

# Chapter 13 Boundary-Value Problems in Rectangular Coordinates

- 편미분 방정식에서 경계값 문제로 기술되는 선형 2계 편미분 방정식  
→ 상미분 방정식으로 축소하여 특수해를 구함
- 변수 분리법을 이용한 해법 / 고유값, 고유함수, 직교함수 급수로 전개하는 해법을 검토함.

## 13.1 Separable Partial Differential Equations

### ■ Linear Partial Differential Equation

$u$ : 종속변수,  $x, y$ : 독립변수인 경우 선형 2계 편미분 방정식의 일반형

$$A(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C(x, y) \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D(x, y) \frac{\partial u}{\partial x} + E(x, y) \frac{\partial u}{\partial y} + F(x, y)u = G(x, y) \quad (1)$$

$$G(x, y) = 0: \text{Homogeneous (동차): 예: } \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0$$

$$G(x, y) \neq 0: \text{Nonhomogeneous (비동차): 예: } \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial y} = xy$$

### Example 1 Linear Second-Order PDEs

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0 \rightarrow \text{Homogeneous Linear second-order PDE}$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial y} = xy \rightarrow \text{Nonhomogeneous Linear second-order PDE}$$

#### ■ Solution of a PDE

- (1)에 대입하여 만족되는  $u(x, y)$ : Solution (해)

#### ■ Separation of Variables

해  $u(x, y)$ 가  $x$ 만의 함수  $X(x)$ 와  $y$ 만의 함수  $Y(y)$ 의 곱으로 표현된다고 가정함.

$$u(x, y) = X(x)Y(y).$$

$$\frac{\partial u}{\partial x} = X'Y, \quad \frac{\partial u}{\partial y} = XY', \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = X''Y, \quad \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = XY'',$$

## Example 2 Using Separation of Variables

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = 4 \frac{\partial u}{\partial y} \text{ 을 푸시오.}$$

### Solution

$u(x, y) = X(x)Y(y)$  로 가정하면,

$$X''Y = 4XY'$$

$$\frac{X''}{4X} = \frac{Y'}{Y} \rightarrow \text{좌변은 } x \text{ 만의 함수, 우변은 } y \text{ 만의 함수이므로} \rightarrow \text{상수이어야 함.}$$

$$\frac{X''}{4X} = \frac{Y'}{Y} = -\lambda$$

$$\rightarrow X'' + 4\lambda X = 0 \text{ and } Y' + \lambda Y = 0.$$

분리상수의 부호에 따라 다음 3 가지로 나누어 해석함

$$\lambda = 0: \quad X'' = 0 \text{ and } Y' = 0,$$

$$\lambda = -\alpha^2 < 0: \quad X'' - 4\alpha^2 X = 0 \text{ and } Y' - \alpha^2 Y = 0,$$

$$\lambda = \alpha^2 > 0: \quad X'' + 4\alpha^2 X = 0 \text{ and } Y' + \alpha^2 Y = 0.$$

여기서  $\alpha > 0$  인 상수임.

**Case I:**  $\lambda = 0$  인 경우

$$X = c_1 + c_2 x \text{ and } Y = c_3$$

$$u = XY = (c_1 + c_2 x)c_3 = A_1 + B_1 x,$$

**Case II:**  $\lambda = -\alpha^2 < 0$ :인 경우

$$X'' - 4\alpha^2 X = 0 \quad \text{and} \quad Y' - \alpha^2 Y = 0,$$

$$X = c_4 \cosh 2\alpha x + c_5 \sinh 2\alpha x \quad \text{and} \quad Y = c_6 e^{\alpha^2 y},$$

$$u = XY = (c_4 \cosh 2\alpha x + c_5 \sinh 2\alpha x) c_6 e^{\alpha^2 y}$$

$$u = A_2 e^{\alpha^2 y} \cosh 2\alpha x + B_2 e^{\alpha^2 y} \sinh 2\alpha x,$$

**Case III:**  $\lambda = \alpha^2 > 0$ :인 경우

$$X'' + 4\alpha^2 X = 0 \quad \text{and} \quad Y' + \alpha^2 Y = 0.$$

$$X = c_7 \cos 2\alpha x + c_8 \sin 2\alpha x \quad \text{and} \quad Y = c_9 e^{-\alpha^2 y},$$

$$u = A_3 e^{-\alpha^2 y} \cos 2\alpha x + B_3 e^{-\alpha^2 y} \sin 2\alpha x,$$

**Note:** 변수분리법은 일반적인 방법은 아님:  $\partial^2 u / \partial x^2 - \partial u / \partial y = x$ 의 경우  $u = XY$ 로는 해가 없음.

## ■ Superposition Principle

### Theorem 13.1.1 Superposition Principle

$u_1, u_2, \dots, u_k$  각각이 동차 선형 편미분 방정식(homogeneous linear PDE)의 해라면,  
각각의 선형조합(linear combination)

$$u = c_1 u_1 + c_2 u_2 + \dots + c_k u_k \rightarrow \text{역시 해가 된다.}$$

동차 선형 편미분 방정식의 해로 이루어진 무한 집합  $u_1, u_2, u_3, \dots$  이 구해지면

또 다른 해  $u = \sum_{k=1}^{\infty} c_k u_k$  을 항상 만들 수 있다.

## ■ Classification of Equations

상수계수를 가지는 선형 2 계 편미분 방정식은 상수에 따라 분류할 수 있다.

### Definition 13.1.1 Classification of Equations

$$A \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + C \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + D \frac{\partial u}{\partial x} + E \frac{\partial u}{\partial y} + Fu = 0,$$

$B^2 - 4AC > 0$ , : Hyperbolic (쌍곡선 형)

$B^2 - 4AC = 0$ , : Parabolic (포물선 형)

$B^2 - 4AC < 0$ , : Elliptic (타원형)

### Example 3 Classifying Linear Second-Order PDEs

다음 각 방정식을 분류하시오

$$(a) \ 3\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial u}{\partial y} \quad (b) \ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \quad (c) \ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0.$$

### Solution

$$(a) \ 3\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial u}{\partial y} = 0, \ A = 3, \ B = 0, \ C = 0, \ B^2 - 4AC = 0 \quad \rightarrow \text{Parabolic}$$

$$(b) \ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} - \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \ A = 1, \ B = 0, \ C = -1, \ B^2 - 4AC = 4 > 0 \quad \rightarrow \text{Hyperbolic}$$

$$(c) \ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \ A = 1, \ B = 0, \ C = 1, \ B^2 - 4AC = -4 < 0 \quad \rightarrow \text{Elliptic}$$



## 13.2 Classical Equations and Boundary-Value Problems

### ■ Introduction

$$k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial u}{\partial t}, \quad k > 0 \quad : \text{1-D Heat Equation (1 차원 열전달 방정식)} \quad \text{Parabolic} \quad (1)$$

$$a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \quad : \text{1-D Wave Equation (1 차원 파동방정식)} \quad \text{Hyperbolic} \quad (2)$$

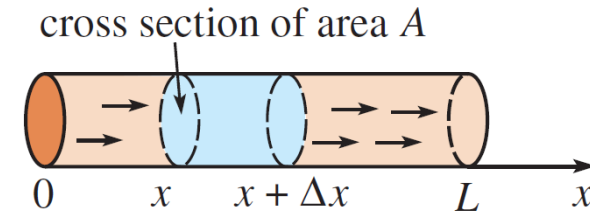
$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \nabla^2 u = 0 \quad : \text{2-D Laplace Equation (2 차원 Laplace 방정식)} \quad \text{Elliptic} \quad (3)$$

$$\nabla^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} = 0 \quad \leftarrow \text{3-D Laplace Equation (3 차원 Laplace 방정식)}$$

## ■ Heat Equation

길이  $L$ , 단면적  $A$  인 원형 막대에  $x$  축 방향으로 열전달이 일어나는 경우 고려; 다음을 가정함.

- 막대 내부의 열 흐름은  $x$  축 방향으로만 일어난다.
- 막대의 옆면은 절연됨 (표면 열 손실 없음)
- 막대 내부에서 발생하는 열은 없음
- 막대는 균질, 즉 단위 체적당 질량  $\rho = \text{constant}$
- Specific Heat (비열)  $\gamma$  과 Thermal Conductivity (열전도율)  $K$  는 상수



온도  $u(x, t)$  를 만족하는 편미분 방정식을 유도하기 위해 다음 실험식을 사용함

(i) 질량  $m$  에서의 열량  $Q$  는

$$Q = \gamma m u, \quad (4)$$

(ii) 단면적을 통한 열 흐름을  $Q_t$  는 온도의  $x$  에 관한 미분 값 및 단면적  $A$  에 비례함

$$Q_t = -KAu_x \quad (5)$$

(여기서 온도가 감소하는 방향으로 열이 흐르기 때문에 음의 부호 사용함)

길이  $\Delta x$  인 미소요소에서의 질량은  $m = \rho A(\Delta x)$  이므로

$$Q = \gamma \rho A \Delta x u \quad (6)$$

이식의 시간에 대한 미분 값은

$$Q_t = \gamma \rho A \Delta x u_t \quad (8)$$

한편 미소요소를 통한 열 흐름량은

$$-KAu_x(x,t) - [-KAu_x(x+\Delta x,t)] = KA[u_x(x+\Delta x,t) - u_x(x,t)] \quad (7)$$

(7),(8)이 같아야 하므로

$$\frac{K}{\gamma \rho} \frac{u_x(x+\Delta x,t) - u_x(x,t)}{\Delta x} = u_t.$$

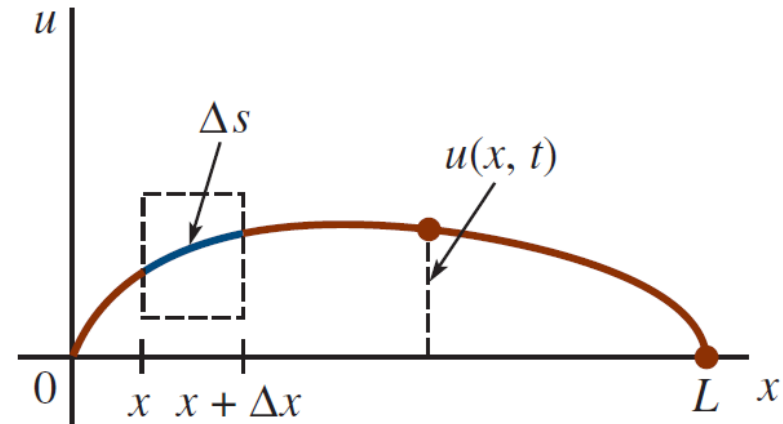
$\Delta x \rightarrow \infty$  의 극한을 취하면

$$\frac{K}{\gamma \rho} u_{xx} = u_t \quad \text{or} \quad k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial u}{\partial t}, \quad k > 0 \quad [ \text{※ 여기서 } k = \frac{K}{\gamma \rho}; \text{ Thermal Diffusivity (열 확산 성)} ]$$

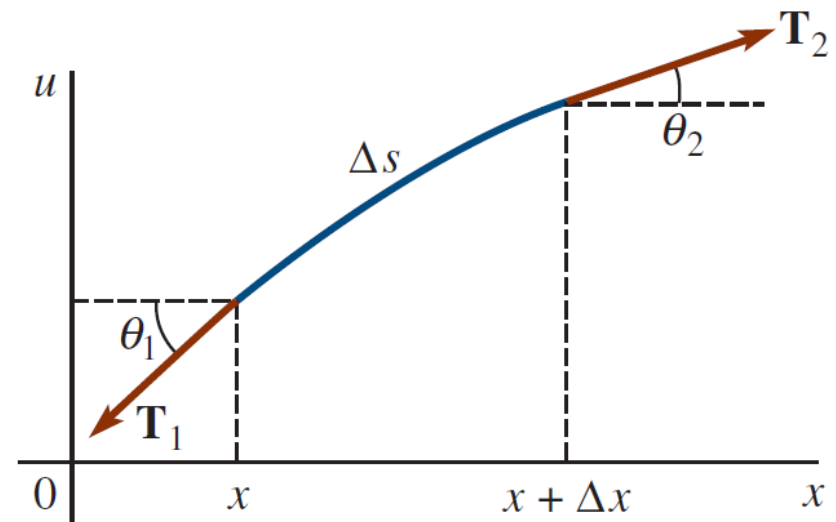
## ■ Wave Equation

$x=0$  과  $x=L$  에 기타 줄처럼 팽팽히 연결된 길이  $L$  의 현의 변위  $u(x,t)$  를 구하기 위한 가정:

- 현의 움직임은  $xu$  평면에서만 발생함
- 현은 완전히 **Flexible** (유연) 하다
- 현은 균질이다. 즉  $\rho = \text{constant}$
- 변위  $u(x,t)$  는 현의 길이에 비해 작다
- 커브의 기울기는 작다
- 장력  $T$  는 접선 방향이며 모든 점에서 같다.
- 장력은 중력에 비해 아주 크다
- 현에 가해지는 다른 외력은 없다.



(a) Segment of string



미소요소에 작용하는 장력에 의한 힘의 수직방향 힘의 크기는

$$T \sin \theta_2 - T \sin \theta_1 \approx T \tan \theta_2 - T \tan \theta_1 = T [u_x(x + \Delta x, t) - u_x(x, t)]$$

여기서 가정에 의해  $\|\mathbf{T}_1\| \approx \|\mathbf{T}_2\| = T$  [※  $\tan \theta_2 = u_x(x + \Delta x, t)$ ,  $\tan \theta_1 = u_x(x, t)$  는 기울기에 대한 동일한 표현]

미소 현의 질량은  $\rho \Delta s \approx \rho \Delta x$  이므로, 뉴턴의 제 2 법칙에 의해

$$T [u_x(x + \Delta x, t) - u_x(x, t)] = \rho \Delta x u_{tt}$$

$$\frac{u_x(x + \Delta x, t) - u_x(x, t)}{\Delta x} = \frac{\rho}{T} u_{tt}.$$

$\Delta x \rightarrow \infty$  의 극한을 취하면

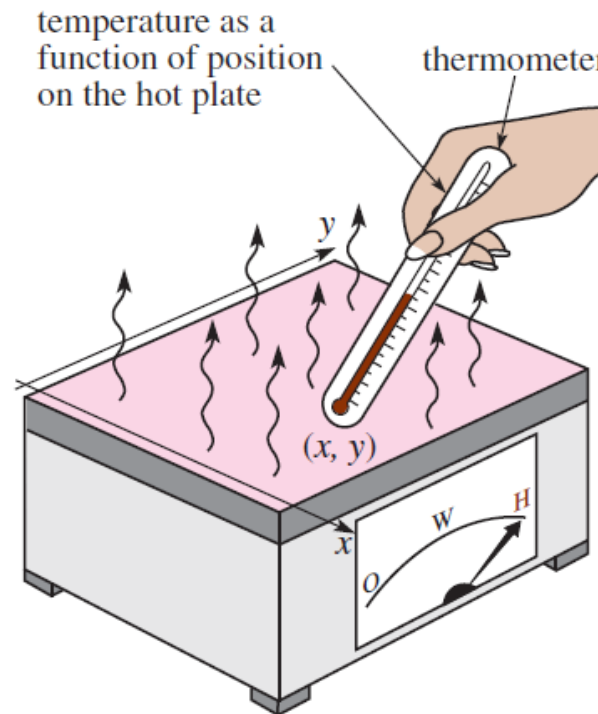
$$\frac{T}{\rho} u_{xx} = u_{tt} \quad \text{or} \quad a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$$

여기서  $\frac{T}{\rho} \equiv a^2$

## ■ Laplace's Equation

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = \nabla^2 u = 0$$

- 정전계, 중력계, 유체역학의 속도 포텐셜 등의 표현에 사용
- 해  $u(x, y)$  시간이 아닌 위치에 따라 변하는 **Steady-State** (정상상태)의 표현에 사용



## ■ Initial Conditions

Heat Equation 의 경우  $k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial u}{\partial t}$ ,  $k > 0$  를 풀기 위해

$t = 0$  에서 막대 전체의 온도분포를 초기조건으로 주어야 한다.

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < L.$$

Wave Equation 의 경우  $a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$  을 풀기 위해

$t = 0$  에서 현의 초기속도 및 현의 초기 모양을 지정할 수 있다..

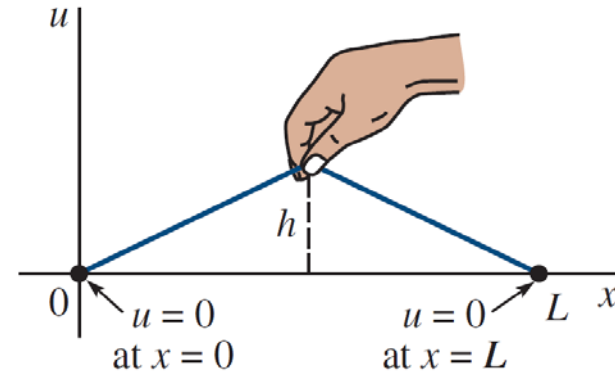
$$u(x, 0) = f(x), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g(x), \quad 0 < x < L.$$

## ■ Boundary Conditions

Wave Equation 의 경우  $a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}$  을 풀기 위해서

기하학적인 조건  $x=0, x=L$ 에서  $x$ 가 고정됨이 필요함.

즉  $u(0,t)=0, \quad u(L,t)=0, \quad t>0.$



경계조건으로 다음의 3가지 유형의 값을 지정할 수 있다

(i)  $u,$  : Dirichlet Condition

(ii)  $\frac{\partial u}{\partial n},$  : Neumann Condition

(iii)  $\frac{\partial u}{\partial n} + hu,$   $h$  a constant. : Robin Condition



예를 들면 열전도 문제의 경우 다음과 같은 조건이 가능하다.

$$(i)' \quad u(L, t) = u_0, \quad u_0 \text{ a constant}, :$$

일정한 온도 유지

$$(ii)' \quad \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=L} = 0, \quad \text{or} :$$

단열조건

$$(iii)' \quad \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=L} = -h(u(L, t) - u_m), \quad h > 0 \text{ and } u_m \text{ constants}. :$$

대류조건

막대의 좌/우 를 다른 조건으로 혼합하여 사용하는 것도 가능

$$\left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = 0 \quad \text{and} \quad u(L, t) = u_0, \quad t > 0.$$

## ■ Boundary-Value Problems

$$a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}, \quad 0 < x < L, \quad t > 0$$

$$(BC) \quad u(0, t) = 0, \quad u(L, t) = 0, \quad t > 0$$

$$(IC) \quad u(x, 0) = f(x), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g(x), \quad 0 < x < L$$

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad 0 < x < a, \quad 0 < y < b$$

$$(BC) \quad \begin{cases} \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = 0, & \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=a} = 0, & 0 < y < b \\ u(x, 0) = 0, & u(x, b) = f(x), & 0 < x < a \end{cases}$$

## 13.3 Heat Equation

### ■ Introduction

$$k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial u}{\partial t}, \quad 0 < x < L, \quad t > 0 \quad (1) \quad \text{1-D Heat Equation}$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(L, t) = 0, \quad t > 0 \quad (2) \quad \text{전 시간에 걸쳐 양 끝이 온도 0을 유지}$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad 0 < x < L. \quad (3) \quad \text{막대 전체에 걸쳐 초기온도 } f(x)$$

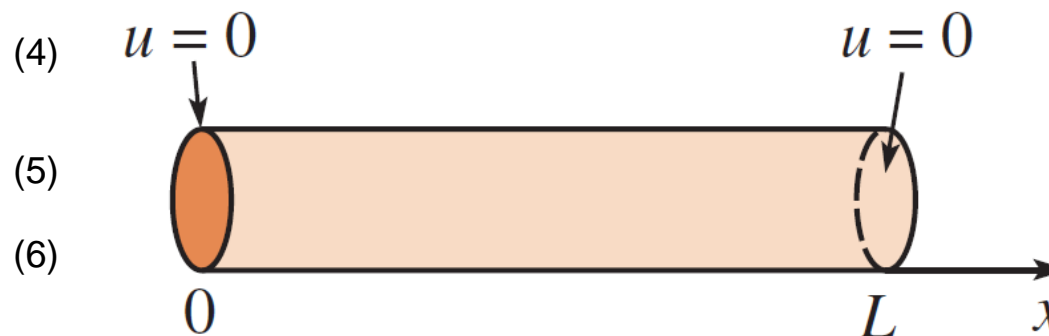
### ■ Solution of the BVP

$u(x, t) = X(x)T(t)$  을 가정하면

$$\frac{X''}{X} = \frac{T'}{kT} = -\lambda$$

$$X'' + \lambda X = 0$$

$$T' + k\lambda T = 0.$$



$$(2) \rightarrow u(0,t) = X(0)T(t) = 0, \quad u(L,t) = X(L)T(t) = 0$$

모든  $t$ 에 대해 성립하여야 하므로  $X(0) = 0, X(L) = 0$

(5)와 경계조건을 동시에 풀어야 함.: **Regular Sturm-Liouville Problem**

$$X'' + \lambda X = 0, \quad X(0) = 0, \quad X(L) = 0. \quad (7)$$

(7)은 분리상수  $\lambda$ 의 부호에 따라 다음 3가지 풀이가 가능함

$$X(x) = c_1 + c_2 x, \quad \lambda = 0 \quad (8)$$

$$X(x) = c_1 \cosh \alpha x + c_2 \sinh \alpha x, \quad \lambda = -\alpha^2 < 0 \quad (9)$$

$$X(x) = c_1 \cos \alpha x + c_2 \sin \alpha x, \quad \lambda = \alpha^2 > 0. \quad (10)$$

(7)의 경계조건을 (8), (9)에 적용하면

$$X(t) = 0 \rightarrow u(t) = 0 \leftarrow \text{Trivial Solution}$$

(7)의 경계 조건 중  $X(0) = 0$ 을 (10)에 적용하면,

$$c_1 = 0 \rightarrow X(x) = c_2 \sin \alpha x \leftarrow \text{여기에 (7)의 경계 조건 중 } X(L) = 0 \text{을 적용하면}$$

$$X(L) = c_2 \sin \alpha L = 0. \quad (11)$$

$c_2 = 0$ 이면  $X(t) = 0 \rightarrow u(t) = 0 \leftarrow$  Trivial Solution

따라서  $\sin \alpha L = 0$ 이어야 함.  $\rightarrow \alpha L = n\pi \rightarrow \alpha = n\pi / L$

$$(\lambda_n = \alpha_n^2 = n^2 \pi^2 / L^2, \quad n = 1, 2, 3, \dots)$$

$$X(x) = c_2 \sin \frac{n\pi}{L} x, \quad n = 1, 2, 3, \dots \leftarrow \text{Eigenvalues / Eigenfunctions} \quad (12)$$

한편 (6)의 일반 해는  $T(t) = c_3 e^{-k(n^2 \pi^2 / L^2)t}$  이므로

$$u_n = X(x)T(t) = A_n e^{-k(n^2 \pi^2 / L^2)t} \sin \frac{n\pi}{L} x, \quad (13)$$

(13)은 식 (1)과 경계조건 (2)를 만족함.

(13)은 초기조건 (3)을 만족하여야 하므로

$$u_n(x, 0) = f(x) = A_n \sin \frac{n\pi}{L} x. \quad (14)$$

각각의  $u_n(x, t)$ 이 (14)를 만족할 수는 없음

중첩의 원리에 의해 일반 해를 다음과 같이 정의함.

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} u_n = \sum_{n=1}^{\infty} A_n e^{-k(n^2\pi^2/L^2)t} \sin \frac{n\pi}{L} x \quad (15)$$

$$u(x, 0) = f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin \frac{n\pi}{L} x. \leftarrow \text{Sine Series}$$

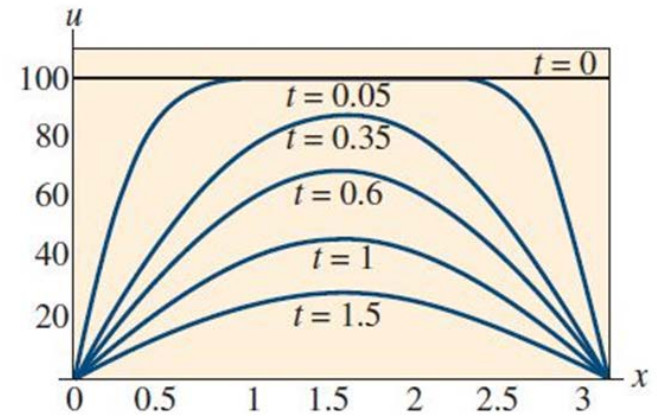
$$A_n = b_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi}{L} x dx. \quad (16)$$

$$u(x, t) = \frac{2}{L} \sum_{n=1}^{\infty} \left( \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi}{L} x dx \right) e^{-k(n^2\pi^2/L^2)t} \sin \frac{n\pi}{L} x. \quad (17)$$

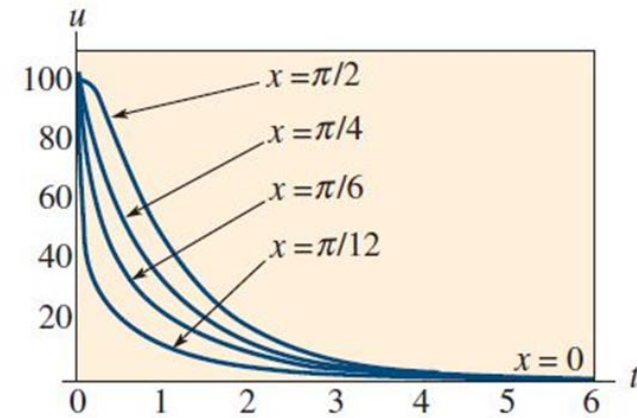
$u(x,0) = 100$ ,  $L = \pi$ ,  $k = 1$  인 경우

$$A_n = \frac{200}{\pi} \left[ \frac{1 - (-1)^n}{n} \right],$$

$$u(x,t) = \frac{200}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \left[ \frac{1 - (-1)^n}{n} \right] e^{-n^2 t} \sin nx. \quad (18)$$



(a)  $u(x, t)$  graphed as a function of  $x$  for various fixed times



(b)  $u(x, t)$  graphed as a function of  $t$  for various fixed positions

## 13.4 Wave Equation

### ■ Introduction

$$a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2}, \quad 0 < x < L, \quad t > 0 \quad (1)$$

$$u(0, t) = 0, \quad u(L, t) = 0, \quad t > 0 \quad (2)$$

$$u(x, 0) = f(x), \quad \left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g(x), \quad 0 < x < L. \quad (3)$$

### ■ Solution of the BVP

$u(x, t) = X(x)T(t)$  을 가정하면

$$\frac{X''}{X} = \frac{T''}{a^2 T} = -\lambda$$

$$X'' + \lambda X = 0 \quad (4)$$

$$T'' + a^2 \lambda T = 0. \quad (5)$$



$$(2) \rightarrow u(0,t) = X(0)T(t) = 0, \quad u(L,t) = X(L)T(t) = 0$$

모든  $t$ 에 대해 성립하여야 하므로  $X(0) = 0, X(L) = 0$

(4)와 경계조건을 동시에 풀어야 함.

$$X'' + \lambda X = 0, \quad X(0) = 0, \quad X(L) = 0. \quad (6)$$

(6)은 분리상수  $\lambda$ 의 부호에 따라 다음 3가지 풀이가 가능함

$$X(x) = c_1 + c_2 x, \quad \lambda = 0$$

$$X(x) = c_1 \cosh \alpha x + c_2 \sinh \alpha x, \quad \lambda = -\alpha^2 < 0$$

$$X(x) = c_1 \cos \alpha x + c_2 \sin \alpha x, \quad \lambda = \alpha^2 > 0.$$

(6)의 경계조건을 처음 두 경우에 적용하면

$$X(x) = 0 \rightarrow u(x,t) = 0 \leftarrow \text{Trivial Solution}$$

따라서 가능한 해는

$$X(x) = c_1 \cos \alpha x + c_2 \sin \alpha x, \quad \lambda = \alpha^2 > 0.$$

(6)의 경계조건중  $X(0)=0$  을 마지막 식에 적용하면,

$c_1=0 \rightarrow X(x)=c_2 \sin \alpha x \leftarrow$  여기에 (6)의 경계 조건 중  $X(L)=0$  을 적용하면

$$X(L)=c_2 \sin \alpha L=0.$$

$c_2=0$ 이면  $X(t)=0 \rightarrow u(t)=0 \leftarrow$  Trivial Solution

따라서  $\sin \alpha L=0$ 이어야 함.  $\rightarrow \alpha L=n\pi \rightarrow \alpha=n\pi/L$

$$(\lambda_n = \alpha_n^2 = n^2 \pi^2 / L^2, \quad n=1,2,3,\dots)$$

$$X(x)=c_2 \sin \frac{n\pi}{L} x, \quad n=1,2,3,\dots \quad \leftarrow \text{Eigenvalues / Eigenfunctions}$$

한편 (5)의 일반 해는

$$T(t)=c_3 \cos \frac{n\pi a}{L} t + c_4 \sin \frac{n\pi a}{L} t.$$

따라서 구하는 해는

$$u_n = \left( A_n \cos \frac{n\pi a}{L} t + B_n \sin \frac{n\pi a}{L} t \right) \sin \frac{n\pi}{L} x \quad (7)$$

중첩의 원리에 의해

$$u(x, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left( A_n \cos \frac{n\pi a}{L} t + B_n \sin \frac{n\pi a}{L} t \right) \sin \frac{n\pi}{L} x. \quad (8)$$

초기조건 (3)의  $u(x, 0) = f(x)$  를 적용하면,

$$u(x, 0) = f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sin \frac{n\pi}{L} x. \quad \leftarrow \text{Sine Series}$$

$$A_n = \frac{2}{L} \int_0^L f(x) \sin \frac{n\pi}{L} x dx.$$

(8)을 시간  $t$ 에 대하여 미분하면;

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \sum_{n=1}^{\infty} \left( -A_n \frac{n\pi a}{L} \sin \frac{n\pi a}{L} t + B_n \frac{n\pi a}{L} \cos \frac{n\pi a}{L} t \right) \sin \frac{n\pi}{L} x \quad (9)$$

초기조건 (3)의  $\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g(x)$  를 적용하면,

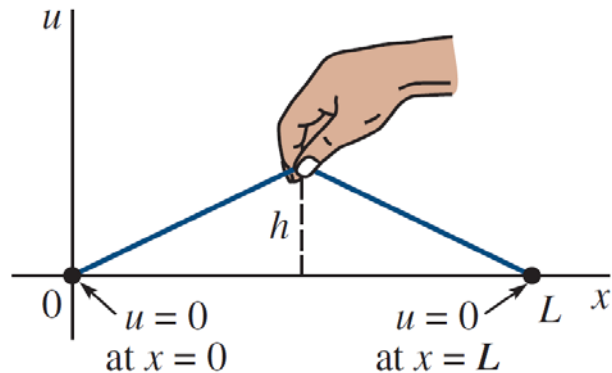
$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g(x) = \sum_{n=1}^{\infty} \left( B_n \frac{n\pi a}{L} \right) \sin \frac{n\pi}{L} x. \quad \leftarrow \text{Sine Series}$$

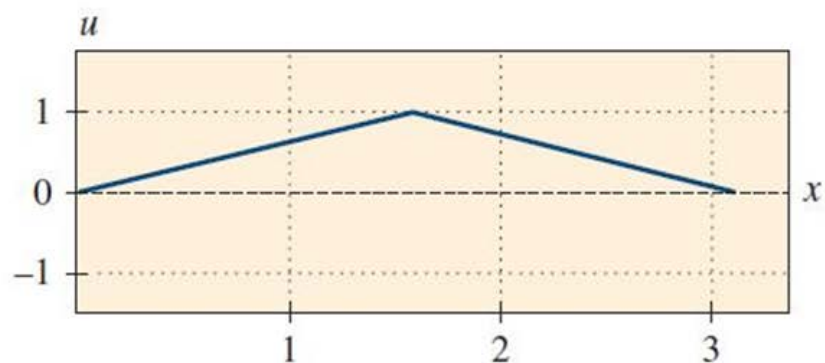
$$B_n \frac{n\pi a}{L} = \frac{2}{L} \int_0^L g(x) \sin \frac{n\pi}{L} x dx$$

$$B_n = \frac{2}{n\pi a} \int_0^L g(x) \sin \frac{n\pi}{L} x dx. \quad (10)$$

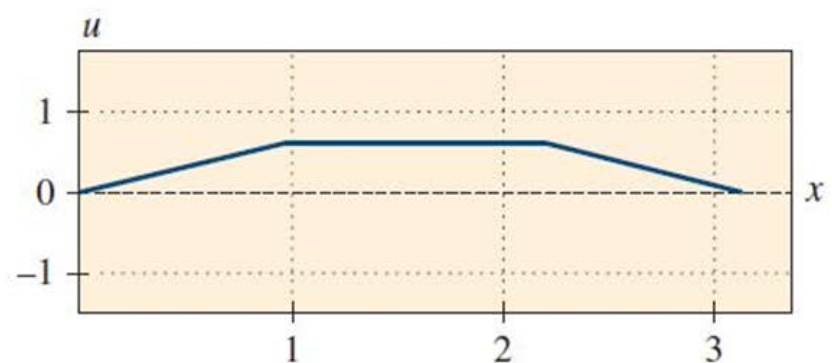
## ■ Plucked String

잡아당긴 현의 거동의 모양을 그래프로 기술하였다.

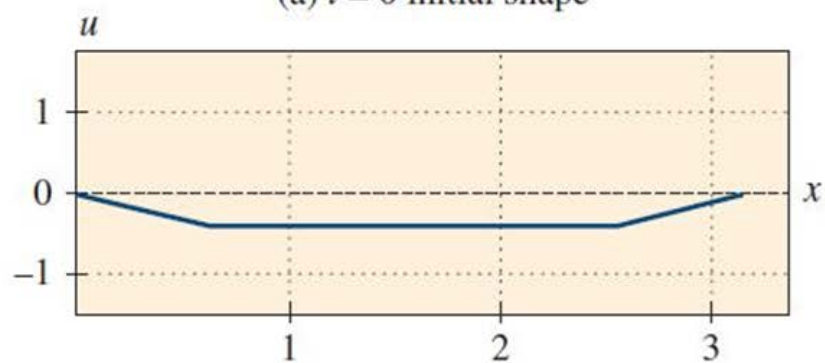




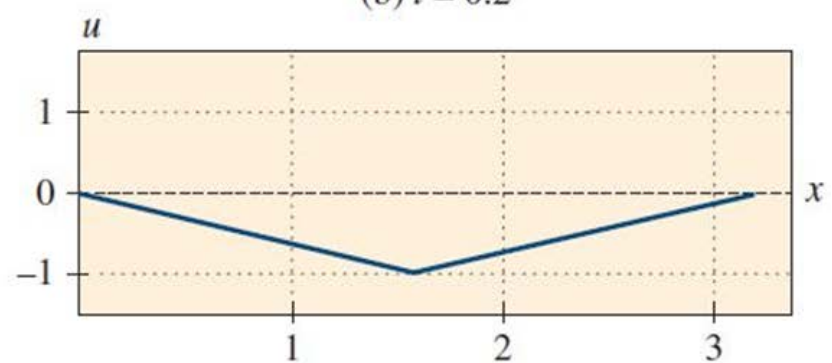
(a)  $t = 0$  initial shape



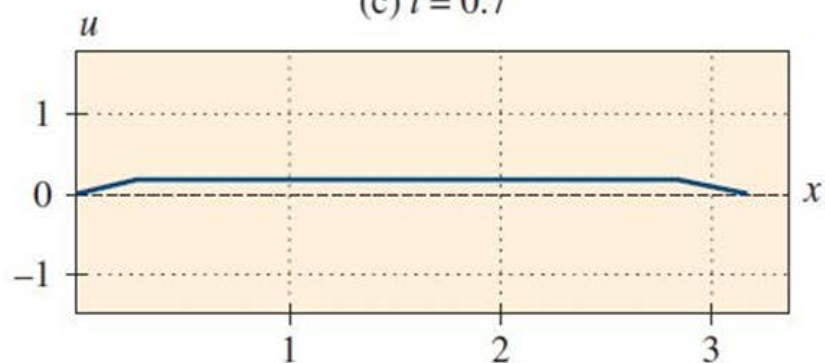
(b)  $t = 0.2$



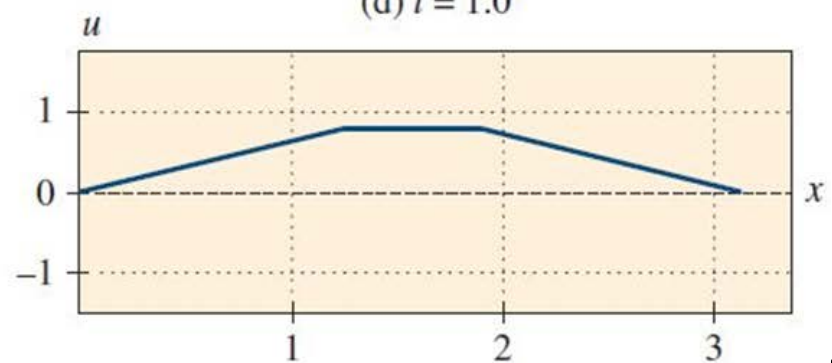
(c)  $t = 0.7$



(d)  $t = 1.0$



(e)  $t = 1.6$



(f)  $t = 1.9$

## 13.5 Laplace's Equation

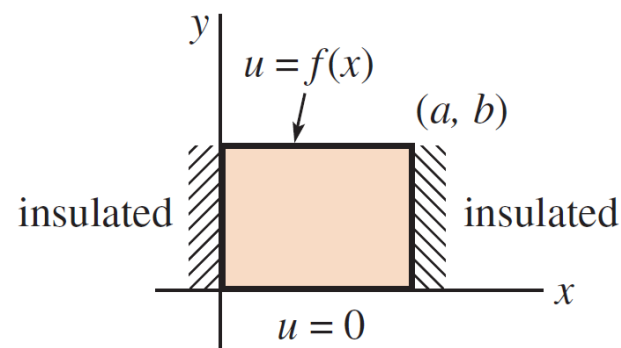
### ■ Introduction

수직 벽의 경계가 절연된 사각 판의 Steady-State (정상상태) 온도분포 구하기

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} = 0, \quad 0 < x < a, \quad 0 < y < b \quad (1)$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=0} = 0, \quad \left. \frac{\partial u}{\partial x} \right|_{x=a} = 0, \quad 0 < y < b \quad (2)$$

$$u(x, 0) = 0, \quad u(x, b) = f(x), \quad 0 < x < a. \quad (3)$$



### ■ Solution of the BVP

$u(x, y) = X(x)Y(y)$  을 가정하면

$$\frac{X''}{X} = -\frac{Y''}{Y} = -\lambda$$

$$X'' + \lambda X = 0 \quad (4)$$

$$Y'' - \lambda Y = 0. \quad (5)$$

처음의 세 경계조건은  $\rightarrow X'(0)=0, X'(a)=0, Y(0)=0$

식 (4)와 경계조건은

$$X'' + \lambda X = 0, X'(0) = 0, X'(a) = 0. \quad (6)$$

$\lambda = 0$  인 경우는;

$$X'' = 0, X'(0) = 0, X'(a) = 0.$$

$$X(x) = c_1$$

$\lambda = -\alpha^2 < 0$  인 경우는;

Trivial Solution

$\lambda = \alpha^2 > 0$  인 경우는;

$$X'' + \alpha^2 X = 0, X'(0) = 0, X'(a) = 0$$

$$X = c_1 \cos \frac{n\pi}{a} x, \quad n = 1, 2, \dots, \quad \lambda_n = \alpha_n^2 = \frac{n^2 \pi^2}{a^2}$$

$\lambda = 0$ ,  $\lambda = \alpha^2 > 0$  인 경우를 종합하여

$$X = c_1, \quad n = 0, \quad \text{and} \quad X = c_1 \cos \frac{n\pi}{a} x, \quad n = 1, 2, \dots$$

이제 식 (5)와 경계조건은

$$Y'' - \lambda Y = 0, \quad Y(0) = 0$$

$$\lambda_0 = 0 \text{ 이면 } \rightarrow Y(y) = c_4 y$$

$$\lambda_n = \alpha_n^2 = n^2 \pi^2 / a^2 \text{ 이면 } \rightarrow Y = c_3 \cosh(n\pi y / a) + c_4 \sinh(n\pi y / a).$$

$$\text{경계조건에 의해 } Y = c_4 \sinh(n\pi y / a).$$

종합하면, (1)을 만족하며 처음의 세 경계조건을 만족하는  $u_n = X(x)Y(y)$  형태의 해는

$$A_0 y, \quad n = 0, \quad \text{and} \quad A_n \sinh \frac{n\pi}{a} y \cos \frac{n\pi}{a} x, \quad n = 1, 2, \dots,$$



중첩의 원리에 의하여

$$u(x, y) = A_0 y + \sum_{n=1}^{\infty} A_n \sinh \frac{n\pi}{a} y \cos \frac{n\pi}{a} x. \quad (7)$$

네 번째 경계조건을 대입하면

$$u(x, b) = f(x) = A_0 b + \sum_{n=1}^{\infty} \left( A_n \sinh \frac{n\pi}{a} b \right) \cos \frac{n\pi}{a} x, \quad \leftarrow \text{Fourier cosine Series}$$

$A_0 b = a_0 / 2$ ,  $A_n \sinh(n\pi b / a) = a_n$ 에 해당하므로

$$2A_0 b = \frac{2}{a} \int_0^a f(x) dx, \rightarrow A_0 = \frac{1}{ab} \int_0^a f(x) dx \quad (8)$$

$$A_n \sinh \frac{n\pi}{a} b = \frac{2}{a} \int_0^a f(x) \cos \frac{n\pi}{a} x dx$$

$$A_n = \frac{2}{a \sinh \frac{n\pi}{a} b} \int_0^a f(x) \cos \frac{n\pi}{a} x dx. \quad (9)$$

최종해는 (7)이며 필요한 상수는 (8), (9)에 정의된다.