

Fisika Kuantum

Hendrik Santoso Sugiarto

IBDA4221 – Selected Topic in Computer Technology

Quantum Computing

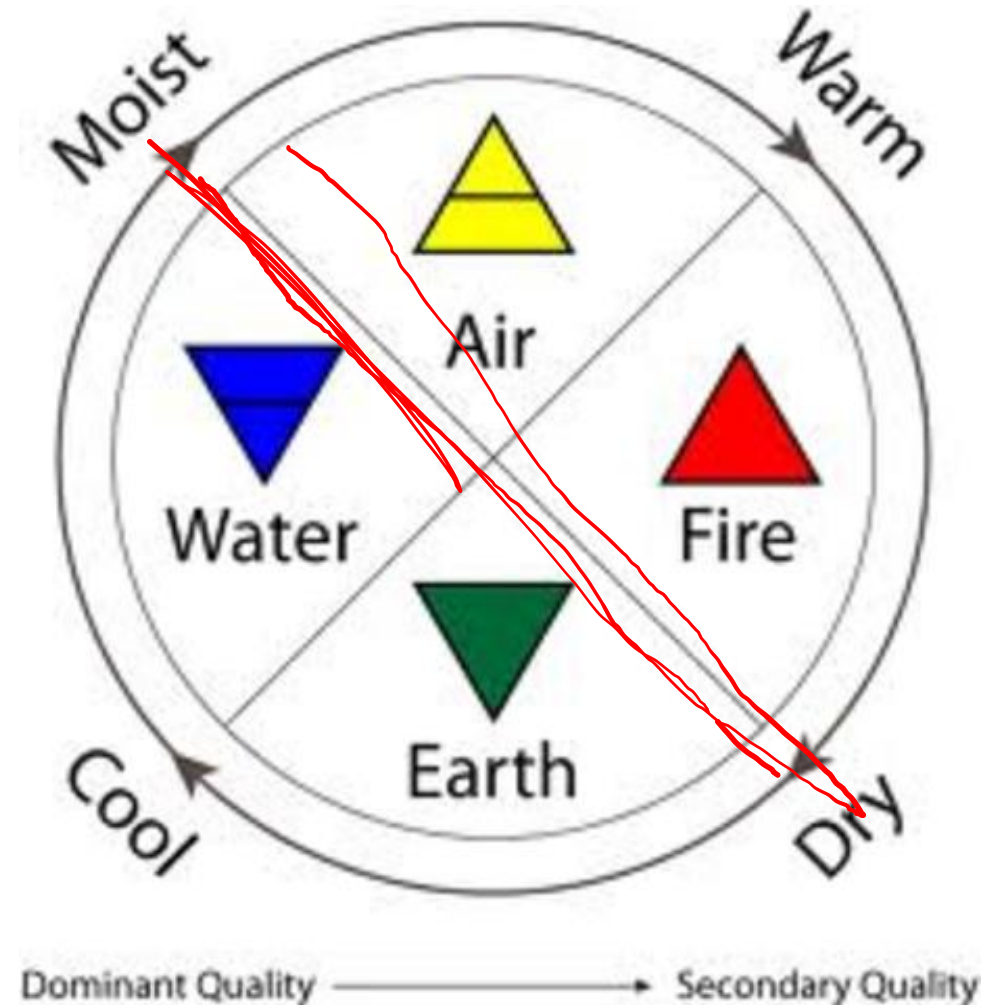
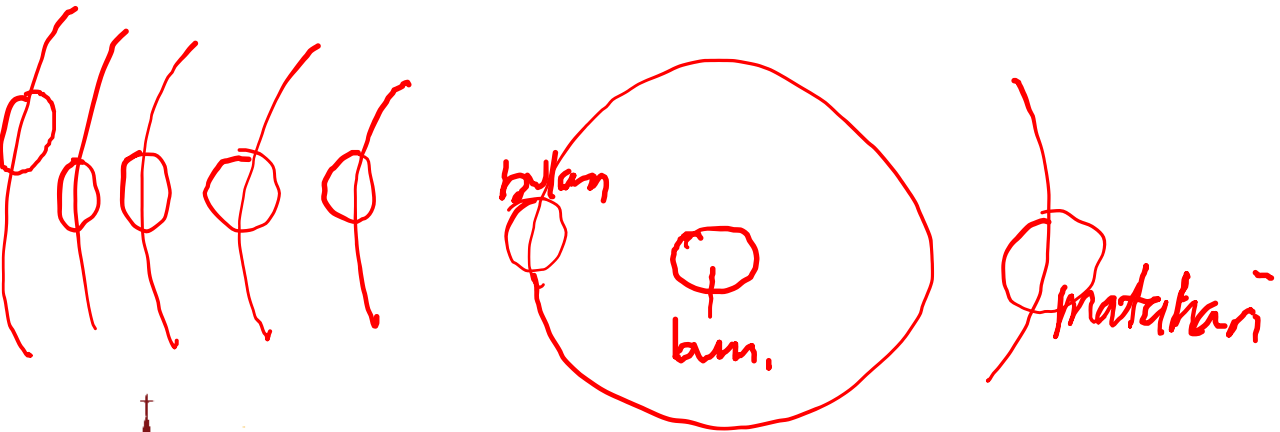
Capaian Pembelajaran

- Breakdown of Classical Physics
- Old Quantum Theory:
 - Planck: Quantization
 - Einstein: Photoelectric Effect
 - Bohr: Atomic Orbit
 - De Broglie: Wave-Particle Duality
- Modern Quantum Theory:
 - Schrodinger: Wave Mechanics
 - Born: Probabilistic Interpretation
 - Pauli: Exclusion Principle
 - Heisenberg: Uncertainty Principle & Matrix Mechanics
 - Dirac: Bracket Notation & Relativistic Quantum Mechanics
 - Standard Model
- Wavefunction
- Komutator

Breakdown of Classical Physics

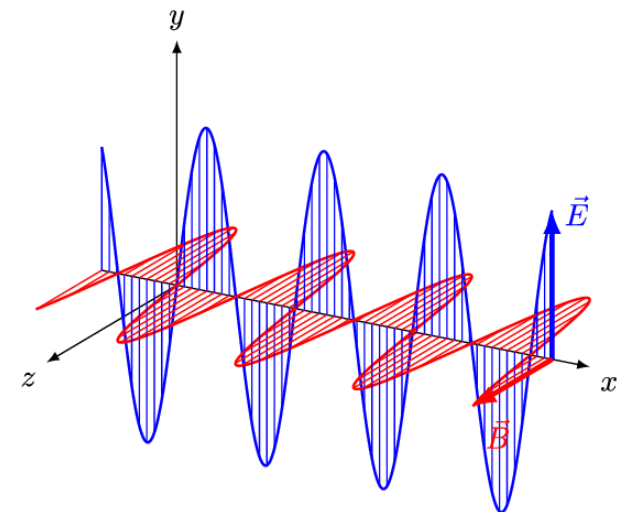
Ancient Physics

- Konteks: Greek Philosophy
- Kontributor utama: Aristotle, Ptolemy
- Asumsi dasar: *surga bumi*
 - Form-Matter (celestial-terrestrial)
 - Teleologis
 - Filosofis
- Kontribusi:
 - Mengajukan penjelasan filosofis lepas dari mitologi



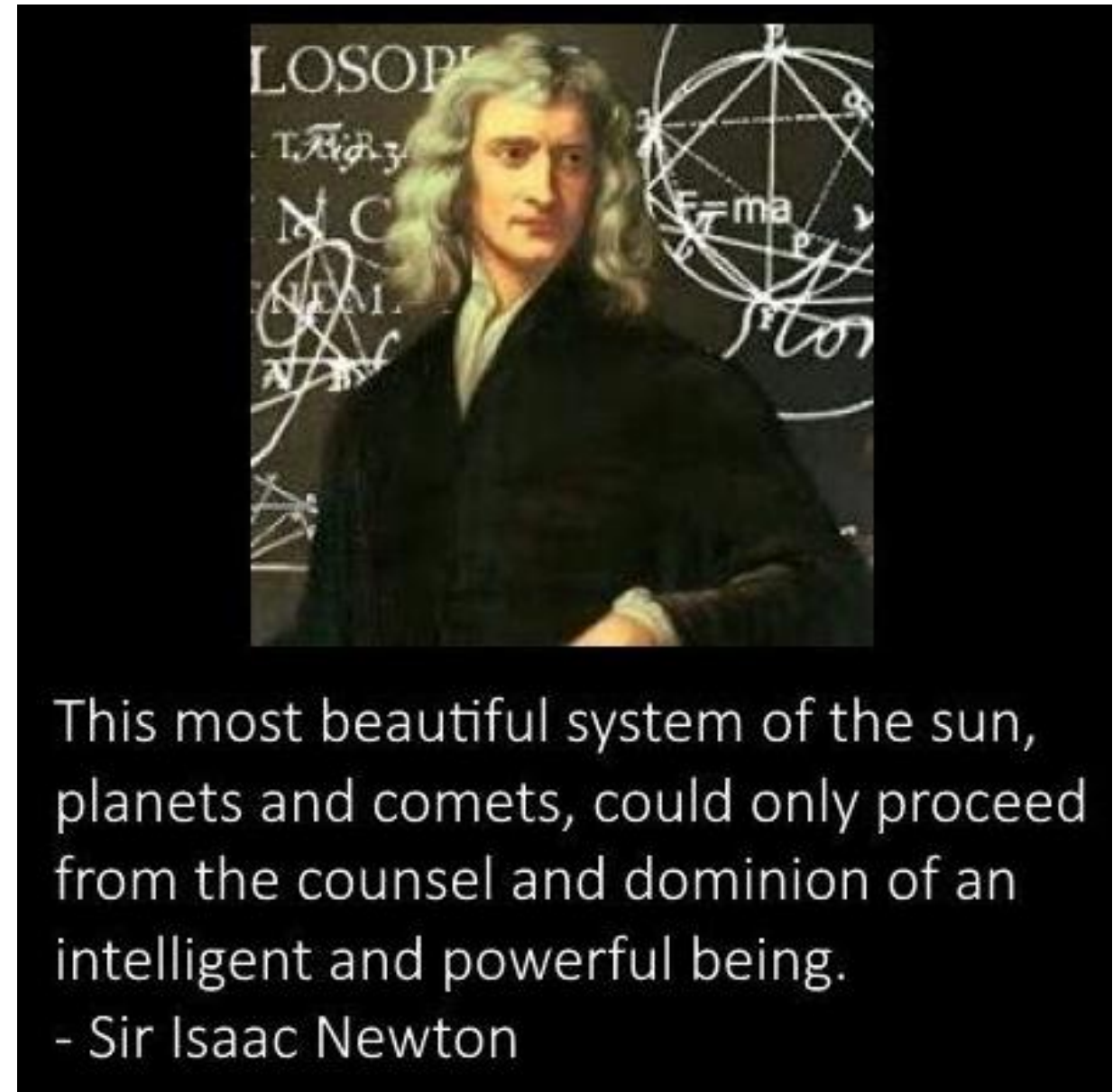
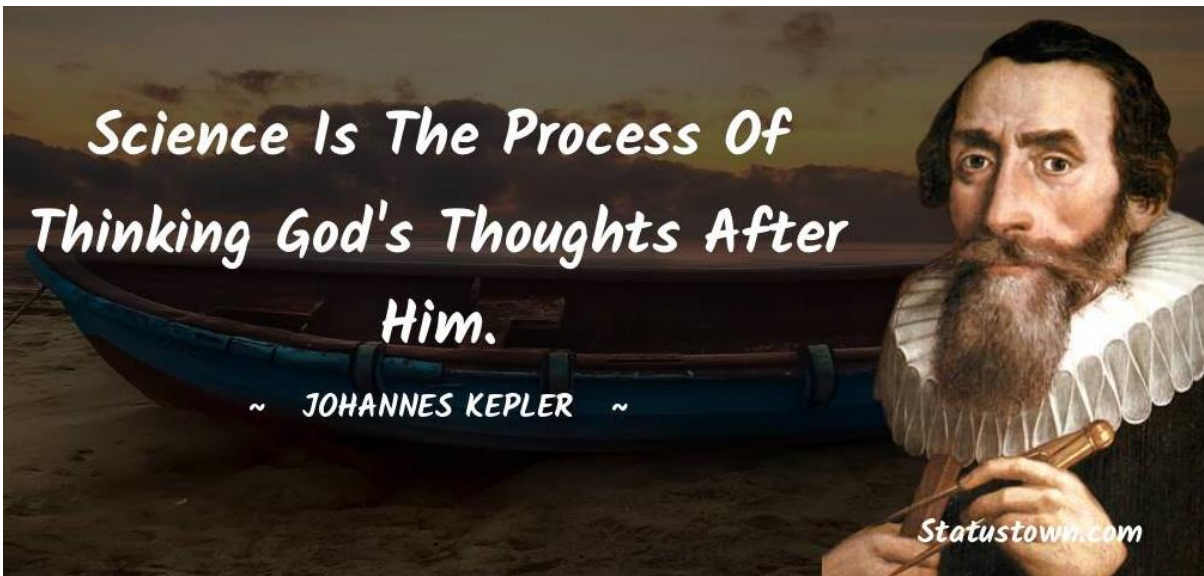
Classical Physics

- Konteks: Reformation & Enlightenment
- Kontributor utama: Newton, Lagrange, Hamilton, Maxwell
- Asumsi dasar:
 - Universal & Deterministik
 - Interaksi lokal
 - Empiris
- Kontribusi:
 - Newton's Law: menyatukan hukum langit dan bumi
 - Maxwell's Equation: Menyatukan listrik, magnet, dan cahaya



Asumsi

- Fisika klasik digerakan oleh asumsi adanya pencipta → *universal*



Asumsi

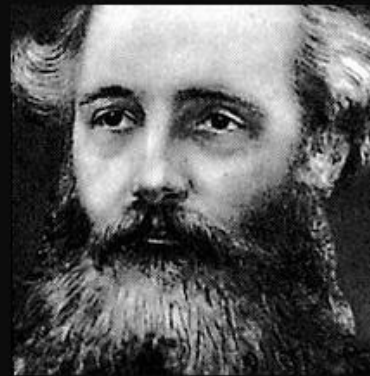
- Penemuan electromagnetism juga digerakan asumsi yang sama



The book of nature which we have to read is written by the finger of God.

~ Michael Faraday

AZ QUOTES



I have looked into most philosophical systems and I have seen that none will work without God.

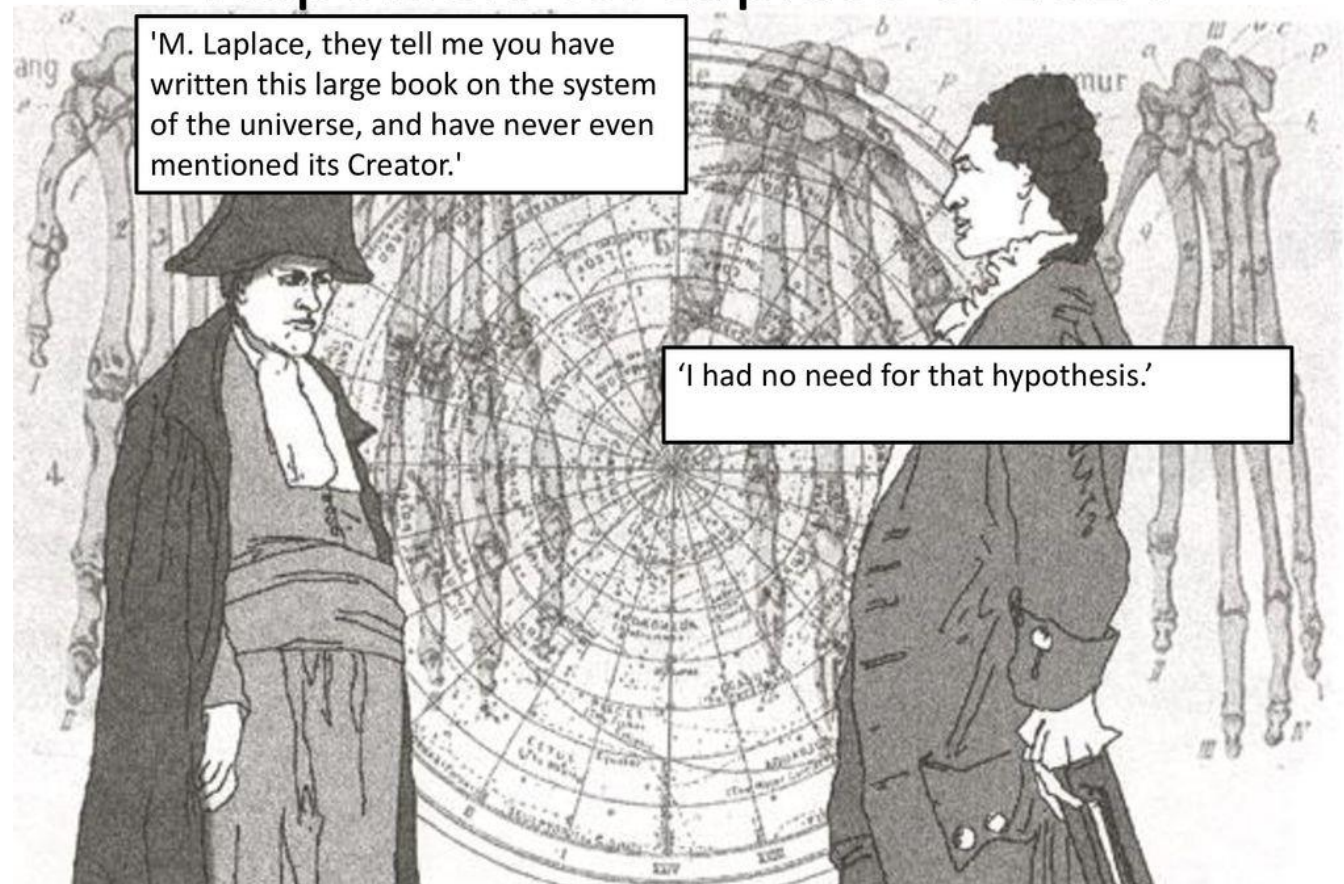
~ James Clerk Maxwell

AZ QUOTES

Enlightenment and Autonomy

- Enlightenment menekankan otonomi ciptaan akan Pencipta
- Tuhan digeser jauh keatas (Deism)

Napoleon Vs. Laplace c. 1814



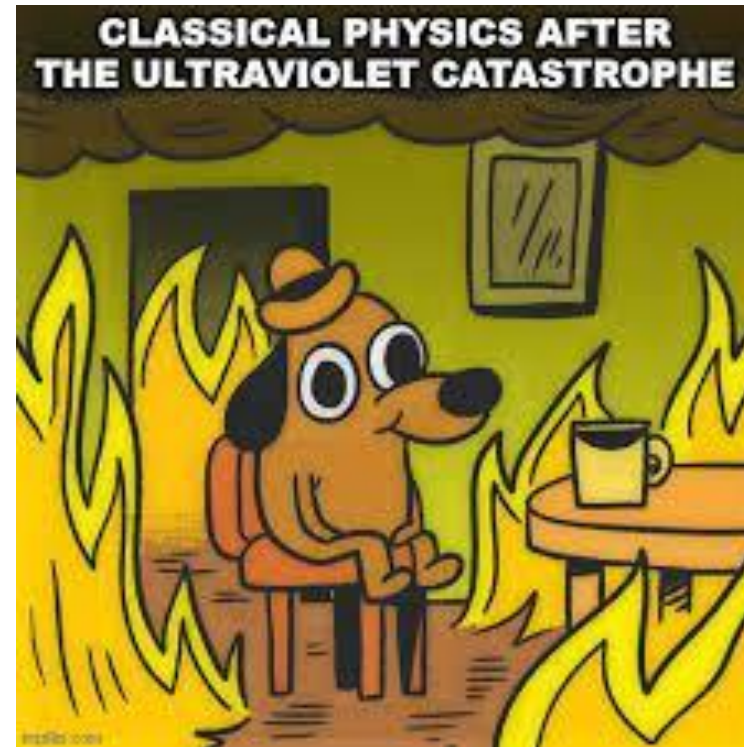
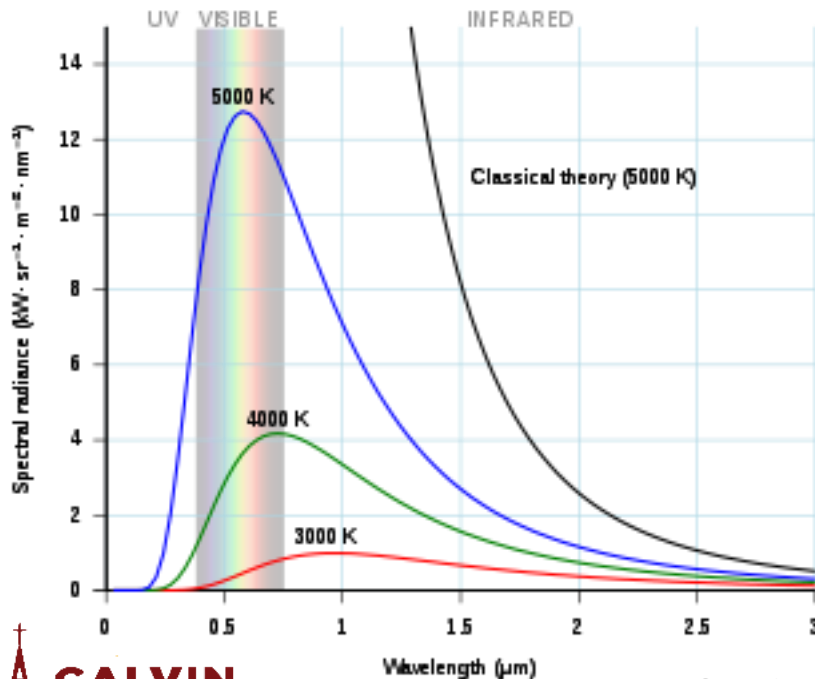
Runtuhnya Fisika Klasik

(1900an)

- Bencana ultraviolet
- Paradoks pada stabilitas orbit elektron
- Eksperimen celah ganda
- Efek fotoelektrik
- Polarisasi cahaya
- Eksperimen Stern-Gerlach
- Dll

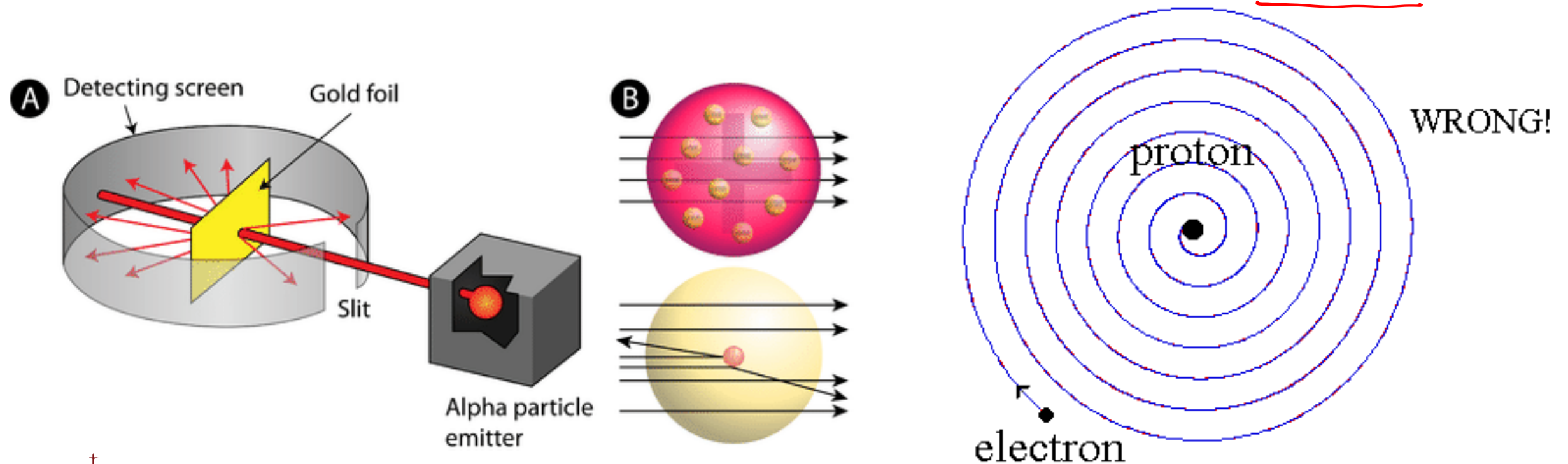
Ultraviolet Catastrophe

- Benda panas akan bersinar (menghasilkan radiasi)
- Benda yang sinarnya hanya berasal dari radiasi diri sendiri (bukan refleksi) disebut dengan “black body” → contoh matahari, bintang
- Pada 1900 Rayleigh dan Jeans menghitung frekuensi radiasi dari benda panas
 - hasilnya frekuensi ultraviolet yang sangat besar



Orbitals Stability

- Rutherford: elektron mengelilingi inti atom seperti planet mengelilingi bintang
- Tapi menurut hukum maxwell, electron yang berakselerasi akan menghasilkan radiasi dan kehilangan energi
- Sehingga menurut prediksi fisika klasik, elektron akan jatuh ke dalam inti atom



Double Slit Experiment

- Jika beberapa partikel ditembakkan melalui dua lubang akan membentuk pola interferensi, sekalipun hanya 1 partikel per tembakan

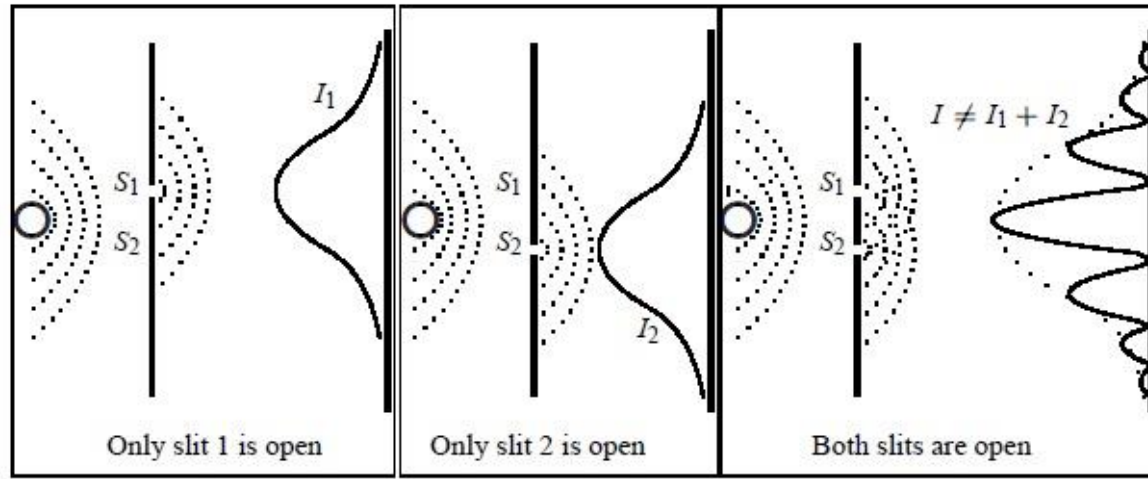
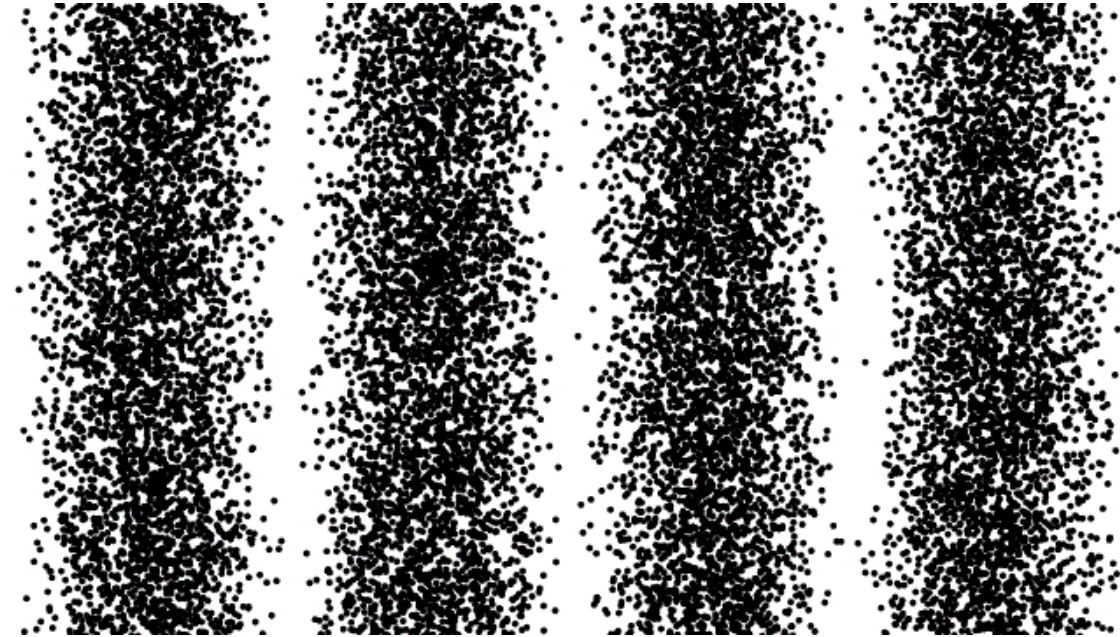
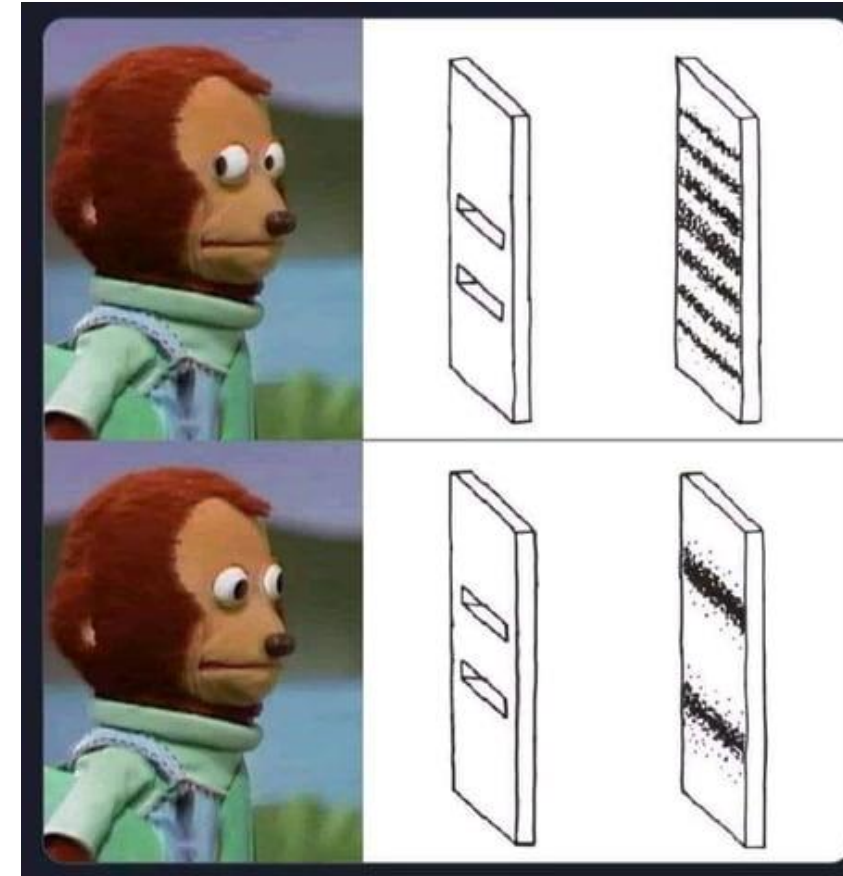
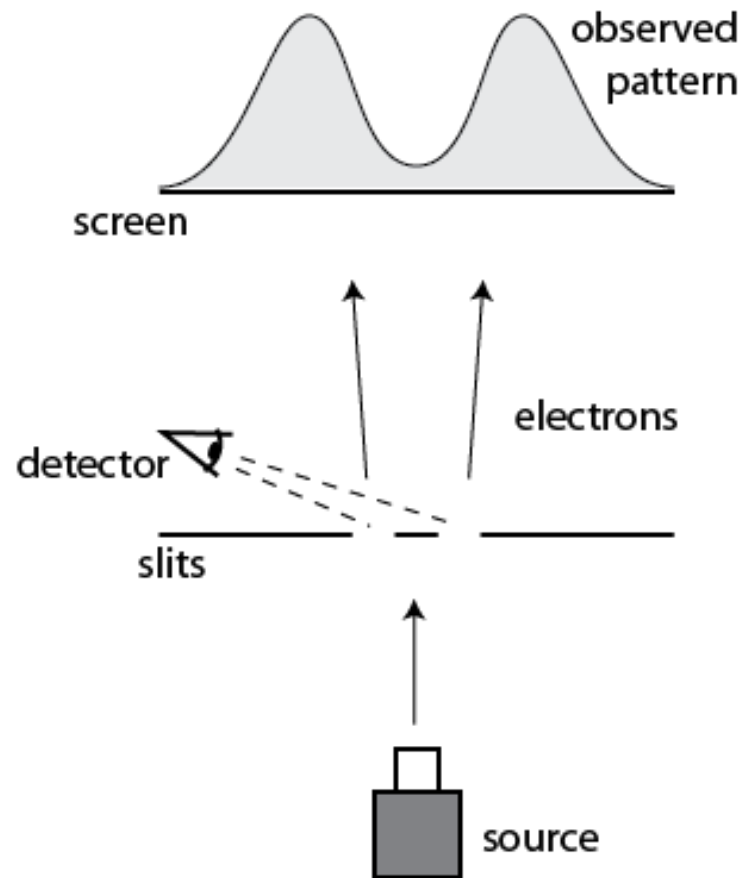
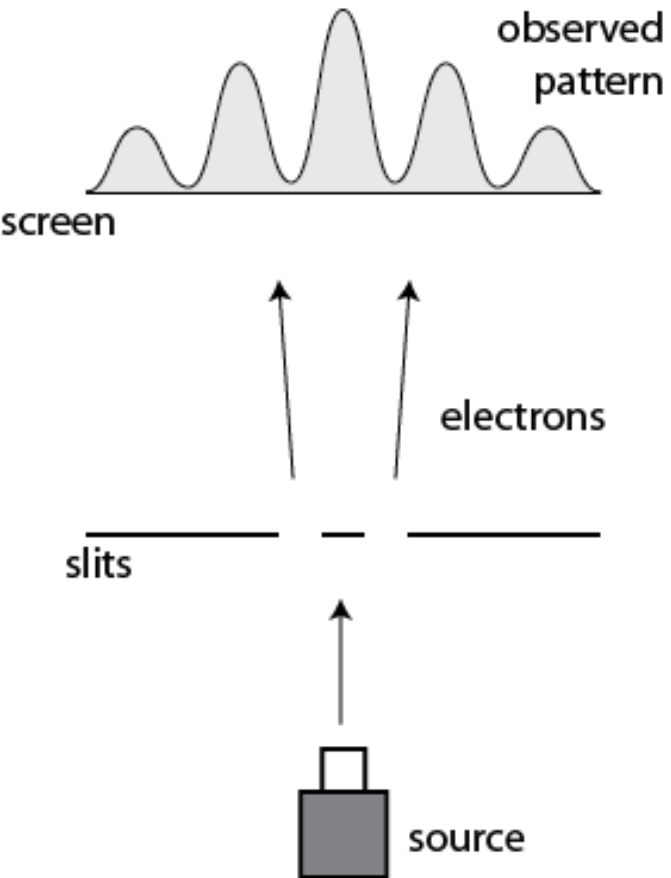


Figure 1.9 The double-slit experiment: S is a source of waves, I_1 and I_2 are the intensities recorded on the screen when only S_1 is open, and then when only S_2 is open, respectively. When both slits are open, the total intensity is no longer equal to the sum of I_1 and I_2 ; an *oscillating* term has to be added.



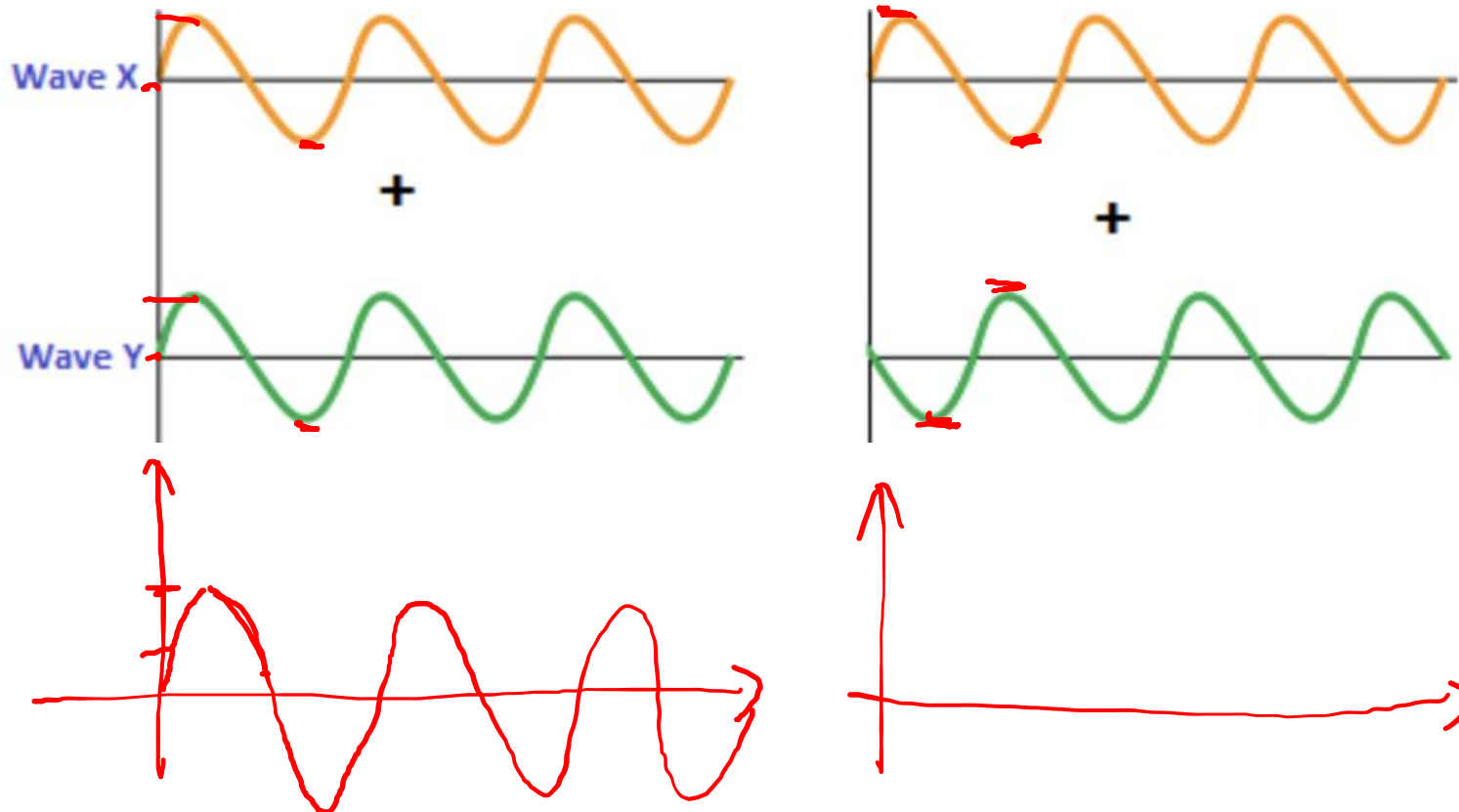
Observer

- Hasil interferensi berubah tergantung posisi observasi



Uji Pemahaman

- Salah satu sifat gelombang adalah interferensi. Apakah hasil akhir dari resultan 2 gelombang berikut?



Old Quantum Theory

Planck: Quantization

→ cahaya = partikel

- Selama ini cahaya dimengerti sebagai gelombang electromagnet
- Planck: cahaya dipancarkan secara paket-paket kecil (quantized)
- Energy berbanding lurus dengan frekuensi:
 - 1 paket energi bernilai $E = hf$,
 - n paket energi bernilai $E_n = nhf$

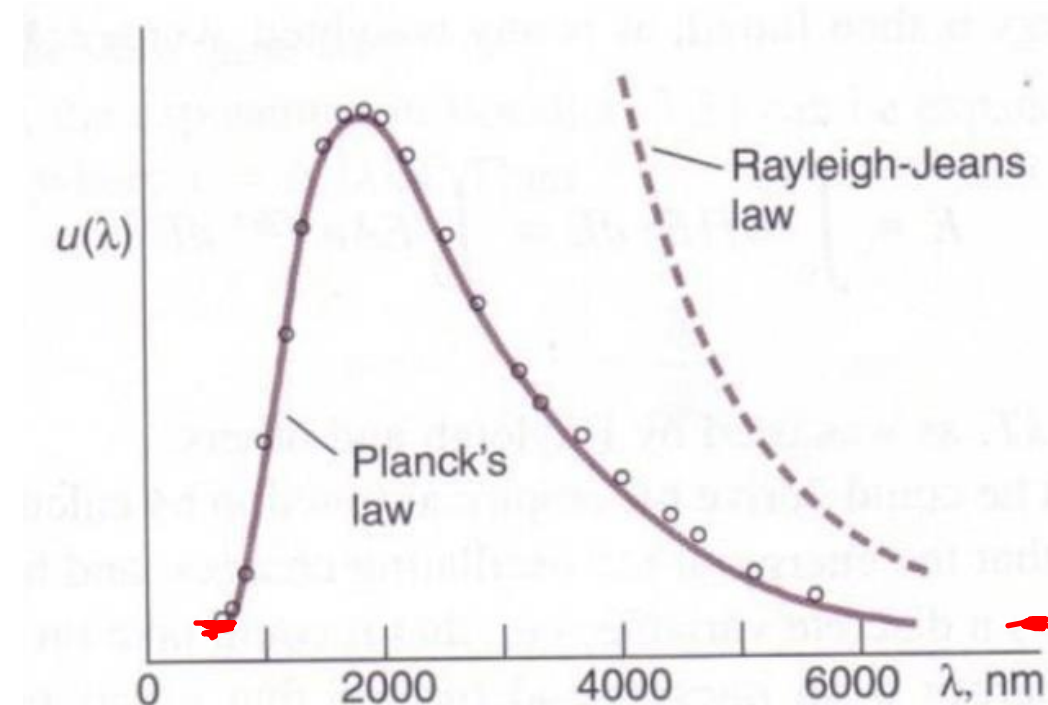
- Energy rata-rata adalah $\overline{E_n} = \sum_{n=0}^{\infty} E_n p(n)$

$$\overline{E_n} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} E_n e^{-\frac{E_n}{kT}}}{\sum_{n=0}^{\infty} e^{-\frac{E_n}{kT}}} = \frac{\sum_{n=0}^{\infty} nhf e^{-\frac{nhf}{kT}}}{\sum_{n=0}^{\infty} e^{-\frac{nhf}{kT}}}$$

- Misal $x = e^{-\frac{hf}{kT}}$

$$\overline{E_n} = \frac{hf(x + 2x^2 + 3x^3 + \dots)}{(1 + x + x^2 + \dots)} = \frac{hf x}{1 - x} = \boxed{\frac{hf}{e^{hf/kT} - 1}}$$

Handwritten notes:
 $x(1 + 2x + 3x^2 + \dots)$
 $(1 + x + x^2 + \dots)$

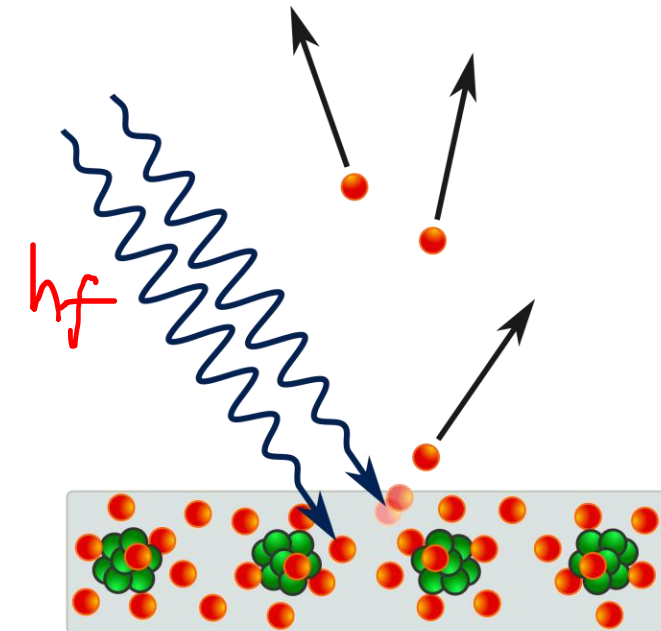


Quantization Lain

- Informasi: satuan terkecil adalah 1 byte
- Jaringan: satuan terkecil adalah 1 sel
- Populasi: satuan terkecil adalah 1 manusia
- Uang: satuan terkecil adalah koin 100 rupiah / permen

Einstein: Photoelectric Effect

- Pada 1887: Hertz menyinari keping metal dengan cahaya dan terjadi spark
- Metal yang berbeda membutuhkan frekuensi minimum yang berbeda
 - Menambah intensitas → menghasilkan lebih banyak electron, tanpa menambah energinya
 - Meningkatkan frekuensi → menghasilkan energi lebih tinggi, tanpa menambah jumlahnya
- Einstein menggunakan konsep quanta dari planck untuk menjelaskan fenomena ini
- Cahaya adalah kumpulan partikel yang energinya mengikuti $E = hf$
- $K_{max} = \underline{hf} - \underline{hf_0} > 0$
 $= 0 \rightarrow \text{tda ada elektron}$



Bohr: Atomic Orbit

$$\frac{h}{2\pi} = mvr$$

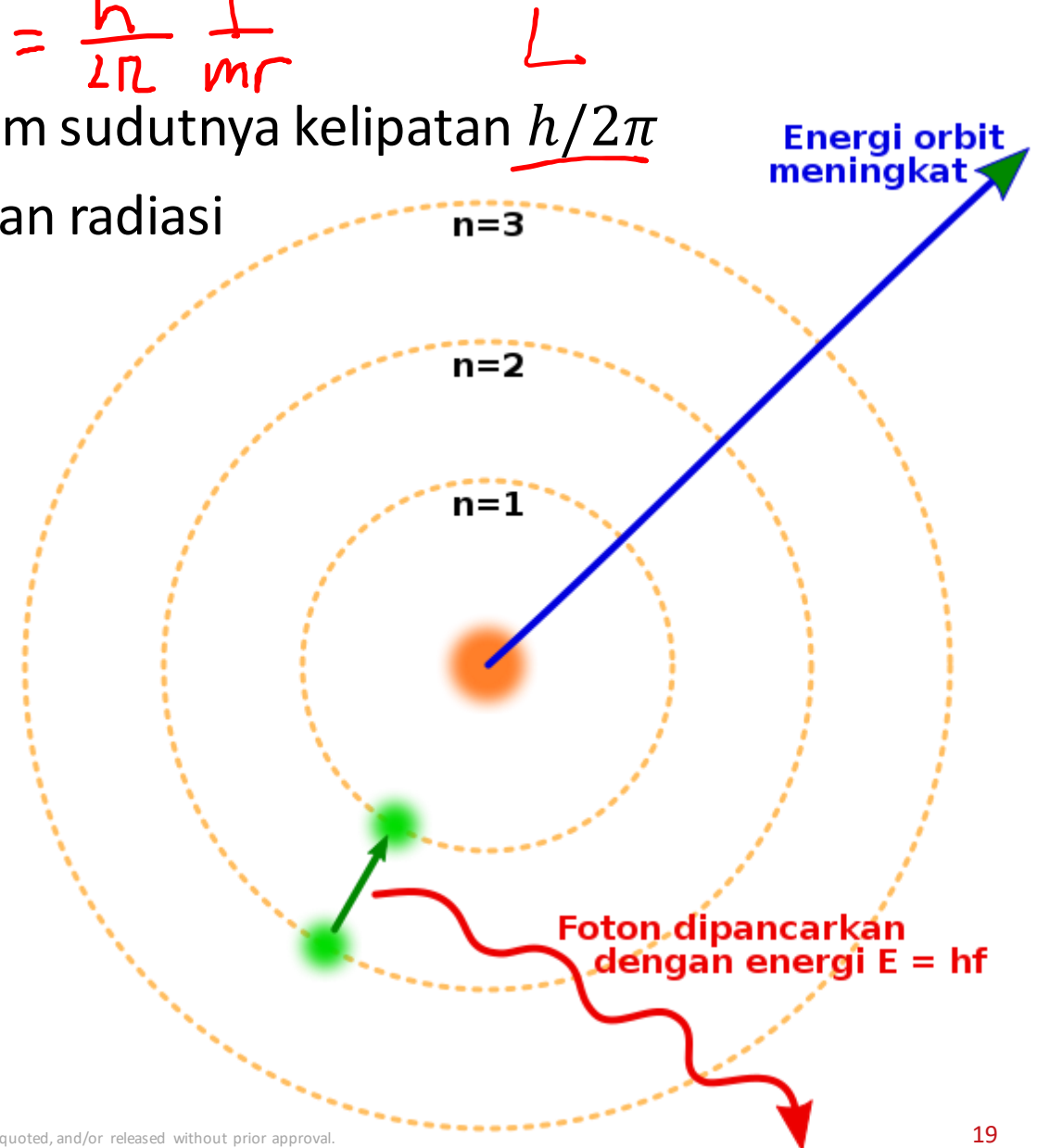
$$v = \frac{h}{2\pi} \frac{1}{mr}$$

- Electron bergerak dalam orbit yang momentum sudutnya kelipatan $\frac{h}{2\pi}$
- Selama di orbit ini, electron tidak memancarkan radiasi

$$\frac{ke^2}{r^2} = \frac{mv^2}{r}, \quad L = mvr = \frac{nh}{2\pi} \rightarrow v = \frac{nh}{2\pi mr}$$

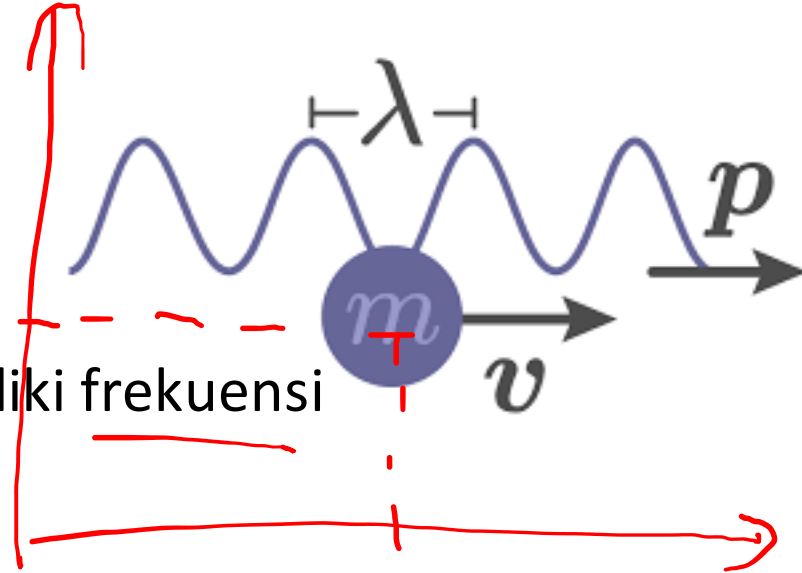
$$f = \frac{E_i - E_f}{h} \propto \left(\frac{1}{n_f^2} - \frac{1}{n_i^2} \right)$$

$$\frac{1}{2^2} - \frac{1}{3^2} = \frac{1}{4} - \frac{1}{9} = \frac{5}{36}$$



De Broglie: Wave Particle Duality

- Segala sesuatu memiliki sifat gelombang sekaligus partikel
- De Broglie: gelombang memiliki momentum, partikel memiliki frekuensi
- $E = hf$, $c = \lambda f$, $E = \frac{hc}{\lambda} = pc$
- $\lambda = \frac{h}{p} \rightarrow$ makin kecil λ , makin mirip partikel (misalnya: proton)



Paradoks	Gelombang	Partikel
Lokasi	Menyebar	Terletak di suatu <u>posisi</u>
Interferensi	Berpola interferensi	Tidak ada pola interferensi
Superposisi	Akumulasi bisa lebih besar atau lebih kecil dari masing-masing gelombang individu	Akumulasi sama dengan jumlah masing-masing partikel individu

Uji pemahaman

- Berapakah energi terkecil yang dimiliki cahaya?

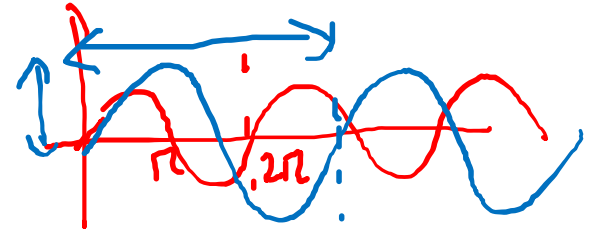
$$hf$$

$$\begin{aligned} E &= nhf \\ &= 1 hf = hf \end{aligned}$$

Modern Quantum Theory



Schrodinger: Wave Mechanics



Ψ psi

$$F = ma$$

- Jika di fisika klasik gerakan partikel diatur oleh hukum newton, apakah yang mengatur Gerakan gelombang-partikel dalam fisika kuantum?

- 3 Asumsi:

old quantum

- Konsisten dengan postulat de Broglie $\rightarrow \lambda = \frac{h}{p}$ dan Planck $\rightarrow f = \frac{E}{h}$

classical

- Konsisten dengan kekekalan energi $\rightarrow E = \frac{p^2}{2m} + V$

- Konsisten dengan sifat gelombang: solusi linear $\rightarrow \psi(x, t) = c_1 \psi_1(x, t) + c_2 \psi_2(x, t)$

- Kekekalan energi: $hf = \frac{h^2}{2m\lambda^2} + V \rightarrow \hbar\omega = \frac{\hbar^2 k^2}{2m} + V(x, t)$, dimana $k = \frac{2\pi}{\lambda}$, $\omega = 2\pi f$

- Gunakan fungsi gelombang $\psi(x, t) = e^{i(kx - \omega t)} = \cos(kx - \omega t) + i \sin(kx - \omega t)$

- $\frac{\partial \psi(x, t)}{\partial t} = -i\omega e^{i(kx - \omega t)}$, $\frac{\partial \psi(x, t)}{\partial x} = ik e^{i(kx - \omega t)}$, $\frac{\partial^2 \psi(x, t)}{\partial x^2} = -k^2 e^{i(kx - \omega t)}$

- Schrodinger Equation: $-\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2 \psi(x, t)}{\partial x^2} + V(x, t)\psi(x, t) = i\hbar \frac{\partial \psi(x, t)}{\partial t} \rightarrow H\psi(x, t) = E\psi(x, t)$

- Dimana Hamiltonian (energi kinetik+potensial), $H = -\frac{\hbar^2}{2m} \frac{\partial^2}{\partial x^2} + V(x, t)$

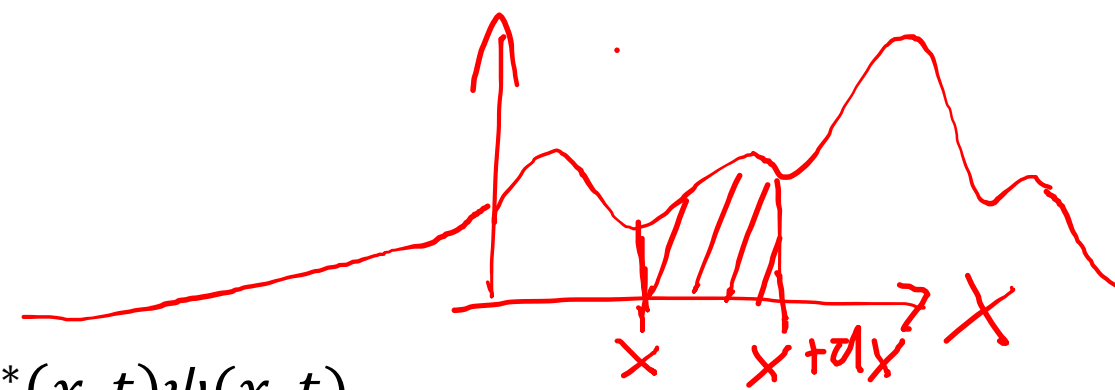
$$p^2 = \frac{h^2}{\lambda^2} \quad \hbar = \frac{h}{2\pi}$$

$$\omega = 2\pi f$$

eigen vector

eigen value

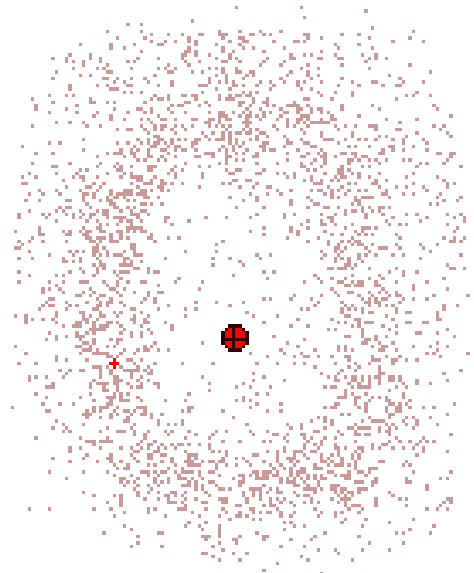
Born: Probabilistic Interpretation



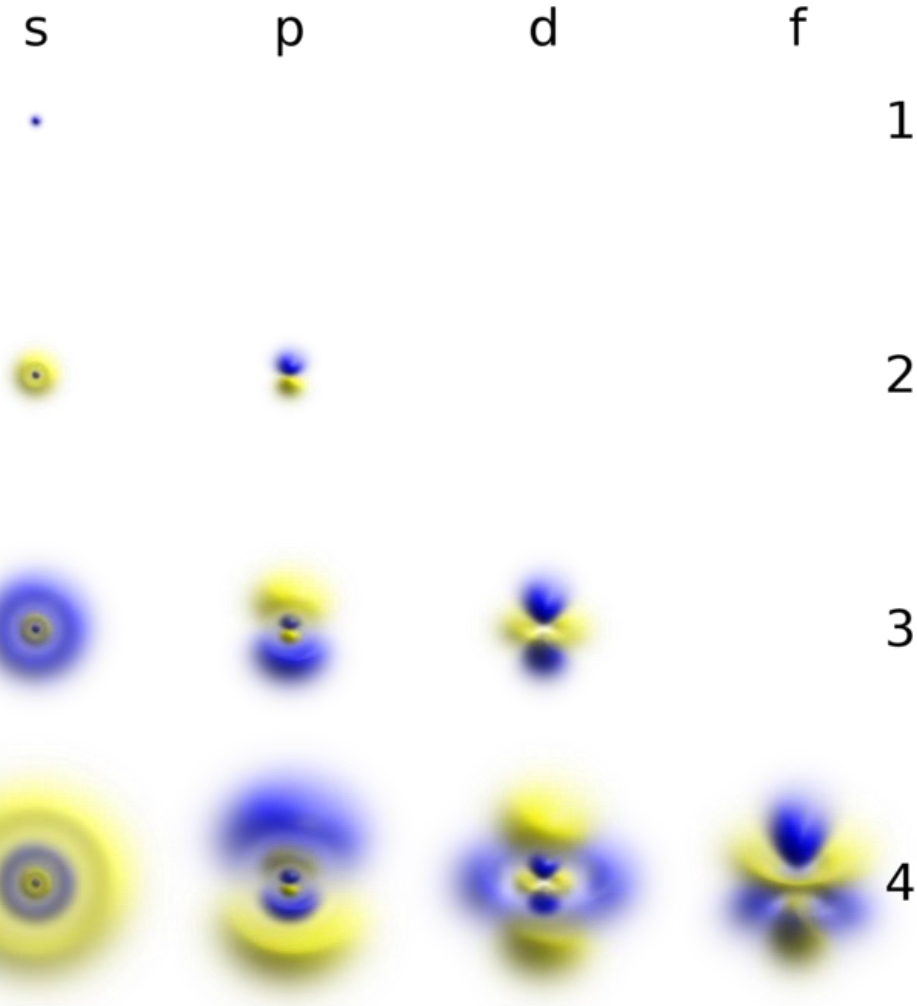
- Makhluk apakah wave function ini?
- Born: peluang menemukan partikel: $P(x, t) = \psi^*(x, t)\psi(x, t)$
- Peluang menemukan partikel diantar x dan $x + dx$: $P(x, t)dx = \psi^*(x, t)\psi(x, t)dx$
- Posisi rata-rata: $\bar{x} = \int_{-\infty}^{\infty} xP(x, t)dx = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x, t)x\psi(x, t)dx$
- Dengan postulat: $p \leftrightarrow -i\hbar \frac{\partial}{\partial x}$ dan $E \leftrightarrow i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$, dimana p dan E adalah operator
- Momentum rata-rata: $\bar{p} = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x, t)p\psi(x, t)dx = \int_{-\infty}^{\infty} -i\hbar\psi^*(x, t)\frac{\partial}{\partial x}\psi(x, t)dx$
- Energi rata-rata: $\bar{E} = \int_{-\infty}^{\infty} \psi^*(x, t)E\psi(x, t)dx = \int_{-\infty}^{\infty} i\hbar\psi^*(x, t)\frac{\partial}{\partial t}\psi(x, t)dx$
- $\frac{\partial\psi(x, t)}{\partial t} = -i\omega\psi(x, t) = -\frac{iE}{\hbar}\psi(x, t), \quad \frac{\partial\psi(x, t)}{\partial x} = ik\psi(x, t) = \frac{ip}{\hbar}\psi(x, t)$

Pauli: Exclusion Principle

- Pauli: Setiap partikel identic dengan $\text{spin}=1/2$ (fermion), tidak dapat menempati quantum state yang sama
- Orbitals atom mengikuti schrodinger equation



©1999 Science Joy Wagon



Uji Pemahaman

- Sebuah qubit memiliki wave function $|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle - \frac{i}{\sqrt{2}}|1\rangle$ Berapakah peluang mengukur 1?

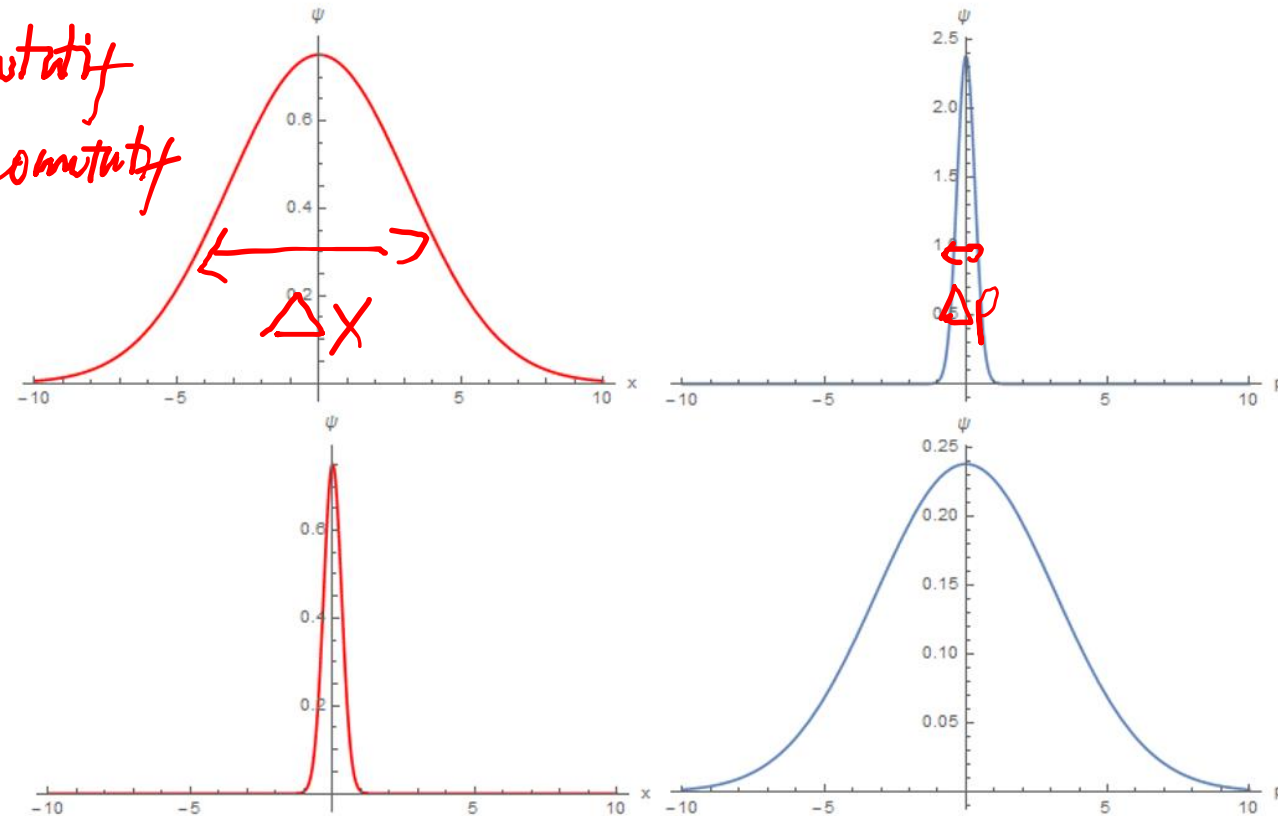
$$\psi^* = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}}|1\rangle$$

$$P = \psi^* \psi$$
$$\begin{pmatrix} P(0) \\ P(1) \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \cdot \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ -\frac{i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{2} \\ \frac{1}{2} \end{pmatrix}$$

Heisenberg: Uncertainty Principle

- Mengatur fundamental limit akurasi 2 variable fisika yang tidak komutatif (misalnya posisi dan momentum) $\rightarrow \Delta \hat{p} \Delta \hat{x} \geq \hbar/2$
- Bentuk umum: $\Delta \hat{A} \Delta \hat{B} \geq \frac{1}{2} |\langle [A, B] \rangle|$
- Dimana $[A, B] = AB - BA$
- $\Delta \hat{p} \Delta \hat{x} \geq \frac{1}{2} |\langle [p, x] \rangle| = \frac{\hbar}{2}$

$= 0 \rightarrow$ komutatif
 $\neq 0 \rightarrow$ tak komutatif



Heisenberg: Matrix Mechanics

- Hubungan yang bersifat tidak komutatif membuat banyak orang kebingungan, sampai mereka menyadari suatu teori matematika yang jarang digunakan yaitu matriks
- Mekanisme quantum mechanics dengan menggunakan wave function (Schrodinger picture) dapat direpresentasikan secara matrix (Heisenberg picture)
- Heisenberg Equation:

$$\frac{dA}{dt} = -\frac{i}{\hbar} [H, A] + \frac{\partial A}{\partial t}$$

HA - AH
↑

- Dimana A adalah observables

	Schrodinger Picture	Heisenberg Picture
Wave function ψ	Berubah	Konstan
Observables / Operators x, p, E	Konstan	Berubah

Uji Pemahaman

- Apakah pauli-y gate, $\sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$ dan pauli-x gate, $\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$ komutatif?

$$\sigma_y \sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -i & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}$$

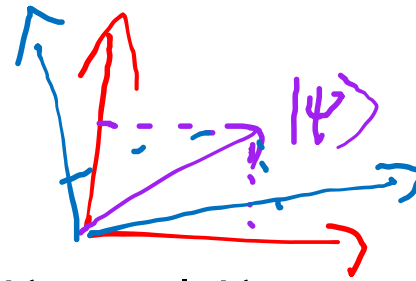
$$\sigma_x \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} i & 0 \\ 0 & -i \end{pmatrix}$$

Dirac: Bracket Notation

- Notasi bracket $\langle\psi|\psi\rangle$ terdiri dari bra $\langle\psi|$ dan ket $|\psi\rangle$ yang merupakan wave function (complex vector) yang hidup di Hilbert Space

- Ket $|\psi\rangle$ dapat direpresentasikan dalam vektor basis lain: $|\psi\rangle = \sum_i^N c_i |u_i\rangle$

- $\langle\phi|\psi\rangle = \begin{pmatrix} b_1^* \\ \vdots \\ b_N^* \end{pmatrix}^T \begin{pmatrix} c_1 \\ \vdots \\ c_N \end{pmatrix} = \int \phi^*(x, t) \psi(x, t) dx$ adalah dot product antara $|\phi\rangle$ dan $|\psi\rangle$

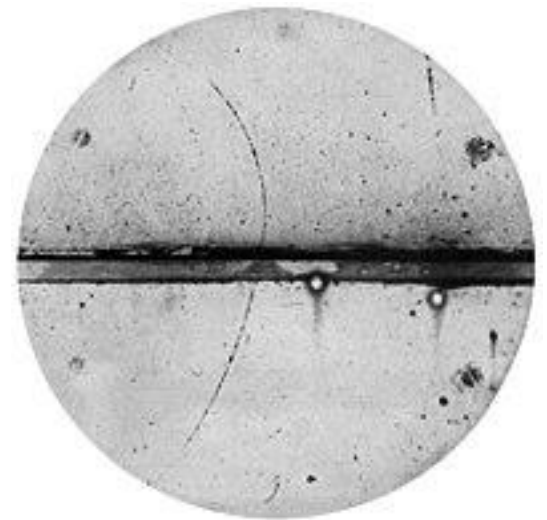


- Maka peluang i adalah $\langle u_i | \psi \rangle = c_i^* c_i$, dimana $|\langle\psi|\psi\rangle|^2 = 1$
- Jika terdapat operator A : $\langle\psi|A|\psi\rangle$ dimana $A|\psi\rangle$ merupakan operasi A terhadap $|\psi\rangle$
- Formalisme notasi ini akan dibahas lebih detail di pertemuan berikutnya

Dirac: Relativistic Quantum Mechanics

- Persamaan Schrodinger bersifat non-relativistic
- Persamaan Dirac: $(i\gamma^\mu \partial_\mu - (mc/\hbar)^2)\psi = 0$
- Memprediksi keberadaan positron
- Bentuk medan relativistik membuka paradigma baru: quantum field theory

Cloud chamber photograph by C. D. Anderson of the first positron ever identified. A 6 mm lead plate separates the chamber. The deflection and direction of the particle's ion trail indicate that the particle is a positron.



Uji Pemahaman

- Basis qubit R dan L didefinisikan sebagai:

- $|R\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}}|1\rangle$
- $|L\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle - \frac{i}{\sqrt{2}}|1\rangle$

- Apakah representasi superposisi qubit $|\psi\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|1\rangle$ dalam basis R dan L?

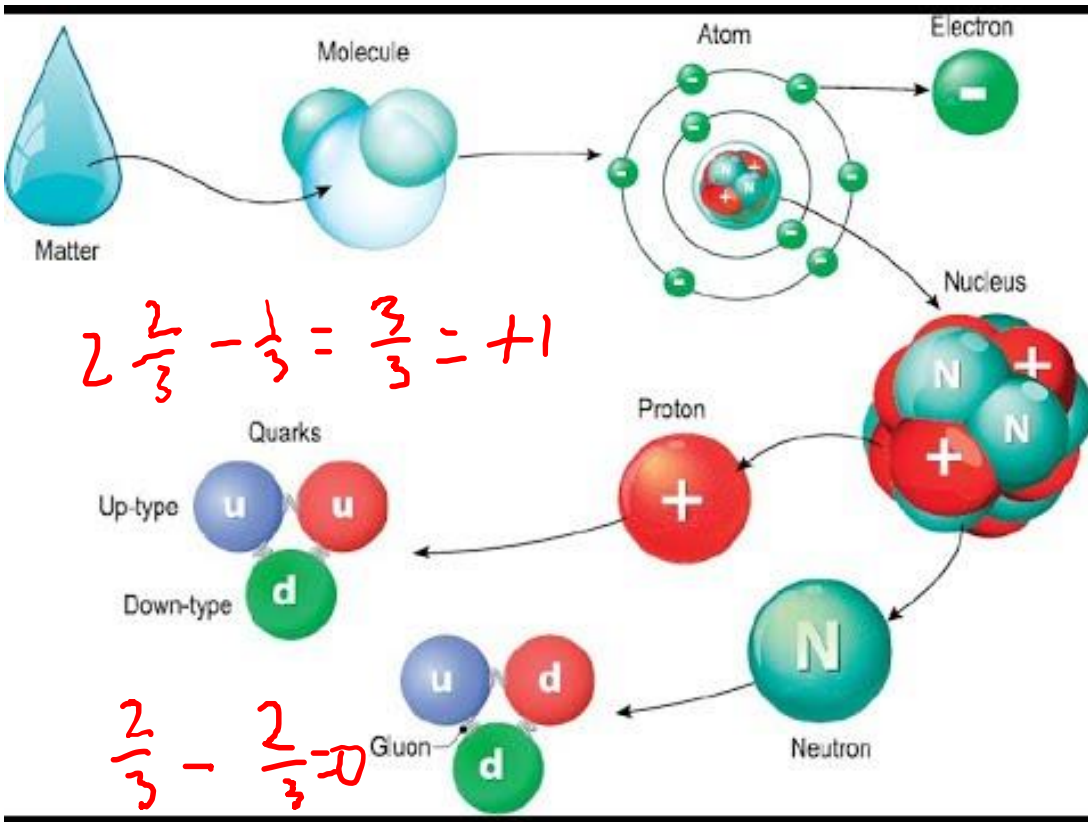
$$\frac{|R\rangle + |L\rangle}{2} = \frac{|0\rangle}{\sqrt{2}}$$

$$\frac{|R\rangle - |L\rangle}{2i} = \frac{|1\rangle}{\sqrt{2}}$$

$$\begin{aligned} &= \frac{|R\rangle + |L\rangle}{2} + \frac{|R\rangle - |L\rangle}{2i} \\ &= \frac{1}{2} \left[(1-i)|R\rangle + (1+i)|L\rangle \right] \end{aligned}$$

Standard Model

- Materi dibentuk oleh fermion
- Interaksi dibentuk oleh boson



Standard Model of Elementary Particles

three generations of matter (fermions)			interactions / force carriers (bosons)	
I	II	III		
mass $\approx 2.2 \text{ MeV}/c^2$ charge $\frac{2}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ u up	mass $\approx 1.28 \text{ GeV}/c^2$ charge $\frac{2}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ c charm	mass $\approx 173.1 \text{ GeV}/c^2$ charge $\frac{2}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ t top	0 0 1 g gluon	mass $\approx 124.97 \text{ GeV}/c^2$ 0 0 0 H higgs
mass $\approx 4.7 \text{ MeV}/c^2$ charge $-\frac{1}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ d down	mass $\approx 96 \text{ MeV}/c^2$ charge $-\frac{1}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ s strange	mass $\approx 4.18 \text{ GeV}/c^2$ charge $-\frac{1}{3}$ spin $\frac{1}{2}$ b bottom	0 0 1 γ photon	SCALAR BOSONS
LEPTONS	mass $\approx 0.511 \text{ MeV}/c^2$ charge -1 spin $\frac{1}{2}$ e electron	mass $\approx 105.66 \text{ MeV}/c^2$ charge -1 spin $\frac{1}{2}$ μ muon	mass $\approx 1.7768 \text{ GeV}/c^2$ charge -1 spin $\frac{1}{2}$ τ tau	
	mass $< 1.0 \text{ eV}/c^2$ 0 $\frac{1}{2}$ ν_e electron neutrino	mass $< 0.17 \text{ MeV}/c^2$ 0 $\frac{1}{2}$ ν_μ muon neutrino	mass $< 18.2 \text{ MeV}/c^2$ 0 $\frac{1}{2}$ ν_τ tau neutrino	
			mass $\approx 91.19 \text{ GeV}/c^2$ 0 1 Z Z boson	GAUGE BOSONS VECTOR BOSONS
			mass $\approx 80.39 \text{ GeV}/c^2$ ± 1 1 W W boson	

Aktivitas

- Menghitung peluang pengukuran di qiskit
- <https://learn.qiskit.org/course/introduction/what-is-quantum>

WaveFunction

WaveFunction

- Teori kuantum dimulai dengan penemuan:
 - Sifat kuantum (paket) dari radiasi: radiasi Planck, efek fotolistrik
 - Sifat superposisi dari partikel: pola interferensi
- Maka terdapat 2 pendekatan teori kuantum:
 - Konsep wave-particle duality: de Broglie
 - Menghasilkan pendekatan wavefunction sebagai fungsi gelombang: Schrodinger
 - Konsep diskrit: Bohr
 - Menghasilkan pendekatan wavefunction sebagai vektor kompleks: Heisenberg

WaveFunction sebagai Fungsi Gelombang

- Interpretasi Probabilistic (Born):

- Peluang menemukan partikel dengan volume $d\mathbf{r} \equiv dx dy dz$ pada lokasi $\mathbf{r} \equiv (x, y, z)$ pada waktu t adalah:

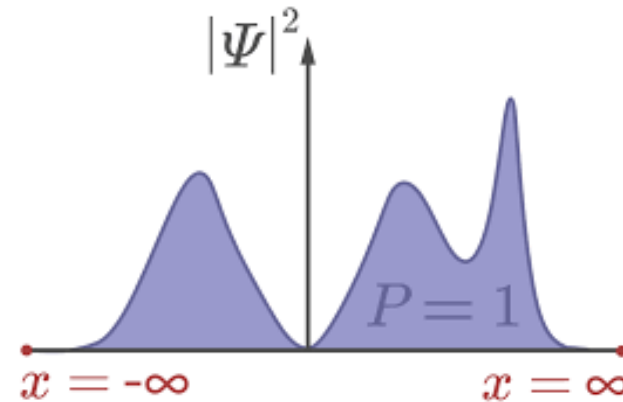
$$P(\mathbf{r}, t) = |\Psi(\mathbf{r}, t)|^2 d\mathbf{r} = \Psi^*(\mathbf{r}, t) \Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r}$$

- Dimana total peluang adalah 1:

$$\int |\Psi(\mathbf{r}, t)|^2 d\mathbf{r} = 1$$

- Total peluang tidak berubah (probability conservation):

$$\frac{\partial}{\partial t} \int P(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} = 0$$



$$\begin{aligned}\Psi &= e^{i(kx - \omega t)} = \cos(kx - \omega t) + i \sin(kx - \omega t) \\ \Psi^* &= e^{-i(kx - \omega t)}\end{aligned}$$

WaveFunction sebagai Fungsi Gelombang

- Superposisi & Interferensi (sifat gelombang):

- Berbeda dengan gelombang klasik (suara, cahaya), Ψ adalah fungsi kompleks
- Linear kombinasi dari beberapa wavefunction juga merupakan wavefunction dari system

$$\Psi = c_1 \Psi_1 + c_2 \Psi_2$$

- Momentum & Energi (sifat partikel):

- Plane wave untuk gerakan free particle pada 1 dimensi:

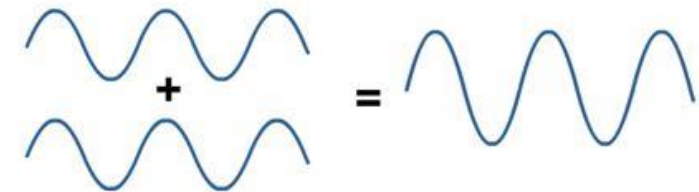
$$\Psi(x) = Ae^{i[kx - \omega t]}$$

- Maka operator momentum & energi terhadap $\Psi(x)$:

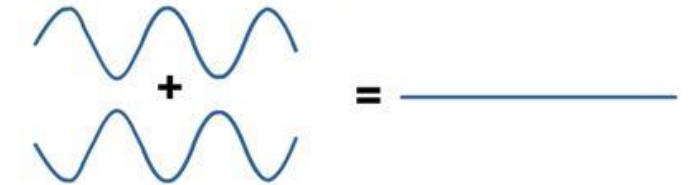
$$-i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \Psi(x, t) = \hbar k \Psi(x, t) = p_x \Psi(x, t)$$

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(x, t) = \hbar \omega \Psi(x, t) = E \Psi(x, t)$$

Constructive Interference



Destructive Interference



Real
Imaginary

Eigenvalue

Fourier Transform

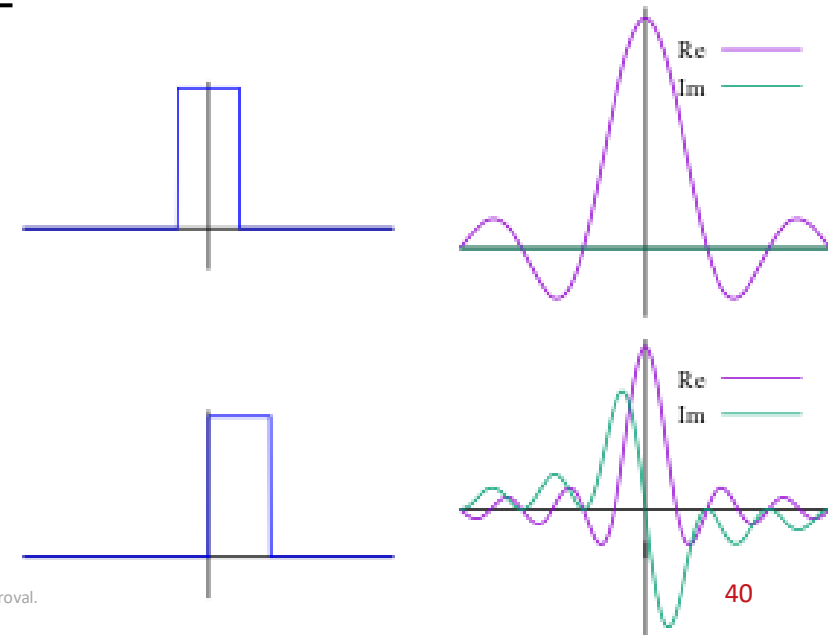
- Fourier transform dari wavefunction $\Psi(x, t)$ adalah:

$$\Phi(p_x, t) = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{ip_x x}{\hbar}} \Psi(x, t) dx}{2\pi\hbar}$$

- Dimana $\Phi(p_x, t)$ merupakan wavefunction pada momentum space dan mutual fourier transform dari $\Psi(x, t)$

$$\Psi(x, t) = \frac{\int_{-\infty}^{\infty} e^{\frac{ip_x x}{\hbar}} \Phi(p_x, t) dp_x}{2\pi\hbar}$$

- Maka Posisi-Momentum adalah complementary variables
- Waktu-Energi juga merupakan complementary variables



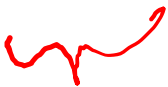



Persamaan Schrodinger

- Persamaan umum:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\mathbf{r}, t) = H\Psi(\mathbf{r}, t)$$
$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(x, y, z, t) = \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \right) + V(x, y, z) \right] \Psi(x, y, z, t)$$

- 1D:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(x, t) = \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \left(\frac{\partial^2}{\partial x^2} \right) + V(x) \right] \Psi(x, t)$$

Classical Limit (Ehrenfest Theorem)

- Dengan menggunakan persamaan Schrodinger:

- Perubahan ekspektasi posisi:

$$\frac{d}{dt} \langle x \rangle = \frac{d}{dt} \int \Psi^*(\mathbf{r}, t) \underline{x} \Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} = \int \Psi^*(\mathbf{r}, t) x \frac{\partial \Psi(\mathbf{r}, t)}{\partial t} + \int \frac{\partial \Psi^*(\mathbf{r}, t)}{\partial t} x \Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r}$$

$$\frac{d}{dt} \langle x \rangle = \frac{i\hbar}{2m} \int [\Psi^* x (\nabla^2 \Psi) - (\nabla^2 \Psi^*) x \Psi] d\mathbf{r} = -\frac{i\hbar}{m} \int \Psi^* \frac{\partial \Psi}{\partial x} d\mathbf{r}$$

$$\frac{d}{dt} \langle x \rangle = \frac{\langle p_x \rangle}{m}$$

$$\frac{d\langle x \rangle}{dt} = \frac{\langle p \rangle}{m} \rightarrow m v = p$$

- Perubahan ekspektasi momentum:

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} \langle p_x \rangle &= \frac{d}{dt} \int \Psi^*(\mathbf{r}, t) \left(-i\hbar \frac{\partial}{\partial x} \right) \Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} = -i\hbar \left[\int \Psi^* \frac{\partial}{\partial x} \frac{\partial \Psi}{\partial t} d\mathbf{r} + \int \frac{\partial \Psi^*}{\partial t} \frac{\partial \Psi}{\partial x} d\mathbf{r} \right] \\ \frac{d}{dt} \langle p_x \rangle &= \frac{\hbar^2}{2m} \int \left[\Psi^* \left(\nabla^2 \frac{\partial \Psi}{\partial x} \right) - (\nabla^2 \Psi^*) \frac{\partial \Psi}{\partial x} \right] d\mathbf{r} - \int \Psi^* \left[\frac{\partial}{\partial x} (V\Psi) - V \frac{\partial \Psi}{\partial x} \right] d\mathbf{r} = - \int \Psi^* \frac{\partial V}{\partial x} \Psi d\mathbf{r} \end{aligned}$$

$$\frac{d}{dt} \langle p_x \rangle = - \left\langle \frac{\partial V}{\partial x} \right\rangle$$

- Menjadi hukum Newton:

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \frac{p}{m} \\ \frac{dp}{dt} &= F = -\nabla V \end{aligned}$$

$$F = \frac{d(mv)}{dt} = m a$$

Energy Eigenvalue

$$\frac{\partial}{\partial t} [\psi(r)f(t)] = \psi(r) \frac{\partial f(t)}{\partial t}$$

- Jika E merupakan eigenvalue dari persamaan schrodinger:

$$i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \Psi(\mathbf{r}, t) = H\Psi(\mathbf{r}, t) = E\Psi(\mathbf{r}, t)$$

- Jika potensial V tidak bergantung pada waktu, maka komponen posisi dan waktu dari $\Psi(\mathbf{x}, t)$ separable:

$$\Psi(\mathbf{r}, t) = \psi(\mathbf{r})f(t)$$

- Maka terdapat 2 persamaan eigen:

$$\psi(\mathbf{r})i\hbar \frac{\partial}{\partial t} f(t) = \psi(\mathbf{r})Ef(t)$$

$$f(t) \left[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(\mathbf{r}) \right] \psi(\mathbf{r}) = f(t)E\psi(\mathbf{r})$$

separan menjadi
eigen value

- Dimana:

- $f(t)$ adalah eigenfunction dari operator energi $i\hbar \frac{\partial}{\partial t}$
- $\psi(\mathbf{r})$ adalah eigenfunction dari operator Hamiltonian $\left[-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 + V(\mathbf{r}) \right]$
- Dan keduanya memiliki eigenvalue E

- Probability density:

$$P(\mathbf{r}, t) = \Psi^*(\mathbf{r}, t)\Psi(\mathbf{r}, t) = \psi^*(\mathbf{r})\psi(\mathbf{r})e^{-\frac{i}{\hbar}(E-E^*)t}$$

- Probability conservation:

$$\frac{\partial}{\partial t} \int P(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} = 0$$

$$(E - E^*) \int \Psi^*(\mathbf{r}, t)\Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r} = 0$$

- Maka $(E - E^*)$ harus 0 \rightarrow eigenvalue E adalah bilangan real

eigen function

$$E = a + bi$$

$$E^* = a - bi$$

$$E - E^* = 0$$

$$a + bi - a + bi = 0$$

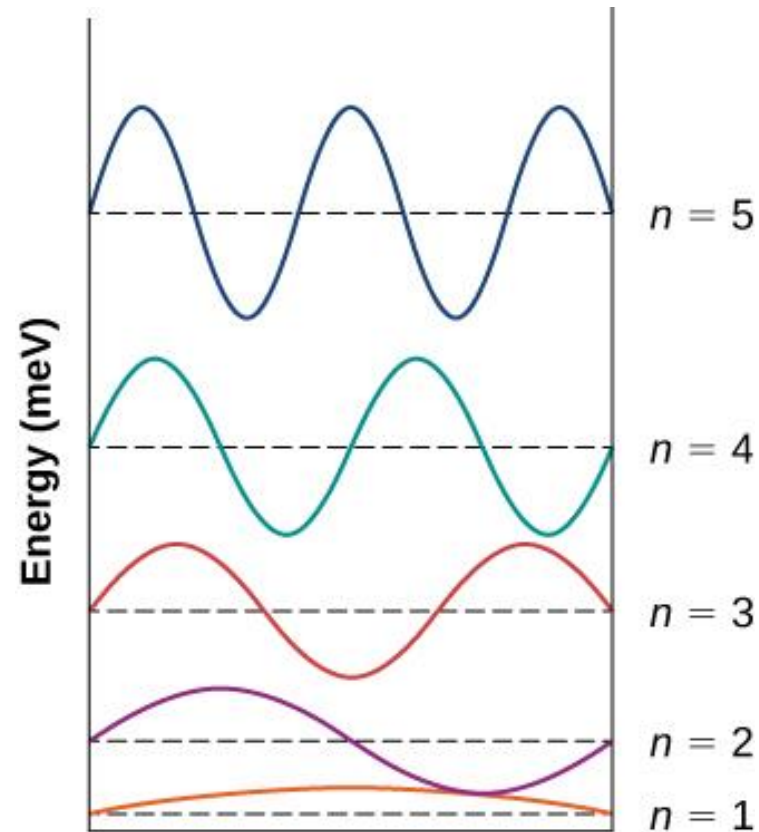
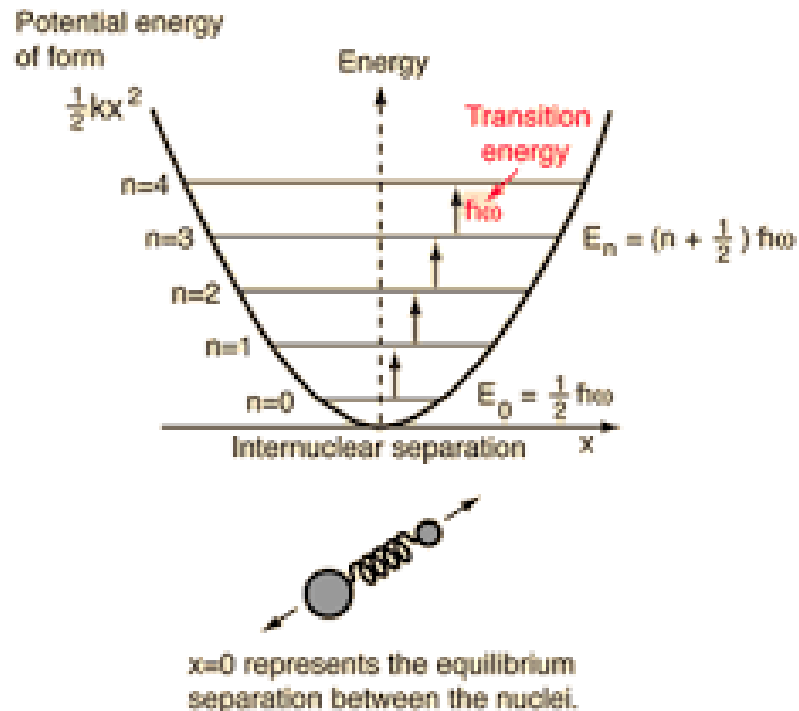
$$2bi = 0$$

$$b = 0$$

Kuantisasi Energi

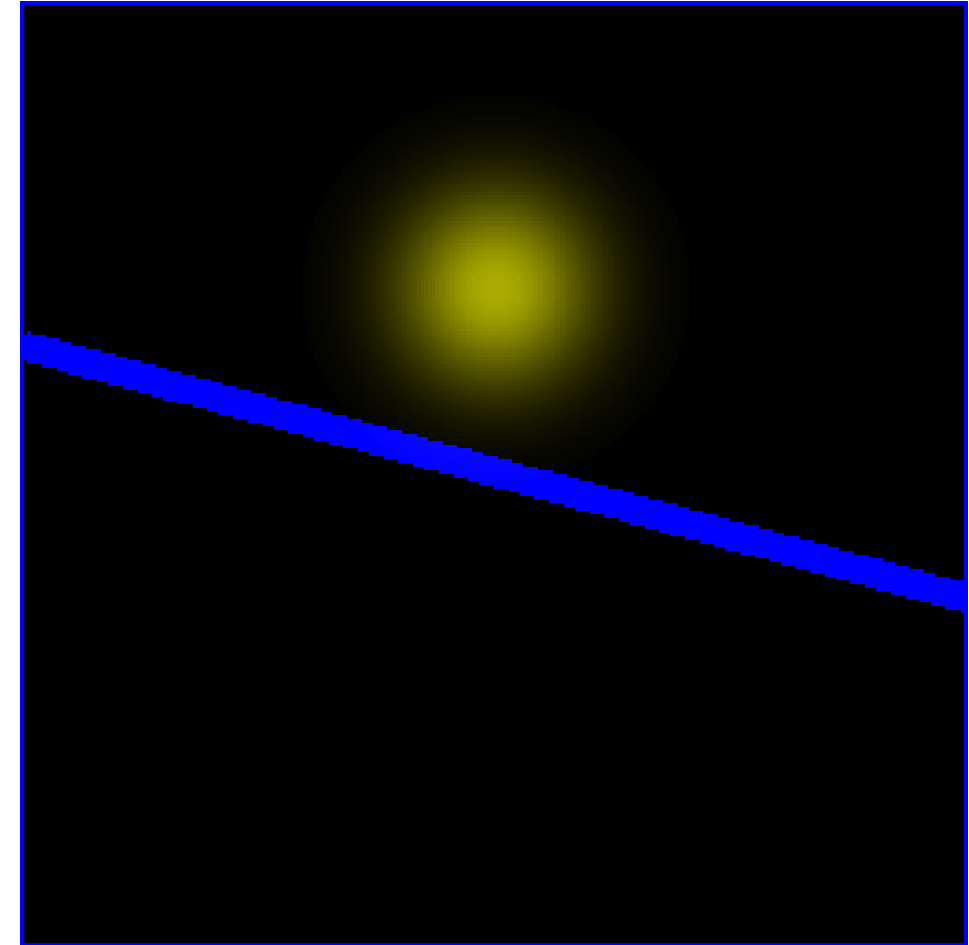
- Beberapa jenis potensial menghasilkan kuantisasi energi:

- Infinite Potential ($V = \begin{cases} 0, 0 \leq x \leq L \\ \infty, x < 0, x > L \end{cases}$)
- Harmonic Oscillator ($V = \frac{1}{2} kx^2$)



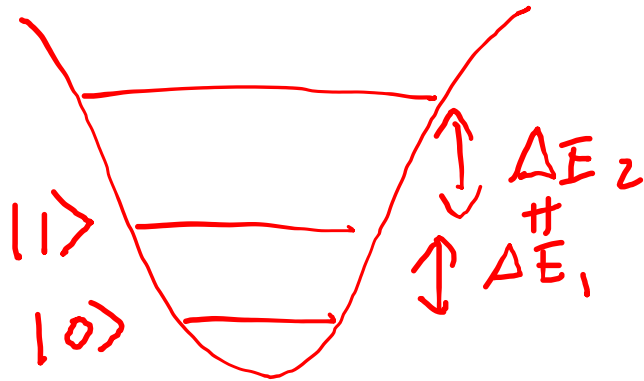
Quantum Tunneling

- Ketika wave packet menabrak dinding, sebagian terpantulkan dan sebagian menembus dinding (tunneling)



Uji Pemahaman

- Superconducting Qubit (IBM) menggunakan mekanisme anharmonic oscillator untuk membuat qubit. Mengapa bukan harmonic oscillator yang dipilih?



Komutator



God's People for God's Glory

CALVIN
INSTITUTE OF TECHNOLOGY

Komutator

- Persamaan Schrodinger:

$$i\hbar \frac{\partial \Psi}{\partial t} = H\Psi \rightarrow \frac{\partial \Psi}{\partial t} = -\frac{i}{\hbar} H\Psi$$

- Ekspektasi operator A:

$$\langle A \rangle = \int \Psi^*(\mathbf{r}, t) A \Psi(\mathbf{r}, t) d\mathbf{r}$$

- Perubahan terhadap A:

$$\frac{d}{dt} \langle A \rangle = \frac{d}{dt} (\Psi^* A \Psi) = \frac{d\Psi^*}{dt} A \Psi + \Psi^* A \frac{d\Psi}{dt} = \frac{i}{\hbar} \Psi^* (HA - AH) \Psi = \frac{i}{\hbar} \Psi^* [H, A] \Psi$$

- Dimana komutator didefinisikan sebagai:

$$[A, B] = AB - BA$$

- 2 operator disebut komutatif jika $\langle AB - BA \rangle = 0$

- Misal: energi-momentum

$$\Psi^* \left(i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \right) \Psi \right) - \Psi^* \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \left(i\hbar \frac{\partial}{\partial t} \right) \Psi \right) = (Ep - pE) \Psi^* \Psi = 0$$

- 2 operator disebut anti-komutatif jika $\langle AB - BA \rangle \neq 0$

- Misal: posisi-momentum

$$\Psi^* \left(\left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \right) (x\Psi) \right) - \Psi^* x \left(-\frac{\hbar^2}{2m} \nabla^2 \Psi \right) \neq 0$$

Sifat Komutator

$$[A, A] = 0$$

$$[A, B] = -[B, A]$$

$$[A, c] = 0 \text{ (} c \text{ is number)}$$

$$[A + B, C] = [A, C] + [B, C]$$

$$[A, BC] = [A, B]C + B[A, C]$$

$$[A, [B, C]] + [B, [C, A]] + [C, [A, B]] = 0$$

$$AA - AA = 0$$

$$AB - BA = -(BA - AB) \\ = -[B, A]$$

Uji Pemahaman

- Buktikan sifat komutator sebelumnya

$$[A, A] = AA - AA = 0$$

$$[A, B] = AB - BA = - (BA - AB) = -[B, A]$$

$$[A, c] = Ac - cA = c(A - A) = 0$$

$$[A+B, C] = (A+B)C - C(A+B) = AC + BC - CA - CB = AC - CA + BC - CB = [A, C] + [B, C]$$

$$[A, BC] = ABC - BCA = ABC - BAC + BAC - BCA = [A, B]C + B[A, C]$$

$$[A, [B, C]] + [B, [C, A]] + [C, [A, B]] = A(BC - CB) - (BC - CB)A + B(CA - AC) - (CA - AC)B + C(AB - BA) - (AB - BA)C$$

$$= \cancel{ABC} - \cancel{ACB} - \cancel{B}A + C\cancel{B}A + B\cancel{C}A - \cancel{B}A\cancel{C} - \cancel{C}A\cancel{B} + A\cancel{C}B + C\cancel{A}B - \cancel{C}B\cancel{A} - \cancel{A}B\cancel{C} + \cancel{B}A\cancel{C} = 0$$

$$[A, A] = 0 \quad \checkmark$$

$$[A, B] = -[B, A] \quad \checkmark$$

$$[A, c] = 0 \text{ (} c \text{ is number)} \quad \checkmark$$

$$[A + B, C] = [A, C] + [B, C] \quad \checkmark$$

$$[A, BC] = [A, B]C + B[A, C] \quad \checkmark$$

$$[A, [B, C]] + [B, [C, A]] + [C, [A, B]] = 0 \quad \checkmark$$

Poisson Bracket

- Classical Hamiltonian:

$$H = \frac{p^2}{2m} + V(x)$$

$\{A, B\}$ → energi kinetik
→ energi potensial

- Poisson Bracket pada basis posisi dan momentum adalah:

$$\{A, B\} = \frac{\partial A}{\partial x} \frac{\partial B}{\partial p} - \frac{\partial B}{\partial x} \frac{\partial A}{\partial p}$$

- Poisson Bracket terhadap Hamiltonian adalah:

$$\frac{dQ}{dt} = \{Q, H\} = \frac{\partial Q}{\partial x} \frac{\partial H}{\partial p} - \frac{\partial H}{\partial x} \frac{\partial Q}{\partial p}$$

$$\{p, H\} = \frac{\partial p}{\partial x} \frac{\partial H}{\partial p} - \frac{\partial H}{\partial x} \frac{\partial p}{\partial p} = -\frac{\partial V(x)}{\partial x} = \frac{dp}{dt} \rightarrow \text{gaya}$$

$$\{x, H\} = \frac{\partial x}{\partial x} \frac{\partial H}{\partial p} - \frac{\partial H}{\partial x} \frac{\partial x}{\partial p} = \frac{p}{m} = \frac{dx}{dt} \rightarrow \text{kecepatan}$$

- Untuk conserved quantity Q :

$$\frac{dQ}{dt} = \{Q, H\} = 0$$

$$\{H, H\} = 0 \rightarrow \text{energy conservation}$$

$$\{p, H\} = 0 \rightarrow \text{momentum conservation}$$

Dari klasik ke kuantum

$\{ \}$ \rightarrow $[]$

- Komutator $[]$ adalah versi kuantum dari Poisson Bracket $\{ \}$:

$$\{A, B\} \rightarrow \frac{1}{i\hbar} [A, B]$$
$$\{x, p\} = 1 \rightarrow [x, p] = i\hbar$$

- Persamaan Heisenberg:

$$\frac{dQ}{dt} = \{Q, H\} \rightarrow \frac{dQ}{dt} = \frac{1}{i\hbar} [Q, H] = \frac{i}{\hbar} [H, Q]$$

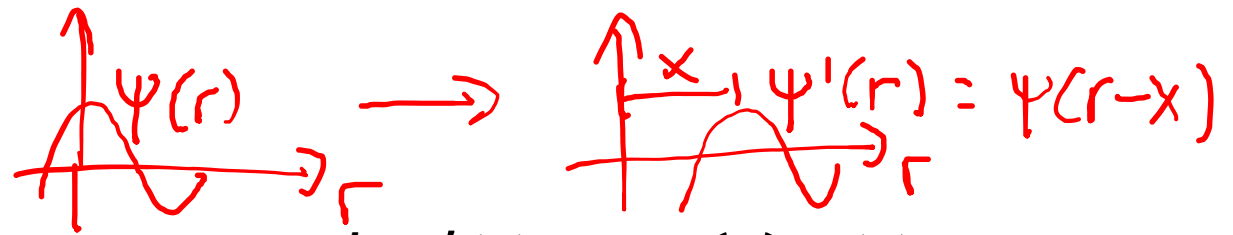
- Energy Conservation:

$$\{H, H\} = 0 \rightarrow [H, H] = 0 \rightarrow H H - H H = 0$$

- Momentum Conservation (jika $V(x) = 0$):

$$\{p, H\} = 0 \rightarrow [p, H] = 0 \rightarrow p H - H p = 0$$

Spatial Translations



- Operator U_T mengubah wavefunction ψ menjadi ψ' : $\psi'(\mathbf{r}) = U_T(\mathbf{x})\psi(\mathbf{r})$
- Dimana ψ' adalah wavefunction sistem yang digeser sejauh $\mathbf{x} \rightarrow \psi'(\mathbf{r}) = \psi(\mathbf{r} - \mathbf{x})$
- Misalkan kita geser sebesar infinitesimal $\delta\mathbf{x}$

$$\psi'(\mathbf{r}) = \psi(\mathbf{r} - \mathbf{x}) = \psi(\mathbf{r}) - \delta\mathbf{x} \cdot \nabla\psi(\mathbf{r}) = (I - \delta\mathbf{x} \cdot \nabla)\psi(\mathbf{r}) = U_T(\delta\mathbf{x})\psi(\mathbf{r})$$

- $U_T(\delta\mathbf{x}) = I - \delta\mathbf{x} \cdot \nabla = I - \frac{i}{\hbar}\delta\mathbf{x} \cdot \mathbf{p}$, dimana $\mathbf{p} = -i\hbar\nabla$ adalah momentum operator
- Misalkan kita menggeser n kali dimana $n \rightarrow \infty$

$$U_T(\mathbf{x}) = \lim_{n \rightarrow \infty} \left(I - \frac{i}{\hbar} \frac{(\mathbf{x} \cdot \mathbf{p})}{n} \right)^n = \boxed{e^{-\frac{i}{\hbar}\mathbf{x} \cdot \mathbf{p}}}$$

- Jika Hamiltonian **invariant terhadap translasi** apapun, maka:

$$H' = U_T(\mathbf{x})HU_T^\dagger(\mathbf{x}) = \left(I - \frac{i}{\hbar}\delta\mathbf{x} \cdot \mathbf{p} \right) H \left(I + \frac{i}{\hbar}\delta\mathbf{x} \cdot \mathbf{p} \right) = H - \frac{i}{\hbar}\delta\mathbf{x} \cdot [\mathbf{p}, H] = H = H'$$

- Maka $[\mathbf{p}, H] = 0 \rightarrow$ **momentum conservation**

Simetri

$$\rightarrow \psi' = U_S \psi$$

- Untuk operator U_S apa saja yang dapat mengubah wavefunction Ψ menjadi wavefunction Ψ' secara simetri: $\Psi' = U_S \Psi$
- Dimana $U_S(\delta\theta) = I + i\epsilon F_S$ adalah transformasi simetri terhadap kordinat θ
- Selama H **invariant terhadap operasi simetri**, maka:
$$H' = U_S(\theta) H U_S^\dagger(\theta) = (I + i\epsilon F_S) H (I - i\epsilon F_S) = H + i\epsilon [F_S, H] = H$$
- Maka $[F_S, H] = 0 \rightarrow$ **Operator F_S akan conserved**

\downarrow
 F_S Conserved

Symmetry → Conservation

Transformations	Unobservables	Conservation laws and selection rules
Translation in <u>space</u> $\mathbf{r} \rightarrow \mathbf{r} + \Delta$	Absolute position in space	<u>Momentum</u>
Translation in <u>time</u> $t \rightarrow t + \tau$	Absolute time	<u>Energy</u>
<u>Rotation</u> $\mathbf{r} \rightarrow \mathbf{r}'$	Absolute direction in space	<u>Angular momentum</u>
<u>Space inversion</u> $\mathbf{r} \rightarrow -\mathbf{r}$	Absolute left or right	<u>Parity</u>
<u>Time reversal</u> $t \rightarrow -t$	Absolute sign of time	<u>Kramers degeneracy</u>
Sign reversion of <u>charge</u> $e \rightarrow -e$	Absolute sign of electric charge	<u>Charge conjugation</u>
<u>Particle substitution</u>	Distinguishability of identical particles	<u>Bose or Fermi statistics</u>
<u>Gauge transformation</u> $\psi \rightarrow e^{iN\theta} \psi$	Relative phase between different normal states	<u>Particle number</u>

} *klaglich*

Dirac Notation

- Notasi dirac dapat digunakan untuk memudahkan hidup kita:

$$\langle \Psi_1 | \Psi_2 \rangle = \int \Psi_1^* \Psi_2 d\mathbf{r}$$

- Untuk kasus diskrit, integral bisa menjadi summation:

$$\int \Psi^* \Psi d\mathbf{r} = 1 \rightarrow \sum \Psi^* \Psi = 1$$

- $\sum \Psi^* \Psi$ adalah definisi dari inner product dari 2 vektor kompleks
 - Jika Ψ adalah proyeksi sebuah vektor kompleks ($|\Psi\rangle$) terhadap posisi ($\mathbf{r} = x, y, z$), $\Psi = \langle \mathbf{r} | \psi \rangle$
 - Maka $\sum \Psi^* \Psi = \sum \langle \Psi | \mathbf{r} \rangle \langle \mathbf{r} | \psi \rangle = \langle \Psi | \Psi \rangle$
- Detail dari notasi ini akan kita pelajari di pertemuan berikutnya

Aktivitas

- Mengamati perilaku operator gate di qiskit
- <https://quantum-computing.ibm.com/composer/docs/iqx/guide/creating-superpositions>

Tuhan Memberkati