

書名: Serway's Essentials of College Physics  
 作者: Serway / Vuille  
 代理商: 滄海書局 TEL: (04) 27088989

定義: Intensity 強度  $I \equiv \frac{1}{A} \cdot \frac{\Delta E \text{ (energy)}}{\Delta t \text{ (time)}}$   
 $I \equiv \frac{1}{A} \cdot P = \frac{P \text{ (power)}}{A}$

Chap. 14 Sound

§ 14.3 The Speed of Sound  
 If the liquid has a bulk modulus  $B$  and an equilibrium density  $\rho$ , the speed of sound is

$$v = \sqrt{\frac{B}{\rho}}$$

$B \equiv - \frac{\Delta P \text{ (change in pressure)}}{\Delta V/V}$

(the speed of a sound wave in a liquid)

In fact, the speed of all ~~mat~~ mechanical waves follows an expression of the general form

$$v = \sqrt{\frac{\text{elastic property}}{\text{inertial property}}}$$

The speed of a longitudinal wave in a solid rod, which is

$$v = \sqrt{\frac{Y}{\rho}}$$

For sound traveling through air, the relationship between the speed of sound and temperature is

$$v = (331 \frac{m}{s}) \sqrt{\frac{T}{273K}}$$

where  $331 \frac{m}{s}$  is the speed of sound in air at  $0^\circ C$  and  $T$  is the absolute (kelvin) temperature.

Example 14.1

threshold of hearing:  $1 \times 10^{-12} W/m^2 = I_0$

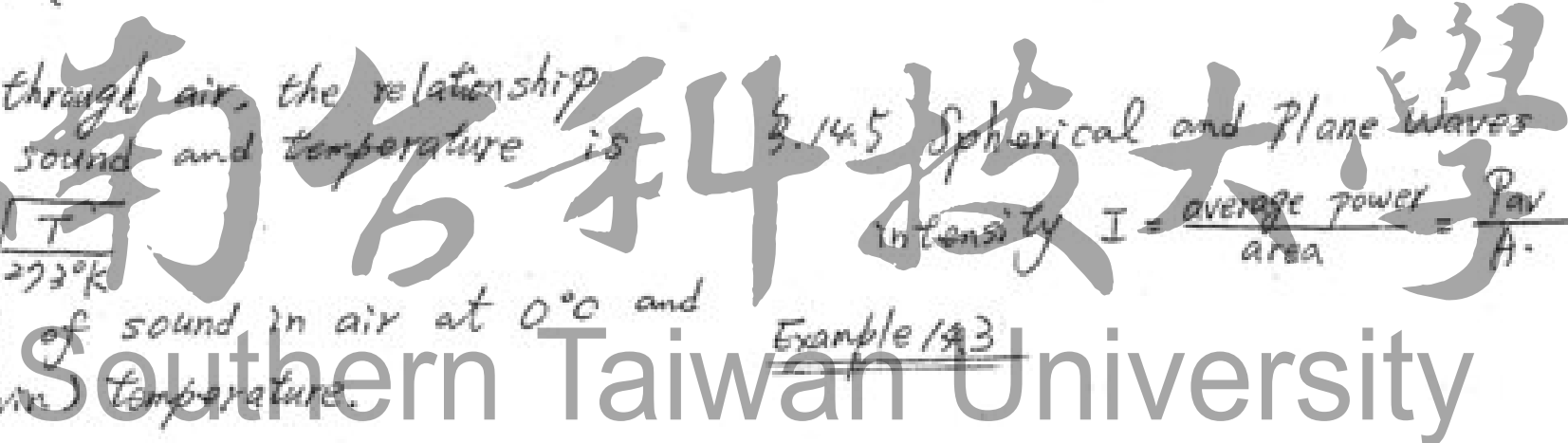
定義: intensity level (or decibel level)  $\beta \equiv 10 \log(\frac{I}{I_0})$

Example 14.2

§ 14.5 Spherical and Plane Waves

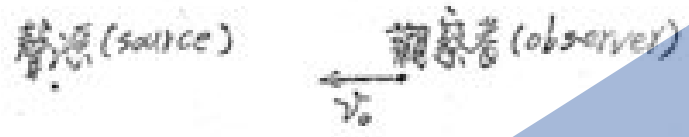
intensity  $I = \frac{\text{average power}}{\text{area}} = \frac{P_{av}}{A} = \frac{P_{av}}{4\pi r^2}$

Example 14.3



# §14.6 The Doppler Effect 多卜勒效应

(1) 觀察者移向固定的聲源



(Fig 14.8)

$$f' = f + \frac{v_o}{\lambda}$$

$$= f \left( 1 + \frac{v_o}{v} \right)$$

$$= f \left( \frac{v + v_o}{v} \right)$$

其中  $v_o$ : 觀察者靠近聲源的速度  
 $v$ : 聲音傳播速率 (在空氣中)

(2) 觀察者遠離固定的聲源

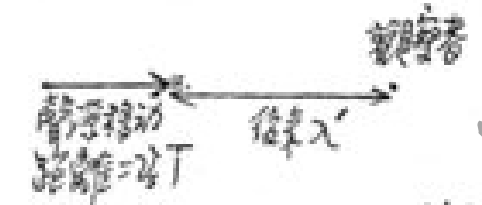


(Fig 14.9)

$$f' = f - \frac{v_o}{\lambda} = f \left( 1 - \frac{v_o}{v} \right)$$

其中  $v_o$ : 觀察者遠離聲源的速度  
 $v$ : 聲音傳播速率 (在空氣中)

(3) 觀察者固定, 聲源移動靠近觀察者



(Fig 14.10)

$$\lambda' = \lambda - v_s T \quad (\lambda > \lambda')$$

原頻率  $f = \frac{v}{\lambda}$  (聲音在空氣中傳播速率)  
 後來頻率  $f' = \frac{v}{\lambda'}$  (聲音在空氣中傳播速率)

$\because \lambda' < \lambda \quad \therefore f' > f$

$$f' = \frac{v}{\lambda'} = \frac{v}{\lambda - v_s T} = \frac{\frac{v}{\lambda}}{1 - \frac{v_s T}{\lambda}} = \frac{f}{1 - \frac{v_s}{v}}$$

$$= f \left[ \frac{1}{1 - \frac{v_s}{v}} \right]$$

其中  $v_s$ : 聲源移動速率 (即聲源靠近觀察者之速率)  
 $v$ : 聲音在空氣中傳播速率

(4) 觀察者固定, 聲源遠離靜止的觀察者

$$\lambda' = \lambda + v_s T \quad (\lambda' > \lambda)$$

同理可得  $f' = f \left[ \frac{1}{1 + \frac{v_s}{v}} \right]$

其中  $v_s$ : 聲源移動速率 (即聲源遠離觀察者之速率)  
 $v$ : 聲音在空氣中傳播速率

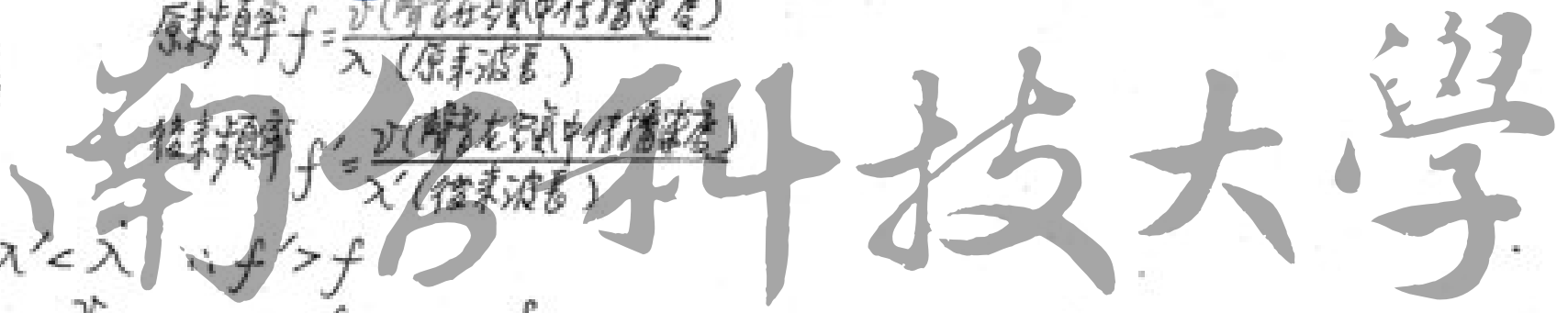
綜合: (一般狀況若兩者均移動)

$$f' = f \left[ \frac{1 \pm \frac{v_o}{v}}{1 \mp \frac{v_s}{v}} \right]$$

observer 靠近 (+)  
 遠離 (-)  
 source 靠近 (-)  
 遠離 (+)  
 固定的 source.  
 固定的 observer.

$v_o$ : 觀察者移動的速率  
 $v_s$ : 聲源移動的速率  
 $v$ : 聲音傳播速率

## Example 14.4



Southern Taiwan University

### §. 14.1 Interference of Sound Waves 聲波的干涉

建設性的干涉又稱為加強性干涉  
 破壞性的干涉又稱為抵消性干涉  
 當兩波相遇時，若為完全地同相 (exactly in phase) 則會產生建設性干涉 (例：波峯遇到波峯或波谷遇到波谷)  
 當兩波相遇時，若為完全地反相 (exactly out of phase) 則會產生破壞性干涉 (例：波峯遇到波谷)

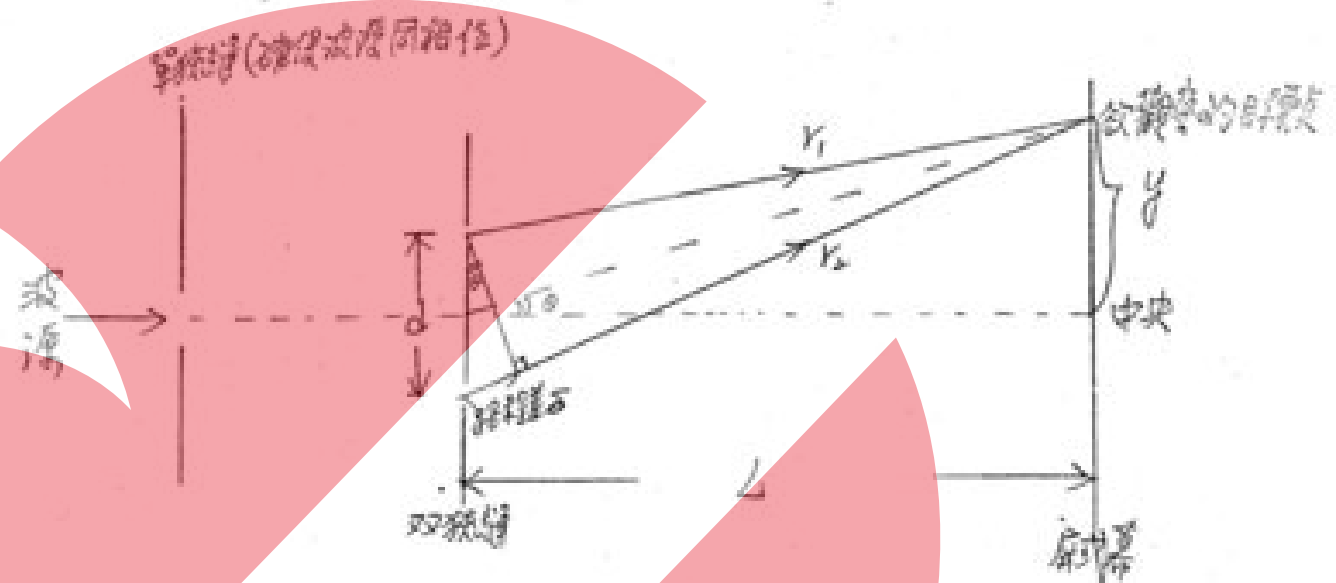


同相的兩波當路程差 (路程差) 為波長之整數倍時，  
 $\lambda, 2\lambda, 3\lambda, \dots$   
 則形成建設性干涉 (constructive interference).  
 若路程差 (路程差) 為半波長的奇數倍時，則形成破壞性干涉。  
 $\frac{\lambda}{2}, \frac{3\lambda}{2}, \frac{5\lambda}{2}, \dots$   
 (destructive interference)

\* 若解題時，知道路程差多少，則可由建設性干涉或破壞性干涉推得波長大小。反之，由路程差多少計算它是波長的整數倍或半波長的奇數倍，即可得知是建設性干涉或破壞性干涉。

#### Example 14.5

### §. 24.2 Young's Double-Slit Experiment 楊氏雙狹縫干涉



其中  $d$  : 雙狹縫寬度  
 $L$  : 雙狹縫間距  
 $\delta$  : 路程差 (path difference)  
 $y$  : 欲觀察的目標點到屏中央的距離

由圖得知： $\delta = r_2 - r_1 = d \sin \theta$   
 又由干涉原理得知：若  $\delta = m\lambda$  (波長整數倍) ( $m = 0, 1, 2, 3, \dots$ )  
 則為建設性干涉 (加強性干涉) (出現亮紋 (綫))  
 若  $\delta = (m + \frac{1}{2})\lambda$  (半波長奇數倍) ( $m = 0, 1, 2, 3, \dots$ )  
 [或  $\delta = (m - \frac{1}{2})\lambda$ , ( $m = 1, 2, 3, \dots$ )]  
 則為破壞性干涉 (抵消性干涉) (出現暗紋 (綫))  
 ∴ 若為建設性則  $\delta = d \sin \theta = m\lambda \Rightarrow \sin \theta = \frac{m\lambda}{d}$   
 若為破壞性則  $\delta = d \sin \theta = (m + \frac{1}{2})\lambda \Rightarrow \sin \theta = \frac{(m + \frac{1}{2})\lambda}{d}$

又由圖中得知： $\begin{cases} \sin \theta = \frac{\delta}{d} \\ \tan \theta = \frac{y}{L} \end{cases} \Rightarrow \frac{\delta}{d} \approx \frac{y}{L} \Rightarrow \delta = \frac{d \times y}{L}$

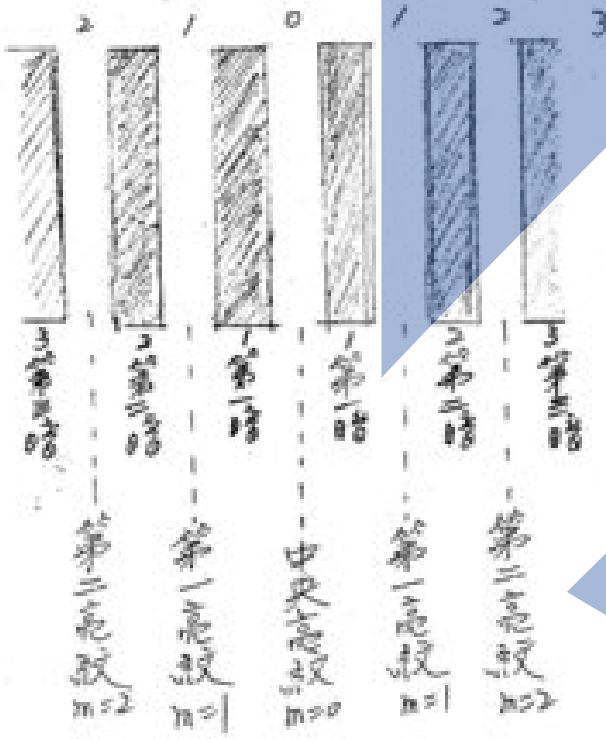


若为干涉相长 则  $\frac{d \times \gamma}{\lambda} = m\lambda$  ( $m=0, 1, 2, 3, \dots$ )

若为干涉相消 则  $\frac{d \times \gamma}{\lambda} = (m + \frac{1}{2})\lambda$  ( $m=0, 1, 2, \dots$ )

[或  $\frac{d \times \gamma}{\lambda} = (m - \frac{1}{2})\lambda$  ( $m=1, 2, 3, \dots$ )]

(p.628 Fig 24.1)



Example 24.1

### § 24.6 Diffraction 繞射

### § 24.7 Single-Slit Diffraction 單狹縫繞射

單狹縫繞射

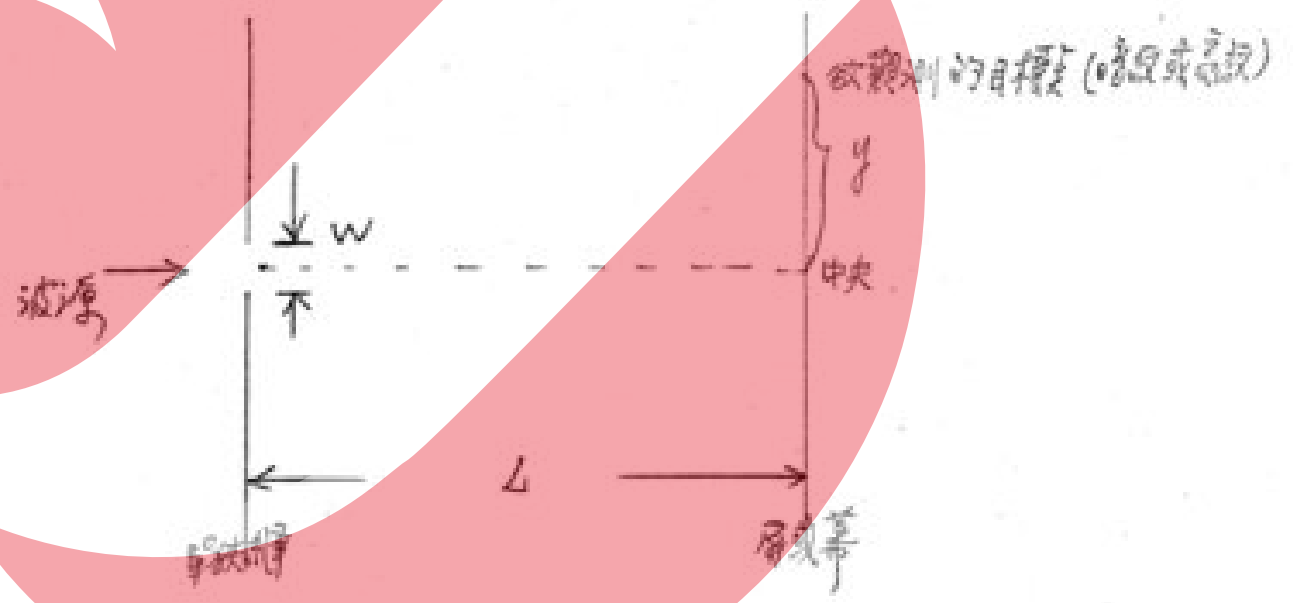
$$\sin \theta = \frac{\lambda}{a}$$

其中  $\lambda$ : 波長  
 $a$ : 單狹縫寬度

圓形開口繞射

$$\sin \theta = 1.22 \frac{\lambda}{D}$$

其中  $\lambda$ : 波長  
 $D$ : 圓形開口直徑



設  $y_m$ : 第  $m$  條暗線到中央線的距離 ( $m$  為正整數)

$y_n$ : 第  $n$  條暗線到中央線的距離 ( $n$  為正整數)

$L$ : 單狹縫屏的距離

$w$ : 單狹縫寬度 ( $= D$  或  $= d$  或  $= a$ )

則 (1) 當  $\sin \theta = \frac{n\lambda}{w}$  時為破壞性干涉 (暗紋)

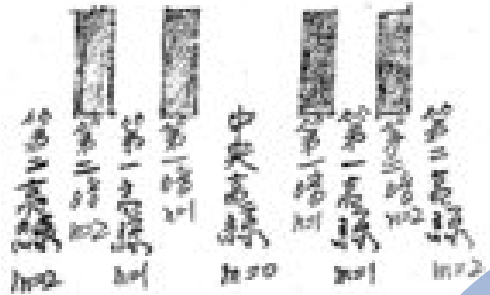
$$\therefore \frac{y_m}{L} = \frac{n\lambda}{w} \quad \therefore y_m = \frac{n\lambda L}{w}$$

(2) 當  $\sin \theta = \frac{(m + \frac{1}{2})\lambda}{w}$  時為建設性干涉 (亮紋)

$$\therefore \frac{y_m}{L} = \frac{(m + \frac{1}{2})\lambda}{w} \quad \therefore y_m = \frac{(m + \frac{1}{2})\lambda L}{w}$$

# 南台科技大學

## Southern Taiwan University



### §.14.8 Standing Waves 駐波

(P. 369 Fig 14.15)

結論: ① 線長(弦長)  $L$  必須為半波長的整數倍。

$L = \frac{\lambda}{2}$  (圖 b),  $\frac{2\lambda}{2}$  (圖 c),  $\frac{3\lambda}{2}$  (圖 d), ...

② 相鄰兩腹點之距離為波長的一半。

③ Fig 14.18 是屬於兩端點為閉口的橫向駐波。  
(駐波也是一種干涉的現象)

第一諧音稱為 1st harmonic 或 fundamental 基頻

線長(弦長)  $L = \frac{\lambda}{2}$   
頻率  $f_1$



第二諧音稱為 2nd harmonic 或 1st overtone 第一泛音

線長(弦長)  $L = \lambda$   
頻率  $f_2 = 2f_1$



第三諧音稱為 3rd harmonic 或 2nd overtone 第二泛音

線長(弦長)  $L = \frac{3}{2}\lambda$   
頻率  $f_3 = 3f_1$

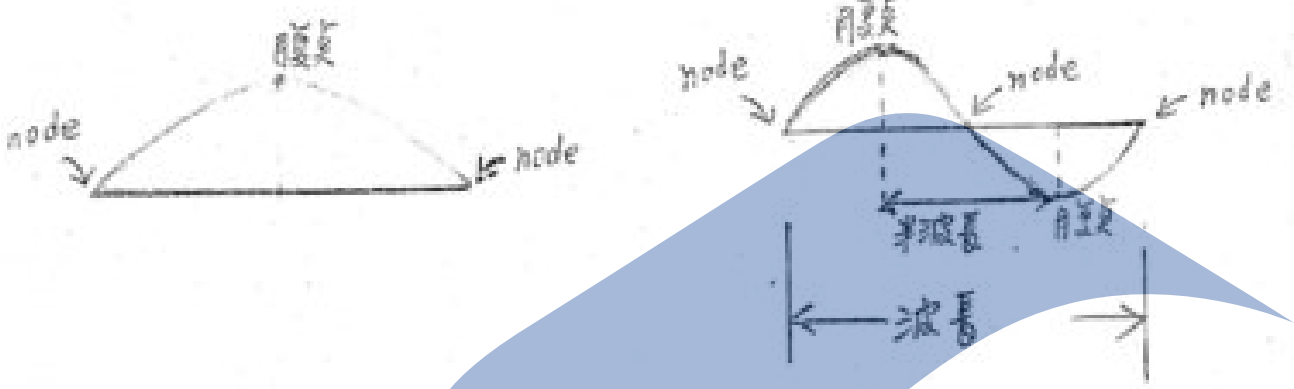
(註):  
腹點 (antinode) — 位移最大  
節點 (node) — 位移 = 0

駐波 (standing wave):  
某些部份維持靜止不動, 且看起來不會前進的波; 是入射波和其反射波發生干涉的結果。

# 南台科技大學

## Southern Taiwan University

### §.14.10 Standing Waves in Air Columns



(A) 兩端開口的管子

管長必須為半波長的整數倍。 (由 Fig. 14.19 (a) 可看出)

$$L = \frac{\lambda}{2}, \frac{3\lambda}{2}, \frac{5\lambda}{2}, \dots \quad \text{[即 } L = n \times (\frac{1}{2}\lambda)]$$

$$f_n = n \left( \frac{v}{2L} \right) \quad (n=1, 2, 3, 4, \dots)$$

(B) 一端開口, 一端閉合的管子

管長必須為四分之一波長的奇數倍。 (由 Fig. 14.19 (b) 可看出)

$$L = \frac{\lambda}{4}, \frac{3\lambda}{4}, \frac{5\lambda}{4}, \dots \quad \text{[即 } L = n \times (\frac{1}{4}\lambda_n), n=1, 3, 5, \dots]$$

$$f_n = n \left( \frac{v}{4L} \right) \quad (n=1, 3, 5, \dots)$$

(註: 開口端為腹 A, 閉口端為節 N) (腹點又稱為反節)

弦長(線長)與波長之關係式可以表示為:  $L = \frac{n\lambda_n}{2}$

$$\therefore \lambda_n = \frac{2L}{n} \quad (n=1, 2, 3, \dots)$$

由  $v$  (波速) =  $f\lambda$   $\therefore f_n = \frac{v}{\lambda_n} = \frac{nv}{2L}$  ( $n=1, 2, 3, \dots$ )

$$(f_n = n f_1 = n \frac{v}{2L})$$

$$\text{又 } v = \sqrt{\frac{T}{\mu}} \therefore f_n = n f_1 = n \frac{v}{2L} = \frac{n}{2L} \sqrt{\frac{T}{\mu}}$$

(註: 此公式適用於兩端為開口(節)的弦波)

#### Example 14.8

#### Example 14.7

# 南台科技大學

## Southern Taiwan University