

## บทที่ 2

### หลักการพื้นฐานทางฟิสิกส์บรรยากาศ

ในการศึกษาปรากฏการณ์ทางธรรมชาติโดยเฉพาะขบวนการเกิดฝนนั้นต้องเข้าใจเกี่ยวกับตัวแปรต่างๆที่เกี่ยวข้องเช่น ความร้อนแฝง ความชื้นสัมพัทธ์ การควบแน่น(Condensation)และการเปลี่ยนสถานะจากไอน้ำเป็นน้ำแข็ง( Deposition) สมการอนุรักษ์ความชื้น สมการของโมเดล (Equation of model) Finite difference method (เพิ่มเติมรายละเอียดในภาคผนวก) การเคลื่อนที่เข้ามารวมกันในแนวราบและการเคลื่อนที่ในแนวตั้ง(Convergence and vertical motion) กริดในแนวตั้ง(Vertical grid) ค่าจีโอโพเทนเชียลในแนวตั้ง (Geopotential altitude) ขบวนการชนและการรวมตัวกัน(Collision and coalescence process) ขบวนการเบอร์เกอร์จ็อน (Bergeron process) ซึ่งทั้งหมดนี้จะทำให้เราได้เข้าใจทั้งระบบของการเกิดฝนได้ดังนี้

#### 2.1 ความร้อนแฝง(Latent heat)

ในการควบแน่นและการหลอมเหลวจะมีพลังงานที่ถูกคายออกมาในการควบแน่นหรือพลังงานที่ถูกดูดกลืนในการหลอมเหลวตลอดขบวนการต่างๆเรียกพลังงานนี้ว่า ความร้อนแฝง (latent heat) ซึ่งความร้อนแฝงที่ถูกดูดกลืนเข้ามาทำให้ของเหลวกลายเป็นไอเรียกว่า ความร้อนแฝงของการกลายเป็นไอ(latent heat of evaporation)ซึ่งจะมีค่าเปลี่ยนไปตามอุณหภูมิตามสมการ

$$\frac{dL_e}{dT} = c_{p,v} - c_w \quad (2.1)$$

เมื่อ  $c_{p,v}$  คือความจุความร้อนจำเพาะของไอน้ำที่ความดันคงที่

$c_w$  คือ ความจุความร้อนจำเพาะของน้ำ

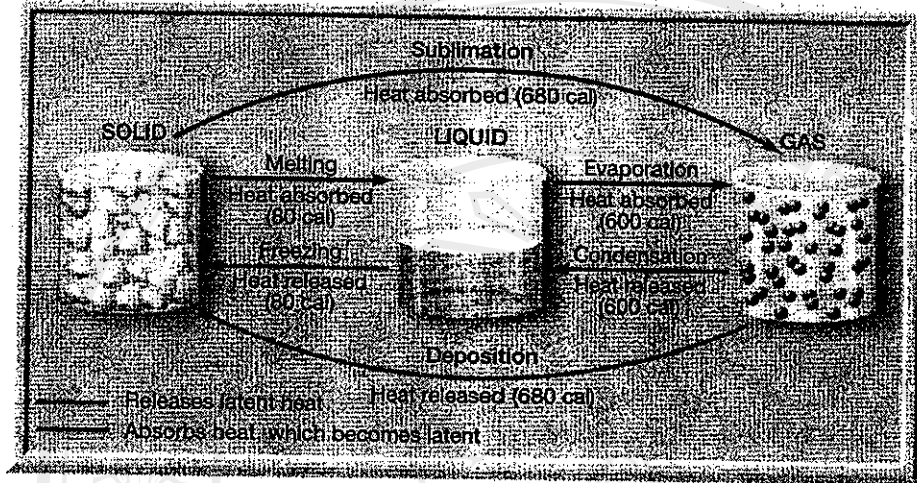
ความร้อนแฝงที่ถูกดูดกลืนเข้ามาเพื่อเปลี่ยนสถานะจากของแข็งเป็นไอ (Sublimation) เรียกว่าความร้อนแฝงของการระเหิด(Latent heat of sublimation) และความร้อนแฝงในการเปลี่ยนสถานะจากของแข็งกลายเป็นของเหลวเรียกว่า ความร้อนแฝงในการหลอมเหลว (Latent heat of melting) จะมีการเปลี่ยนแปลงอุณหภูมิตามสมการที่ (2.2) และ (2.3)

$$\frac{dL_s}{dT} = c_{p,v} - c_I \quad (\text{sublimation}) \quad (2.2)$$

$$\frac{dL_m}{dT} = c_w - c_I \quad (\text{melting}) \quad (2.3)$$

เมื่อ  $c_p$  คือ ความจุความร้อนจำเพาะของน้ำแข็ง

ซึ่งค่าความจุความร้อนจำเพาะของน้ำ ใอน้ำ และน้ำแข็ง จะเปลี่ยนค่าตามอุณหภูมิด้วย



รูปที่ 2.1 การเปลี่ยนสถานะของน้ำ การกลายจากน้ำเป็นน้ำแข็ง( หรือการหลอมเหลวจากน้ำแข็ง กลายเป็นน้ำ)ที่ 0 องศาเซลเซียส สูญเสียพลังงานออกไป(หรือดูดกลืนพลังงานเข้ามา)

$333.5 \text{ J/g}$  ส่วนการเปลี่ยนสถานะจากไอน้ำเป็นน้ำแข็ง(หรือการเปลี่ยนสถานะจากน้ำแข็งเป็น ไอน้ำเลย)ที่ 0 องศาเซลเซียส จะสูญเสียพลังงาน(หรือดูดกลืนพลังงาน)  $2835 \text{ J/g}$  และการควบแน่น(หรือการกลายเป็นไอ) เป็นการสูญเสีย (หรือการดูดกลืน) พลังงาน  $2510 \text{ J/g}$  ที่ 0 องศาเซลเซียส และพลังงาน  $2259 \text{ J/g}$  ที่ 100 องศาเซลเซียส เนื่องจาก  $c_w$  และ  $c_{p,v}$  มีค่าน้อยมากเมื่ออุณหภูมิสูงกว่า 0 องศาเซลเซียส ดังนั้นมักจะถูกรักษาให้มีค่าคงที่เมื่อมีการคำนวณค่าความร้อนแฝงของการกลายเป็นไอที่เปลี่ยนแปลงตามอุณหภูมิ

จาก

$$\frac{dL_e}{dT} = c_{p,v} - c_w \quad (2.4)$$

$$\int_{L_{e,0}}^{L_e} dL_e = - \int_{T_0}^T (c_w - c_{p,v}) dT \quad (2.5)$$

$$L_e = L_{e,0} - (c_w - c_{p,v})(T - T_0) \quad (2.6)$$

$$L_e \approx 2.501 \times 10^6 - 2370T_c \quad (2.7)$$

และค่าความร้อนแฝงของการหลอมละลายที่อุณหภูมิต่ำกว่า 0 องศาเซลเซียสคือ

$$L_m \approx 3.3358 \times 10^5 + T_c(2030 - 10.46T_c) \quad (2.8)$$

จะได้ว่า

$$L_s = L_e + L_m \approx 2.83458 \times 10^6 - T_c(340 + 10.46T_c) \quad (2.9)$$

## 2.2 ความชื้นสัมพัทธ์ (Relative Humidity) และ ความชื้นสัมบูรณ์ (Absolute Humidity)

### Absolute Humidity

Equation of state ของไอน้ำเป็นไปตามสมการ

$$e = \rho_w \frac{R}{m_w} T \quad (2.10)$$

ในที่นี้

$\rho_w$  = absolute humidity or vapor density

$\rho_{ws}$  = vapor density ที่ saturation state หน่วยเป็น  $10^6 \text{ g/m}^3$

### Relative Humidity

$$f = \frac{e}{e_s} \times 100 \quad (2.11)$$

หรือ

$$f = \frac{\rho_w}{\rho_{ws}} \times 100$$

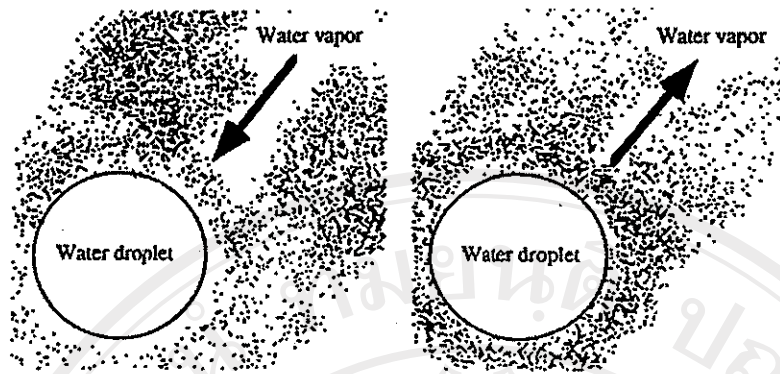
ในที่นี้

$e$  = Equation of state ของไอน้ำ

$e_s$  = Equation of state ที่ saturation state

## 2.3 การควบแน่น (Condensation) และ การเปลี่ยนสถานะจากไอน้ำเป็นน้ำแข็ง (Deposition)

ค่าความดันไออิ่มตัวมีความสำคัญมากสำหรับใช้ในการคำนวณการควบแน่นของไอน้ำเป็นหยดน้ำหรือไอน้ำกลายเป็นน้ำแข็งเลขถ้าอุณหภูมิของอากาศอยู่สูงกว่าอุณหภูมิ ณ จุดเยือกแข็งของน้ำ (273.15K) และความดันไอน้ำที่มีอยู่จริงในอากาศมีค่ามากกว่าความดันไอน้ำอิ่มตัวเหนือพื้นผิวของเหลว จะทำให้ไอน้ำควบแน่นกลายเป็นหยดน้ำ ( $P_v > P_{v,s}$ ) แต่ถ้าหยดน้ำกลายเป็นไอน้ำนั่นคือ ( $P_v < P_{v,s}$ ) จากรูปที่ 2.2 (ก) และ (ข) เป็นการเติบโตและการกลายเป็นไอของหยดน้ำ



รูปที่ 2.2(ก) การเติบโตของหยดน้ำ

รูปที่ 2.2(ข) การกลายเป็นไอน้ำ

ความดันสูงจะไปหาความดันต่ำกว่าเสมอ

- ถ้าอุณหภูมิของอากาศต่ำกว่าจุดเยือกแข็ง  $P_v > P_{v,i}$  ความดันเพียงบางส่วนของน้ำมีค่ามากกว่าความดันอิ่มตัวด้วยไอน้ำเหนือพื้นผิวน้ำแข็งจะทำให้ไอน้ำกลายเป็นน้ำแข็งและ  $P_v < P_{v,i}$  จะทำให้น้ำแข็งจะกลายเป็นไอน้ำแต่ถ้าในอากาศมีทั้งหยดน้ำและน้ำแข็งอยู่ด้วยกันจะได้  $P_{v,i} < P_{v,s} < P_v$  นั่นคือค่าความดันไอน้ำเหนือหยดน้ำมีค่ามากกว่าความดันไอน้ำเหนือก้อนน้ำแข็ง  $P_{v,i} < P_{v,s}$  ที่อุณหภูมิต่ำกว่าจุดเยือกแข็งเดียวกันจะทำให้มีการเปลี่ยนแปลงสถานะของไอน้ำเป็นน้ำแข็งมากกว่าการเปลี่ยนแปลงจากไอน้ำเป็นหยดน้ำและเมื่อ  $P_{v,i} < P_v < P_{v,s}$  หยดน้ำจะกลายเป็นไอน้ำและไอน้ำจะกลายเป็นน้ำแข็งตามรูปที่ 2.2

ซึ่งเป็นไปตามสมมุติฐานของขบวนการ Wegener-Bergeron-Findeisen (Bergeron) ของการเติบโตของเกร็ดน้ำแข็งในเมฆเย็น ในเมฆนี้จะมีหยดน้ำอยู่รวมกันกับเกล็ดน้ำแข็งที่อุณหภูมิต่ำกว่าจุดเยือกแข็ง ถ้าอัตราส่วนของหยดน้ำในเมฆเทียบกับเกล็ดน้ำแข็งมีค่าน้อยกว่า 100,000:1 แต่ละเกล็ดน้ำแข็งจะได้น้ำจากหยดน้ำน้อยกว่า 100,000 หยดและเกล็ดน้ำแข็งไม่สามารถโตพอและหนักพอที่จะตกออกไปจากเมฆได้ แต่ถ้าอัตราส่วนมากกว่า 1,000,000:1 จะสามารถทำให้เกล็ดน้ำแข็งโตขึ้นและใหญ่พอสามารถตกจากเมฆก่อนที่หยดน้ำจะถูกใช้จนหมด และถ้าอัตราส่วนอยู่ระหว่าง 100,000:1 และ 1,000,000:1 แต่ละเกล็ดน้ำแข็งจะรับหยดน้ำจาก 100,000 ถึง 1,000,000 หยดผลลัพธ์มีฝนตกลงมา หยดน้ำในเมฆก็จะลดลงเรื่อยๆ

ตามรูปที่ 2.7 แสดงความแตกต่างที่ดีที่สุดระหว่างความดันไอน้ำอิ่มตัวเหนือหยดน้ำกับเหนือน้ำแข็งเกิดที่ อุณหภูมิเท่ากับ -15 องศาเซลเซียสเป็นอุณหภูมิต่ำที่เกล็ดน้ำแข็งเติบโตได้เร็วที่สุด

ความสัมพันธ์ระหว่างความดันไอน้ำที่มีอยู่จริงในอากาศกับความดันไอน้ำอิ่มตัวเหนือพื้นผิวของเหลว มีความสำคัญสำหรับการคำนวณการควบแน่นของหยดน้ำ การดูความสัมพันธ์

นี้ได้จากค่า ความชื้นสัมพัทธ์ (Relative Humidity) มาจาก World Meteorological Organization (WMO)

$$\begin{aligned} f_r &= 100\% \times \frac{\omega_v}{\omega_{v,s}} \\ &= 100\% \times \frac{P_v(P_a - P_{v,s})}{P_{v,s}(P_a - P_v)} \\ f_r &\approx 100\% \frac{P_v}{P_{v,s}} \end{aligned} \quad (2.12)$$

ในที่นี้

$\omega_v$  คือ mass mixing ratio ของไอน้ำในอากาศ

$\omega_{v,s}$  คือ saturation mass mixing ratio ของไอน้ำเหนือพื้นผิวของเหลว

#### 2.4 สมการอนุรักษ์ความชื้น (Moisture conservation equation)

ความสำคัญของความชื้นในขบวนการการเคลื่อนที่ในบรรยากาศคือเป็นตัวส่งผ่านความร้อนแฝงและเป็นปัจจัยทำให้เกิดเมฆฝน สำหรับการเคลื่อนที่แบบ dry adiabatic ระบบที่สมบูรณ์ของสมการต้องประกอบด้วย สมการการเคลื่อนที่ของเวกเตอร์ สมการการเคลื่อนที่ตามกฎข้อที่ 1 ทางเทอร์โมไดนามิกส์และสมการความต่อเนื่อง หรือทางอื่นคือ สมการการเคลื่อนที่ในแนวแกน x และแนวแกน y สามารถถูกแทนที่ได้โดยสมการ vorticity และ สมการ divergence

เมื่อความชื้น ถูกรวมเข้าไปด้วย ทำให้ต้องรวมสมการการอนุรักษ์ของน้ำเข้าไปด้วยและมีการปรับปรุงสมการการเคลื่อนที่ตามกฎข้อที่ 1 ทางเทอร์โมไดนามิกส์ตามความเหมาะสม โดยพิจารณาปริมาตรที่อยู่หนึ่งที่มีขนาด  $\delta x \delta y \delta z$  มีไอน้ำต่อ 1 หน่วยเวลาต่อ 1 หน่วยปริมาตรผ่านเป็นผลให้ การไหลทะลุผ่านพื้นที่  $\delta y \delta z$  คือ  $-\frac{\partial(\rho_v u)}{\partial x}$  เมื่อ  $\rho_v$  คือความหนาแน่นของไอน้ำ

ถ้าพิจารณาทุกด้าน ของปริมาตรนี้จะได้

$$\frac{\partial \rho_v}{\partial t} = -\vec{\nabla}_3 \cdot \rho \vec{V}_3 + S \quad (2.13)$$

S คือการไหลเข้าหรือการไหลของไอน้ำต่อ 1 หน่วยปริมาตรต่อหน่วยเวลา

$V_3$  คือความเร็วลมใน 3 มิติ

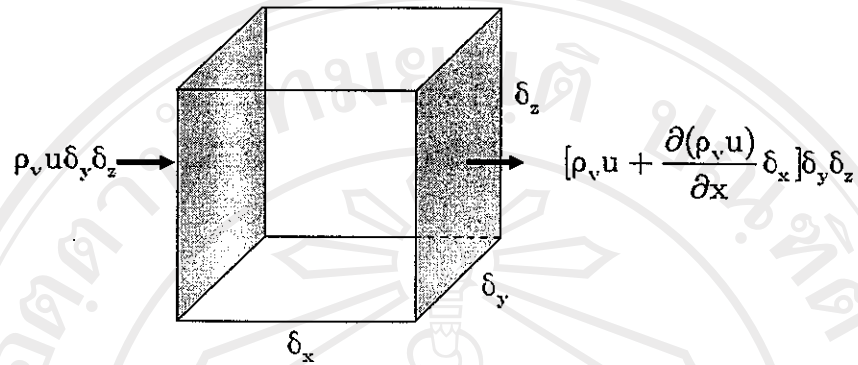
$\rho$  คือ ความหนาแน่นของอากาศ

$q$  คือ ความชื้นจำเพาะ



$$\rho_v = \rho q \quad (2.14)$$

จากรูปที่ 2.3 การอนุรักษ์ไอน้ำ



แทนสมการ 2.13 ในสมการ 2.14 จะได้ว่า

$$\frac{\partial \rho q}{\partial t} = -\vec{\nabla}_3 \cdot (\rho q \vec{V}_3) + S \quad (2.15)$$

จาก continuity equation

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = -\vec{\nabla}_3 \cdot (\rho \vec{V}_3) \quad (2.16)$$

กระจายสมการ 2.15 แล้วแทนค่า continuity equation ลงไปแล้วหารตลอดด้วย  $q$  จะได้ว่า

$$\frac{dq}{dt} = \frac{\partial q}{\partial t} + \vec{V}_3 \cdot \vec{\nabla}_3 q = \frac{S}{\rho} \quad (2.17)$$

ถ้า ตลอดเวลาที่มีการควบแน่นทำให้มีการสูญเสียความชื้นไปคังนั้น

$$\frac{S}{\rho} = \frac{dq_s}{dt} \quad (2.18)$$

$q_s$  คือความชื้นจำเพาะที่ระดับอิมตัว

จากการประมาณสมการด้านบนจะได้

$$q_s = \frac{0.622 e_s}{P} \quad (2.19)$$

$e_s$  คือความดันไอน้ำอิมตัว

ถ้ามีการรบกวนการกระจายตัวของไอน้ำ เข้ามาพิจารณาด้วยคังนั้นต้องใส่เทอมของ  $A_v \nabla^2 q$

และ  $\frac{\partial(K_v \frac{\partial q}{\partial z})}{\partial z}$  เป็นการแสดงค่า Differential horizontal และ Vertical fluxes ของไอน้ำ

ตามลำดับน่าจะมีแหล่งไอน้ำอื่นที่มีการระเหยจากพื้นผิวถึงแม้ว่า การระเหยกลายเป็นไอ หรือ การควบแน่นจะเป็น flux ที่เกิดในแนวตั้งจากพื้นผิว จะได้ว่า

$$\frac{1}{q_s} \frac{dq_s}{dt} = \frac{1}{e_s} \frac{de_s}{dt} - \frac{\omega}{P} \quad (2.20)$$

สมการ 2.20 นี้มาจากการแทนค่า สมการ 2.19 ใน  $\frac{dq_s}{dt}$  เมื่อ  $\omega = \frac{dP}{dt}$  จากสมการของ Clapeyron สัมพันธ์กับความดันไอน้ำอิ่มตัวและอุณหภูมิ

$$\frac{de_s}{e_s} = \frac{L}{R_v} \frac{dT}{T^2} \quad (2.21)$$

เมื่อ  $R_v$  เป็นค่าคงที่ของก๊าซของไอน้ำ

$L$  เป็นความร้อนแฝงของการกลายเป็นไอ ( $L_e + L_m$ )

แทนค่า สมการ 2.21 ลงใน สมการ 2.20 จะได้ว่า

$$\frac{1}{q_s} \frac{dq_s}{dt} = \frac{L}{R_v T^2} \frac{dT}{dt} - \frac{\omega}{P} \quad (2.22)$$

สมมุติว่าการควบแน่นเกิดขึ้นจากผลการกระจายจาก adiabatic ทำให้กฎข้อที่ 1 ทางเทอร์โมไดนามิกส์จะเป็น

$$-L \frac{dq_s}{dt} = c_p \frac{dT}{dt} - \frac{RT}{P} \omega \quad (2.23)$$

เมื่อ  $c_p$  คือความจุความร้อนจำเพาะที่ความดันคงที่

$R$  คือค่าคงที่ของก๊าซในอากาศ

ถ้าต้องการกำจัด  $\frac{dT}{dt}$  ออกจากการแทนค่าสมการ 2.23 ลงในสมการ 2.22 จะได้ว่า

$$\frac{dq_s}{dt} = \frac{q_s T}{P} \left( \frac{LR - c_p R_v T}{c_p R_v T^2 + q_s L^2} \right) \omega \quad (2.24)$$

ซึ่งตามสมมุติฐานนี้ใช้ได้กับการควบแน่นและใช้กับ  $\omega$  ที่เป็นค่าลบเท่านั้น (upward motion)

จากสมการ 2.17 ซึ่งอยู่ในรูปฟังก์ชัน  $x, y, z, t$  ต่อไปจะเปลี่ยนให้อยู่ในรูปฟังก์ชัน  $x, y, P, t$

โดยใช้ประโยชน์จากสมการที่ 2.24 จะได้ว่า

$$\frac{\partial q}{\partial t} + \vec{V}_3 \cdot \vec{\nabla}_3 q + \omega \frac{\partial q}{\partial P} = \frac{\delta F}{P} \omega \quad (2.25)$$

เมื่อ

$$F = q_s T \left( \frac{LR - c_p R_v T}{c_p R_v T^2 + q_s L^2} \right) \quad (2.26)$$

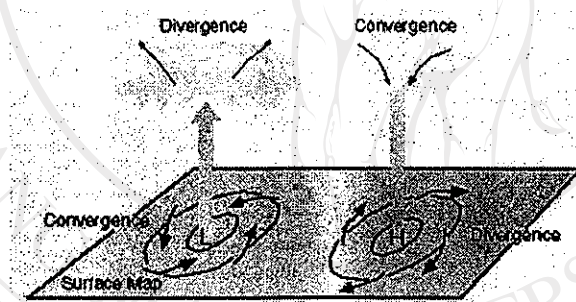
และ  $\delta$  จะมีค่าเป็น

$$\begin{aligned} \delta &= 1 \text{ if } \omega < 0 \text{ and } q \geq q_s \\ \delta &= 0 \text{ if } \omega \geq 0 \text{ and } q < q_s \end{aligned} \quad (2.27)$$

ตามปกติการควบแน่นจะคิดจากค่า ความชื้นสัมพัทธ์เท่ากับ 100%

## 2.5 การเคลื่อนที่เข้ามารวมกัน (Convergence) และ การเคลื่อนที่ขึ้นในแนวตั้ง (Vertical Motion)

การเคลื่อนที่ของอากาศในแนวราบมีความสำคัญต่อการเคลื่อนที่ของอากาศในแนวตั้งในกรณีของลมที่เกิดรอบๆบริเวณศูนย์กลางความกดอากาศต่ำ(cyclone)จะช่วยทำให้อากาศมีการเคลื่อนที่ในแนวตั้งได้ เนื่องจากศูนย์กลางความกดอากาศต่ำ อากาศในแนวราบจะมีทิศทางการเคลื่อนที่เข้ามารวมกันบริเวณศูนย์กลาง เรียกว่า อากาศมี Horizontal convergence ดังนั้นอากาศบางส่วนจะถูกดันให้เคลื่อนที่ไปในแนวตั้งได้ในชั้นบน เมื่ออากาศเคลื่อนที่ขึ้นไปได้ระดับหนึ่ง อากาศจะมีการกระจายออกในทุกทิศทาง เรียกว่า อากาศมี Divergence เป็นลักษณะการหมุนเวียนของอากาศ (Circulation) เพื่อเป็นการชดเชยซึ่งกันและกันระหว่างบริเวณความกดอากาศต่ำ และความกดอากาศสูง



รูปที่ 2.4 การเคลื่อนที่ของอากาศในแนวราบและในแนวตั้ง

จากภาพแสดงการเคลื่อนที่ของอากาศบริเวณศูนย์กลางความกดอากาศต่ำ และศูนย์กลางความกดอากาศสูง การเคลื่อนที่ของอากาศในแนวราบและการยกตัวขึ้นของอากาศในแนวตั้งเป็นไปตามสมการ Continuity Equation

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \frac{\partial(\rho u)}{\partial x} + \frac{\partial(\rho v)}{\partial y} + \frac{\partial(\rho w)}{\partial z} = 0 \quad \text{หรือ}$$

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} + \text{div}(\rho v) = 0 \quad (2.28)$$

ถ้ามวลของอากาศความหนาแน่นไม่เปลี่ยนแปลงตามเวลา

$$\frac{\partial \rho}{\partial t} = 0 \quad (2.29)$$



นั่นคือ

$$\text{div}(\rho v) = 0$$

จะได้ว่า

$$\begin{aligned} \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} &= 0 \\ \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} &= -\frac{\partial w}{\partial z} \end{aligned} \quad (2.30)$$

หรือ

$$\text{div}_H V = -\frac{\partial w}{\partial z} \quad (2.31)$$

จากสมการแสดงได้ว่า เมื่อ  $\text{div}_H V$  มีค่าเป็นลบแสดงถึงการคอนเวอร์เจนซ์ของอากาศเข้ามารวมกันบริเวณนั้นจะกลายเป็นศูนย์กลางความกดอากาศต่ำทำให้มีการยกตัวของอากาศขึ้นในแนวตั้ง ค่า  $\frac{\partial w}{\partial z}$  จะเป็นค่าลบ แต่ถ้า  $\text{div}_H V$  เป็นค่าบวกแสดงว่าอากาศจะมีการพัดออกจากบริเวณนั้นไปทุกทิศทาง ทำให้บริเวณนี้เป็นศูนย์กลางความกดอากาศสูง จะมีอากาศจากด้านบนลงมาชดเชยอากาศที่หายไป  $\frac{\partial w}{\partial z}$  จะเป็นค่าบวก

## 2.6 กริดในแนวตั้ง (Vertical Grid)

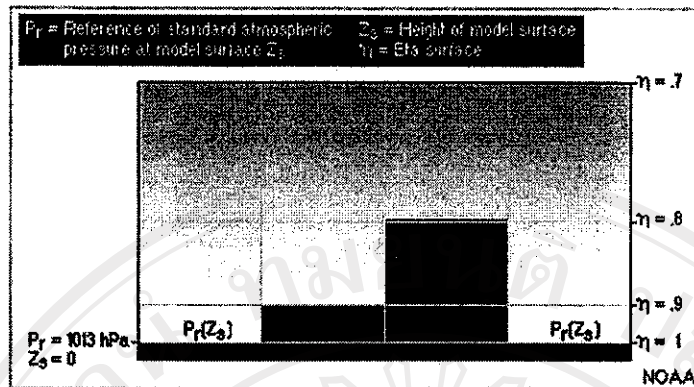
Vertical Grid ใช้ Eta coordinate เป็นพื้นผิวแบบขั้นๆ (step) พื้นผิว Eta มีลักษณะรูปร่างที่แน่นอน ต่างจากพื้นผิวจริงที่ซับซ้อนไม่แน่นอน และฟังก์ชัน Eta มีความสัมพันธ์ดังนี้คือ

$$\eta_s = \frac{p_r(z_s) - p_t}{p(z=0) - p_t} \quad (2.32)$$

$p_t$  คือความดันที่ตำแหน่งบนสุดของแบบจำลอง

$p_r(z=0)$  คือความดันบรรยากาศที่ระดับน้ำทะเล (1013 mb)

$p_r$  คือความดันบรรยากาศที่ระดับความสูง  $z_s$



รูปที่ 2.5 แสดงลักษณะของ grid box ของ Eta-Vertical Coordinate

## 2.7 ค่าจีโอโพเทนเชียลตามระยะสูง (Geopotential Altitude)

ในแต่ละระดับที่ขนานกับระดับน้ำทะเลเฉลี่ยที่สูงขึ้นไปในแนวตั้ง ด้วยค่าที่เท่ากัน ในสนามแรงโน้มถ่วงของโลกลงานที่ทำกับมวล  $M$  จากระดับ  $z_1$  ถึง  $z_2$  มีค่า  $Mg(z_2 - z_1)$

$$W = \int_{z_1}^{z_2} Mg dz \quad (2.33)$$

งานที่ทำต่อหนึ่งหน่วยมวล

$$W = \int_{z_1}^{z_2} g dz \quad (2.34)$$

เมื่อ  $g$  เป็นค่าคงที่ในระดับความสูงจากระดับน้ำทะเลที่เท่ากันและละติจูดที่เท่ากัน ถ้าเริ่มพิจารณาที่ระดับน้ำทะเล ค่า geopotential เขียนได้ว่า

$$\Phi = \int_0^z g dz \quad (2.35)$$

$$d\Phi = g dz$$

ในทาง meteorology แสดงในรูปของค่า geopotential height (geopotential meters: gpm)

เมื่อ

$$g = 980 \text{ ที่ระดับน้ำทะเลที่ละติจูด } 38^\circ$$

$$z = \text{เป็นระยะสูง(เมตร)}$$

จะได้

$$\Phi = \frac{1}{9.8} \int_0^z g dz \quad (2.36)$$

แทนค่า geopotential ในสมการ hydrostatic equation

$$dP = -\rho g dz = -\rho d\Phi = -\frac{Pm}{RT} d\Phi$$

$$\int_{P_1}^{P_2} \frac{dP}{P} = -\frac{m}{R} \int_{z_1}^{z_2} \frac{1}{T^*} g dz = -\frac{m}{R} \int_{\Phi_1}^{\Phi_2} \frac{1}{T^*} d\Phi \quad (2.37)$$

เมื่อ

$T^*$  = virtual temperature

$$\bar{T}^* = \frac{\int_{P_2}^{P_1} T^* d(\ln P)}{\int_{P_2}^{P_1} d(\ln P)} = \text{mean virtual temperature}$$

จะได้

$$\ln P_2 - \ln P_1 = \frac{-m}{\bar{T}^* R} (\Phi_2 - \Phi_1) \quad (2.38)$$

ดังนั้นค่า geopotential height เท่ากับ

$$\Phi_2 - \Phi_1 = \frac{R \bar{T}^*}{m} \frac{\ln P_1 - \ln P_2}{9.8 \times 10^4} \quad (2.39)$$

## 2.8 ขบวนการชนและการรวมตัวกัน (Collision and Coalescence Process)

ในเมฆอุ่นเป็นเมฆที่มีอุณหภูมิสูงกว่า  $0^\circ\text{C}$  ดังนั้นในขบวนการสร้างเมฆอุ่นอุณหภูมิในก้อนเมฆจะสูงกว่า  $0^\circ\text{C}$  การเกิดหยดน้ำจะมาจากเมื่อไอน้ำควบแน่นกลายเป็นหยดน้ำในก้อนเมฆแล้วหยดน้ำแต่ละหยดจะมีการชนกันและรวมตัวกัน ในกรณีที่หยดน้ำมีเส้นผ่านศูนย์กลางค่าเดียวกันแต่ละหยดจะมีความเร็วปลายค่าเดียวกันจึงไม่เกิดการชนกัน แต่ถ้าหยดน้ำมีเส้นผ่านศูนย์กลางคนละค่าจะมีความเร็วปลายต่างกันทำให้เกิดการชนกันของหยดน้ำบ่อยกว่า การตกลงมาสู่พื้นโลกของหยดน้ำอยู่ภายใต้สนามแรงโน้มถ่วงของโลกดังนั้นการเคลื่อนที่ภายใต้ความเร่งจากสนามโน้มถ่วงจะหาได้จาก buoyancy force มีค่าเท่ากับ resistance force :  $F = F_r$

$$F = \frac{4}{3} \pi \rho_L r^3 g - \frac{4}{3} \pi \rho r^3 g \quad (2.40)$$

เทอมแรกเป็นน้ำหนักของหยดน้ำ

เทอมที่สองเป็นน้ำหนักของอากาศที่เคลื่อนที่ขึ้นถูกแทนที่ด้วยหยดน้ำในปริมาตรที่เท่ากัน

$$F = \frac{4}{3} \pi r^3 g (\rho_L - \rho) \quad (2.41)$$

สำหรับ resistance force กับหยดน้ำเขียนได้ว่า

$$F_r = 6 \pi \eta r v N \quad (2.42)$$

เมื่อ  $\eta$  = the dynamic viscosity of the medium (air) มีหน่วย  $\text{gcm}^{-1}\text{sec}^{-1}$

$v$  = relative speed of the sphere and the medium

$$N = \frac{C_d Re}{24}; \quad C_d = \text{drag coefficient}, \quad Re = \text{Reynolds number}$$

ตัวอย่าง หยดน้ำที่ขนาดรัศมี 40  $\mu\text{m}$

$$Re = 24/C_d$$

$$F_r = 6\pi\eta r v$$

$$N = 1$$

จะได้ว่า

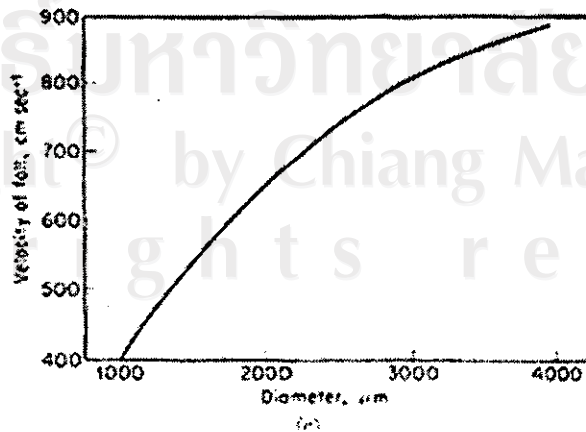
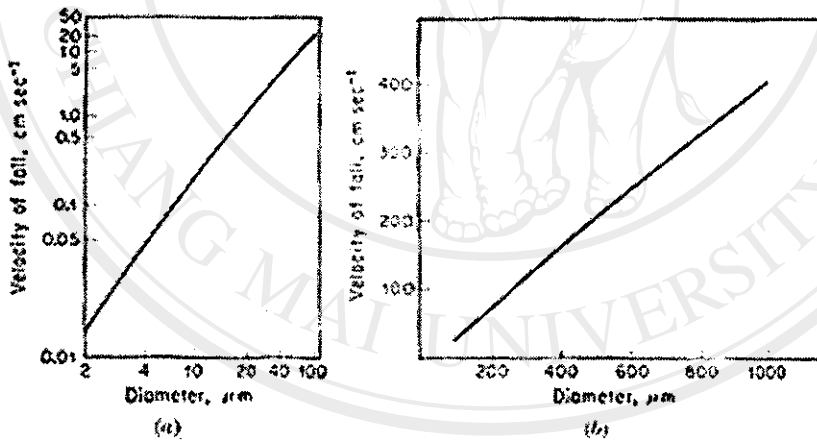
$$\frac{4}{3}\Pi r^3 g(\rho_L - \rho) = 6\Pi\eta r v_T \quad (2.43)$$

เมื่อ  $v_T$  = terminal velocity

จะได้

$$v_T = \frac{2(\rho_L - \rho)gr^2}{9\eta} \quad (2.44)$$

ซึ่งถ้าเป็นค่ารัศมีอื่นๆก็จะมีพจน์  $1/N$  อยู่ทางขวาด้วย



ลิขสิทธิ์มหาวิทยาลัยเชียงใหม่  
Copyright © by Chiang Mai University  
All rights reserved

รูปที่ 2.6 เป็นภาพความเร็วปลายของหยดน้ำที่เส้นผ่านศูนย์กลางต่างกัน ซึ่งในก้อนเมฆนั้นหยดน้ำที่มีขนาดเล็ก มีโอกาสชนกับหยดน้ำที่มีขนาดใหญ่กว่า

ให้  $r_i$  = รัศมีของหยดน้ำในก้อนเมฆ

$\chi$  = มวลของหยดน้ำใน 1 หน่วยปริมาตรที่มีหยดน้ำอยู่  $n_i$  หยด

จะได้

$$\chi = \frac{4}{3} \pi \rho_L \sum_i n_i r_i^3 \quad (2.45)$$

สำหรับหยดน้ำที่มีขนาดใหญ่กว่ามีรัศมี  $r$  กำลังตกลงมาด้วยระยะทาง  $dz$  เป็นปริมาตรทรงกระบอกมีค่า

$$dV = \pi r^2 dz = \pi r^2 v_T dt \quad (2.46)$$

ดังนั้นมวลทั้งหมดของหยดน้ำเท่ากับ

$$dM' = \chi dV = \chi \pi r^2 v_T dt \quad (2.47)$$

ซึ่งในกรณีที่ตกลงมานั้นจะมีการชนกันของหยดน้ำที่มีขนาดต่างกันอยู่ตลอดเวลา นั่นคือ  $dM'$  จะแสดงการเพิ่มขึ้นของมวลในหยดน้ำนั่นเอง แต่ในการตกลงมาของปริมาตรทรงกระบอกนั้น ต้องพิจารณาถึงค่า collection efficiency

จะได้

$$dM = \chi E \pi r^2 v_T dt \quad (2.48)$$

ทำให้เกิดการเพิ่มขึ้นของ spherical shell ที่มีความหนา  $dr$  จะได้

$$dM = 4 \pi \rho_L r^2 dr \quad (2.49)$$

นำสมการ (2.48) เท่ากับ (2.49) จะได้

$$\frac{dr}{dt} = \frac{E \chi v_T}{4 \rho_L} \quad (2.50)$$

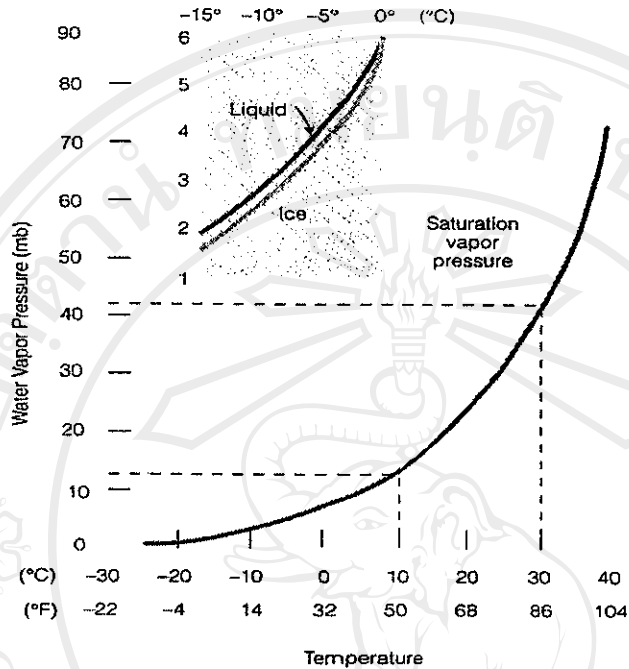
ดังนั้นขบวนการ Collision-Coalescence จะทำให้หยดน้ำเล็กๆหลายหยดรวมกันและพัฒนาไปเป็นน้ำฝนตกลงสู่พื้นโลก

## 2.9 ขบวนการของเบอร์จ็อรอน (Bergeron process)

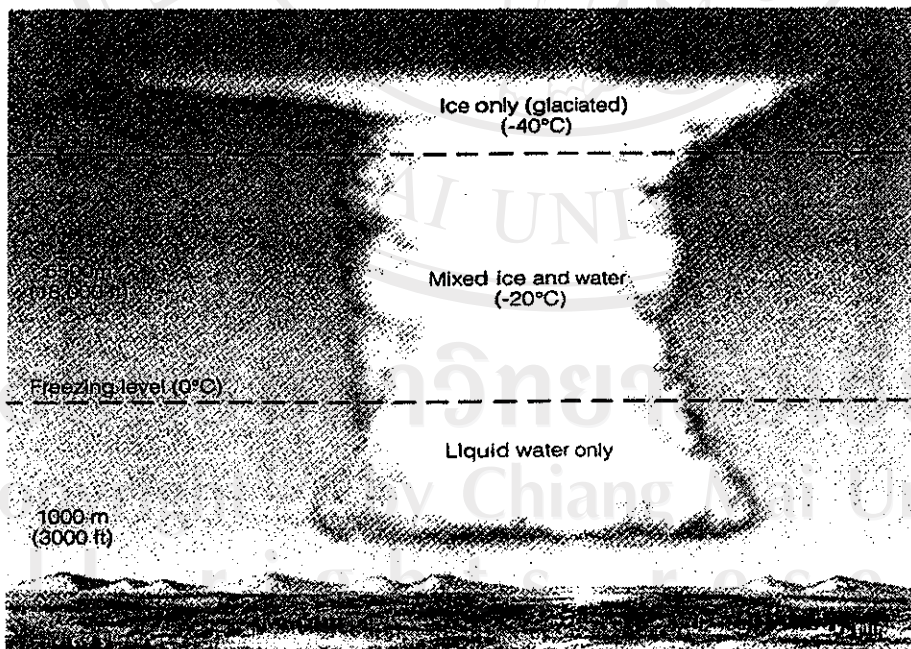
ขบวนการนี้จะเป็นขบวนการที่อธิบายการเกิดหยดน้ำฝนในละติจูดกลางและละติจูดที่สูงๆขึ้นไป ซึ่งจะอธิบายการเกิดเมฆเย็น ที่เกิด ณ อุณหภูมิต่ำกว่า  $0^\circ\text{C}$  ( $32^\circ\text{F}$ ) ซึ่งขบวนการนี้จะแสดงถึงการเกิดและอยู่ร่วมกันของไอน้ำ เกร็ดน้ำแข็ง (ice crystal) และ supercooled water droplet ส่วนใหญ่แล้วในการเกิดน้ำแข็งตามธรรมชาติได้นั้นอุณหภูมิต้องไม่ต่ำกว่า  $-9^\circ\text{C}$  ดังนั้นเมฆที่อยู่ภายใต้ อุณหภูมิระหว่าง  $0^\circ\text{C}$  ถึง  $-9^\circ\text{C}$  จะเกิด supercooled water droplet เพียงอย่างเดียว และอุณหภูมิตั้งแต่  $-10^\circ\text{C}$  ถึง  $-20^\circ\text{C}$  เมฆจะมีการผสมอยู่ระหว่าง supercooled water



droplet เป็นส่วนใหญ่กับเกร็ดน้ำแข็งบางส่วน และที่อุณหภูมิต่ำกว่า  $-20^{\circ}\text{C}$  ภายในก้อนเมฆก็จะมี  
 เกร็ดน้ำแข็งเพียงอย่างเดียว ตามรูปที่ 2.7 และรูปที่ 2.8

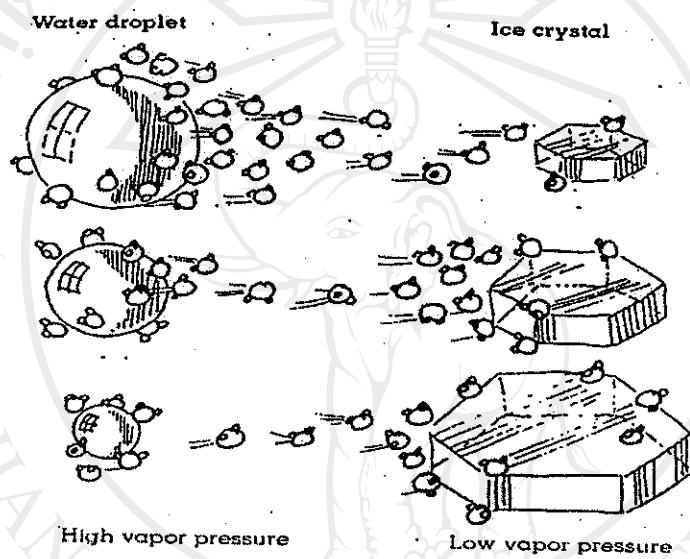


รูปที่ 2.7 ความสัมพันธ์ระหว่างอุณหภูมิและความดันไอน้ำอิ่มตัว



รูปที่ 2.8 อุณหภูมิและอนุภาคภายในเมฆเย็น

ในการเกิด supercooled water droplet กับ ice crystal จะเกิดทางแนวตั้งในก้อนเมฆ เช่น เมฆแบบ Cumulonimbus จะมียอดค้ำประคบต่างกันที่ความสูงต่างกันขึ้นกับการเปลี่ยนแปลงของอุณหภูมิตามความสูงในแนวตั้งภายในก้อนเมฆ โดยทั่วไป เกร็ดน้ำแข็งจะอยู่ในบริเวณที่อุณหภูมิต่ำมาก ๆ ส่วนหยดน้ำจะอยู่บริเวณใกล้กับฐานเมฆ บริเวณตรงกลางจะมีการผสมระหว่าง supercooled water droplet กับเกร็ดน้ำแข็ง นอกจากนี้การพัดหยดน้ำขึ้นไปในระดับที่สูงขึ้นในก้อนเมฆจะทำให้เกร็ดน้ำแข็งมากขึ้นด้วย แต่จำนวนเกร็ดน้ำแข็งมีปริมาณน้อยกว่าหยดน้ำมาก และมีการเกิดตามรูปที่ 2.9



จากรูปที่ 2.9 เป็นการเปลี่ยนสถานะจากหยดน้ำ (supercooled water droplet) เป็นเกร็ดน้ำแข็ง (ice crystal)

เนื่องจากความดันไอน้ำอิ่มตัวเหนือน้ำมีค่ามากกว่า ค่าความดันไอน้ำอิ่มตัวเหนือน้ำแข็งทำให้ไอน้ำเคลื่อนที่จากบริเวณที่มีความดันไอสสูงไปสู่บริเวณที่มีความดันไอสต่ำกว่า ทำให้ไอน้ำรอบหยดน้ำ (supercooled droplet) จะเคลื่อนตัวไปสู่บริเวณไอน้ำรอบเกร็ดน้ำแข็ง (ice crystal) เมื่อไอน้ำรอบหยดน้ำลดลงไป ระบบจะพยายามรักษาสสมดุลเดิมคือให้มีจำนวนไอน้ำรอบหยดน้ำเท่าเดิม ดังนั้น หยดน้ำต้องระเหยกลายเป็นไอน้ำทำให้หยดน้ำมีขนาดเล็กลงไปเรื่อยๆ ทำนองเดียวกัน บริเวณรอบเกร็ดน้ำแข็งจะมีไอน้ำอยู่รอบๆจำนวนหนึ่ง เมื่อมีไอน้ำจากบริเวณอื่นมาเพิ่มทำให้ระบบเสียดสมดุลไปไอน้ำส่วนเกินนั้นก็เปลี่ยนสถานะจากไอน้ำกลายเป็นเกร็ดน้ำแข็ง ทำให้เกร็ดน้ำแข็งโตขึ้นเรื่อยๆ