب پخش در امتدادهای سه گانه،	σ_z , σ_y , σ_x	سرعت متوسط طولی،	u	ارتفاع منبع،	H_s
m/s	انحراف معیار تغییرات طولی سرعت،	σ_u	سرعت قبل ازمانع،	u_1	ارتفاع لایه مرزی داخلی،	h
m/s	انحراف معیار تغییرات طولی باد قبل و بعد از مانع،	σ_{u1} و σ_{u2}	سرعت بعد از مانع روی	u_2	بعد مشخصه صفحه،	m
m	نرخ کاهش دمای آدیاباتیک خشک،	Γ	محور دنباله،	m/s	طول محورهای بیضی گون،	L_p , L_q , L_1
K/km	نسبت تغییرات سرعت متوسط یا نسبت افزایش اغتشاش	Δ	سرعت باد در محل توده،	V	تعداد تودهها در هر مرحله زمانی	N
λ	نرخ کاهش دمای،		پارامتر شاخص	V_n و V_s	شاخص نوع پایداری اتمسفر	n
s	مقیاس زمانی لاغرانژی،	τ_L	سرعت خروجی گاز از منبع،	V_e	وزیری سطح	P_e
τ_L	عدد ثابت در حدود ۱/۶۴ برابر	T_I	سرعت قائم توده،	W_p	نقاط شاخص هر توده	P_1, \dots, P_e
			تغییر مکان افقی،	X	دبی جرمی گاز خروجی از منبع،	q
			فاصله از مانع یا محل تغییر	x	g/s	
			ارتفاع زیری سطح،		تابع خودهمسته لاغرانژی	R_L
			تغییر مکان عرضی،	Y	تابع خود همبسته لاغرانژی در	R_{Ly}, R_{Lz}
			تغییر مکان عمودی،	Z	امتداد عرضی و قائم	
					شعاع توده در محل خروج،	r_s

روبرتز^۳ نسبت داد (نقل از [۱]). لودویگ برای محاسبه زمان حقیقی روحی مدل اولیه، ساده سازی یهایی انجام داد. وی همچنین معیاری برای فاصله مناسب بین دو توده متوالی به دست آورد. شی اثر تنش برشی ناشی از نیمرخ باد را نیز در نظر گرفت. با آنکه ریچاردز^۲ (نقل از [۱]) قبلًا به روش تحلیلی اثر تنش برشی باد را روحی یک توده داشته و کمتر می‌توان آنها را در کاربردهای عملی که با یک میدان جریان سه بعدی و شرایط نادائی مواجه‌اند مشاهده کرد.

مالهیلند مدل توده‌ای خاصی را ارائه داده که ترکیبی از روش‌های ثابت و شرایط یکنواخت و دائمی صادق است. در صورتی که روش ابتکاری شی امکان در نظر گرفتن شرایط کاملاً دینامیکی را فراهم نموده است.

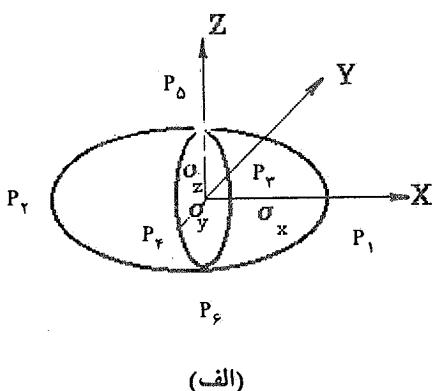
مالهیلند مدل توده‌ای خاصی را ارائه داده که ترکیبی از روش‌های توده متدالو و روش‌های تفاضل محدود است. در این مدل، انتشار هر توده نسبت به مختصات متصل به یک صفحه مرجع بیان می‌شود. این صفحه مرجع خود می‌تواند نسبت به مختصات ثابت اویلری حرکت کند. توزیع غلظت عمود بر صفحه مرجع گوسی فرض شده است و انتشار مواد به موازات صفحه مرجع از حل عددی

محدودی صادق‌اند. از طرف دیگرشاید دیقتیرین مدل پدیده انتشار از حل عددی معادله نفوذ^۱ به دست آید. اما با توجه به محدودیت حافظه و سرعت کامپیوترها و مشکلات مربوط به مدل کردن عبارتهاي نفوذ اغتشاش، استفاده از اين روشها بيشتر جنبه تحقیقاتی داشته و كمتر می‌توان آنها را در کاربردهای عملی که با یک میدان جریان سه بعدی و شرایط نادائی مواجه‌اند مشاهده کرد.

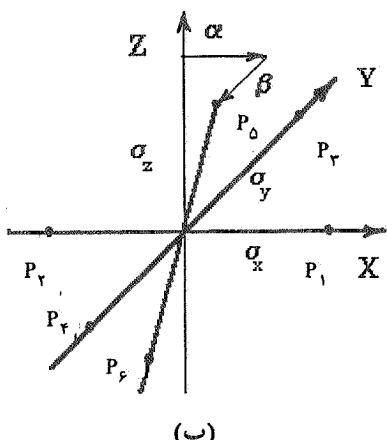
شی [۱]، زانتی [۲]، لودویگ [۴، ۵] و مالهیلند [۵] به مشکلات اعمال روش‌های عددی تفاضل محدود برای محاسبه انتشار مواد آلوده در اتمسفر اشاره کرده‌اند. روشنی که می‌تواند برای مدل کردن انتشار مواد آلوده در شرایط کاملاً دینامیکی و در میدانی به وسعت کافی استفاده شود، روش توده‌است. تجربه نشان داده است [۱] که از این روش می‌توان برای محاسبه زمان حقیقی استفاده کرد. محدودیت عمده روش‌های توده‌ای نسبت به روش‌های عددی در حل معادله نفوذ، عدم توانایی آنها در مدل کردن واکنشهای شیمیایی است. اولین کارهای مربوط به روش توده‌ای را می‌توان به لمپ^۲ و

۲- معرفی مدل

در مدل توده، رشتۀ پیوسته ای از مواد آلوده کننده با تعداد زیادی توده‌های متواالی تقریب زده می‌شود. توده‌ها در فواصل زمانی Δt آزاد شده و در اثر باد و آثار شناوری جا به جا و به واسطه اغتشاش هوا بزرگ می‌شوند. هر توده مطابق شکل (۱) به صورت یکی بیضی گون در نظر گرفته می‌شود که از شش نقطه شاخص می‌گذرد. مختصات این نقاط در هر لحظه از روی مختصات مرکز توده (x, y, z) و مقادیر ضرایب انتشار $\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z$ و دو متغیر α و β که بیانگر اثر تنش برشی بادند، محاسبه می‌شوند. توزیع غلظت مواد آلوده در درون هر توده به صورت گوسی در نظر گرفته می‌شود. در هر لحظه با توجه به سرعت و جهت باد، میزان خیزش توده‌ها به علت نیروی شناوری، اعمال تغییرشکل به علت تنش برشی باد، آثار موائع و اروگرافی^۵ سطح و کلاً آثار لحظه‌ای و دینامیکی اتمسفر، غلظت مواد آلوده در یک نقطه از جمع زدن غلظت کلیه توده‌ها در آن نقطه به دست می‌آید.



(الف)



(ب)

شکل ۱ - الف - نمایش یک توده و نقاط شاخص بدون در نظر گرفتن تنش برشی باد ب - وضعیت نقاط شاخص یک توده با در نظر گرفتن تنش برشی باد

معادلات مماثلهای اول و دوم پراکنندگی مواد به روش تفاضل محدود به دست می‌آید. زانتی [۲] روشی برای بهبود مدل توده در شرایط دینامیکی ارائه داد. از آنجاکه در مدل‌های توده خواص اتمسفر و مشخصات باد در هر مرحله زمانی ثابت فرض می‌شود، اگر در طی این مدت تغییر شدیدی (مثلًا در جهت باد) پدید آید، باعث ایجاد خطأ در محاسبه خواهد شد. اگر بتوان مراحل زمانی محاسبه را کوتاه‌تر در نظر گرفت، این مشکل کمتر خود را نشان می‌دهد. زانتی برای حل این مشکل در مواردی که کوچک کردن مراحل زمانی امکانپذیر نباشد، پیشنهاد کرد که در محاسبه هر مرحله زمانی از خواص درونیابی شده ابتدا و انتهای آن مرحله استفاده شود. وی نشان داد که چگونه می‌توان از یک روش درونیابی مناسب نتایج قابل قبولی به دست آورد. لودویگ [۳] مدل وفق یابنده خود را برای بهبود مدل تنش برشی باد ارائه داد. ایده اصلی این مدل از روش شی اقتباس شده است. اما برخلاف شی تمام نقاط شاخص در ابتدا در راستای قائم قرار داده می‌شود و بدین ترتیب امکان در نظر گرفتن تنشهای افقی باد وجود ندارد.

ماله‌لند [۵] یک مدل زمان حقيقی کامل برای انتشار مواد آلوده ارائه کرد که اطلاعات مربوط به جهت باد، سرعت و اغتشاش باد را به طور لحظه‌ای دریافت می‌کند. وی برای افزایش سرعت محاسبه، رشتۀ پیوسته ای از مواد آلوده را با لایه‌های مجزایی عمود بر جهت باد تقریب زد و فرض کرد که هر لایه در میدان جریان به همراه جریان باد منتقل شده و درون هر لایه مواد به طور گوسی پراکنده می‌شوند. اگرچه دقت این روش کمتر از مدل توده است، اما مزیت استفاده از سرعت بیشتر محاسبه و همچنین امکان محاسبه خطوط هم غلظت به روش تحلیلی وجود دارد. مقاله حاضر بر اساس مدلی تهیه شده که ایده اصلی آن از روش شی اخذ شده است، اگرچه مدل زانتی تحت شرایط خاص بهتر می‌تواند اثر تغییرات سرعت باد را در جهت قائم مدل کند. لیکن به دلیل آنکه در این تحقیق اثر موائع و ساختمانها در میدان جریان در نظر گرفته می‌شود و از آنجاکه وجود موائع و ساختمانها مرتفع در میدان جریان می‌تواند باعث تغییرات مولفه افقی سرعت باد شود، استفاده از مدل شی بهتر است. به عبارت دیگر، این مدل در برابر اعمال شرایط نایکنواخت و نادائیم متغیرهای مؤثر در پدیده پخش ناشی از تحولات جوی و اثر سطح زمین انعطاف پذیرتر است.

$$P_1 \begin{vmatrix} X + \sigma_x \\ Y \\ Z \end{vmatrix} P_2 \begin{vmatrix} X - \sigma_x \\ Y \\ Z \end{vmatrix} P_3 \begin{vmatrix} X \\ Y + \sigma_y \\ Z \end{vmatrix} P_4 \begin{vmatrix} X \\ Y - \sigma_y \\ Z \end{vmatrix} P_5 \begin{vmatrix} X + \alpha \\ Y - \beta \\ Z \end{vmatrix} P_6 \begin{vmatrix} X - \alpha \\ Y + \beta \\ Z + \sigma_z \end{vmatrix}$$

در زیر اجزای مختلف مدل تشریح می‌شود.

۱-۲ معیار آزاد شدن توده‌ها

$$Z(t + \Delta t) = Z(t) + V_Z \Delta t \quad (6)$$

توده‌ها در فواصل زمانی Δt آزاد می‌شوند. در هر مرحله زمانی N توده آزاد می‌شود.

برای محاسبه بردار سرعت باد از اطلاعات بادستنگی که در ارتفاع Z نصب شده استفاده می‌شود. برای محاسبه سرعت باد در ارتفاعهای دیگر، از قانون توانی استفاده شده است.

$$\frac{V(z)}{V(z_s)} = \left(\frac{Z}{Z_s} \right)^n \quad (7)$$

مقدار n با توجه به زیر سطوح و پایداری اتمسفر تعیین می‌شود [۱۰].

۳-۲ افزایش ارتفاع توده در اثر شناوری

برای در نظر گرفتن این اثر، لودویگ نتایج بریگز^۴ (نقل از [۱۴]) را به گونه‌ای اصلاح کرد که بتوان سرعت قائم توده ناشی از نیروی شناوری را مستقیماً به دست آورد. متغیر F تعیین کننده فلوری شناوری است که به صورت زیر تعیین می‌شود [۴]:

$$F = g V e r_s (T_e - T) / T_e \quad (8)$$

همچنین پارامتر پایداری را می‌توان به شکل زیر تعریف کرد:

$$S = g(\Gamma - \lambda) / (\Gamma_s - \lambda Z) \quad (9)$$

سرعت قائم توده برای حالتی که $V_s^2 / H_s > 0.42 V^2$ باشد (اتمسفر پایدار) چنین است:

$$W_p = \left(\frac{\gamma / \rho}{\Delta t} \right) \left(\frac{f}{100 S H_s V_s} \right)^{\frac{1}{3}} [(X_t + V \Delta t)^{\frac{2}{3}} - X_t^{\frac{2}{3}}] \quad v > v_s \quad (10)$$

$$W_p = (0.42 \Delta t) \left(10 H_s / V_s \right)^{\frac{2}{3}} \left(f / s^{\frac{1}{3}} \right)^{\frac{1}{3}} [(t + \Delta t)^{\frac{2}{3}} - t^{\frac{2}{3}}] \quad v \leq v_s \quad (11)$$

$$N = V \cdot \Delta t / d \quad (1)$$

لودویگ [۳] نشان داد برای آنکه مجموعه‌ای از توده‌ها یک رشتۀ پیوسته را به خوبی مدل کنند، فاصلۀ بین دو توده متوالی نباید از دو برابر شعاع متوسط توده‌ها بیشتر باشد. بنابراین

$$d = 2r_s \quad (2)$$

در تمام میدان، دقت محاسبه کافی خواهد بود. اما اگر هدف بررسی غلظت در یک میدان وسیع باشد و دقت محاسبه در نقاط بسیار نزدیک به منبع مهم نباشد، می‌توان مقدار d را بزرگ‌تر انتخاب کرد تا تعداد توده‌ها کاهش باید و زمان محاسبه نیز کوتاه‌تر شود. بدیهی است که در این صورت در نقاط کاملاً نزدیک به منبع، محاسبه غلظت دقت کمتری دارد و پس از طی مسافتی و رشد توده، شرایط تعیین شده لودویگ ارضی می‌شود. تجربه نشان داده است که برای میدانی به وسعت ۱۵۰۰ متر در ۱۵۰۰ متر رابطه زیر جوابهای مناسبی می‌دهد [۳].

$$d = 10r_s \quad (3)$$

۴-۲ جایه جایی توده در اثر باد
مختصات مرکز هر توده با توجه به مشخصات باد موضعی محاسبه می‌شود.

$$X(t + \Delta t) = X(t) + V_x \Delta t \quad (4)$$

$$Y(t + \Delta t) = Y(t) + V_y \Delta t \quad (5)$$

$$\alpha(t + \Delta t) = \alpha(t) + \cdot / \Delta [V_x(p_5) - V_x(p_6)] \Delta t \quad (17)$$

$$\beta(t + \Delta t) = \beta(t) + \cdot / \Delta [V_y(p_5) - V_y(p_6)] \Delta t \quad (18)$$

روابط فوق با توجه به ثابت بودن تنش برشی در عرض هر توده نوشتند شده است. توزیع غلظت نسبت به محورهای اصلی آنگوسی فرض می شود. برای محاسبه محورهای اصلی هر توده یک بیضی گون روی نقاط شاخص آن منطبق می کنیم و محورهای اصلی بیضی گون را به عنوان محورهای اصلی توده در نظر می گیریم. اگر Z, Y, X مختصات نسبت به مرکز بیضی گون باشد، معادله بیضی گون چنین خواهد بود:

$$\left[\frac{X - (\frac{\alpha}{\sigma_z})Z}{\sigma_x} \right]^2 + \left[\frac{Y - (\frac{\beta}{\sigma_z})Z}{\sigma_y} \right]^2 + \left(\frac{Z}{\sigma_z} \right)^2 = 1 \quad (19)$$

$$C = \frac{q \Delta t / N}{(2\pi)^{\frac{1}{2}} L_1 L_2 L_3} \exp \left\{ - \cdot / \Delta \left(\left[\frac{X - (\alpha/\sigma_z)Z}{\sigma_x} \right]^2 + \left[\frac{Y - (\beta/\sigma_z)Z}{\sigma_y} \right]^2 + \left(\frac{Z}{\sigma_z} \right)^2 \right) \right\} \quad (20)$$

که در این معادله

$$L_1 = (A \cos^2 \alpha_\gamma + B \sin \alpha_\gamma \cos \alpha_\gamma + D \sin^2 \alpha_\gamma)^{-\frac{1}{2}} \quad (21)$$

$$L_2 = (\sin^2 \alpha_\gamma / \sigma_x^2 + \cos^2 \alpha_\gamma / \sigma_y^2)^{-\frac{1}{2}} \quad (22)$$

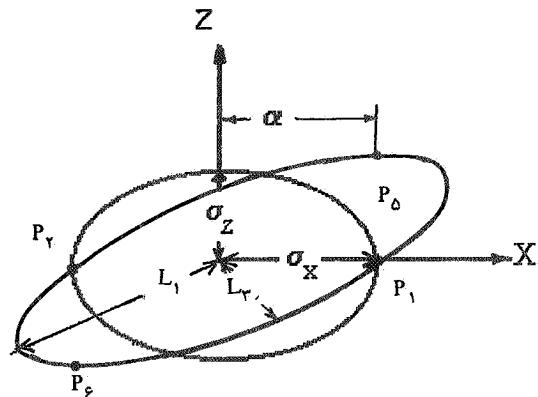
$$L_3 = (A \sin^2 \alpha_\gamma - B \sin \alpha_\gamma \cos \alpha_\gamma + D \cos^2 \alpha_\gamma)^{-\frac{1}{2}} \quad (23)$$

$$\alpha_1 = \tan^{-1}(\beta/\alpha) \quad (24)$$

$$A = \cos^2 \alpha_1 / \sigma_x^2 + \sin^2 \alpha_1 / \sigma_y^2 \quad (25)$$

$$B = \gamma (\alpha \cos \alpha_1 / \sigma_x^2 + \beta \sin \alpha_1 / \sigma_y^2) / \sigma_z \quad (26)$$

$$D = [(\alpha/\sigma_x)^2 + (\beta/\sigma_y)^2 + 1] / \sigma_z^2 \quad (27)$$



شکل ۲ - مختصات توده در حالت تغییر شکل یافته

$$V_s = \cdot / 14 f^{1/2} S^{1/8} \quad (12)$$

برای حالتی که $S < 0 / 0.42 V_s^2 / H_s$ باشد (اتمسفرناپایدار) سرعت قائم توده چنین است:

$$V_n = \frac{1/6 f^{1/2} (1.0 H_s)^{1/2}}{Z_{max}} \quad (13)$$

$$W_p = \left(\frac{1/6 f^{1/2}}{V \Delta t} \right) \left[(X_t + V \Delta t)^{1/2} - X_t^{1/2} \right] \quad V > V_n \quad (14)$$

$$W_p = \left(\frac{1/6 f^{1/2}}{V_n \Delta t} \right) \left[(X_t + V \Delta t)^{1/2} - X_t^{1/2} \right] \quad V \leq V_n \quad (15)$$

در شرایط خشنی از معادلات مربوط به شرایط ناپایدار استفاده می شود. Z_{max} بیشترین ارتفاعی است که توده در شرایط باد آرام و شرایط ناپایدار و خشنی می تواند به آن برسد. در این مدل، بر طبق پیشنهاد لودویگ [۴]، مقدار آن ۳۰۰۰ متر انتخاب شده است. لذا در هر لحظه موقعیت قائم توده چنین است:

$$Z(t + \Delta t) = Z(t) + W_p \Delta t \quad (16)$$

۴-۳- تنش برشی باد

وجود تنش برشی باد باعث تغییر شکل توده می شود. این اثر به صورت دو متغیر α و β که در تعیین موقعیت نقاط شاخص دخیل آنده، خود را نشان می دهد. مقادیر α و β را می توان مطابق شکل (۲) به صورت زیر تعیین کرد [۱]:

$$f_1 = f_2 = \frac{1}{(1 + e^{-(t/\tau_1)})^{\frac{1}{2}}} \quad (33)$$

$$\tau_1 = 1/64\tau_L \quad (34)$$

$$\tau_L = \int_{-\infty}^{\infty} R_L(\xi) d\xi \quad (35)$$

اگر شرایط اغتشاش اتمسفر نسبت به زمان زیاد تغییر کند، مستقیماً نمی‌توان از معادلات (۳۱) و (۳۲) برای محاسبه σ_x و σ_y استفاده کرد. زیرا این مقادیر علاوه بر شرایط اغتشاش در حال حاضر و زمان سپری شده^۶، به شرایط اغتشاش در لحظه‌های قبل نیز بستگی دارند. برای در نظر گرفتن این مسئله معادلات (۳۱) و (۳۲) به شکل زیر اصلاح شده‌اند.

$$\sigma_y(t + \Delta t) = \sigma_y(t) + (d\sigma_y/dt)\Delta t \quad (36)$$

$$\sigma_z(t + \Delta t) = \sigma_z(t) + (d\sigma_z/dt)\Delta t \quad (37)$$

به عنوان نمونه $d\sigma_y/dt$ چنین خواهد بود:

$$d\sigma_y/dt = \sigma_v [f(t) + t df(t)/dt] \quad (38)$$

با توجه به معادله (۳۳)، نتیجه می‌شود:

$$\sigma_y(t + \Delta t) = \sigma_y(t) + \sigma_v \left[\frac{2 + e^{-0.9(t/\tau_1)}}{2(1 + e^{-0.9(t/\tau_1)})^{\frac{1}{2}}} \right] \quad (39)$$

۶-۲ کاهش تعداد توده‌ها

از آنجا که توده‌ها در حین حرکت رشد می‌کنند، پس از مدتی مرکز یک توده در داخل توده‌های دیگر قرار می‌گیرد. قبل از این که فاصله بین دو توده متوالی بیشتر از دو برابر شعاع متوسط دو توده نباشد، آنگاه توده‌های متوالی می‌توانند رشتہ پیوسته را به خوبی مدل کنند. بنابراین می‌توان پس از مدتی توده‌های بزرگ شده را در هم ادغام کرد. شرط ادغام دو توده متوالی آن است که فاصله بین آنها

$$\alpha_2 = 0.5 \tan^{-1}[B/(A - D)] \quad (28)$$

در بیدست آوردن معادله (۲۰) از فرضهای زیر استفاده شده است [۱۰]:

الف - سطح زمین یک سطح نفوذ ناپذیر است.

ب - ذرات مواد آلوده ته نشین نمی‌شوند و وقتی از منابع متفاوت وارد ناحیه می‌شوند، خنثی هستند.

ج - جرم حجمی مواد آلوده در حد جرم حجمی هواست.

د - هر گاه سرعت باد از یک متر بر ثانیه تجاوز کند، از نفوذ مولکولی دربرابر انتقال به وسیله جایی صرف نظر می‌شود.

۶-۳ رشد توده

متغیر مهم در میزان رشد توده‌ها و ریقق کردن آنها میزان اغتشاش اتمسفر است. برنامه کامپیوتری حاضر می‌تواند مشخصات اغتشاش اتمسفر را به صورت از پیش تعیین شده دریافت کند. یا نتایج اخذ شده از باد سنیج را تحلیل و میزان اغتشاش را محاسبه کند. تیلور^۷ (نقل از [۶]) می‌گوید که در شرایط ایده‌آل و اغتشاش ساکن و همگن می‌توان ضرایب انتشار را به صورت زیر به دست آورد [۶]:

$$\sigma_v^x = 2\sigma_v^x \int_0^t \int_0^\eta R_{ly}(\xi) d\xi d\eta \quad (29)$$

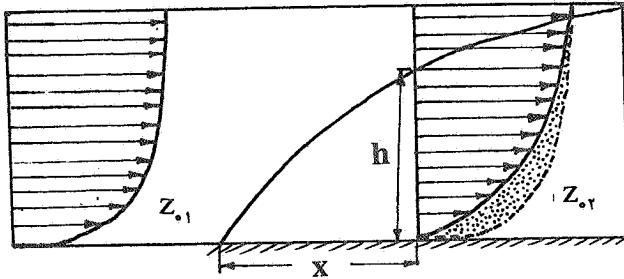
$$\sigma_v^z = 2\sigma_v^z \int_0^t \int_0^\eta R_{lz}(\xi) d\xi d\eta \quad (30)$$

از آنجا که تعیین شکل تابعهای خود همبسته لاغرانژی^۸ معمولاً ممکن‌نیست، برای محاسبه σ_x و σ_y تابعی به صورت زیر پیشنهاد می‌شود:

$$\sigma_y = \sigma_v t f_1(t/\tau_{ly}) \quad (31)$$

$$\sigma_z = \sigma_w t f_2(t/\tau_{lz}) \quad (32)$$

با توجه به آزمایش‌های انجام شده، محققان شکل‌های مختلفی برای توابع f_1 و f_2 ارائه کرده‌اند. ابروین^۹ (نقل از [۵]) این روشها را بررسی کرده و نتیجه گرفته است که نتایج پیشنهادی دراکسلر [۶] بهترین شکل تابعی هستند که در بیشتر موارد با دقت خوبی از آنها به شکل زیر می‌توان استفاده کرد.



شکل ۳ - الف - اثر تغییر ناگهانی ارتفاع زبری سطح روی نیمرخ سرعت باد [۹]

جواب واقعیتر می‌دهد و در این پروژه دنبال شده است بر اساس نتایج آزمایش‌های پانوفسکی^{۱۰} (نقل از [۹]) در تونل باد می‌باشد که به منظور دیگری انجام شده است. برای محاسبه ارتفاع لایه مرزی جدید h' بر حسب فاصله در راستای جريان نسبت به محل تغییر زبری^{۱۱} در ناحیه پایین دست خواهیم داشت [۹]:

$$\frac{h}{z'_0} \left(\ln \frac{h}{z'_0} - 1 \right) = C \left(\frac{x}{z'_0} \right) \quad (40)$$

$$z'_0 \in \max(z_{0.1}, z_{0.2}) \quad (41)$$

C یک عدد ثابت و مقدار آن تقریباً $9/0$ است. پس از آنکه h در یک فرایند سعی و خطأ در یک x معین محاسبه شد، برای محاسبه سرعت در داخل لایه مرزی جدید داریم:

$$u(z_{0.2}) = u(z_{0.1})(cor) \quad (42)$$

$$cor = \frac{\ln(Z/z_{0.2}) \cdot \ln(h/z_{0.1})}{\ln(Z/z_{0.1}) \cdot \ln(h/z_{0.2})} \quad (43)$$

در این پروژه چنانچه توده گاز با تغییر ارتفاع زبری رویرو شود، نخست ارتفاع لایه مرزی جدید محاسبه می‌شود. سپس، چنانچه توده در داخل لایه مرزی جدید قرار گیرد، سرعت تصویح می‌شود. در غیر این صورت، سرعت از نیمرخ جريان بالا دست پیروی می‌کند و به تصویح آن نیاز نیست.

کمتر از شعاع متوسط دو توده باشد. در این صورت توده ناشی از ادغام دارای خواص و موقعیت متوسط دو توده اولیه است. با استفاده از این روش می‌توان تعداد توده‌ها را که به علت افزایش دقت در نزدیکی منبع به تعداد زیاد تولید شده بودند به طور قابل توجهی در نقاط دورتر کاهش داد و در نتیجه سرعت محاسبه را بالا برد. به عنوان مثال، در میدانی به وسعت ۱۵۰۰ متر در ۱۵۰۰ متر و سرعت باد ۵ متر بر ثانیه بدون وجود الگوریتم کاهش توده مجموع توده‌های موجود در میدان به ۵۰ عدد رسیده و زمان محاسبه برای ۵ مرحله زمانی ۲۲۲ ثانیه شده است. با استفاده از الگوریتم کاهش توده در همین شرایط تعداد توده‌ها به ۲۰ عدد تقلیل یافت و زمان محاسبه به ۱۱۹ ثانیه رسید.

۲-۷-۲ اثر وجود ساختمانها، مواقع و تغییر ناگهانی زبری تقریباً در تمام مدل‌های توده‌ای ارائه شده، میدان جريان بدون مانع برسی شده است. در مدل حاضر برای منظور کردن اثر دنباله مربوط به ساختمانها و مواقع دیگر مانند تپه‌ها، و همچنین اثر تغییر ناگهانی ارتفاع زبری سطح سعی شده تا تغییرات سرعت و شدت اغتشاش این نواحی به نحوی در محاسبه وارد شود که جزئیات آن به اختصار چنین است [۱۱، ۱۲]:

۱-۷-۲ تغییر ناگهانی ارتفاع زبری هرگاه ارتفاع زبری سطح زمین یکنواخت باشد، تنها یک لایه مرزی در اثر وزش باد به وجود می‌آید. اما هنگامی که هوا روی یک سطح ناهمگن می‌وزد، مثلاً وقتی که هوا از روی آب به سوی ساحل می‌وزد و یا وقتی که باد از درون جنگل به چمن زار وارد می‌شود، مطابق شکل (۳ - الف) در محل تغییر زبری سطح یک لایه مرزی جدید نیز رشد می‌کند [۹]. در این راستا دو حالت وجود دارد، یکی زیاد شدن ناگهانی ارتفاع زبری سطح و دیگری کم شدن آن. در هر حالت، سرعت در داخل لایه مرزی جدید باید تصویح شود. در خارج لایه مرزی جدید همان توزیع سرعت بالا دست حاکم است. برای محاسبه سرعت در لایه مرزی داخلی در حالت کلی باید معادلات حاکم بر میدان جريان با شرایط مرزی جدید حل و ارتفاع لایه مرزی محاسبه شود. سپس در داخل آن توزیع سرعت به دست آید. اما این کار دشوار است و به سادگی میسر نمی‌شود. روشی که

محور دنباله تانقطه‌ای است که در آن تغییر سرعت متوسط کمتر از ده درصد بیشترین تغییر در آن مقطع باشد.^۶ مختصات مرز دنباله تعریف می‌شود و فاصله در جهت شعاعی از محور دنباله تانقطه‌ای است که در آن افزایش شدت اغتشاش کمتر از ده درصد بیشترین افزایش در آن مقطع باشد. معادله^(۴۴) تغییرات طولی سرعت و معادله^(۴۵) تغییرات شدت اغتشاش را محاسبه می‌کند. برای محاسبه تغییرات عرضی سرعت مطابق با معادلات زیر خواهیم داشت:

$$\Delta = \frac{1}{167} + \frac{0}{167} \sin \left[\frac{\pi}{121} \left(\frac{r}{r_b} - \frac{0}{221} \right) \right] \quad (48)$$

$$\Delta = \frac{0}{773} + \frac{0}{600} \left[-\frac{0}{622} \left(\frac{r}{r_b} - \frac{0}{162} \right) \right] \quad (49)$$

$$\Delta = \frac{u_1 - u}{u_2 - u_1} \text{ or } \Delta = \frac{\sigma_u - \sigma_{u1}}{\sigma_{u2} - \sigma_{u1}} \quad (50)$$

اساس این روش آن است که ساختمان یا هر مانع دیگر را با یک صفحه‌ صاف در جهت عمود بر جریان تقریب بزنیم. این صفحه دارای پهنای W و ارتفاع $2H$ است (فرض می‌شود که صفحه را طوری در زمین قرار داده‌ایم که فقط نیمی از آن روی سطح زمین است). آنگاه می‌توان طول مشخصه و نسبت منظر^{۱۱} را به صورت زیر محاسبه کرد:

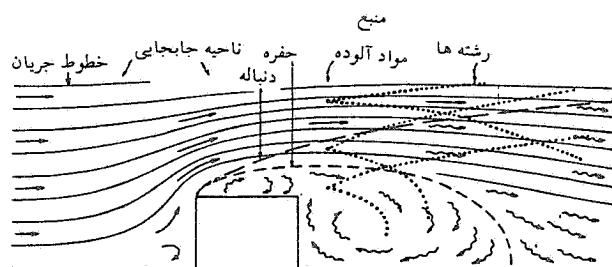
$$L = (2HW)^{\frac{1}{2}} \quad (51)$$

$$AR = W/2H \quad (52)$$

در مدل حاضر، نخست قرار گرفتن هر توده در داخل مرز دنباله^{۱۲} را بررسی می‌کنیم. در صورتی که مرکز توده در داخل دنباله باشد، با یک تغییر مختصات موقعیت توده نسبت به مختصات آن مانع پیدا شده و سپس تغییر سرعت و افزایش اغتشاش محاسبه می‌شود. این مدل هنگامی جواب مناسب می‌دهد که ابعاد توده از ابعاد مانع کوچکتر نباشد.

۳-۷-۳ اثر وجود تپه

یک تپه دو بعدی را که راستای آن عمود بر مسیر باد و طول آن



شکل ۳- ب - الگوی جریان، دنباله و حفره ایجاد شده و نحوه پخش مواد آلوده در اطراف یک ساختمان

۲-۷-۲ اثر وجود ساختمانها و موانع

یکی از مسائلی که اغلب در محاسبه پدیده پخش با آن روبرو می‌شویم، اثر موانع و دنباله ایجاد شده مطابق شکل (۳- ب) در اطراف آنهاست. چنانچه ساختمان نزدیک به منبع صدور مواد آلوده باشد. تأثیه مغشوش ممکن است منبع صدور را نیز در بر بگیرد. از این رو هر گاه میدان جریان با مانعی مانند ساختمان در نظر گرفته شود، باید اثر دنباله مربوط به آنها را در فرایند پخش مواد آلوده در نظر گرفت. در مدل حاضر برای منظور کردن آثار ذکر شده، سعی شده است تا تغییرات سرعت و شدت اغتشاش این نواحی به گونه‌ای در محاسبه وارد شود. برای این منظور از نتایج هالیتسکی [۷] استفاده شده است. وی نتایج مربوط به دنباله پشت صفحات صاف را که از آزمایش‌های تونل باد به دست آمده‌اند، با توجه به آزمایش‌های خود وی به گونه‌ای اصلاح کرد تا برای مجموعه‌ای از ساختمانها در لایه مرزی اتمسفری قابل استفاده باشد. خلاصه آن به این شرح است:

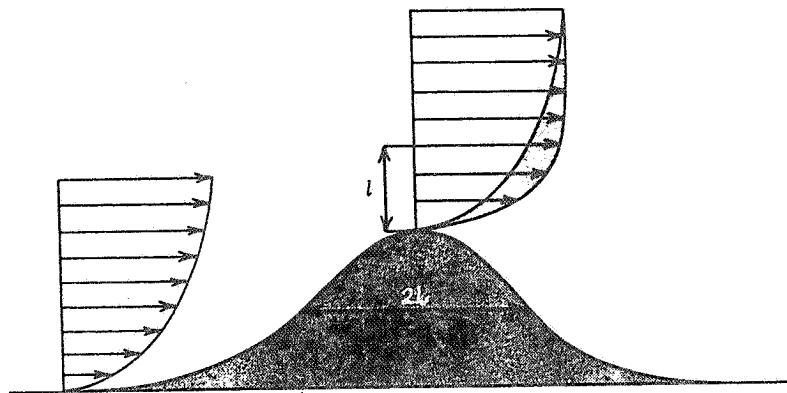
$$\frac{(u_2 - u_1)}{u_1} = 0.32(x/L)^{-\frac{2}{3}} (AR)^{\frac{1}{5}} \quad (44)$$

$$\frac{(\sigma_{u2} - \sigma_{u1})}{\sigma_{u1}} = 0.25(x/L)^{-\frac{2}{3}} (AR)^{-\frac{1}{5}} \quad (45)$$

$$\frac{r_b}{L} = 1/35(x/L)^{\frac{1}{3}} (AR)^{-\frac{1}{5}} \quad (46)$$

$$\frac{r_b'}{L} = 1/8(x/L)^{\frac{1}{3}} (AR)^{-\frac{1}{5}} \quad (47)$$

^۶ مختصات مرز دنباله تعریف می‌شود و فاصله در جهت شعاعی از



شکل ۳-ج - اثر یک تپه متقارن در جریان باد (تپه دو بعدی، عمود بر باد) یک طول مشخصه است، ارتقای این از آن بیشترین افزایش نسبی سرعت حاصل می شود.

$$\sigma_z = c\sigma_z + d \quad (54)$$

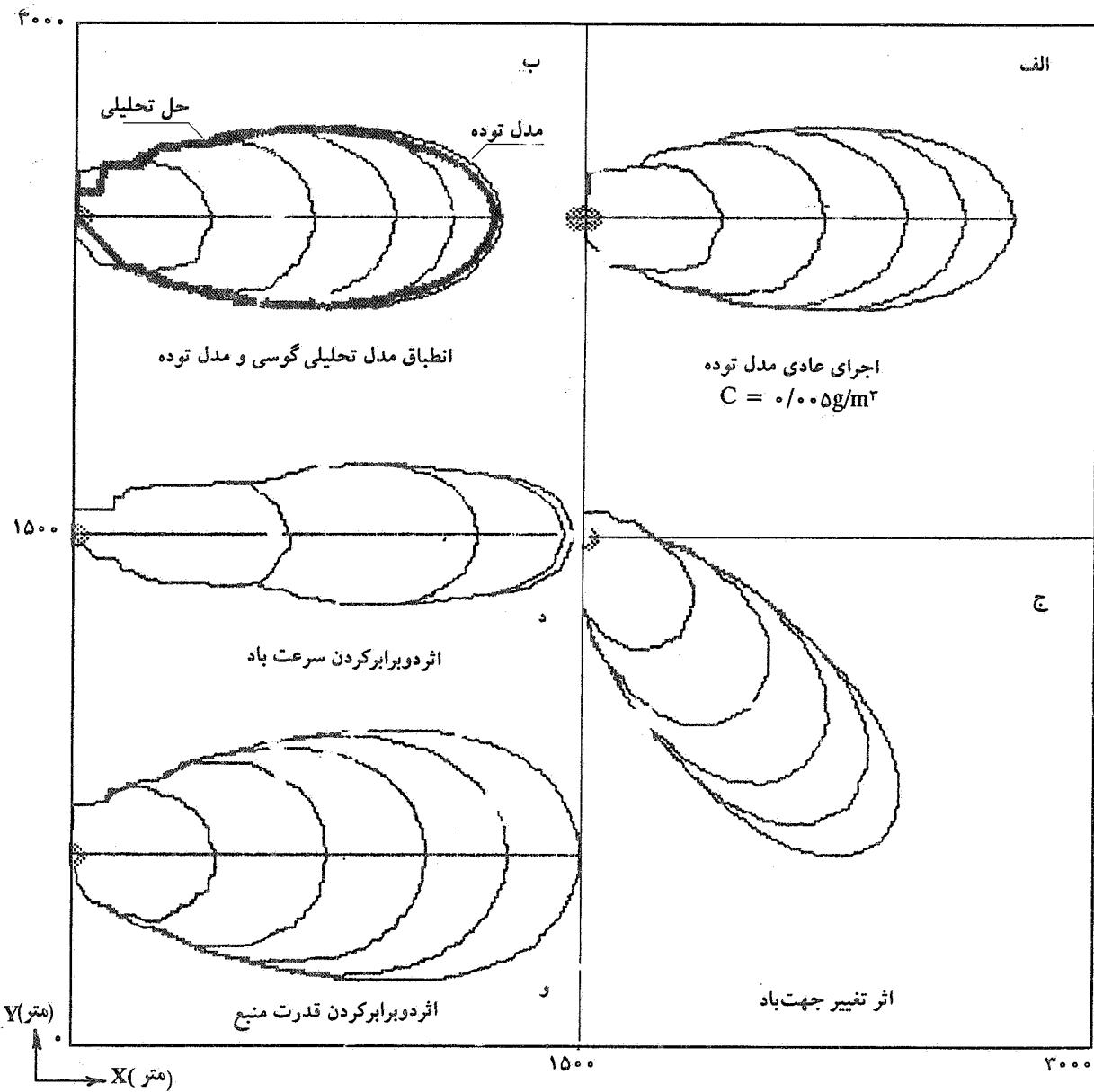
در این معادلات a , b , c و d ضرایب ثابتی هستند که صرفاً از شکل هندسی مانع و موقعیت آن نسبت به منبع به دست می آیند. جزئیات نحوه محاسبه آنها را مولفان در مرجع [۸] آورده‌اند.

۳-نتایج

بر اساس مطالعی که بیان شد، برنامه کامپیوتری برای حالتهای مختلف داده‌ها اجرا شد که جزئیات آن به این شرح است. مطابق با شکل (۴) در هر حالت یک منبع نقطه‌ای پیوسته که در ارتفاع پنج متری از سطح زمین قرار دارد در نظر گرفته شده است. از لحظه فعال شدن منبع (آغاز انتشار) تا زمانی که به حالت دائم می‌رسد (آخرین کانتور غلظت مرتب روى خودش رسم می‌شود) خطوط هم غلظت (غلظت کلیه خطوط $0/05$ گرم بر متر مکعب) در روی سطح زمین رسم شده است. تا اینکه در نظر گرفته شده به ابعاد 3×3 کیلومتر است. شکل (۴-الف) نحوه پخش مواد آلوده را در پایین دست منبع نشان می‌دهد که به روش توده مدل شده است. برای بررسی صحت عملکرد مدل تهیه شده نتایج برنامه با حل تحلیلی رشتۀ گوسی [۱۰] در شرایطی که این حل صادق باشد مقایسه شده است. در شکل (۴-ب) این مقایسه که در شرایط دائم انطباق بسیار خوبی با حل تحلیلی دارد مشاهده می‌شود. اکنون با توجه به اینکه در مدل توده، یک منبع پیوسته در هر لحظه به تعداد زیادی منبع لحظه ای تبدیل می‌شود (توده‌های به هم پیوسته) به طوری که رفتار مجموع

به قدر کافی زیاد است مطابق شکل (۳-ج) در نظر می‌گیریم. در این پژوهه برای محاسبه تغییرات سرعت و تعیین یک توزیع مناسب سرعت پیرامون تپه از روش پانل^{۱۳} که برای محاسبه توزیع سرعت و فشار پیرامون یک مقطع از بال هواییما به کار می‌رود، الهام گرفته شده است. در روش پانل با فرض جریان پتانسیل، سطح جسم به تعداد زیادی قطعه تقسیم شده و روی هر قطعه ورقه‌های چشمیه با قدرت ثابت اما مجھول توزیع می‌شود. اکنون پتانسیلی که کلیه قطعات بر روی یک قطعه القا می‌کنند قابل محاسبه است [۱۱]. با اعمال شرط مرزی صفر بودن مؤلفه عمودی سرعت روی هر قطعه یک دستگاه n معادله و n مجھول (n معادل تعداد قطعات) خواهیم داشت که از حل آن قدرت هر قطعه به دست می‌آید. سپس با محاسبه تابع پتانسیل روی هر قطعه در نتیجه اثر قطعات دیگر، از آن در امتداد طول هر قطعه مشتق می‌گیریم تا سرعت مماس بر هر قطعه به دست آید. حالتی که تپه دو بعدی و متقارن باشد برنامه اجرا و نتیجه آن همراه با نتیجه کار بلجارز^{۱۴} (نقل از [۹]) به دنبال نشان داده شده است. ملاحظه می‌شود که فرض جریان پتانسیل خطای چندانی را در این حالت ایجاد نمی‌کند. همچنین با شتاب گرفتن سیال هنگام عبور از روی تپه برای تصویح ضرایب پخش گاز در مقایسه با زمین تخت از نتایج کارهای اهبا^{۱۵} [۹] به صورت زیر استفاده شده است:

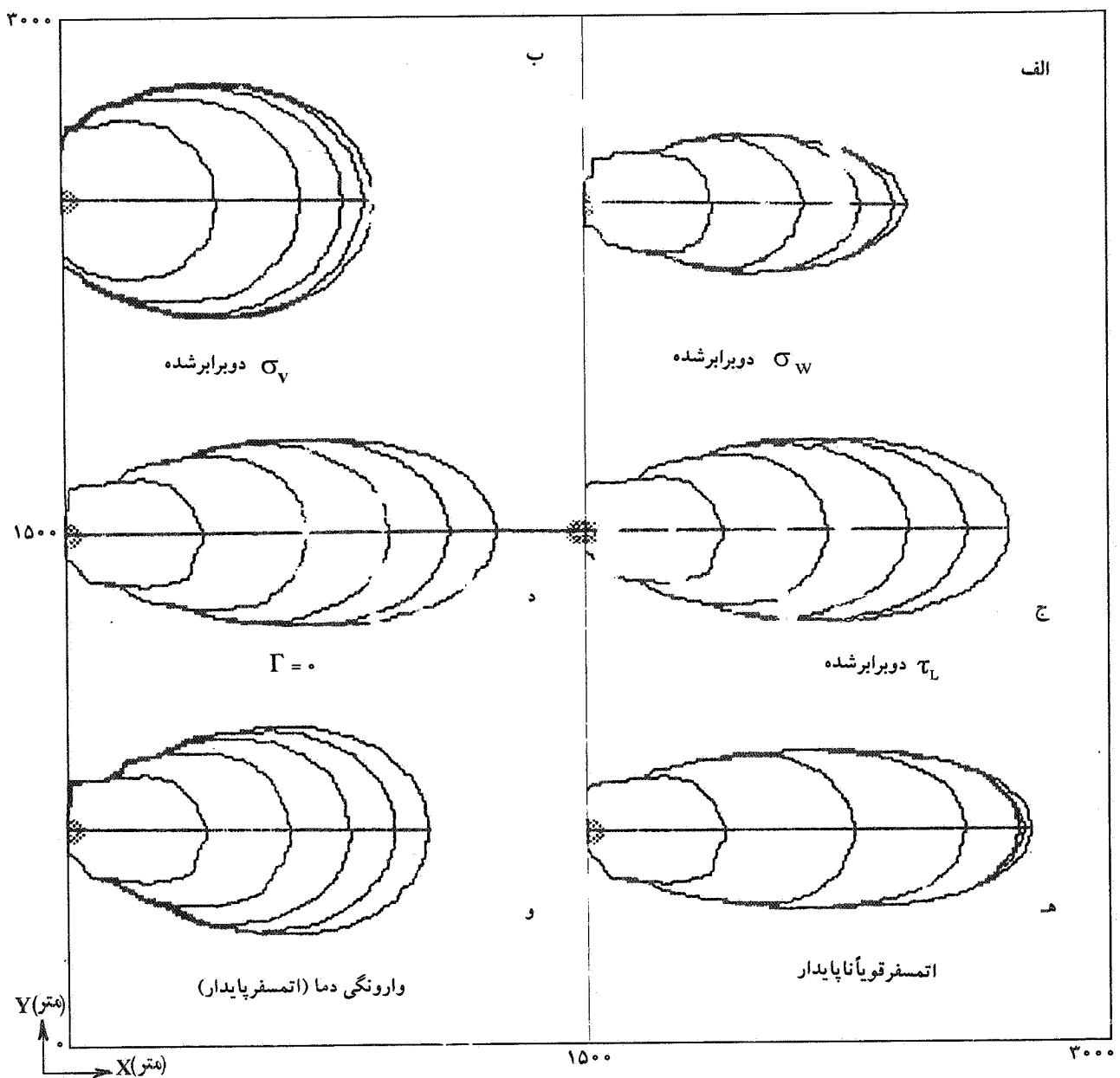
$$\sigma_y = a\sigma_y + b \quad (53)$$



شکل ۴ - الف - رسم خطوط هم غلظت بر روی زمین در پایین دست یک منبع پیوسته با استفاده از روش توده در مقایسه با شکل (الف) در شکل (ج) جهت باد ۴۵ درجه تغییر کرده، شکل (د) سرعت باد دو برابر شده است، شکل (و) دبی سحرمنی گاز خروجی از منبع دو برابر شده است.

شرایط دینامیکی و نا دائم اتمسفر را نشان می دهد. در شکل (۴ - د) توده ها همان رفتار واقعی منبع پیوسته را دنبال نمایند، می توانیم در که نسبت به حالت (۴ - الف) تنها سرعت باد دو برابر شده است دخالت دهیم. در شکل (۴ - ج) که نسبت به حالت (۴ - الف) تنها چگونگی انتشار مواد آلوده گذاشته است. با افزایش سرعت باد غلظت در جهت عرضی کاهش یافته، اما در جهت باد مواد آلوده تا فواصل بیشتری برده می شوند. علت این امر را می توان چنین توجیه

نماییم در هر لحظه آثار نادائم و نایکنواخت اتمسفر و سطح را در پدیده انتشار مانده است، ملاحظه می شود که همراه با تغییر جهت باد خطوط هم غلظت نیز انحراف پیدا کرده است. این موضوع اهمیت در نظر گرفتن

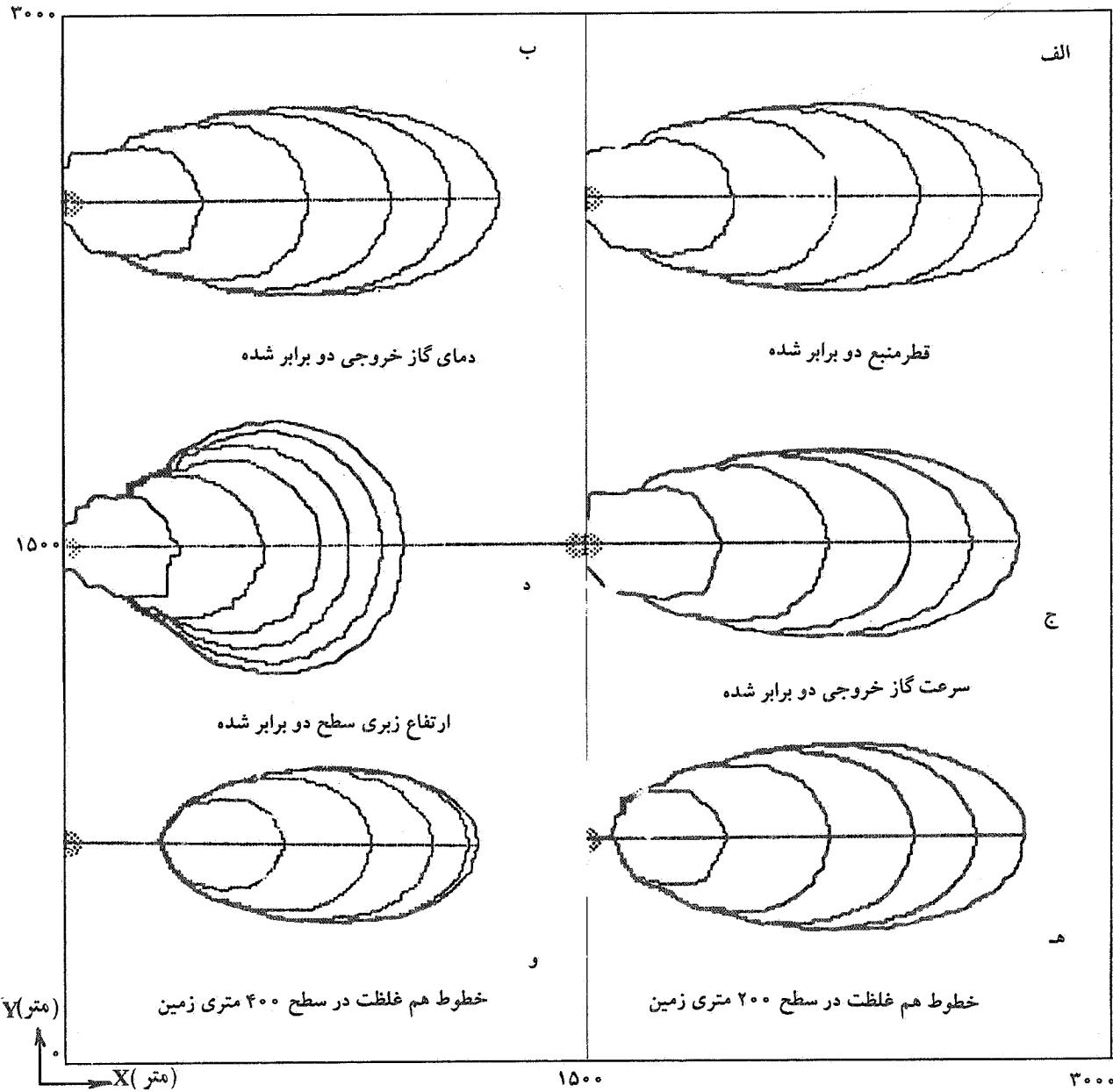


شکل ۵ - اثر ضرایب پخش و تغییرات دما روی پدیده انتشار مواد آلوده

در مقایسه با شکل (۴ - الف) ضریب نفوذ مشوش در شکل (الف) در راستای قائم و در شکل (ب) در راستای افق دو برابر شده است. در شکل (ج) مقیاس زمانی مشوش دو برابر شده و در شکل (د) دمای کلیه نقاط در راستای قائم یکسان در نظر گرفته شده است.

می شود که با افزایش دبی جرمی خروجی از منبع غلظت مواد آلوده نیز به همان نسبت مطابق معادله (۲۰) افزایش می یابد. شکل های (۵ - الف و ب) اثر تغییر انحراف معیار نوسانهای باد در جهت های قائم و افقی را نشان می دهد. در مقایسه با شکل (۴ - الف) ملاحظه می شود پدیده انتشار شدیداً نسبت به تغییرات پارامترهای اغتشاش نظیر σ_v , σ_w , σ_T , σ_P حساس است. در شکل (۵ - الف)

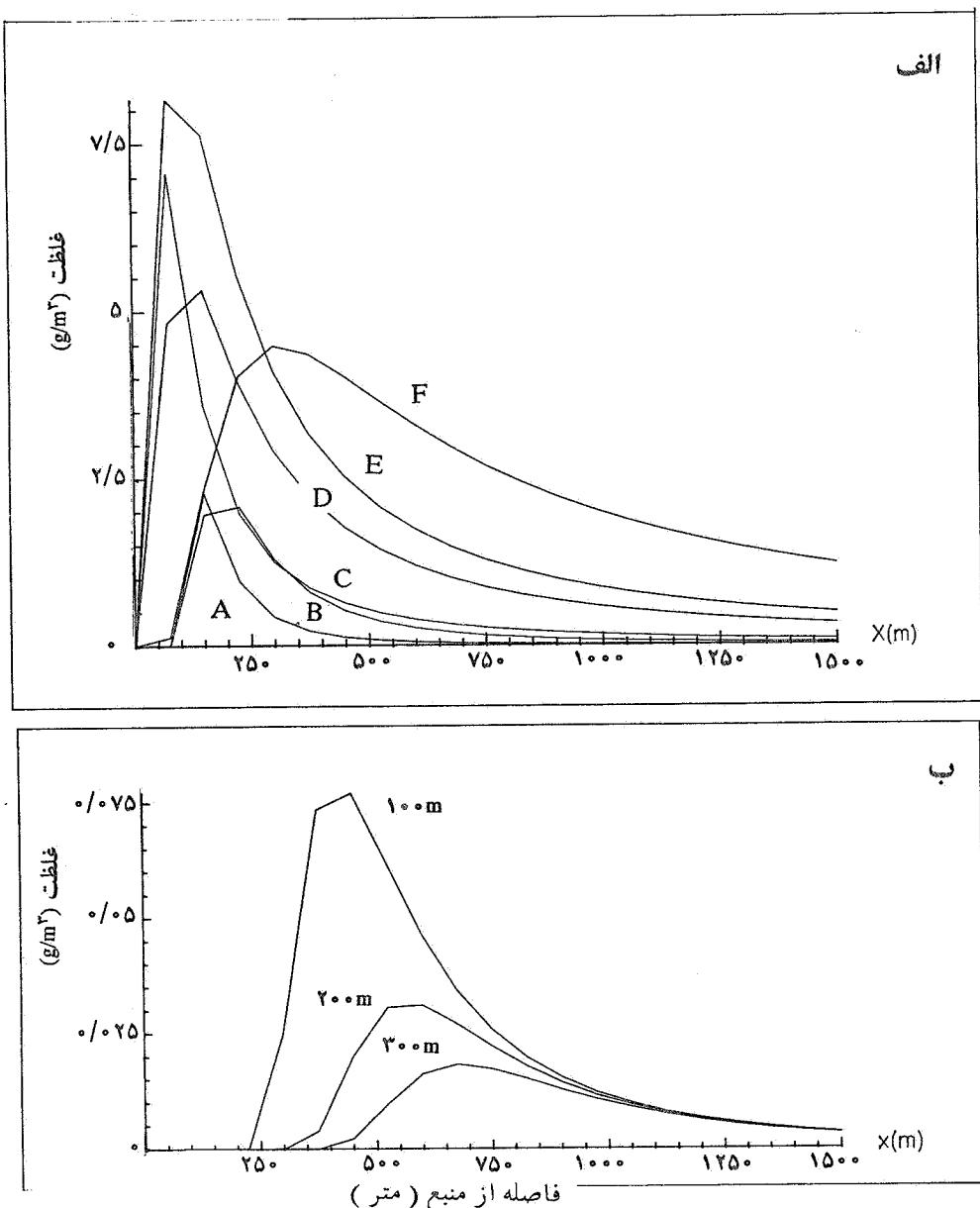
نمود که با افزایش سرعت باد، مواد آلوده کننده فرست کمتری پیدا می کنند تا در اثر اغتشاش اتمسفر در جهات عرضی منتشر شوند. با افزایش سرعت باد تعداد توده های بیشتری برای مدل کردن رشتۀ دود لازم است. از این رو زمان محاسبه افزایش و زمان لازم برای رسیدن به حالت دائم کاهش می یابد. در شکل (۴ - و) دبی جرمی خروجی از منبع نسبت به حالت (۴ - الف) دو برابر شده است. دیده



شکل ۶ - اثر پارامترهای منبع صدور گاز و سطح زمین روی پخش مواد آلوده در مقایسه با شکل (۴ - الف)

در محاسبه این پارامتر از روی نوسانهای باد اثر ناچیزی در نتایج نهایی می‌گذارد. شکلهای (۵ - د، ه، و) اثر تغییر دما را در پدیده پخش در راستای قائم نشان می‌دهند. اتمسفر، بسته به چگونگی توزیع دما در لایه‌های مجاور سطح زمین، یکی از حالتهای ناپایدار، خشی یا پایدار را خواهد داشت. در حالت ناپایدار با دور شدن از سطح زمین دمای کاهش می‌یابد (سریعتر از نرخ کاهش دمای آدیابتیک خشک 10° [۱۰]) که یک درجه به ازای هر 100 متر است). در این حالت قدرت اتمسفر در پراکنده ساختن ذرات و رقیق نمودن

با افزایش σ_w که مربوط به نوسانهای قائم باد می‌شود، اغتشاش در جهت قائم افزایش یافته است. از این رو مواد در راستای قائم پراکنده شده، غلظت آنها روی سطح کاهش می‌یابد (خطوط هم غلظت جمعتر می‌شود). با افزایش σ_w در شکل (۵ - ب) یعنی، افزایش میزان اغتشاش افقی، بیشتر مواد در سطح افق پراکنده می‌شوند و غلظت افزایش می‌یابد. اما همچنانکه در شکل (۵ - ج) در مقایسه با شکل (۴ - الف) می‌بینید، اثر مقایس زمانی اغتشاش در غلظت مواد آلوده ناچیز است. بنابراین می‌توان نتیجه گرفت که وجود خطأ



شکل ۷ - الف - اثر انواع مختلف پایداری اتمسفر روی پدیده پخش گازهای آلوده

از حالت کاملاً ناپایدار اتمسفر تا حالت پایدار.

A: قویان‌پایدار B: ناپایدار C: کمی‌ناپایدار

D: خشی E: کمی‌پایدار F: نیز پایدار

ب - اثر ارتفاع منبع صدور گاز روی پدیده پخش

آنها زیاد بوده به همین دلیل مطابق با شکل (۵ - ه) غلظت مواد

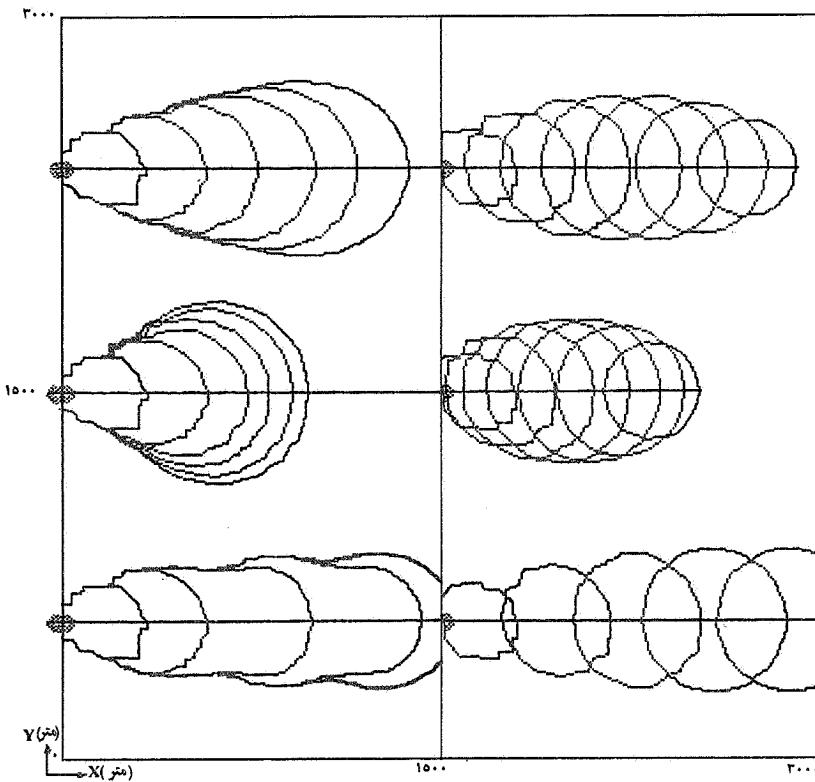
زمستان پیش می‌آید.)

مطابق شکلهای (۶ - الف، ب و ج) متغیرهای اندازه منبع، افزایش دما و سرعت گازهای خروجی هر کدام اثر ناچیزی روی

آلوده روی سطح زمین کاهش یافته است. در حالتی که با دور شدن

از سطح زمین دما افزایش یابد (حالت وارونگی دما^{۱۷}) مواد آلوده

تمایلی به بالا رفتن ندارند، مطابق شکل (۵ - و) غلظت آنها روی



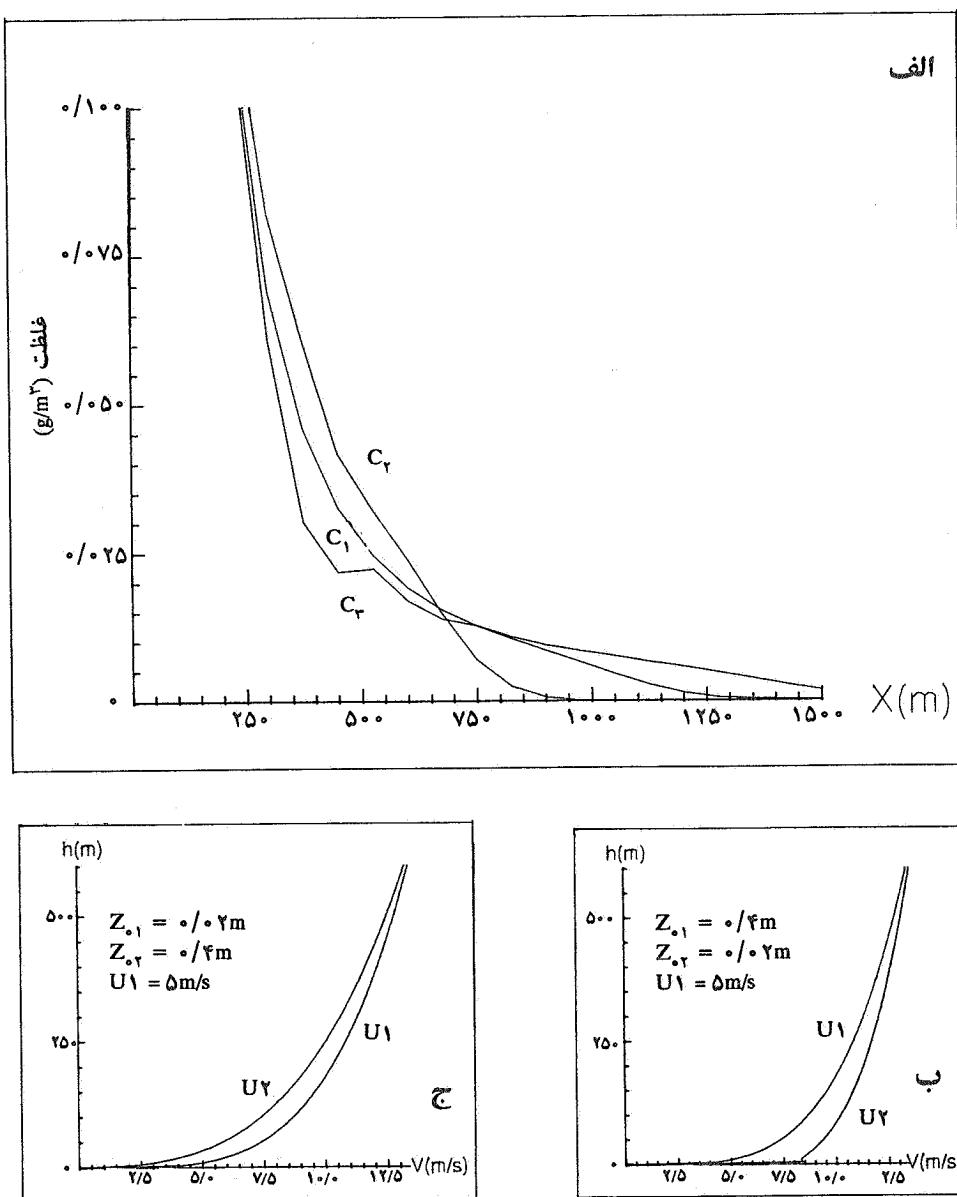
شکل ۸ - اثر تغییر ناگهانی ارتفاع زبری در پدیده پخش

سمت راست: منابع نقطه‌ای لحظه‌ای سمت چپ: منابع نقطه‌ای پیوسته

شکل بالا: اجرای عادی (برای ارتفاع زبری یکنواخت) شکل وسط: تغییر ناگهانی زبری از $0/0/0/0/0/0$ به $0/0/0/0/0/0$ متر در 250 متری منع
شکل پایین: تغییر ناگهانی زبری از $0/0/0/0/0/0$ به $0/0/0/0/0/0$ متر در 250 متر منع

محاسبه کند. مطابق شکلهای (۶ - ه، و) با دور شدن از سطح زمین خطوط هم غلظت از منع فاصله گرفته و از سمع آنها کاسته می‌شود. این بدان دلیل است که توده‌ها از لحظه‌را شدن در اتمسفر (در پنج متر سطح زمین) تا زمانی که به سطح 200 یا 400 متری زمین می‌رسند مقداری در جهت باد منتقل شده و حین بالا آمدن به دلیل نفوذ هوا به درون توده‌ها مرتب از غلظت آنها کاسته می‌شود. شکل (۷ - الف) چگونگی پخش مواد آلوده از حالت قویاً ناپایدار اتمسفر (A) تا حالت کاملاً ناپایدار اتمسفر (F) را نشان می‌دهد [۱۰]. زمانی که اتمسفر ناپایدار است قدرت اختلاط و پراکندگی آن بالا بوده و نفوذ هوا به درون توده‌ها زیاد است. لذا مواد آلوده به سرعت رقیق شده و غلظت آنها روی سطح زمین کاهش می‌باید. اما هر چقدر اتمسفر به طرف ناپایدار شدن سوق پیدا می‌کند عکس حالت (A) صادق است. شکل (۷ - ب) اثر ارتفاع دودکش را روی پدیده پخش نشان می‌دهد. ملاحظه می‌شود با زیاد شدن

خطوط هم غلظت می‌گذارند. زیرا میزان رشد توده‌ها آن قدر بالاست که با اندکی تغییر در مقدار موارد فوق تفاوتی احساس نمی‌شود. برای آنکه اثر این متغیرها دیده شود باید تغییرات آنها خیلی زیاد باشد. بدیهی است که هر چه اختلاف دمای بین مواد آزاد شده و هوای محیط بیشتر باشد، مواد آلوده بیشتر به سمت بالا رانده می‌شوند و غلظت روی سطح زمین کاهش می‌باید. اما این تغییرات غلظت فقط در نزدیکی منع دیده می‌شود و در نقاط دورتر اثر آن ناچیز است. زیرا در فواصل دورتر ابعاد توده‌ها به اندازه‌ای رشد می‌کنند که تغییر ارتفاع مركز آنها تأثیر زیادی در غلظتها نمی‌گذارد. شکل (۶ - د) اثر افزایش ارتفاع زبری سطح را نسبت به حالت (۴ - الف) نشان می‌دهد. ارتفاع زبری مستقیماً روی نیمرخ سرعت باد و تنش برشی ایجاد شده بین لایه‌های هوا اثر می‌گذارد و رفتاری متضاد با رفتار سرعت باد دارد. این برنامه به صورت سه بعدی تنظیم شده، لذا قادر است غلظت مواد آلوده را در هر نقطه از فضا



شکل ۹ - الف - اثر تغییر ارتفاع زبری سطح روی پدیده پخش

الف: توزیع غلظت بر حسب فاصله در پایین دست منبع بدون هرگونه تغییر زبری C_1 : در ۲۵۰ متری منبع زبری سطح کم شده است.
 ب: در ۲۵۰ متری منبع زبری سطح زیاد شده است. C_3

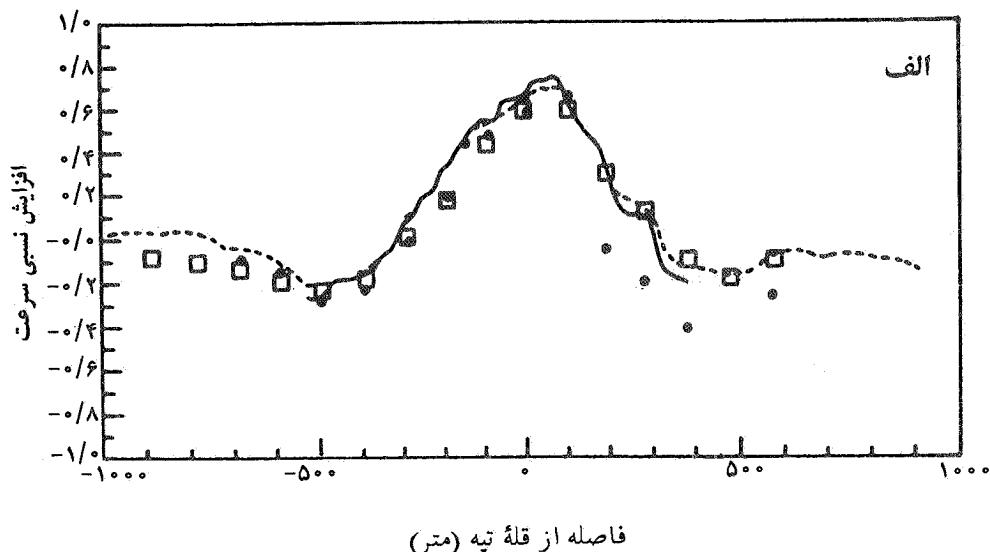
ب - اثر تغییر ارتفاع زبری روی نیمرخ سرعت با عبور باد از سطح زبر به سطح صاف

ج - اثر تغییر ارتفاع زبری روی نیمرخ سرعت با عبور باد از سطح صاف به سطح زبر

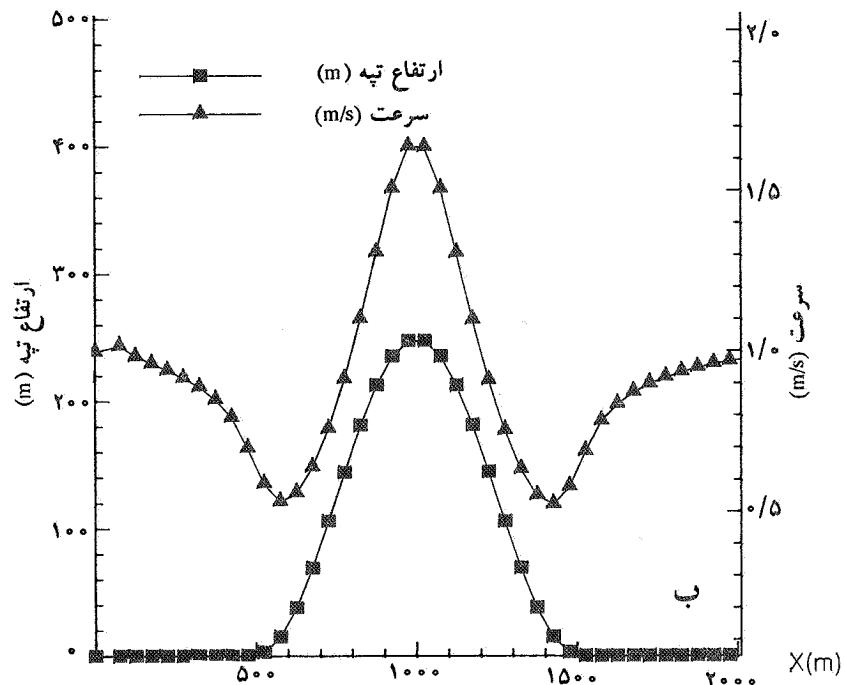
ب - نیمرخ سرعت بالا دست U_1
 ج - نیمرخ سرعت بالا دست U_2

هنگام تماس مواد آلوده با سطح زمین، مردم یا محیط شهری در معرض آلودگی قرار نگیرد. برنامه برای حالتی که ارتفاع زبری سطح ناگهان تغییر کند اجرا شده است. مطابق با شکلها (۸ و ۹) ملاحظه

ارتفاع دودکش اولاً غلظت مواد آلوده در پایین دست منبع کاهش می یابد. ثانیاً غلظت ماکزیمم در فاصله دورتری از منبع اتفاق می افتد. بدین ترتیب می توان ارتفاع منبع را به گونه ای تنظیم کرد که



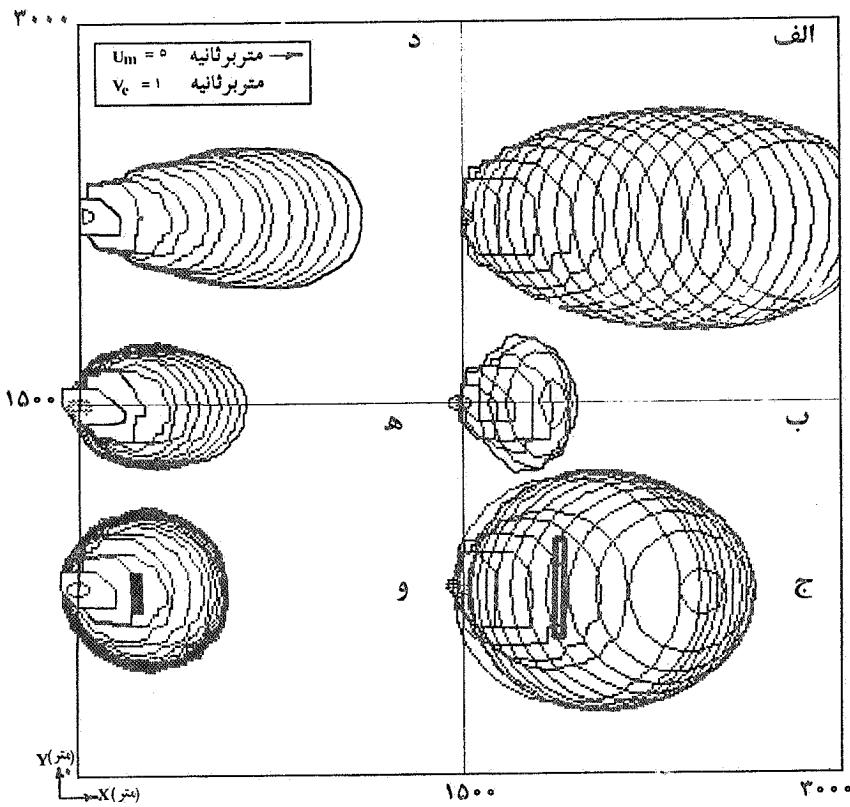
فاصله از قله تپه (متر)



شکل ۱۰ - الف - توزیع سرعت پیرامون یک تپه، خط ممتد و خط چین مربوط به روش عددی و مریع و دایره‌های توپر مربوط به آزمایش است (نتیجه کار بلغارز [۹] برای جریان واقعی) ب - توزیع سرعت پیرامون یک تپه با فرض جریان پتانسیل با روش پانل (از اجرای برنامه)

با زیاد شدن زیری سطح سرعت باد در نزدیکی سطح کاهش یافته و غلظت مواد آلوده در پایین دست نسبت به حالت عادی کاهش ولی در جهت عرضی افزایش می‌یابد. شکل (۱۰) عملکرد روش پانل را نشان می‌دهد که در قسمت (۲-۷-۳) مورد بررسی قرار گرفت.

می‌شود در مقایسه با حالتی که ارتفاع زیری سطح یکنواخت باشد (شکل (۸) ردیف بالا) این پدیده در برابر تغییر زیری نیز حساس است. با کم شدن زیری سطح سرعت هوا در نزدیکی سطح افزایش یافته و لذا مواد آلوده تا مسافت بیشتری از منبع دور می‌شوند. لیکن

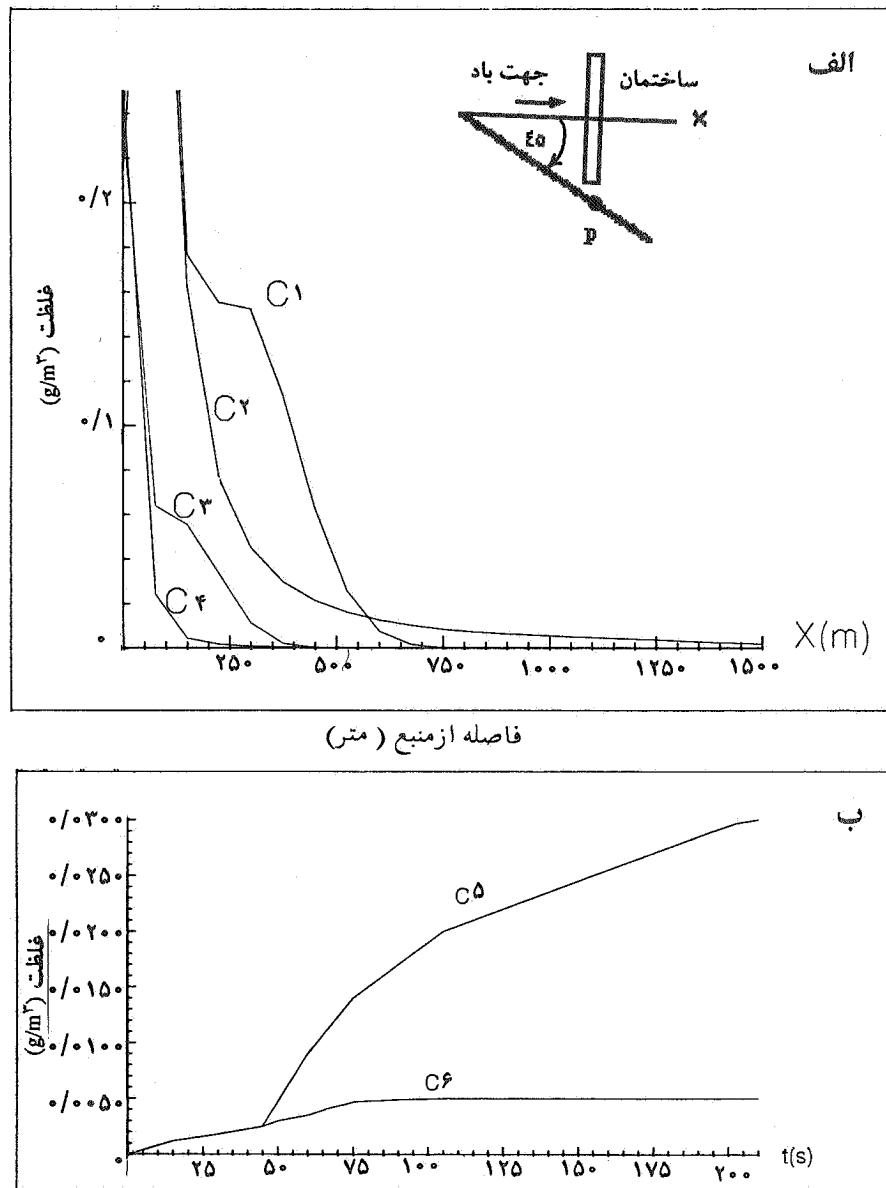


شکل ۱۱ - اثر موائع در پدیده پخش الف - اجرای عادی منبع لحظه‌ای (بدون هرگونه مانع) ب - در ۲۵۰ متری منبع یک تپه با طول زیاد و ارتفاع ۱۵۰ متر وجود دارد (عمود برپاراد). ج - در ۴۰۰ متری منبع یک ساختمان به ارتفاع ۱۰۰ متر و طول ۳۰۰ متر (عمود برپاراد) وجود دارد. د - پخش مواد آلوده از یک منبع پیوسته (بدون هرگونه مانع) ه - در ۲۵۰ متری منبع یک تپه با طول زیاد و ارتفاع ۱۵۰ متر و شیب ۴۵/۰ وجود دارد. و - در ۲۰۰ متری منبع یک ساختمان به ارتفاع ۱۰۰ متر و طول ۲۰۰ متر (عمود برپاراد) وجود دارد. V_e : سرعت خروجی گاز از منبع U_m : سرعت متوسط هوا

سرعت کاهش می‌یابد. این کاهش سرعت افزایش منحنی C_2 به سمت صفر می‌کند. منحنی C_3 توزیع غلظت را در راستای ۴۵ درجه نشان می‌دهد. نسبت به حالتی که ساختمان در مسیر نباشد (منحنی C_4) مقداری افزایش غلظت داریم. بنابراین می‌توان چنین نتیجه گرفت که برای نقاطی که در صورت نبودن ساختمان به طور طبیعی در معرض مواد آزاد شده قرار می‌گرفتند، وجود ساختمان باعث کاهش غلظت در آن نقاط می‌شود. اما در نقاطی که در مجاورت ساختمان به فاصله کمی قرار داشته و به طور طبیعی در معرض مواد آلوده کننده قرار نمی‌گرفتند، وجود ساختمان باعث افزایش غلظت در آنها می‌شود. شکل (۱۲ - ب) بافعال شدن منبع، نحوه تغییرات غلظت بر حسب زمان را در نقطه P که رو به روی ساختمان در امتداد ۴۵ درجه قرار دارد نشان می‌دهد. وجود ساختمان سبب بالا رفتن غلظت در این نقطه شده است. همچنین ملاحظه می‌شود زمان رسیدن به حالت

شکل (۱۱) اثر موائع را در میدان جریان نشان می‌دهد. با قرار گرفتن موائع نظری ساختمان یا تپه در پایین دست منبع، بر اثر افزایش اغتشاش ناشی از دنباله پشت موائع، ضرایب انتشار افزایش یافته و غلظت مواد آلوده در پایین دست موائع کم می‌شود. اما در امتدادهای دیگر مطابق با شکل (۱۲) وجود موائع باعث افزایش غلظت می‌شود.

شکل (۱۲ - الف) توزیع غلظت بر حسب فاصله در پایین دست یک منبع پیوسته را نشان می‌دهد (مطابق با شکلهای ۱۱ - د، و) در این حالت یک ساختمان به ارتفاع ۱۰۰ متر و پهنای ۲۰۰ متر در ۲۰۰ متری منبع قرار دارد. با پدید آمدن یک حفره 18° بلا فاصله بعد از ساختمان، مواد آلوده در داخل این حفره قرار گرفته و جریان چرخشی به دور خود پیدا می‌کنند. در این ناحیه مطابق منحنی C_1 غلظت افزایش می‌یابد. اما ابعاد این ناحیه نسبت به دنباله ایجاد شده در پشت ساختمان کوچک بوده و ملاحظه می‌شود که غلظت به



شکل ۱۲ - الف - توزیع غلظت مواد آلوده در پایین دست یک منبع پیوسته بر حسب فاصله

C_1 : در ۲۰۰ متری منبع یک ساختمان به ارتفاع ۱۰۰ متر و پهنای ۲۰۰ متر وجود دارد.

C_2 : توزیع غلظت در امتداد ۴۵ درجه با در نظر گرفتن ساختمان.

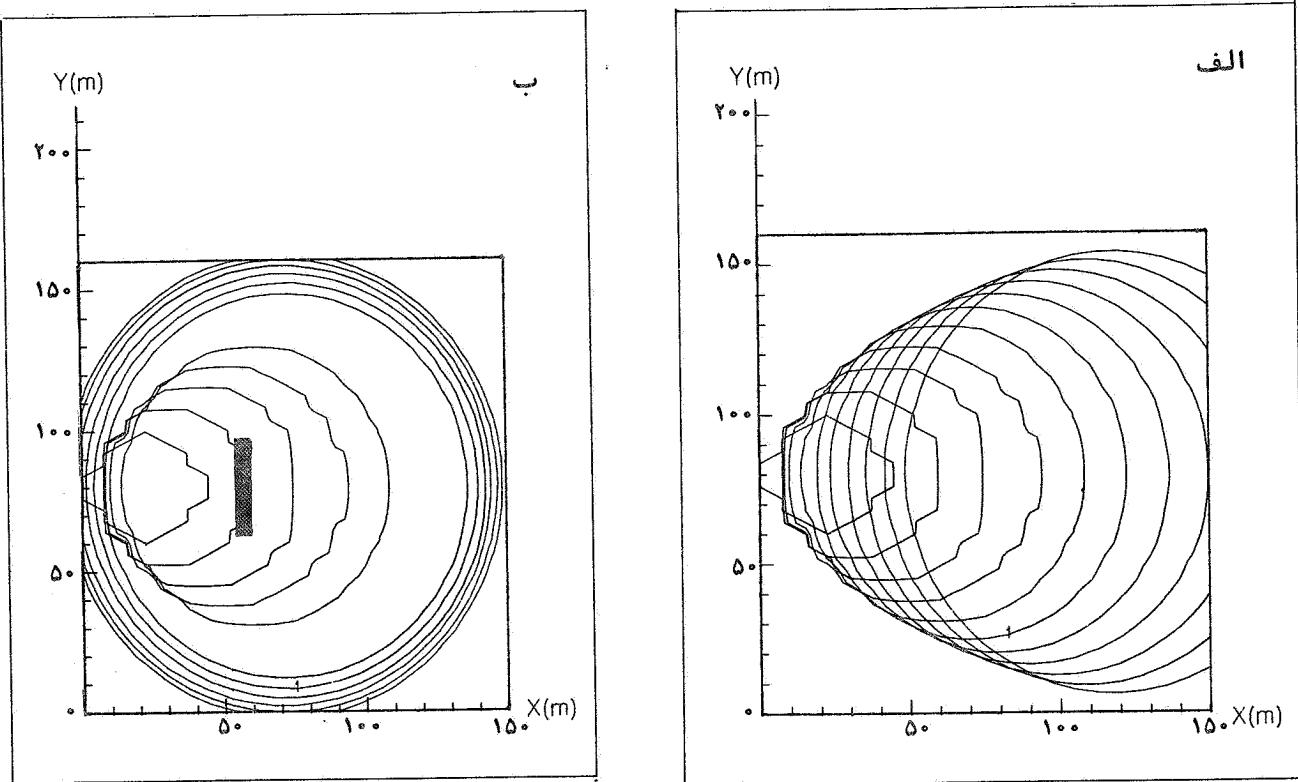
ب - توزیع غلظت مواد آلوده بر حسب زمان در نقطه P روی ساختمان در راستای ۴۵ درجه

C_5 : با در نظر گرفتن ساختمان در مسیر، C_6 : بدون در نظر گرفتن ساختمان در مسیر

دائم با در نظر گرفتن ساختمان مطابق منحنی (C_5) افزایش می‌یابد، متری) یک منبع لحظه‌ای (یک توده از مواد آلوده) قرار گرفته نشان می‌دهد. ملاحظه می‌شود با رسیدن توده به ساختمان، بر اثر افزایش ضرایب اغتشاش، توده به سرعت رشد کرده، کاتورهای غلظت بعد از ساختمان منطقه وسیعتری را در برگرفته است. حتی اثر آن به خود

در حالی که وقتی ساختمان در مسیر نباشد مطابق منحنی (C_6) تغییرات غلظت در نقطه P سریعتر به سمت صفر می‌کند.

شکل (۱۳) تأثیر یک ساختمان را که در فاصله نزدیک (۵۰



شکل ۱۳ - نحوه پخش یک توده در ناحیه‌ای به ابعاد 150×160 متر مربع

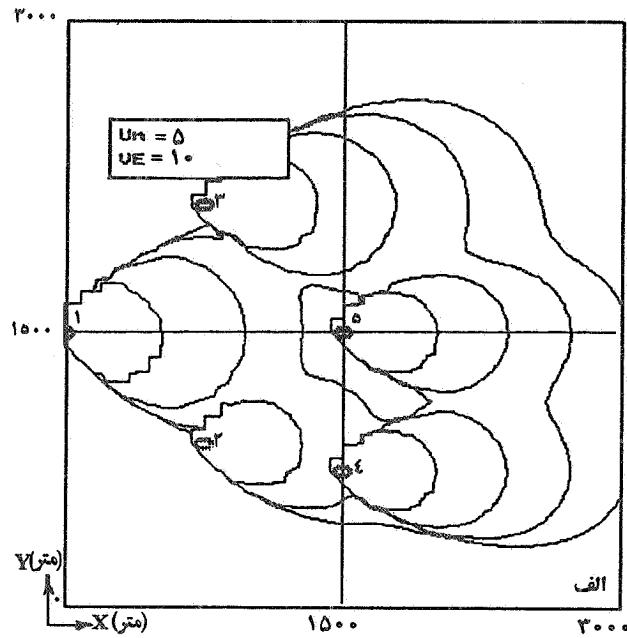
توده در نقطه $(80, 80)$ ناگهان آزاد می‌شود، سرعت متوسط باد 5 متر بر ثانیه است. در 50 متری منبع یک ساختمان به ارتفاع 50 متر و پهنای 40 متر قرار دارد، غلظت کلیه کاتورها 5000 گرم بر متر مکعب است. الف - بدون ساختمان در مسیر ب - با وجود ساختمان در مسیر

مدل کردن جزئیات آن وجود دارد، انجام چنین تحقیقاتی تنها با ایجاد آزمایشگاههای مجهز عملی می‌شود. از این رو لازم به ذکر است که در بعضی از قسمتها (اثر موانع و اروگرافی سطح) مدل تهیه شده در این زمینه گام نخستین بوده و به نظر می‌رسد که برای اخذ نتایج بهتر می‌بایست کارهای بیشتری انجام گیرد. این پژوهه از مطالعه یک رشتۀ ساده‌گویی شروع شده و مرتب با افزودن قسمتها به آن اکنون قادر است دیدگاه کلی را در این زمینه ترسیم نماید. بعضی از قسمتها از جمله "اثر تغییر ناگهانی زبری، اثر موانع و اروگرافی سطح، روش پانل به ویژه حالت سه بعدی و روش کاهش توده‌ها" نوآوریهایی هستند که تقریباً در تمام مدل‌هایی که تاکنون ارائه شده‌است به چشم نمی‌خورد. همچنین تنظیم برنامه‌ای که در یک چارچوب معین اثر تمام پارامترها را مدل نماید با توجه به عدم وجود هر گونه زیر برنامه در این مورد حائز اهمیت است. برنامه تهیه شده قادر است نحوه پخش گازهای سنگینتر از هوا (با شناوری منفی) را نیز مدل نماید.

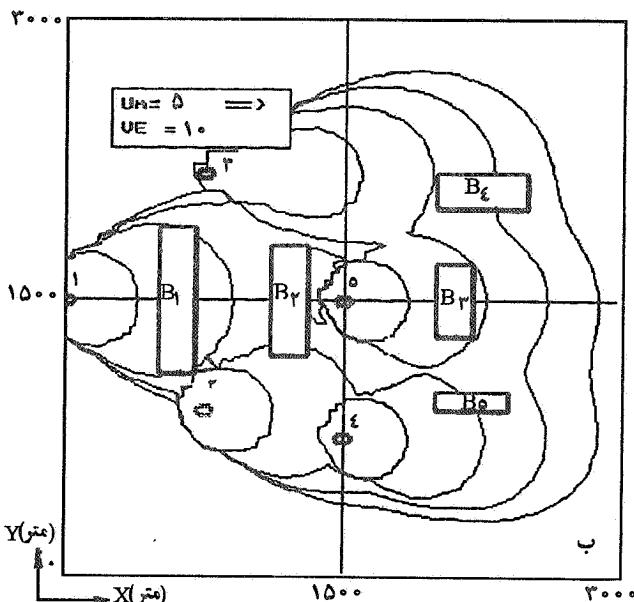
منبع نیز سرایت کرده است. لذا اصله‌مانع از منبع نیز پارامتر مهمی است. چنانچه در یک ناحیه منابع متعددی به طور همزمان یا با تأخیر فعال شوند و گازهای خروجی از این منابع خنثی باشند، یا اینکه با هم واکنش شیمیایی نمایند، مدل توده مطابق با شکل (۱۴) قادر است پخش آنها را مدل نماید. از این رو این مدل منابع خطی و صفحه‌ای را نیز در بر می‌گیرد. اما به علت بالا رفتن تعداد توده‌ها در ناحیه، زمان محاسبه افزایش می‌یابد که با اجرای الگوریتم کاهش توده تا حدودی قابل جبران است. اما برای اجرای یک برنامه زمان حقیقی احتیاج به کامپیوتری با سرعت و حافظه زیاد است.

نتیجه‌گیری

در عرض $2/5$ سال مطالعه و جمع آوری منابع، سعی شده است مدلی تهیه شود که معادلات آن دقت لازم و کارایی کافی را داشته باشند. اما با توجه به ماهیت جریان مشوش و پیچیدگیهایی که در



cal. dt = ۱۶۴/۹	cal. Time = ۱۵۴۸/۲		
R. dt = ۵٪	R. Time = ۱۴۰		
$C_\mu = ۷/۷۶۱۳$	$X_\mu = ۰$		
$Z_\mu = ۰/۰۰۰$	$Y_\mu = ۱۰۰$		
Puff No. = ۱۶۶			
time	Y	X	No
•	۱۵۰۰	•	۱
•	۹۰۰	۷۰۰	۲
•	۷۲۰۰	۷۰۰	۳
•	۷۰۰	۱۵۰۰	۴
•	۱۵۰۰	۱۵۰۰	۵



زمان واقعی از شروع انتشار	: R. Time
زمان یک مرحله از انتشار	: R. dt
مقدار خلقت ماکریزم در ناحیه	: Cm
منخصات نقطه‌ای پیش‌ترین خلقت	: Y_μ, X_μ
ارتفاع از سطح زمین	: Z_m
تعداد کل توده‌های موجود در ناحیه	: Puff No
محاسباتی در اثر فعال شدن پنج منبع	
زمان محاسبات کل	: C. Time
زمان محاسبات یک مرحله زمانی	: Cal. dt
سرعت خروجی گاز از منابع (متر بر ثانیه)	: V_e
سرعت متوسط باد (متر بر ثانیه)	: U_m

شکل ۱۴ - نحوه پخش مواد آلوده از تعدادی منبع پیوسته که همزمان فعال شده‌اند (از لحظه شروع تا رسیدن به حالت دائم، خطوط هم خلقت با دقت $۰/۰۰۵ \text{ g/m}^3$ رسم شده‌اند). الف - ناحیه بدون مانع ب - ناحیه با در نظر گرفتن مانع

واژه نامه

- | | | | |
|--------------|---|-------------------------|--------------------------|
| 1. diffusion | 5. orography | 9. Irwin | 14. Beljaars |
| 2. lamp | 6. Briggs | 10. Panofsky | 15. Ohba |
| 3. Roberts | 7. Taylor | 11. aspect ratio | 16. adiabatic lapse rate |
| 4. Richards | 8. Lagrangian auto correlation function | 12. wake | 17. inversion |
| | | 13. source panel method | 18. cavity |

مراجع

1. Shieh, C. M., "A Puff Pollutant Dispersion Model with Shear and Dynamic Plume Rise," *Atmospheric Environment*, Vol. 12, pp. 1933-1938, 1987.
 2. Zanetti, P., "An Improved Puff Algorithm for Plume Dispersion Simulation," *Applied Meteorology*, Vol. 4, pp. 56-74, 1981.
 3. Ludwig, F. L., and Gasiorek, L. S., and Ruff, R. E., "Simplification of Gaussian Puff Model for Real-Time Minicomputer Use," *Atmospheric Environment*, Vol. 11, pp. 431-436, 1977.
 4. Ludwig, F. L., and Salvador, R., and Bornstein, R., "An Adaptive Volume Plume Model," *Atmospheric Environment*, Vol. 23, pp. 127-138, 1989.
 5. Burger, L. W., and Mulholand, M., "Real-Time Prediction of Point Source Distribution Using an Anemometer-Bivane and a Microprocessor," *Atmospheric Envioronment*, Vol. 22, pp. 1309-1317, 1987.
 6. Draxler, R. R., "Determination of Atmospheric Diffusion Parameters, " *Atmospheric Environment*, Vol. 10, pp. 99-105, 1976.
 7. Halitsky, J., "Wake and Dispersion Model for the EBR-II Building Complex," *Atmospheric Environment*, Vol. 11, pp. 577-596, 1976.
 8. Ohba, R., Okabayashi, K., and Okamoto, H., "Prediction of Gas Diffusion in Complicated Terrain by a Potential Flow Model," *Atmospheric Environment*, Vol. 23, pp. 7180-8002, 1988.
 9. Lundtang Petersen, E., *European Wind Atlas*, Riso National Lab, 1989.
 10. Dobbins, R. A., *Atmospheric Motion and air Pollution*, John Wiley & Sons, 1979.
۱۱. عباسپور، م. و کلانتر، و.، "اثرات تغییر ناگهانی زبری، موانع واروگرافی سطح روی پخش گازهای سنگین در محیط،" مجموعه مقالات سومین کنفرانس سالانه انجمن مهندسین مکانیک، ص ۲۹-۲۱، ۱۳۷۴.
۱۲. عباسپور، م. و کلانتر، و.، "اثرات تغییر ناگهانی زبری، موانع واروگرافی سطح روی پخش گازهای سبک در اتمسفر،" مجموعه مقالات سومین کنفرانس دینامیک شاره‌ها، ص ۱۳۷۳، ۱۹۱-۱۷۰.