

## บทที่ 6

### การเคลื่อนที่ของกลุ่มคลื่นอิสระใน 1 มิติ

ในบทนี้จะศึกษาการเคลื่อนที่ของอนุภาคอิสระ (ไม่มีแรงภายนอกมากระทำ) ใน 1 มิติ เราจะศึกษาโดยประยุกต์ใช้เทคนิคการกระจายมาใช้อธิบายค่าที่น้อยที่สุดของความไม่แน่นอน และรูปแบบที่เป็นไปได้ของกลุ่มคลื่นใน 1 มิติ ที่สอดคล้องกับหลักความไม่แน่นอน

#### 6.1 ผลคูณความไม่แน่นอนที่น้อยที่สุด

ในการหาค่าที่น้อยที่สุดของความไม่แน่นอนสำหรับผลคูณของ  $\Delta x \cdot \Delta p$  เราต้องนิยามความหมายของปริมาณทั้งสองก่อนโดย

$$(\Delta x)^2 = \langle (x - \langle x \rangle)^2 \rangle = \langle x^2 \rangle - \langle 2x \langle x \rangle \rangle + \langle \langle x \rangle^2 \rangle$$

$$\langle \Delta p \rangle^2 = \langle (p - \langle p \rangle)^2 \rangle = \langle p^2 \rangle - \langle p \rangle^2$$

ถ้าเราให้  $\alpha \equiv x - \langle x \rangle$

$$\beta \equiv p - \langle p \rangle = -i\hbar \left( \frac{d}{dx} - \left\langle \frac{d}{dx} \right\rangle \right)$$

จะได้ว่า

$$\begin{aligned} (\Delta x^2) \cdot (\Delta p^2) &= \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \alpha^2 \psi dx \int_{-\infty}^{\infty} \psi^* \beta^2 \psi dx \\ &= \int_{-\infty}^{\infty} (\alpha^* \psi^*) (\alpha \psi) dx \int_{-\infty}^{\infty} (\beta^* \psi^*) (\beta \psi) dx \dots\dots\dots(6.1) \end{aligned}$$

จากเอกลักษณ์

$$\int \left| f - g \frac{\int fg^* dx}{\int |g|^2 dx} \right|^2 dx \geq 0 \quad \text{ถ้า } f = \gamma g \text{ เมื่อ } \gamma \text{ เป็นค่าคงที่ จะได้ว่า}$$

$$\int |f|^2 dx \int |g|^2 dx \geq \left| \int f^* g dx \right|^2$$

ถ้าเราแทน  $f = \alpha\psi$  และแทน  $g = \beta\psi$  สมการที่ (6.1) จะกลายเป็น

$$(\Delta x)^2 \cdot (\Delta p)^2 \geq \left| \int (\alpha^* \psi^*) (\beta \psi) dx \right|^2 = \left| \int \psi^* \alpha \beta \psi dx \right|^2$$

เทอมสุดท้ายสามารถเขียนให้อยู่ในรูป

$$\begin{aligned} & \left| \int \psi^* \left[ \frac{1}{2} (\alpha\beta - \beta\alpha) + \frac{1}{2} (\alpha\beta + \beta\alpha) \right] \psi dx \right|^2 \\ &= \frac{1}{4} \left| \int \psi^* (\alpha\beta - \beta\alpha) \psi dx \right|^2 + \frac{1}{4} \left| \int \psi^* (\alpha\beta + \beta\alpha) \psi dx \right|^2 \end{aligned}$$

ผลคูณด้านขวาของสมการเป็นศูนย์

เมื่อเราใช้ความสัมพันธ์

$$\left( \int \psi^* \alpha \beta \psi dx \right)^* = \int \psi \alpha^* \beta^* \psi^* dx = \int (\beta^* \psi^*) (\alpha \psi) dx = \int \psi^* \beta \alpha \psi dx$$

$$(\alpha\beta - \beta\alpha)\psi = -i\eta \left[ x \frac{d\psi}{dx} - \frac{d}{dx} (x\psi) \right] = i\eta\psi$$

$$\text{จะได้ } (\Delta x)^2 \cdot (\Delta p)^2 \geq \frac{1}{4} \eta^2 \quad \text{หรือ} \quad \Delta x \cdot \Delta p \geq \frac{1}{2} \eta^2$$

ซึ่งเป็นการยืนยันความถูกต้องของหลักความไม่แน่นอนของไฮเซนเบิร์ก

## 6.2 รูปแบบของกลุ่มคลื่นที่มีค่าน้อยที่สุด

ความไม่แน่นอนของผลคูณจะมีค่าน้อยที่สุดเมื่อ เงื่อนไขทั้งสองข้อเป็นจริง

$$\alpha\psi = \gamma\beta\psi$$

$$\int \psi^* (\alpha\beta + \beta\alpha)\psi dx = 0$$

จาก  $\alpha \equiv x - \langle x \rangle$  และ  $\beta \equiv p - \langle p \rangle = -i\hbar \left( \frac{d}{dx} - \left\langle \frac{d}{dx} \right\rangle \right)$  จะได้ว่า

$$\frac{d\psi}{dx} = \left[ \frac{i}{\hbar} (x - \langle x \rangle) + \frac{i\langle p \rangle}{\hbar} \right] \psi$$

$$\psi(x) = N \exp \left[ \frac{i}{\hbar} (x - \langle x \rangle)^2 + \frac{i\langle p \rangle x}{\hbar} \right] \quad \text{เมื่อ } N \text{ คือค่าคงที่}$$

$$\left( \frac{1}{\gamma} + \frac{1}{\gamma^*} \right) \int \psi^* \alpha^2 \psi dx = 0 \quad \text{เมื่อ } \gamma \text{ เป็นจำนวนจินตภาพ}$$

$$N \text{ หาได้จากการนอร์มอลไลซ์} \quad \int |\psi|^2 dx = 1$$

$$\text{ส่วน } \gamma \text{ หาได้เมื่อกำหนด} \quad \int (x - \langle x \rangle)^2 |\psi|^2 dx = (\Delta x)^2$$

เมื่อได้ค่าของอินทิเกรตข้างบนจำนวนนำไปสู่กลุ่มคลื่นที่มีค่าน้อยที่สุด

$$\psi(x) = [2\pi(\Delta x)^2]^{-1/2} \exp \left[ -\frac{(x - \langle x \rangle)^2}{4(\Delta x)^2} + \frac{i\langle p \rangle x}{\hbar} \right]$$

### 6.3 สัมประสิทธิ์การกระจายฟังก์ชัน ( Momentum expansion coefficients )

จากฟังก์ชันไอเกนของโมเมนตัมใน 1 มิติ

$$u_k(x) = L^{-1/2} e^{ikx} \quad \text{สำหรับกล่องยาว } L$$

$$u_k(x) = (2\pi)^{-1/2} e^{ikx} \quad \text{สำหรับฟังก์ชันเดลตา}$$

ฟังก์ชันคลื่นของอนุภาคอิสระหาได้จาก

$$i\eta \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\eta^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi}{\partial x^2}$$

สมการคลื่นเขียนได้ในรูป

$$\psi(x, t) = \left( \sum_k \text{or } \int dx \right) A_k e^{-iE_k/\eta} u_k(x)$$

เมื่อ  $A_k$  ไม่ขึ้นกับ  $x$  และ  $t$  โดยเวลาทั้งหมดจะอยู่ในองค์ประกอบของเอกซ์โพเนนเชียล โดยมีเงื่อนไขว่า

$$E_k = \frac{\eta^2 k^2}{2m}$$

ปัญหาของการเคลื่อนที่ของกลุ่มคลื่นก็คือ การหาการกระจายของสัมประสิทธิ์ของ  $A_k$  ที่เวลาเฉพาะใดๆ ถ้าให้  $t=0$  จะได้ว่า

$$A_k = \int u_k^*(x) \psi(x, 0) dx$$

ขอบเขตของการอินทิเกรตคือ  $x = \pm \frac{1}{2}L$  หรือ  $x = \pm\infty$  ขึ้นอยู่กับว่าเราจะใช้ฟังก์ชันคลื่นในกล่องหรือฟังก์ชันเดลตา

## 6.4 การเปลี่ยนแปลงของกลุ่มคลื่นตามเวลา

ถ้าเราเลือก  $\psi(x, 0)$  ซึ่ง  $\langle x \rangle = \langle p \rangle = 0$  กลุ่มคลื่นจะมีจุดเริ่มต้นที่ตำแหน่ง  $x = 0$  และมีค่าเฉลี่ยโมเมนตัมเป็นศูนย์ จากนั้นใช้เงื่อนไขการนอร์มอลไลซ์ของกล่อง จะได้ว่า

$$A_k = [2\pi L^2 (\Delta x)^2]^{1/2} \int_{-L/2}^{L/2} \exp\left[\frac{x^2}{4(\Delta x)^2} - ikx\right] dx$$

$$= \left[\frac{8\pi(\Delta x)^2}{L^2}\right]^{1/4} e^{-k^2(\Delta x)^2}$$

$L$  มีขนาดใหญ่มาก ทำให้อินทิเกรตเมื่อ  $|x| > \frac{L}{2}$  เป็นศูนย์ จะได้ฟังก์ชันคลื่นในกรณีทั่วไปว่า

$$\psi(x, t) = \sum_k A_k e^{-i\eta k^2 t / 2m} u_k(x) \quad \text{เมื่อ } k = \frac{2\pi n}{L}$$

$n$  เป็นได้ทั้งจำนวนเต็มบวก เต็มลบและศูนย์ ถ้าเลือก  $L$  ที่ใหญ่พอและ  $n$  ที่มีค่าต่อเนื่องเราสามารถแทนผลรวมด้วยอินทิเกรต ดังนั้น

$$\psi(x, t) = \left[\frac{(\Delta x)^2}{2\pi^3}\right]^{1/4} \int_{-\infty}^{\infty} \exp\left[-k^2(\Delta x)^2 - \frac{i\eta k^2 t}{2m} + ikx\right] dx$$

$$= (2\pi)^{-1/4} \left(\Delta x + \frac{i\eta t}{2m\Delta x}\right)^{-1/2} \exp\left(-\frac{x^2}{4(\Delta x)^2 + 2i\eta t / m}\right)$$

ความหนาแน่นของความน่าจะเป็นของตำแหน่ง

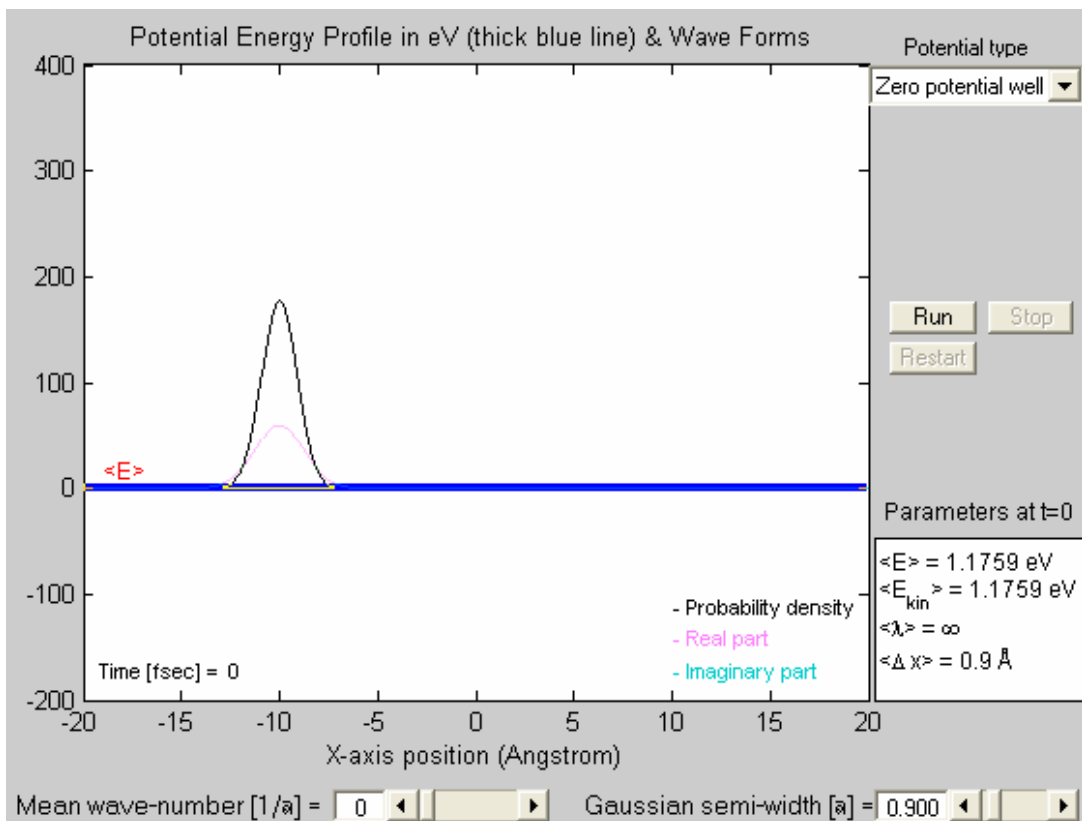
$$|\psi(x, t)|^2 = \left\{2\pi \left[(\Delta x)^2 + \frac{\eta^2 t^2}{4m^2(\Delta x)^2}\right]\right\} \exp\left(-\frac{x^2}{2[(\Delta x)^2 + \eta^2 t^2 / 4m^2(\Delta x)^2]}\right)$$

สมการนี้มีรูปเหมือน  $|\psi(x, 0)|^2$  ยกเว้น  $(\Delta x)^2$  แทนด้วย

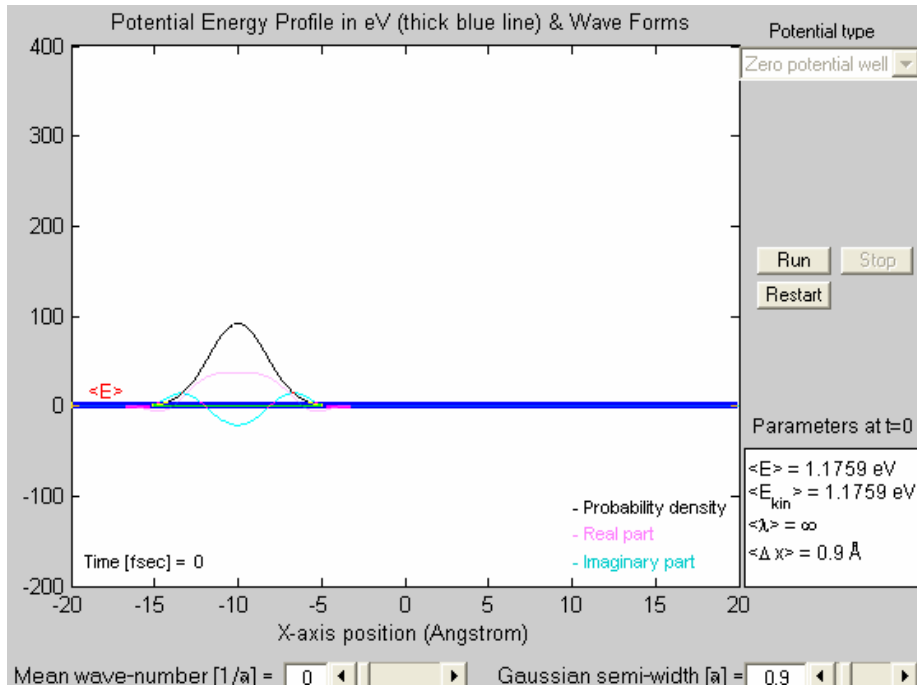
$(\Delta x)^2 + (\hbar^2 t^2 / 4m^2 (\Delta x)^2)$  ซึ่งมีค่าเท่ากับ  $(\Delta x)^2 + (\Delta p)^2 t^2 / m^2$  ดังนั้นจุดศูนย์กลางของคลื่นยังอยู่ที่  $x = 0$  ในขณะที่ความกว้างของกลุ่มคลื่นมีค่าเพิ่มขึ้นเมื่อ  $t$  ห่างออกจากศูนย์ทั้งสองข้าง

โปรแกรมที่ใช้แสดงการเคลื่อนที่ของกลุ่มคลื่นอยู่ในภาคผนวก 1 โดยมีเอาท์พุทจากโปรแกรมดังนี้

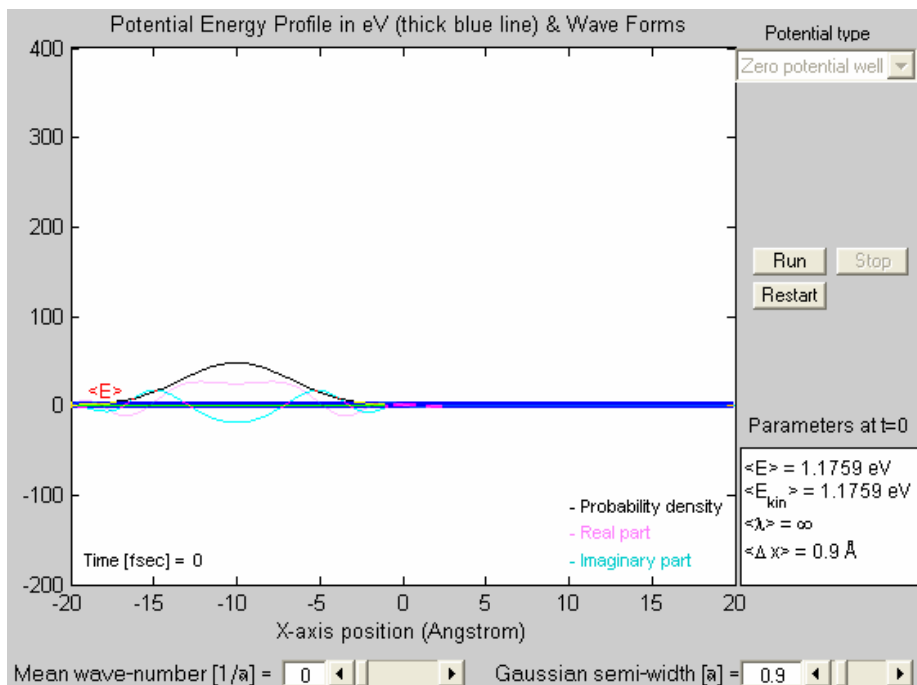
1. ศักย์ป่อศูนย์ ที่เวลา  $t = 0$



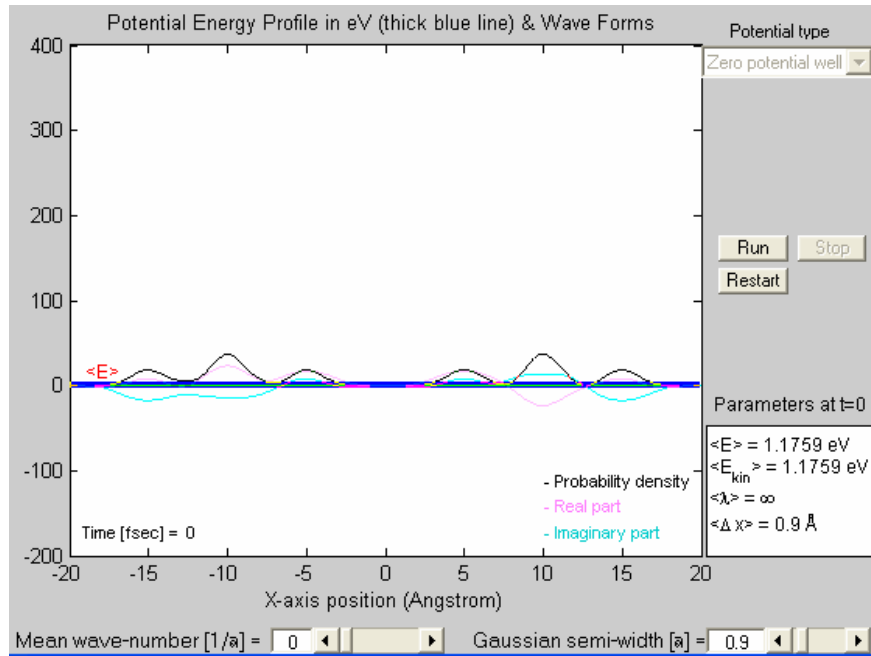
ที่เวลา  $t = 0.1$  วินาที กลุ่มคลื่นจะแผ่กระจายไปทางด้านข้าง โดยมีความสูงของคลื่นลดลง



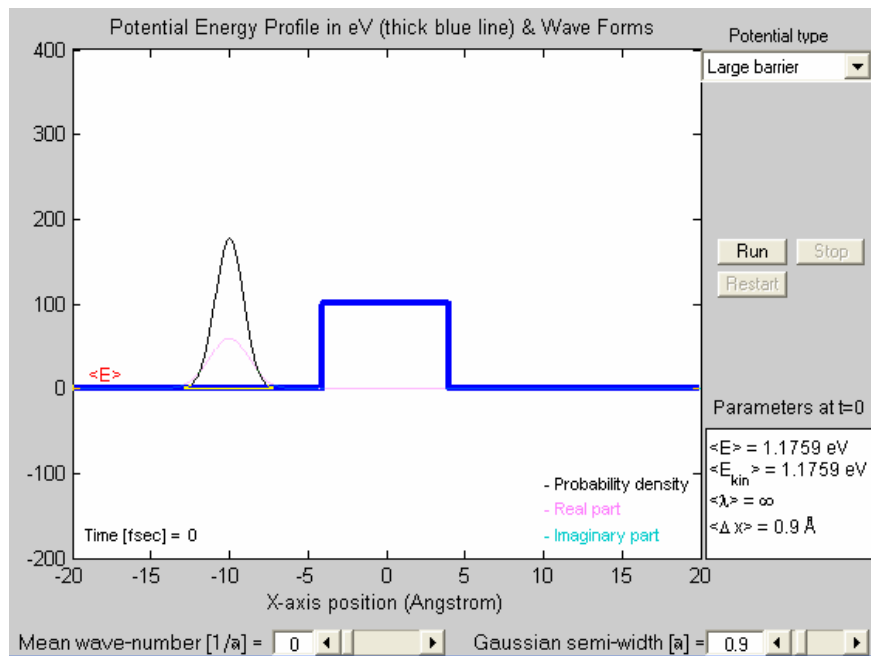
ที่เวลา  $t = 0.3$  วินาที ความสูงของคลื่นลดลง การกระจายของคลื่นก็จะมากยิ่งขึ้น



ที่เวลา  $t = 1.1 t$  วินาที คลื่นจะกระจายมากยิ่งขึ้น โดยมีการเพิ่มของฟีกใหม่ที่มีขนาดเล็ก

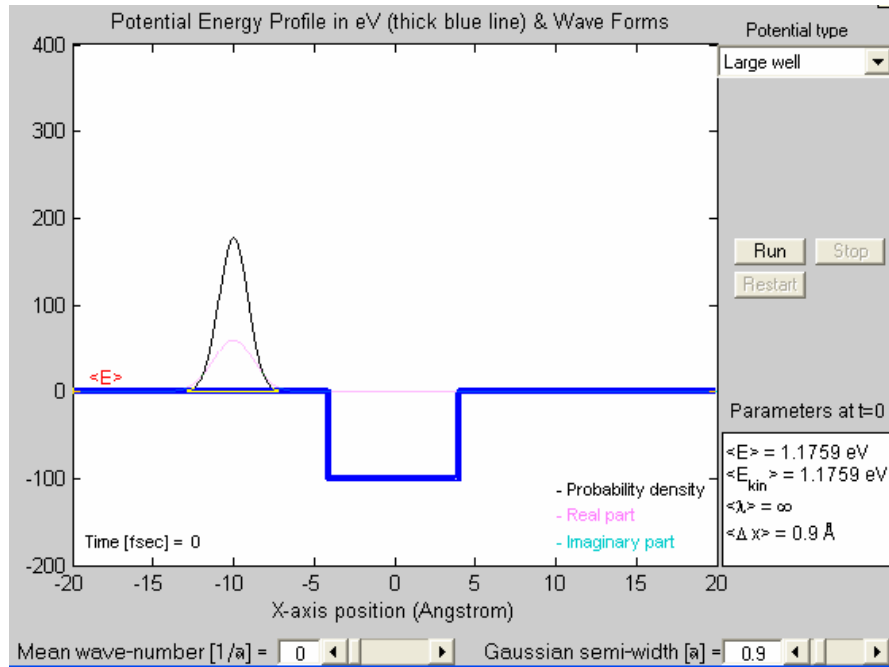


## 2. กำแพงศักย์ขนาดใหญ่ ที่ $t = 0$

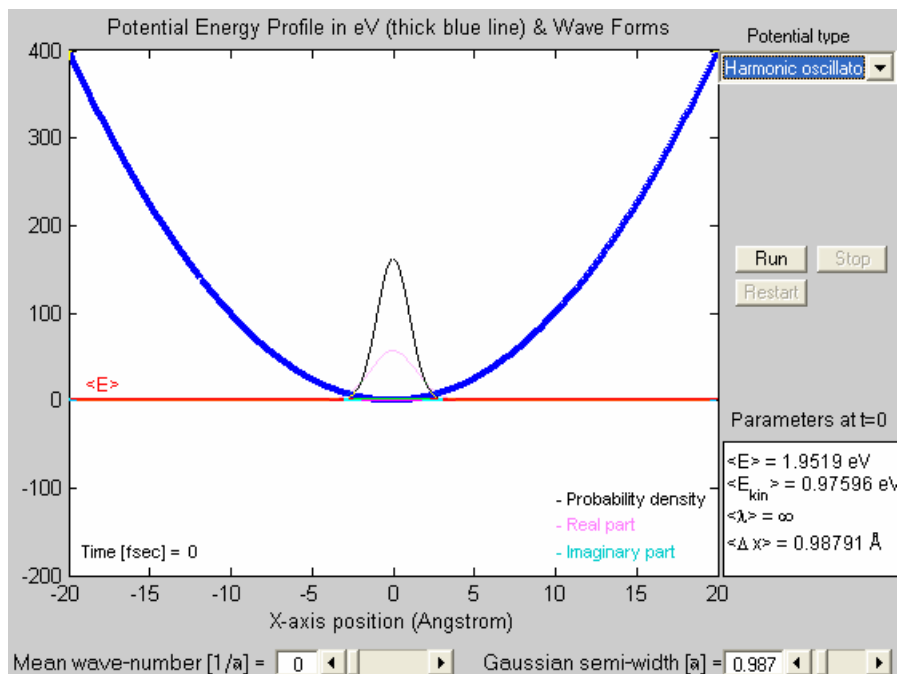




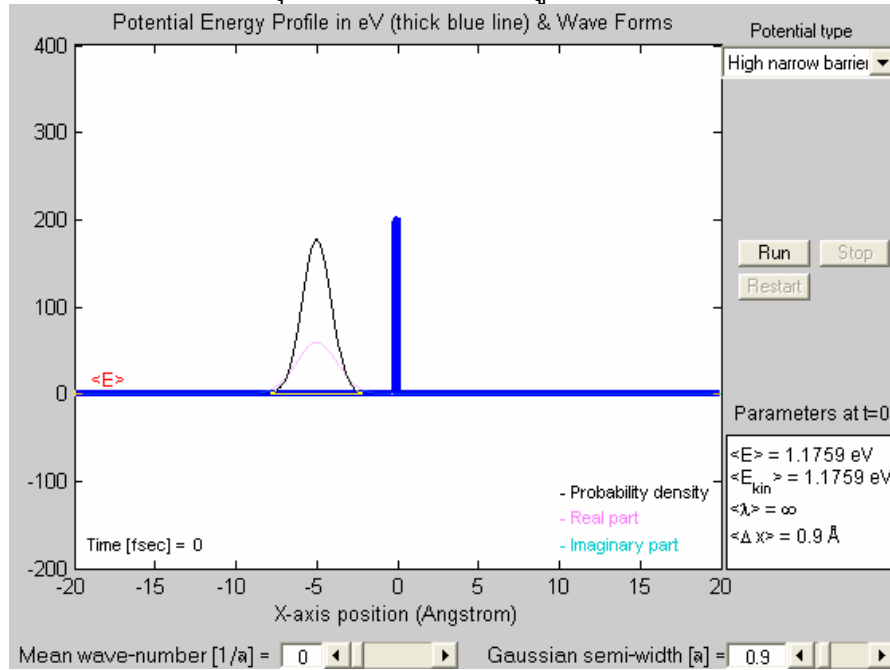
### 3. บ่อศักย์ขนาดใหญ่ ที่ $t = 0$



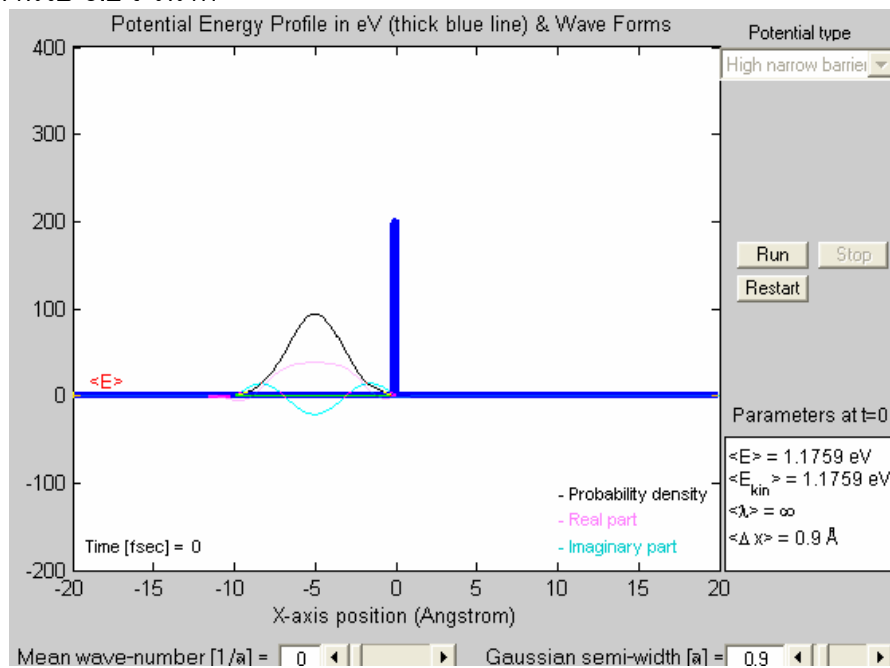
### 4. บ่อการกวัดแกว่งฮาร์มอนิกที่ $t = 0$



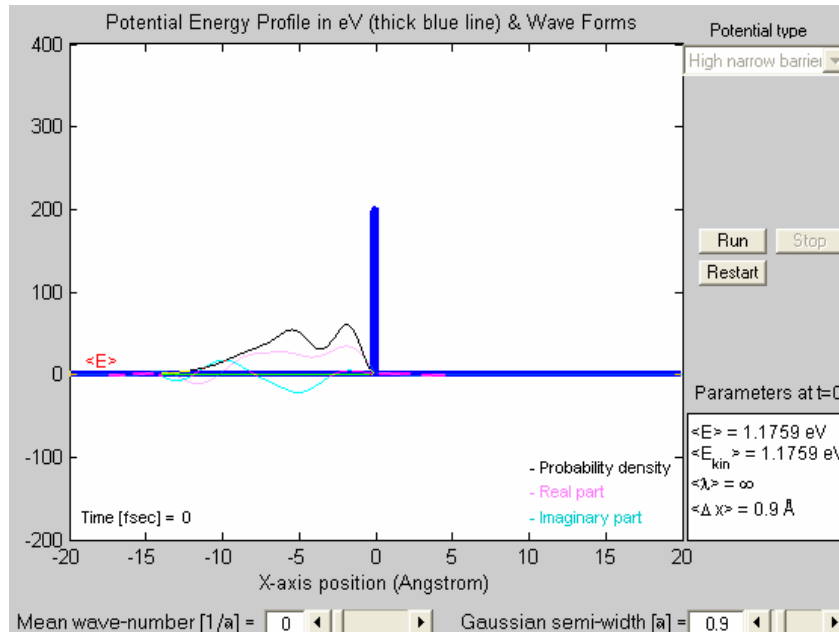
### 5. การเคลื่อนที่ของกลุ่มคลื่นชนกำแพงศักย์สูงแคบ



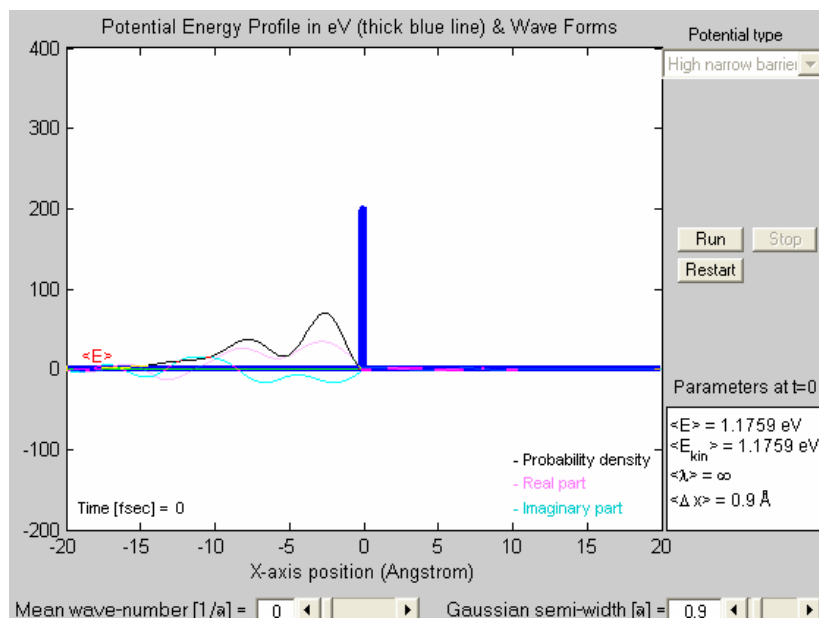
เมื่อเวลาผ่านไป 0.2 t วินาที



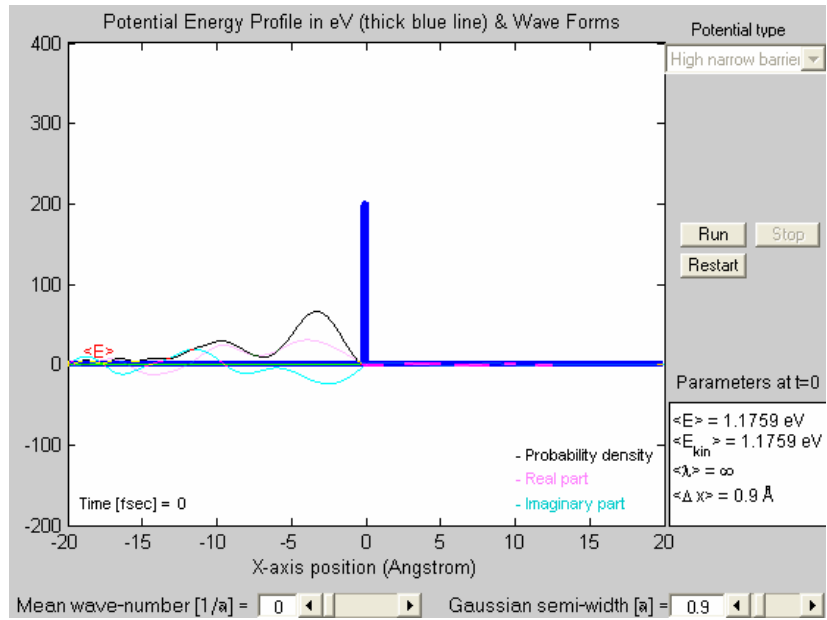
เมื่อเวลาผ่านไป 0.4 t วินาที



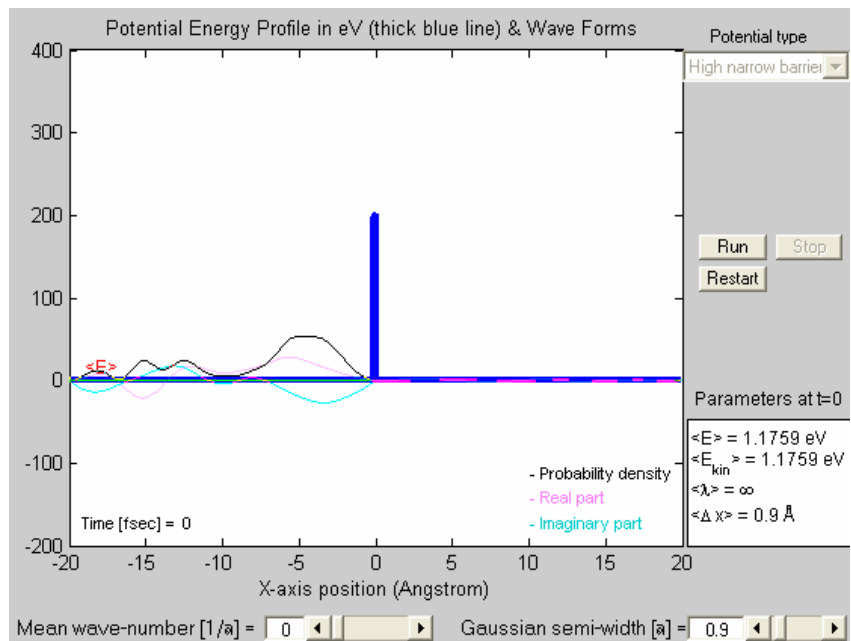
เมื่อเวลาผ่านไป 0.7 t วินาที



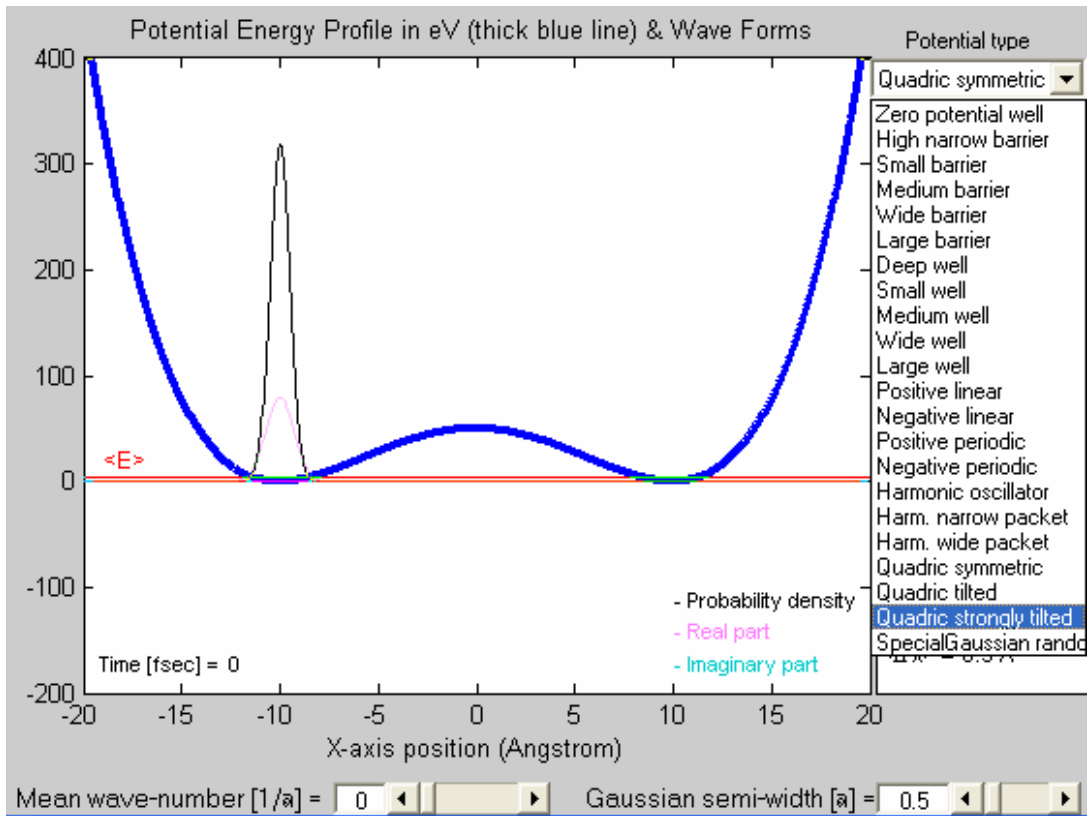
เมื่อเวลาผ่านไป 0.9 t วินาที



เมื่อเวลาผ่านไป 1.2 t วินาที



นอกจากนี้ยังมีศักย์ชนิดอื่นอีกหลายชนิดที่นักศึกษาสามารถศึกษาได้



## แบบฝึกหัดบทที่ 6

1. พิจารณาอนุภาคอิสระมวล  $m$  ซึ่งมีฟังก์ชันคลื่นที่  $t = 0$  คือ

$$\psi(x, t) = \frac{\sqrt{a}}{(2\pi)^{3/4}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-a^2(k-k_0)^2/4} e^{-ikx} dx$$

จงหาการเปลี่ยนแปลงตามเวลาของกลุ่มคลื่น  $\psi(x, t)$  และความหนาแน่นความน่าจะเป็น  $|\psi(x, t)|^2$  และจง วาดรูปความหนาแน่นความน่าจะเป็น

2. อนุภาคเคลื่อนที่เป็นเส้นตรงสามารถแทนด้วยกลุ่มคลื่น

$$\psi(x) = (1+ix)/(1+ix^2)$$

- ก) จงนอร์มัลไลซ์กลุ่มคลื่น  
ข) จงหาจุดที่ความน่าจะเป็นมากที่สุด