

# 物理現象を向素体で説明

相互作用  $F = -\text{grad}_R \int dr (u_{BK} + \sum u_{Ph} + u_E + u_B)^2$

向素

向素体

$$u_{Ph} = k \cdot \cos(k(x-ct)) \cos(2\theta) / (y^2+z^2)$$

$$u_E = e / (4\pi \epsilon) (R / |R|^3)$$

$$u_B = e / (4\pi \epsilon) ((v/c) \otimes R) / |R|^3$$

背景向素体

真空

波動体

光子

電場体

電場

磁場体

磁場

重力

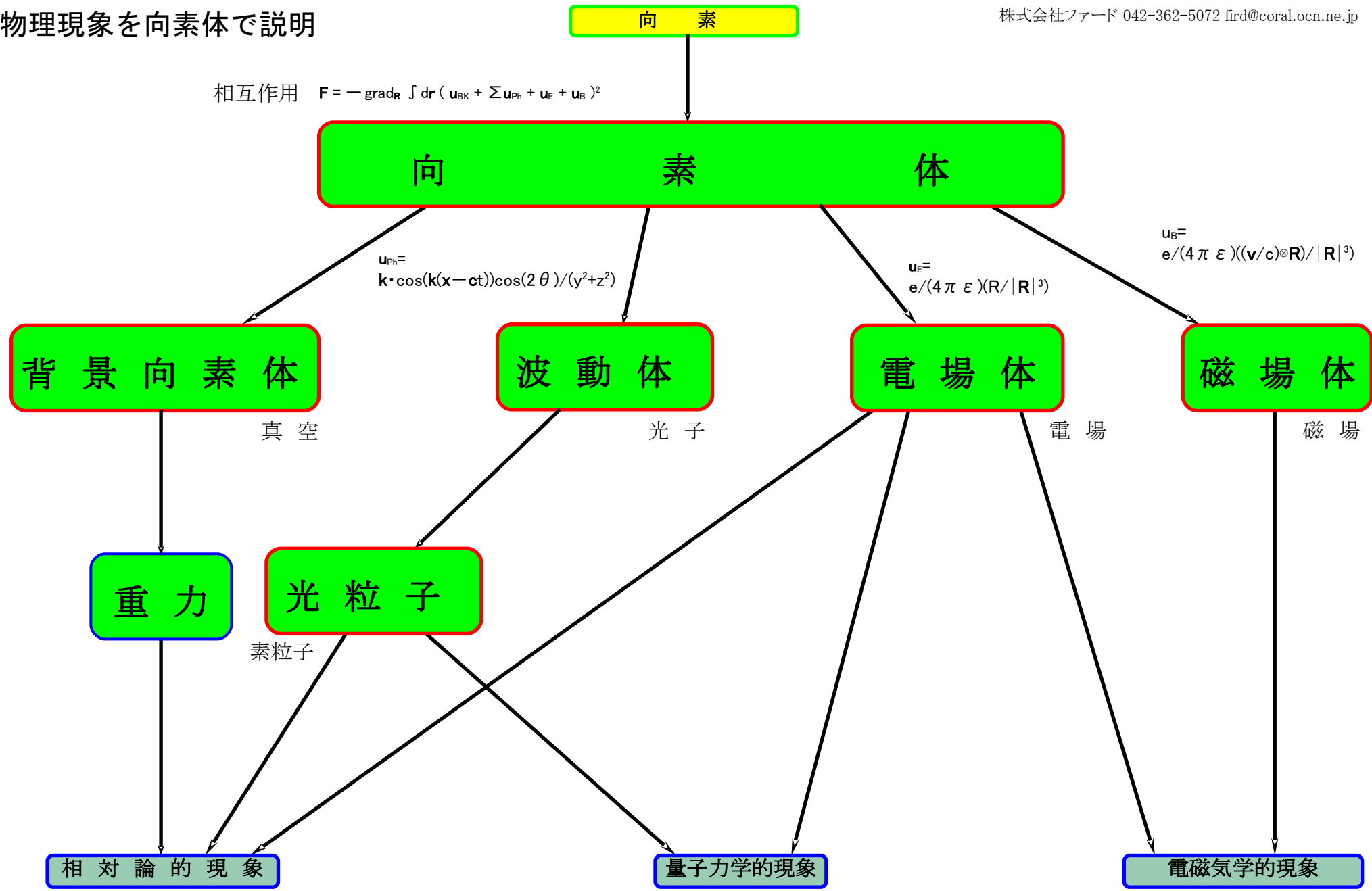
光粒子

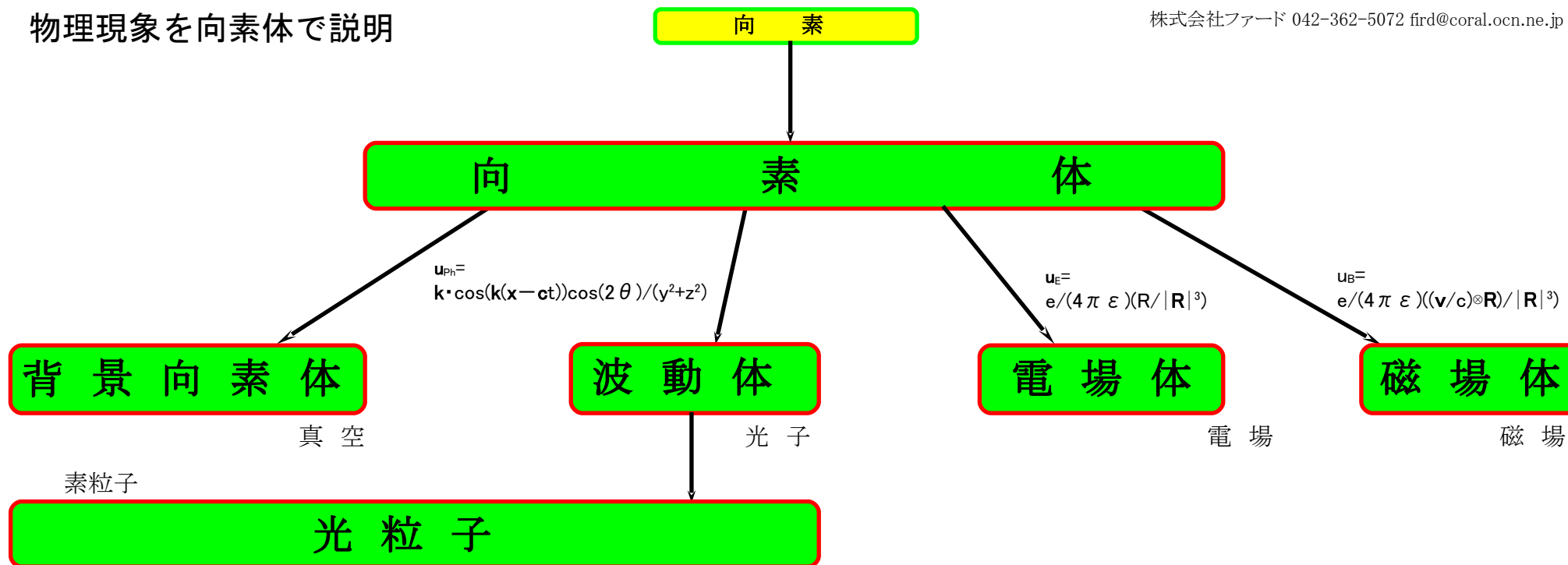
素粒子

相対論的現象

量子力学の現象

電磁気学の現象





**質点とは光粒子のこと**

光粒子の波の性質が原因で運動vの質量は  $m_v = h \nu_0 / (1 - v^2/c^2)^{1/2}$

**光粒子のエネルギー**

光子が波長  $\lambda/2$  とする軌道を自周している状態。  
 静止エネルギー =  $h \nu$   
 運動vでのエネルギー =  $h \nu / (1 - v^2/c^2)^{1/2}$

**向素体は互いに相互作用する。**

引き付けたり遠ざけたりする。その力Fは  $F_{R1-R2} = - \text{grad}_{R1-R2} \int dr (u_{BK} + \sum u_{Ph} + u_E + u_B)^2$

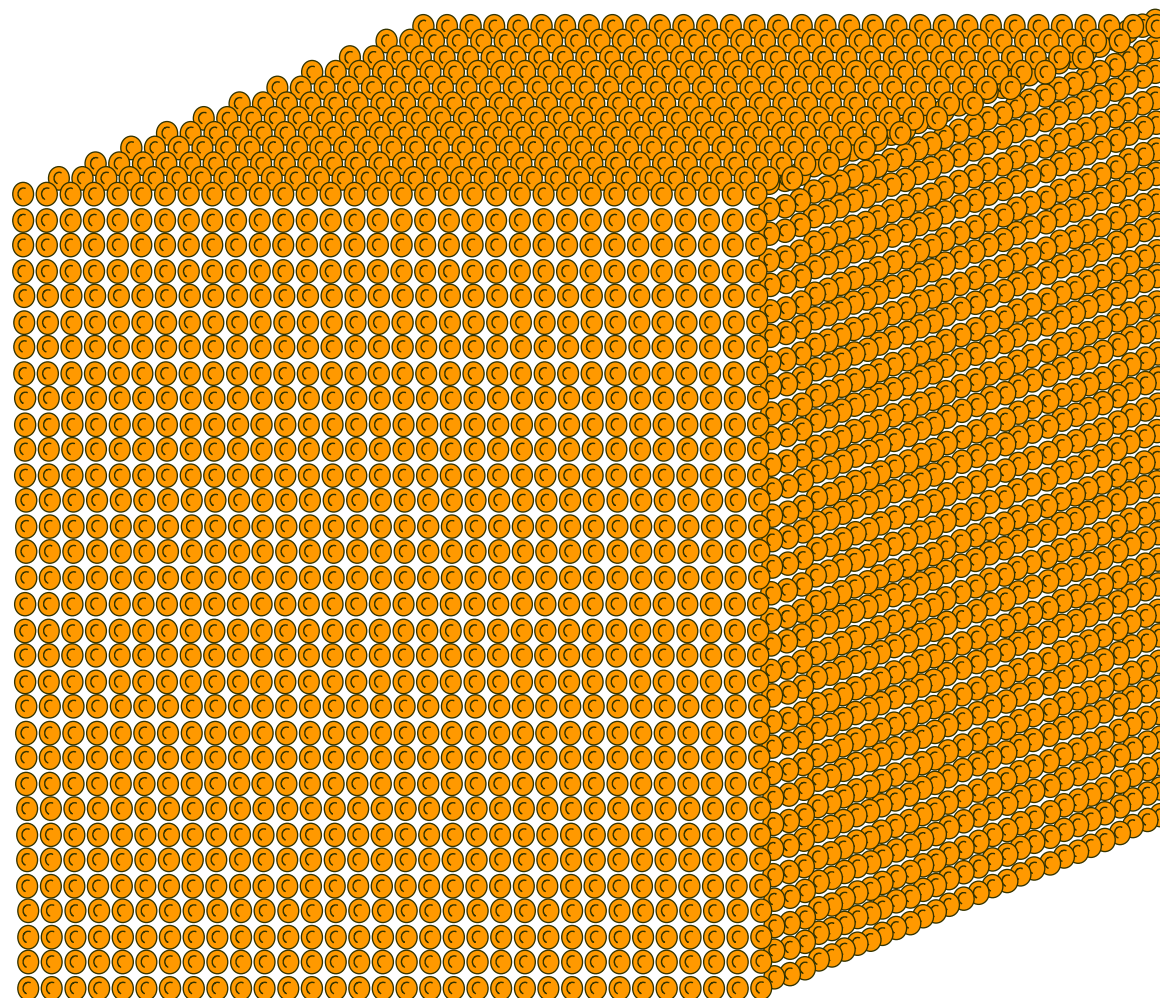
**電子が波動性をもつとは**

光粒子がVで運動すると運動V方向にも光子の一部( $\lambda \nu$ )が現れる。波長  $\lambda \nu$  と運動量  $P \nu$  は  $h = \lambda \nu \cdot P \nu$  の量子化条件の式を満足する。電子が安定軌道を持つためには  $\lambda \nu$  で定在波と成る必要がある。

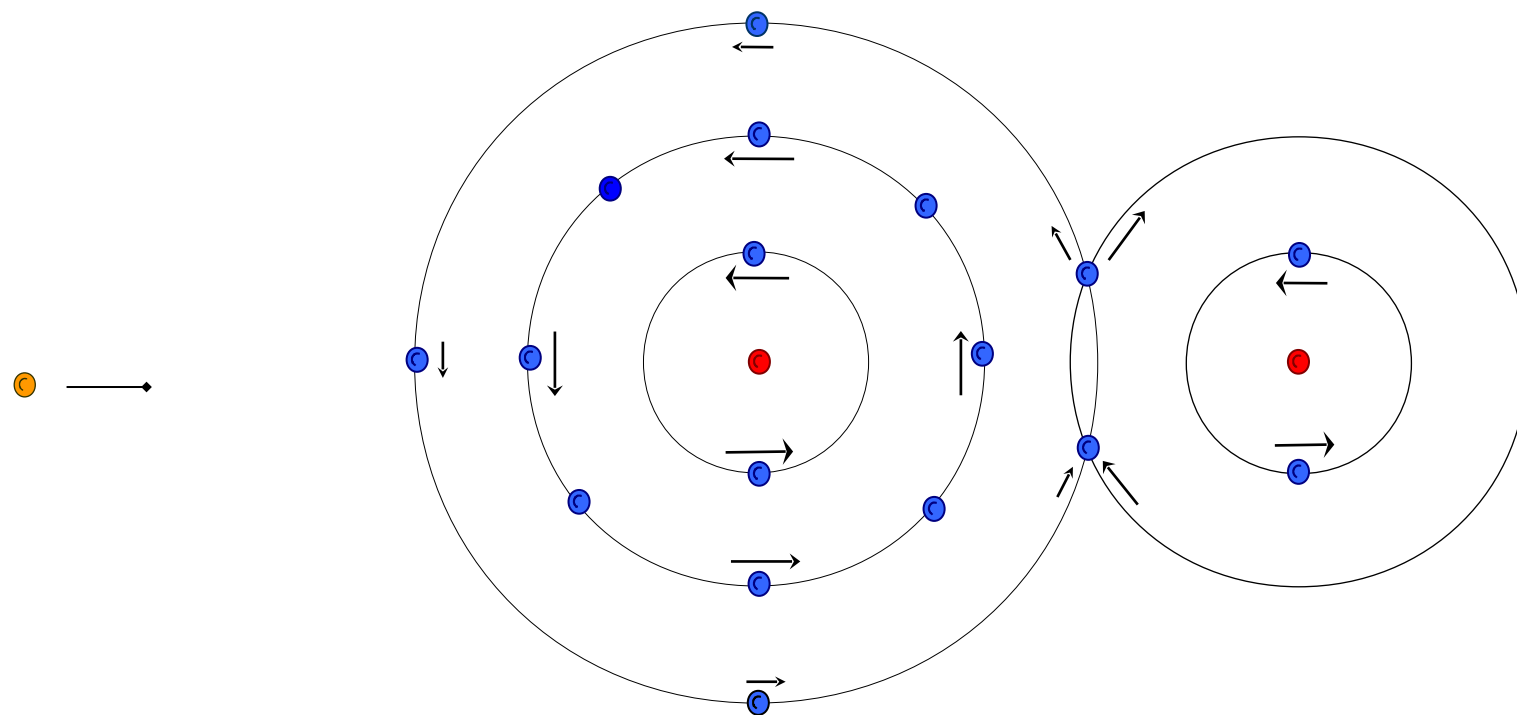
**物質は運動Vと共に縮む。時間空間の歪みでは全く無い。**

電場体間の相互作用が運動方向の長さを  $D = D_0 (1 - v^2/c^2)^{1/2}$  だけ縮ませる。

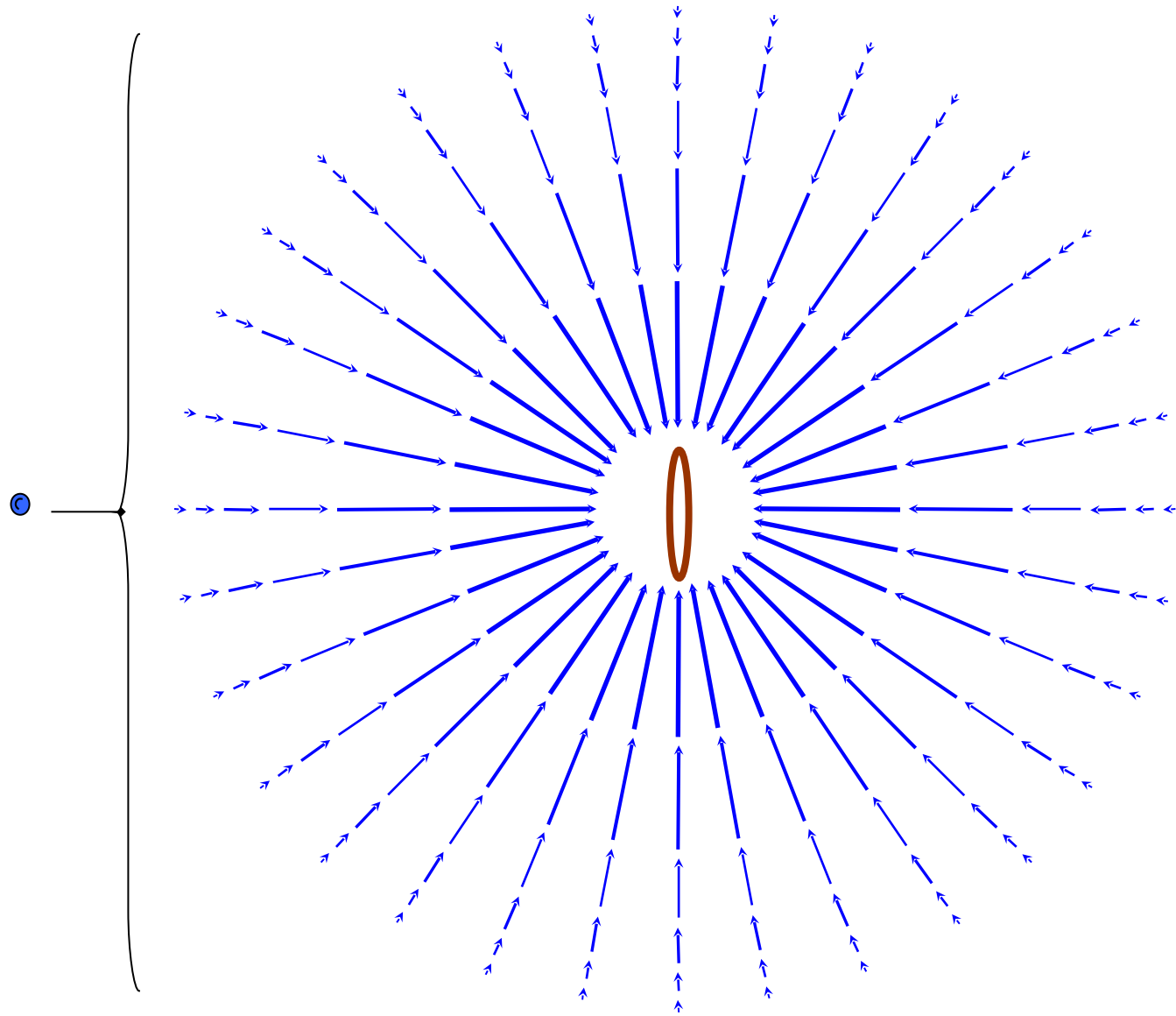
# 物質



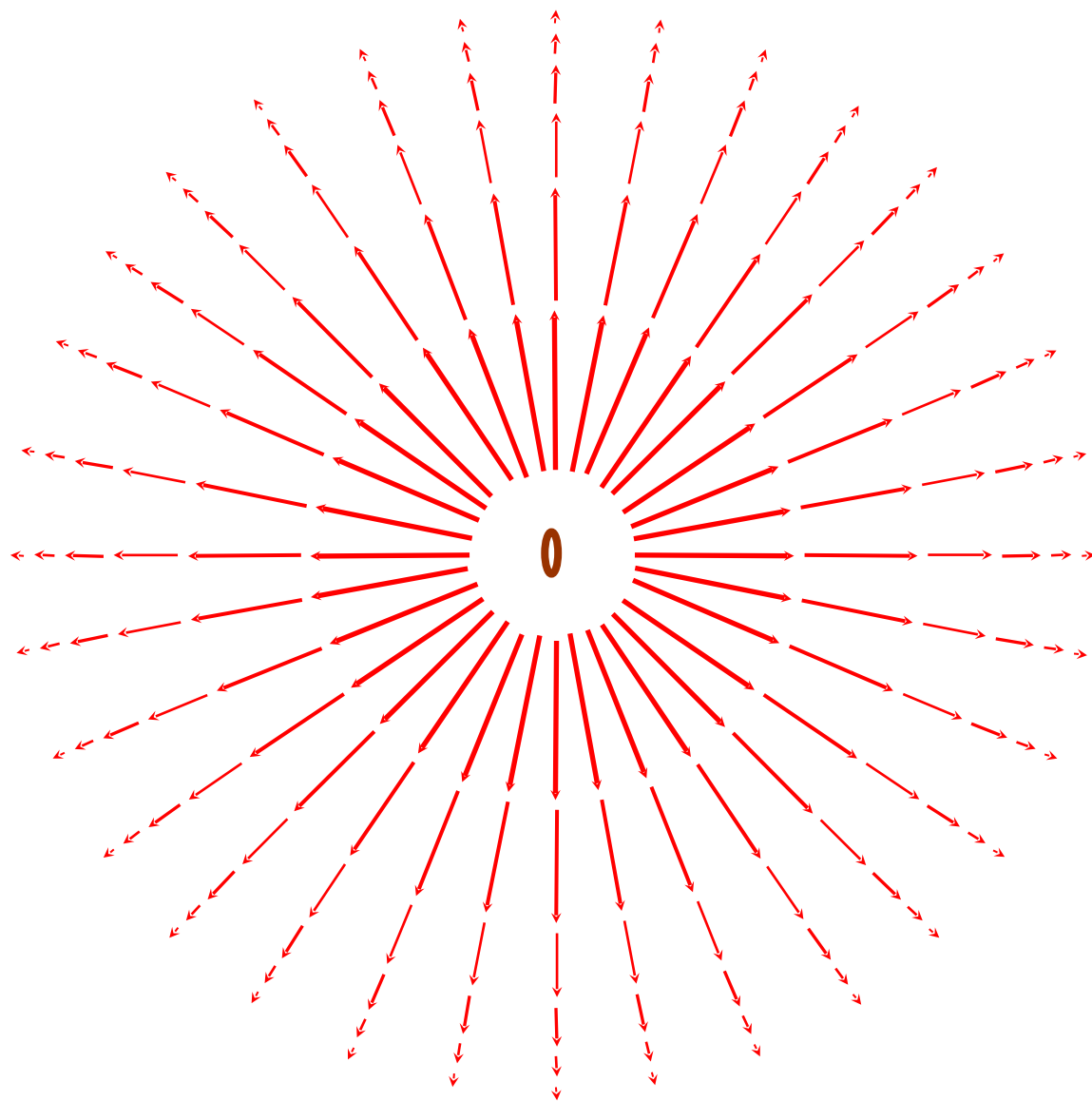
# 分子 / 原子



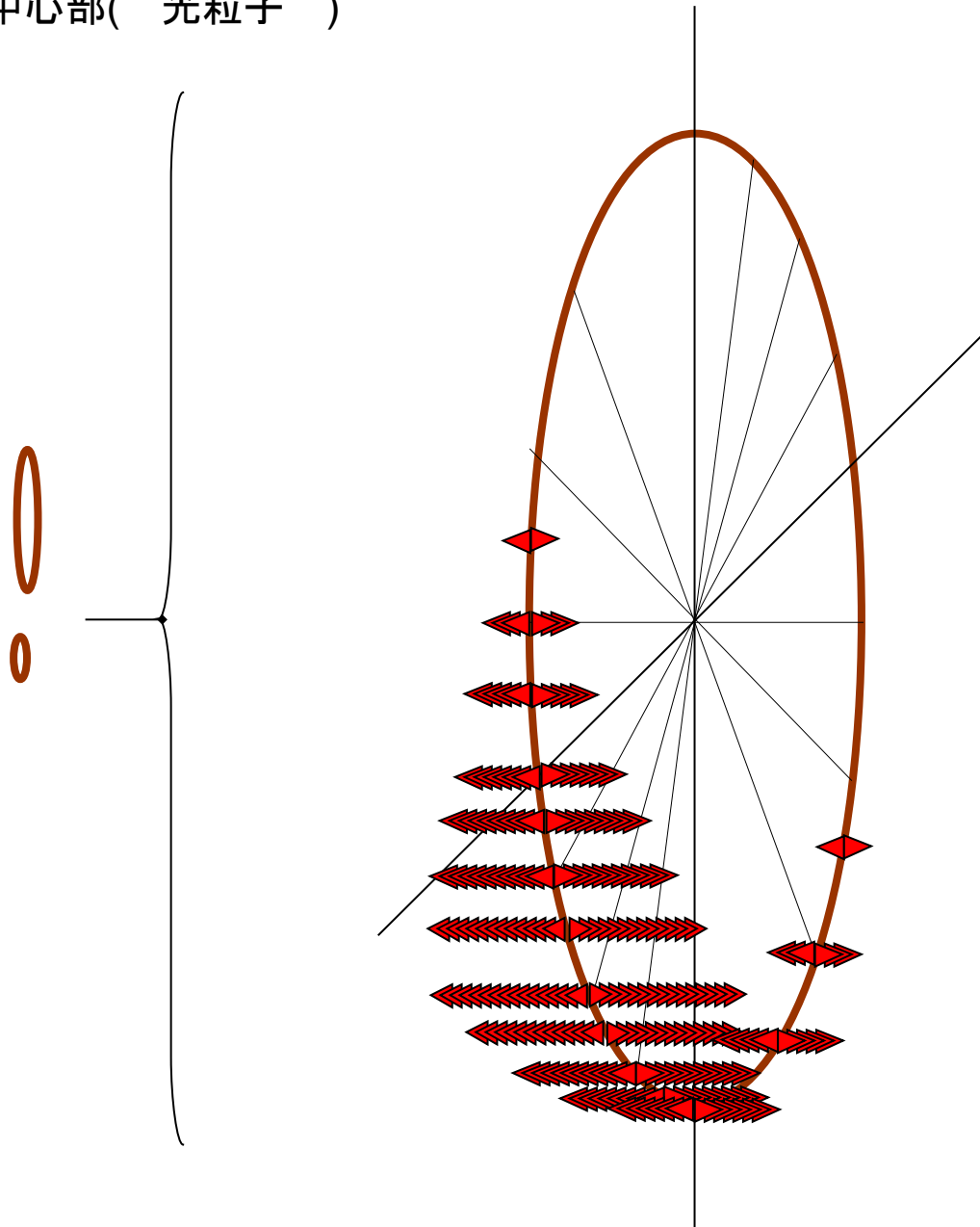
電 子



# 陽子



電子、陽子の中心部( 光粒子 )





# 陽子の周りを周回する電子について

## ○Vで運動する光粒子

静止する光粒子は光子がその波長( $\lambda_0/2$ )を周長とする円周を光速cで回っている。

このとき  $\Delta r_0 = (\lambda_0/2)/2\pi$ 、を自周半径と呼び、 $\lambda_0$ のことを自周方向波長と呼ぶ。

vで運動する光粒子では光子の周波数を  $\nu$ 、波長を  $\lambda$ 、波数をk、速度は当然cとする。

vで運動する光粒子であればそのときの自周半径  $\Delta r_0'$ 、自周方向波長  $\lambda_0'$ 、自周方向の速度c'

( $= (c^2 - v^2)^{1/2}$ )、また静止時の振動数  $\nu_0$ とvで運動するときの光子の振動数  $\nu$  と自周方向成分の振動数  $\nu_0'$ とを使って

エネルギーは静止時のエネルギー $E_0$ とvで運動している時の自周方向のエネルギー $E_0'$ は等しいとし  $E_0' = E_0$

$$E_0' = h \nu \cdot (1 - v^2/c^2)^{1/2} = h \nu_0 \cdot (1 - v^2/c^2)^{1/2}$$

$$E_0 = h \nu_0$$

$$\therefore \nu \cdot (1 - v^2/c^2)^{1/2} = \nu_0$$

速度 $(c^2 - v^2)^{1/2}$ で自周し波数 $k_0' = k(1 - v^2/c^2)^{1/2}$ から

$$\begin{aligned} \lambda_0' &= 2\pi/k_0' = 2\pi / (k(1 - v^2/c^2)^{1/2}) = \lambda / (1 - v^2/c^2)^{1/2} \\ &= \lambda_0 (1 - v^2/c^2)^{1/2} / (1 - v^2/c^2)^{1/2} \\ &= \lambda_0 \end{aligned}$$

自周方向の波長が静止時と等しいことに成る。

一方波数ベクトル $k_v = |k| \cdot v/c$

$$\begin{aligned} k &= 2\pi/\lambda = 2\pi\nu/c = 2\pi h\nu/(hc) = 2\pi h\nu_0/(hc) \\ &= 2\pi h\nu_0/(1 - v^2/c^2)^{1/2}/(hc) = 2\pi m_0 c^2/(1 - v^2/c^2)^{1/2}/(hc) \\ &= 2\pi m_0 c/(1 - v^2/c^2)^{1/2}/h \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} k_v &= |k| \cdot v/c = 2\pi m_0 c/(1 - v^2/c^2)^{1/2}/h \cdot v/c \\ &= (2\pi/h) m_0 v/(1 - v^2/c^2)^{1/2} = (2\pi/h) P_v/(1 - v^2/c^2)^{1/2} \end{aligned}$$

(運動量Pの定義は静止質量 $m_0$ に速度vをかけたものとした。)

$$k_v = 2\pi/\lambda_v \text{ から}$$

$$2\pi/\lambda_v = (2\pi/h) P_v/(1 - v^2/c^2)^{1/2}$$

$$P_v \lambda_v = h(1 - v^2/c^2)^{1/2} \doteq h$$

$$h = P_v \lambda_v$$

は量子化条件である。

## ○全空間にたった一つの陽子とたった一つの電子のみが存在する場合

その陽子は背景向素体に対し静止し、電子はこの陽子の周りを周回している状態にあるとする。

この時背景向素体を加えた光素体強度 $u_{all}$ は

$$u_{all} = u_{BK} + (u_{ep} + u_{bp} + u_{pr}) + (u_{ee} + u_{be} + u_{el})$$

$u_{BK}$  : 背景向素体強度

$u_{ep}$ 、 $u_{ee}$  : 電場体の向素体強度

$u_{ep}$  は正の符号を持つ陽子の電場体

$u_{ee}$  は負の符号を持つ電子の電場体

$u_{bp}$ 、 $u_{be}$  : 磁場体の向素体強度

$u_{bp}$  は正の符号を持つ陽子の磁場体

$u_{be}$  は負の符号を持つ電子の磁場体

$u_{pr}$  : 陽子の核である光粒子の向素体強度

$u_{el}$  : 電子の核である光粒子の向素体強度

向素体のエネルギー密度 $E$ は演算子記号 $\odot$ を使って表せば

$$E = u_{all} \odot u_{all} \\ = (u_{BK} + (u_{ep} + u_{bp} + u_{pr}) + (u_{ee} + u_{be} + u_{el})) \odot (u_{BK} + (u_{ep} + u_{bp} + u_{pr}) + (u_{ee} + u_{be} + u_{el}))$$

陽子が静止していることから、 $u_{bp} = 0$ 、 $u_{pr} = 0$  (影響を無視)

背景向素体との関係も無視し、 $u_{BK} = 0$ として扱う。

$$E = (u_{ep} + u_{ee} + u_{be} + u_{el}) \odot (u_{ep} + u_{ee} + u_{be} + u_{el}) \\ = (u_{ep} \odot u_{ep}) + (u_{ee} \odot u_{ee}) + (u_{be} \odot u_{be}) + (u_{el} \odot u_{el}) + 2u_{ee} \odot (u_{be} + u_{el}) + 2u_{ep} \odot (u_{ee} + u_{be} + u_{el}) \\ + 2u_{be} \odot (u_{be} + u_{el})$$

運動量 $\mathbf{v}$ に影響を受けかつ影響量が無視できない項のみ残す。

$$E = (u_{el} \odot u_{el}) + 2(u_{ep} \odot u_{ee})$$

空間全体での注目する項のエネルギー $SE$ は

$$SE = \int dv E = \int dv ((u_{el} \odot u_{el}) + 2(u_{ep} \odot u_{ee}))$$

$(u_{el} \odot u_{el}) = u_{el}^2$ 、 $(u_{ep} \odot u_{ee}) = (u_{ep} \cdot u_{ee})$ であるから

$$= \int d\nu (\mathbf{u}_e^2 + 2(\mathbf{u}_{ep} \cdot \mathbf{u}_{ee}))$$

$$= h \nu_e - (e^2 / 4 \pi \epsilon) / |\mathbf{R}_e - \mathbf{R}_p|$$

$\mathbf{R}_e, \mathbf{R}_p$  は電子、陽子の中心位置

$\nu_e$  は電子の光粒子である光子の振動数

## ○量子力学への接続

陽子も電子もその中心部に核が存在する。その核は光子が半波長を長さとする軌道を回っている状態のこと。これを光粒子と名づけている。この光粒子の持つエネルギーは光子そのものに等しい。

振動数が  $\nu$  であればエネルギーは  $h \nu$  で表される。

陽子の周りを1つの電子が周回する場合を考える。

この電子の核である光粒子のエネルギーは当然  $h \nu$  である。

その光粒子が  $v$  で運動すると振動数は静止時に比べ  $1/(1-v^2/c^2)^{1/2}$  だけ大きく成る。

静止時の振動数を  $\nu_{e0}$ 、 $v$  で運動している時の振動数を  $\nu_e$  とすれば

$$h \nu_e = h \nu_{e0} / (1 - v^2/c^2)^{1/2}$$

静止時のエネルギーは質量  $m_e$  ( $= h \nu_{e0} / c^2$ ) を使って変形すると

$$h \nu_e = m_e c^2 / (1 - v^2/c^2)^{1/2} \doteq m_e c^2 + (1/2) m_e v^2 = h \nu_{e0} + 1/2 m_e P_v^2$$

$P_v$  は電子が  $v$  で運動している時の運動量

量子条件  $h = \lambda_v \cdot P_v$  と  $|k_v| = 2\pi / \lambda_v$ 、 $k_v / P_v$  とを合わせて  $P_v = (h/2\pi) k_v$  が成立する。

$k$  で進む波をその位相も含めた強度式で表すと

$$\phi = \phi_0 \exp(i\Theta)$$

ただし一定速度で運動するとして  $\nabla \Theta = k_v$ 、 $\nabla k_v = 0$  また  $\phi_0 = \text{一定}$  とする。

従って  $\nabla \phi = i(2\pi/h) P_v \phi$

$$P_v = i(h/2\pi) (\nabla \phi) / \phi$$

さらに  $P_v^2 = ((i h/2\pi) (\nabla \phi) / \phi)^2 = -(h/2\pi) (\nabla \phi)^2 / \phi^2 = -(h/2\pi) (\nabla^2 \phi) / \phi$

が成立。

陽子の周りを1つの電子が円周するとき空間全体でのエネルギー  $H$  は

$$\begin{aligned} H &= (h \nu_e - h \nu_{e0}) - (e^2/4\pi\epsilon) / |\mathbf{R}_e - \mathbf{R}_p| \\ &= -1/2 m_e (h/2\pi)^2 (\nabla^2 \phi) / \phi - (e^2/4\pi\epsilon) / |\mathbf{R}_e - \mathbf{R}_p| \end{aligned}$$

陽子位置中心  $\mathbf{R}_p$  を原点  $(0, 0, 0)$ 、 $\mathbf{R}_e = (x, y, z) = \mathbf{R}$  として

$$H = -1/2 m_e (h/2\pi)^2 (\nabla^2 \phi) / \phi - (e^2/4\pi\epsilon) / |R|$$

$$H\phi = -\frac{1}{2m_e}(\hbar/2\pi)^2(\nabla^2\phi) - \left(\frac{e^2}{4\pi\epsilon_0}\right)\frac{1}{|R|}\phi$$

これはシュレーディンガー方程式である。

シュレーディンガー方程式が円周軌道を前提としていることがわかる。

## ○電子の軌道計算のための提案

量子力学とは運動する電子が定在波状態にあるとき、その軌道を求め、解析することが目的である。

そこでシュレーディンガー方程式とはべつの見方で電子の軌道を求め、同様の解析を行なうのであれば、これも量子力学とみなされよう。

そこで5つの等式(QF-1~5)を使った新しい見方で陽子の周りを回る個々の電子の軌道を求めることを提案する。

○ 個々の電子が定在波状態にあつて

周期 $T$ 、速度 $\mathbf{v}$ 、位置 $\mathbf{R}$ 、波数 $\mathbf{k}_v$ 、波長  $\lambda_v$ 、運動量 $\mathbf{P}_v$ である時

$$0 = \int_0^T dt \mathbf{v} \quad (\text{QF-1})$$

$$2\pi n = \int_0^T dt (\mathbf{k}_v \cdot d\mathbf{R}/dt) \quad (\text{QF-2})$$

$$h = \mathbf{P}_v \cdot \lambda_v \quad (h \text{ はプランク定数}) \quad (\text{QF-3})$$

○ 空間全体で $q$ 個の電子、 $s$ 個のポテンシャルが有り全体でのエネルギーを $E$ とすれば

$$E = \sum_{i=1}^q \frac{1}{2} m_e \mathbf{v}_i^2 + \sum_{j=1}^s U_j(\mathbf{R}_1, \mathbf{R}_2, \dots, \mathbf{R}_s) \quad (\text{QF-4})$$

$$0 = \sum_{i=1}^q m_e \mathbf{v}_i d\mathbf{v}_i/dt + \sum_{j=1}^s dU_j(\mathbf{R}_1, \mathbf{R}_2, \dots, \mathbf{R}_s)/dt \quad (\text{QF-5})$$

注:シュレーディンガー方程式では電子は円を描くことを前提にしているが、QFはその制限がない。

またシュレーディンガー方程式の致命的欠陥であるエネルギーの授受に関する式を加えて運動方程式の形にした。

# メモ

向素体  $u$  による動的式

動的式 BaseF-1, BaseF-2, BaseF-3, BaseF-4

光子の向素体

$$u_{ph} = \mathbf{k} \cdot \cos(\mathbf{k} \cdot (\mathbf{x} - ct)) \cos(2\theta) / (y^2 + z^2)$$

電場の向素体

$$u_E = e / (4\pi\epsilon) (\mathbf{R} / |\mathbf{R}|^3)$$

$$\mathbf{R} = ((x-x_0)/(1-v^2/c^2), (y-y_0), (z-z_0))$$

磁場の向素体

$$u_B = e / (4\pi\epsilon) ((\mathbf{v}/c) \otimes \mathbf{R} / |\mathbf{R}|^3)$$

$$\mathbf{R} = ((x-x_0)/(1-v^2/c^2), (y-y_0), (z-z_0))$$

光粒子の向素体

$$u_{ph} = \mathbf{k} \cdot \cos(\mathbf{k} \cdot (\mathbf{x} - ct)) \cos(2\theta) / (y^2 + z^2)$$

向素体間相互作用

$$F_{ij} = - \text{grad}_{ij} \int dv (u_{BK} + u_i + u_j + \sum_k u_k)^2$$



# 物質世界觀

