

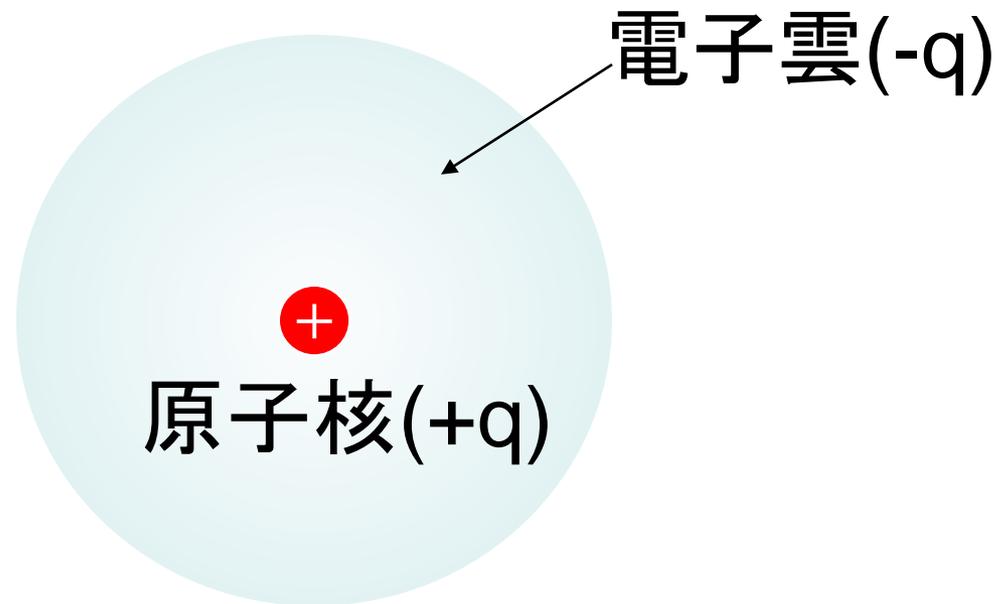
# 光物性基礎とデバイス応用

## 分極と誘電率

- 分極の発生
- 比誘電率の周波数応答

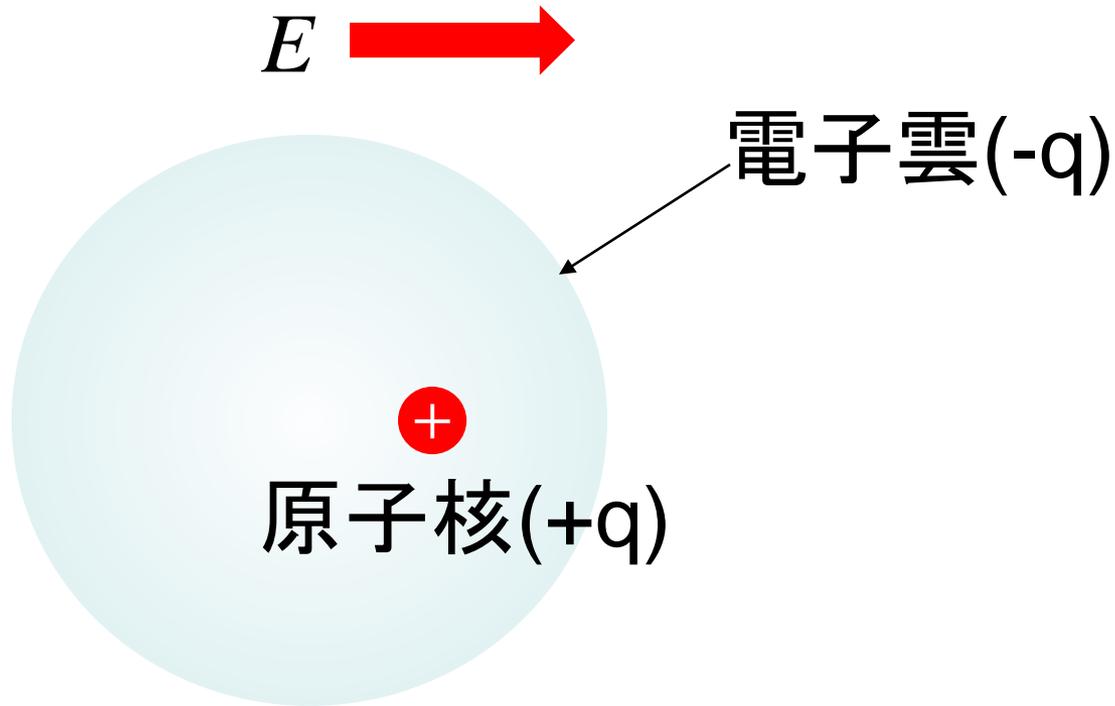
# 電界による分極の発生

外部から印加される電界： $E = 0$



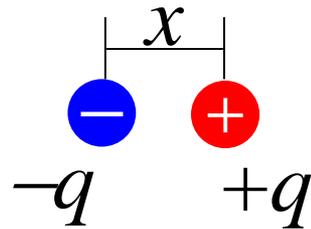
# 電界による分極の発生

外部から印加される電界： $E \neq 0$



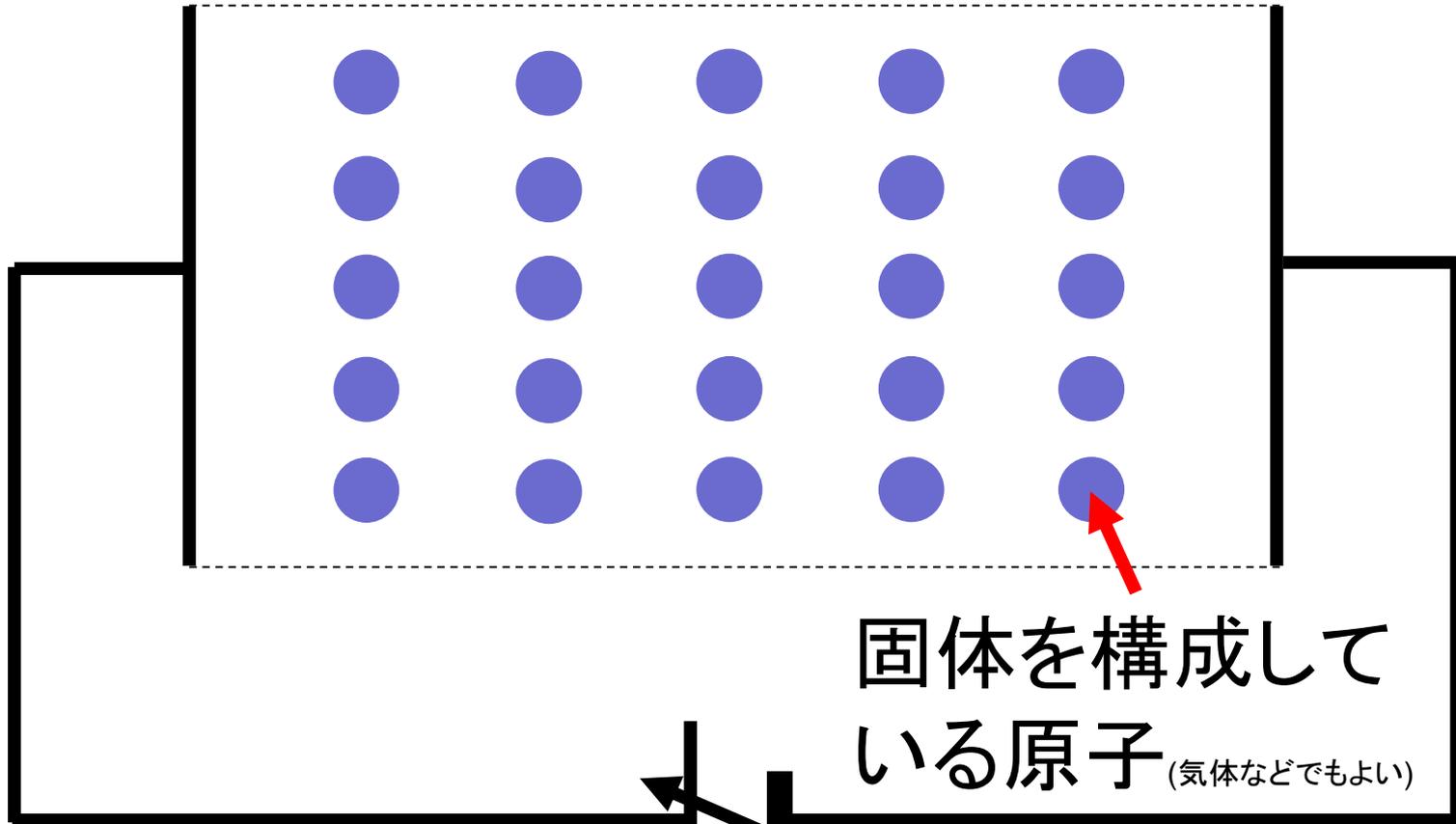
# 電界による分極の発生

外部から印加される電界： $E \neq 0$



分極の発生： $+q, -q$ の点電荷, 偏位 $x$

# 分極の発生

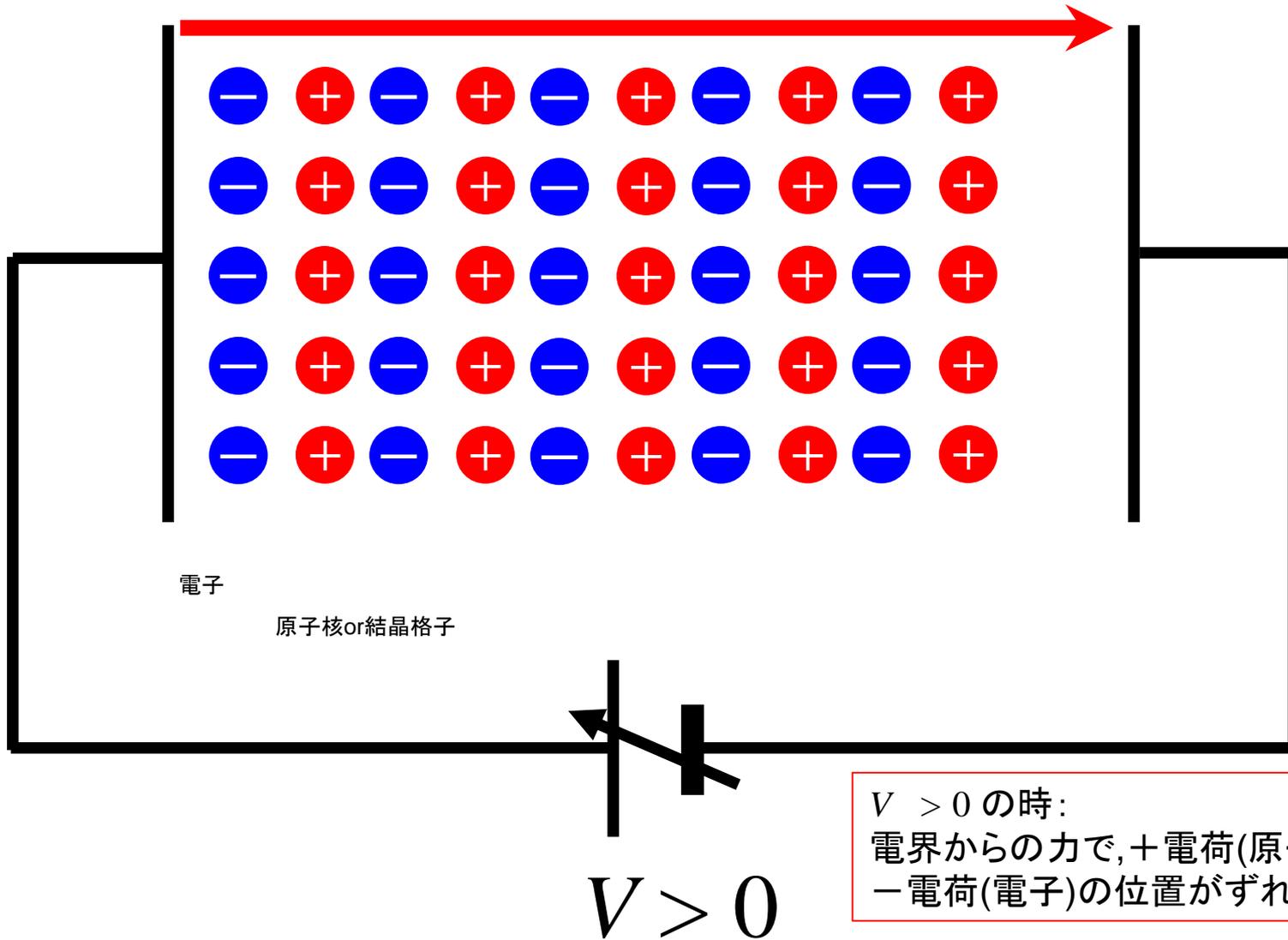


固体を構成している原子 (気体などでもよい)

$$V = 0$$

$V = 0$  の時:  
原子核と電子がほぼ同じ位置にあるので+電荷と-電荷が打ち消しあって電荷中性に見える

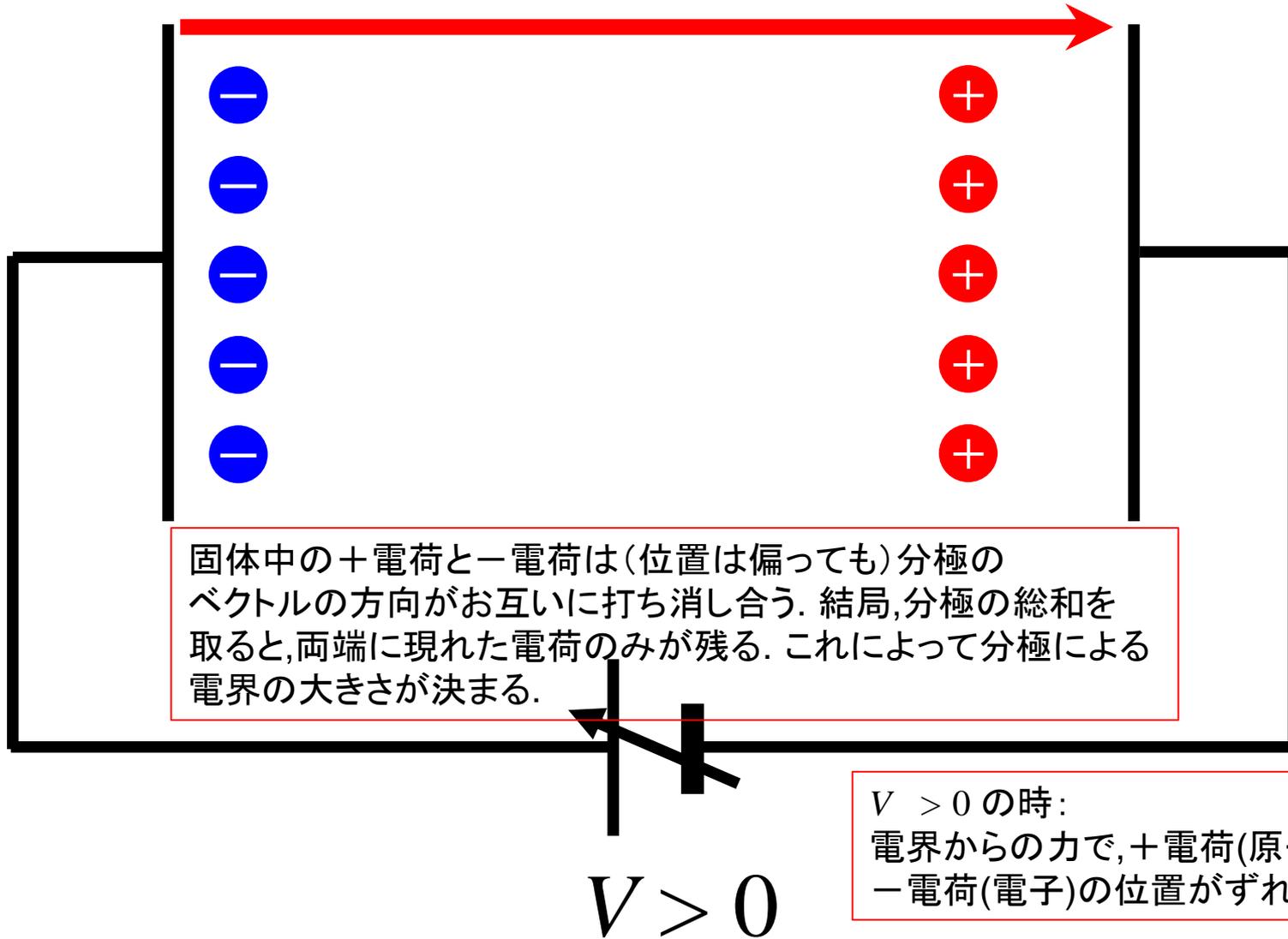
# 電界 分極の発生



$V > 0$  の時:  
電界からの力で, +電荷(原子核イオン)と  
-電荷(電子)の位置がずれる.

# 分極の発生

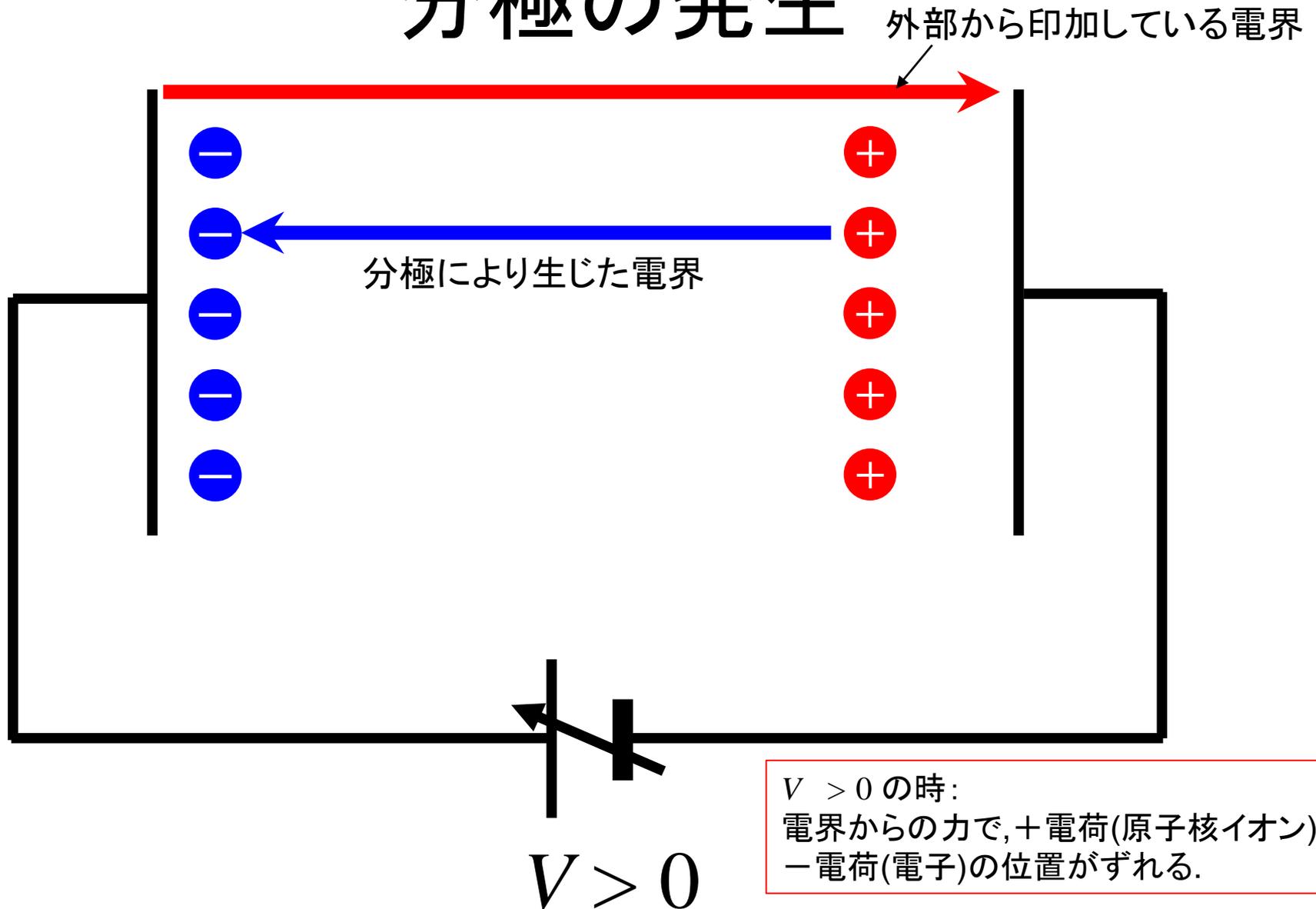
電界



固体中の+電荷と-電荷は(位置は偏っても)分極のベクトルの方向がお互いに打ち消し合う. 結局,分極の総和を取ると,両端に現れた電荷のみが残る. これによって分極による電界の大きさが決まる.

$V > 0$  の時:  
電界からの力で, +電荷(原子核イオン)と-電荷(電子)の位置がずれる.

# 分極の発生

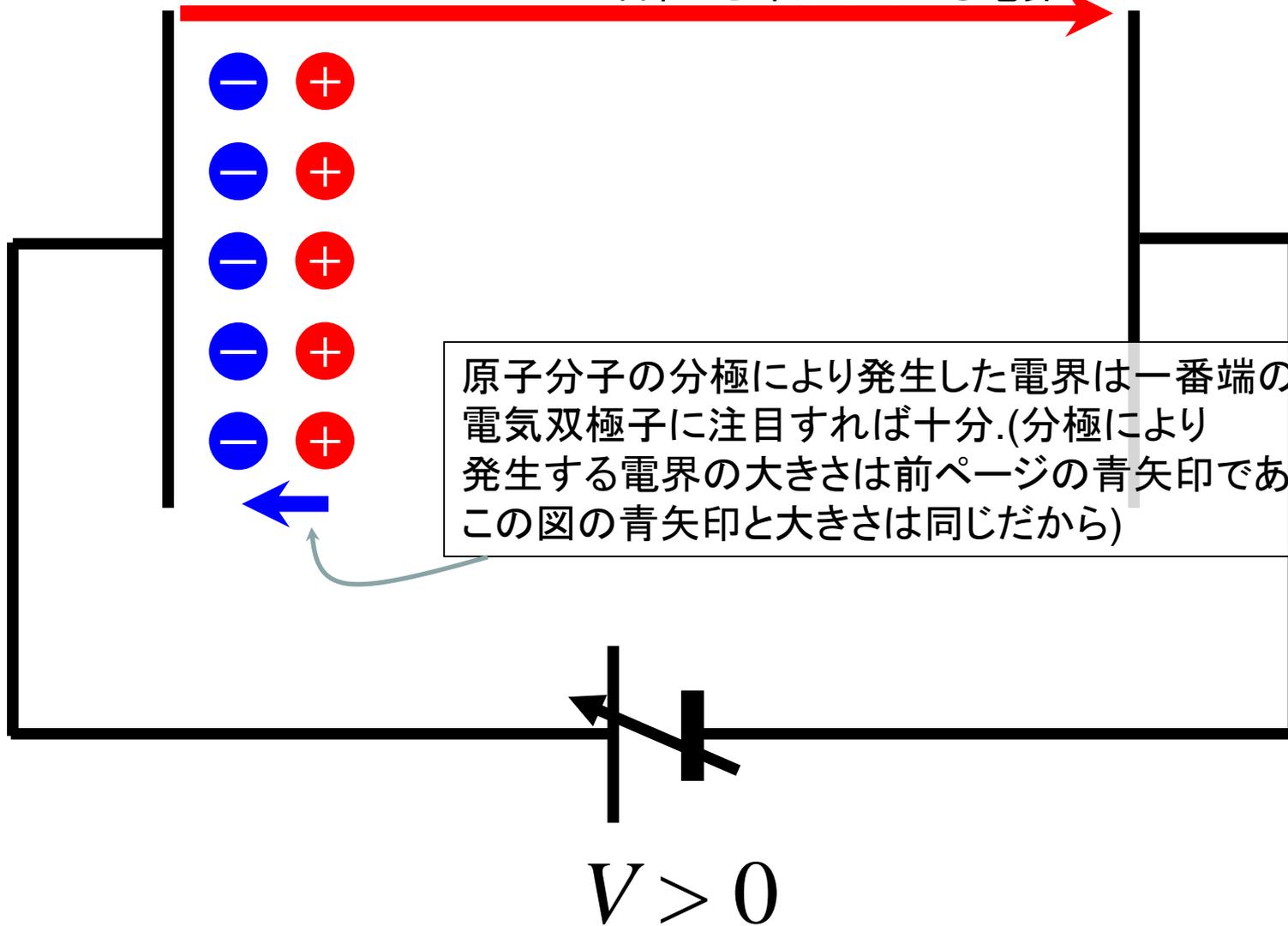


$V > 0$  の時:  
電界からの力で, +電荷(原子核イオン)と  
-電荷(電子)の位置がずれる.

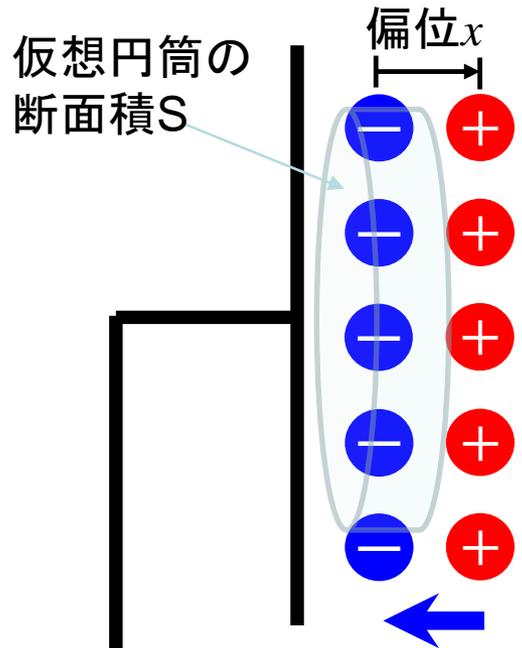
固体内の電界は, 外部から印加している電界と分極により生じた電界のベクトル和

# 分極の発生

外部から印加している電界



# 分極の発生



原子or分子の密度:  $n$

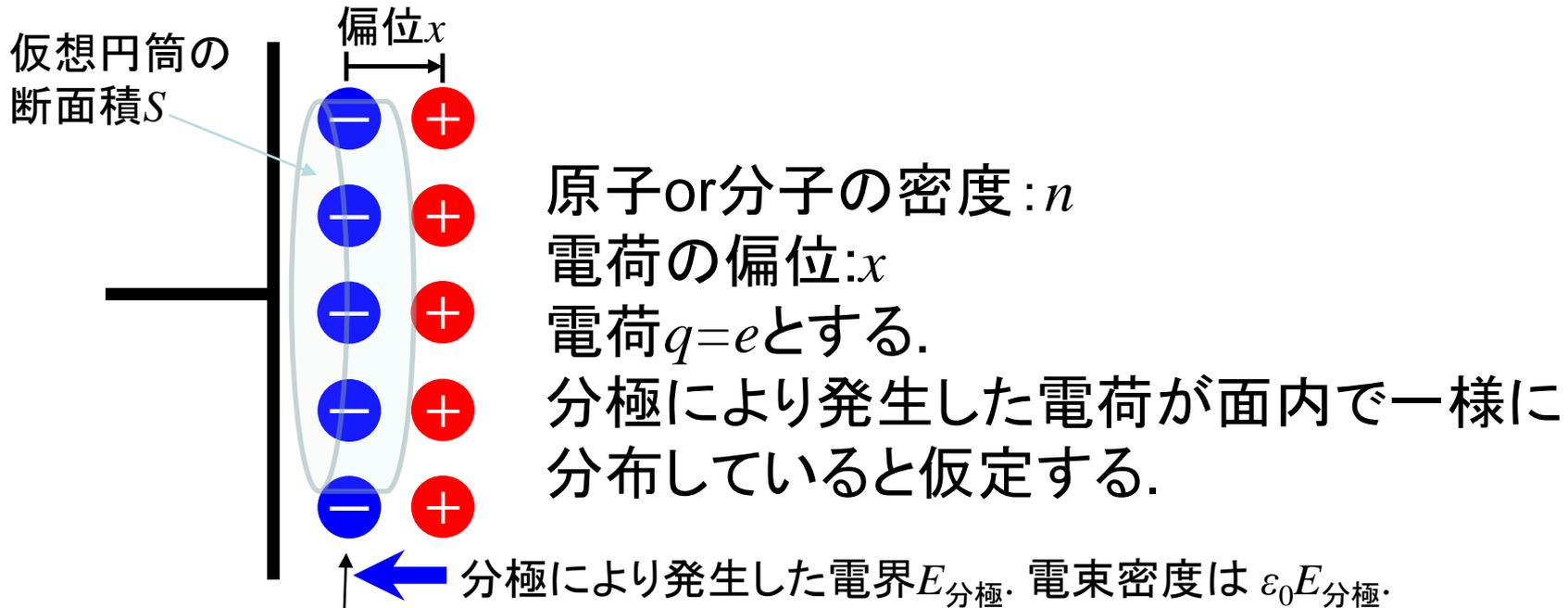
電荷の偏位:  $x$

電荷  $q=e$  とする.

分極により発生した電荷が面内で一様に分布していると仮定する.



# 分極の発生



その面電荷密度を  $\sigma$  とおく. また, 分極に関与する原子分子の密度を  $n$  とすると, 分極による電荷密度  $\rho = en$ .

仮想的な円筒の体積  $xS$  内にある原子orイオン等が分極に関与するから, この体積内の総電荷が面電荷として現れるので

$$\sigma S = en xS \Leftrightarrow \sigma = enx$$

分極による電界を  $E_{\text{分極}}$ , 電束密度を  $D_{\text{分極}}$  とすると, ガウスの法則から

$D_{\text{分極}} = \epsilon_0 E_{\text{分極}} = \sigma = enx \Rightarrow$  この  $D_{\text{分極}}$  を, あらためて分極  $P$  と定義する.

# ガウスの法則と分極の定義

真空中:  $\operatorname{div} \varepsilon_0 \mathbf{E} = \rho$

分極が発生すると, 分極による電荷が現れる

$$\operatorname{div} \varepsilon_0 \mathbf{E} = \rho - \rho_{\text{分極}}$$

しかし, 分極は無かったことにしたい,  
真空のまま考えたい. そこで

前のページの  $\rho_{\text{分極}}$  に相当

$$\operatorname{div} \mathbf{P} \equiv \rho_{\text{分極}}$$

となるようなベクトル  $\mathbf{P}$  を新たに定義する. すると,

# ガウスの法則と分極の定義

$$\operatorname{div} \varepsilon_0 \mathbf{E} = \rho - \rho_{\text{分極}}$$

$$\Leftrightarrow \operatorname{div} \varepsilon_0 \mathbf{E} + \rho_{\text{分極}} = \rho$$

$$\Leftrightarrow \operatorname{div} \varepsilon_0 \mathbf{E} + \operatorname{div} \mathbf{P} = \rho$$

$$\Leftrightarrow \operatorname{div} (\varepsilon_0 \mathbf{E} + \mathbf{P}) = \rho$$

→ 固体中の電束密度  $\mathbf{D}$

$\mathbf{D} \equiv \varepsilon_r \varepsilon_0 \mathbf{E}$  と定義する。これによって、分極により生じた電荷は考えずに、真空の誘電率が  $\varepsilon_0$  から  $\varepsilon_r \varepsilon_0$  に置換したものとみなすことができる。

# 分極の定義

分極により生じる固体中の電束密度を $P$ と定義すると、固体中の電束密度 $D$ は、次のように表される。

$$D = \varepsilon_0 E + P$$

分極が原因で電束密度 $D$ が変化したか、分極は忘れて、誘電率の置き換えのみでこの変化を表そうとすると、次のようになる。

$$D \equiv \varepsilon_r \varepsilon_0 E$$

分極 $P$ は電界 $E$ によって発生するから、 $P$ は $E$ の関数である。これが比例関係にあるとみなせる場合には、次のように表すことができる。

# 分極の定義

$$P = \varepsilon_0 \chi E$$

(一般には電界 $E$ の1次式とは限らず、2次、3次の項が必要になる場合もある。材料の種類や電界 $E$ の大きさに依存する)

$\chi$ : 電気感受率

上のようには書ける場合に限り、

$$D = \varepsilon_0 E + P = \varepsilon_0 E + \varepsilon_0 \chi E$$
$$= \varepsilon_0 (1 + \chi) E$$

比誘電率:  $\varepsilon_r$

$$\varepsilon_r = 1 + \chi$$

(複素数化もこの関係式を基に考える。  
複素比誘電率  $\Leftrightarrow$  複素電気感受率)

# 分極の表現

分極により発生する電荷密度  $\rho_{\text{分極}} \equiv en$  [\(→リンク\)](#)

また,分極 $P$ と $\rho$ の関係  $\text{div } P \equiv \rho_{\text{分極}}$  [\(→リンク\)](#)

より,  $\text{div } P = en$

1次元で考えると, $\text{div}=d/dx$ ,かつ $P$ は $x$ 成分のみ  
考えてそれをあらためて $P$ とおくと,

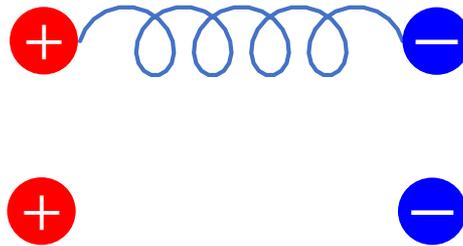
$$\frac{dP}{dx} = en \quad \Leftrightarrow \quad P = enx \quad (\text{ただし, } x=0 \text{ のとき } P=0 \text{ とした。})$$

以上より,分極 $P$ は電荷の偏位 $x$ に比例する.

偏位 $x$ を電界 $E$ の関数として表す.→力学モデルを解く

(たとえばバネのモデルなど.)

# ローレンツの振動子(バネ)モデル

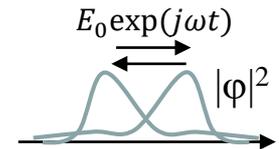


ニュートンの運動方程式

$$m \frac{d^2 x}{dt^2} = -\underbrace{\beta x}_{\text{バネ定数}} - \underbrace{m\gamma \frac{dx}{dt}}_{\text{速度に比例した摩擦力}} + \underbrace{qE_0 \exp(j\omega t)}_{\text{外部からの振動電界(光, 電磁波)}}$$

たとえば, 原子核に束縛された電子の場合であれば,  $m = m_0$ ,  $q = -e$ .  $\beta, \gamma$ は元素, 結晶構造等に依存し, 正確な値を計算することは困難な量.

2準位間の遷移をモデル化したものではなく、一つの準位に存在する電子(またはイオン等)が振動電界によって $|\phi|^2$ の重心位置が偏位する状況をモデル化したもの。また、自由電子の吸収のモデルは $\beta$ が無いモデルだった。

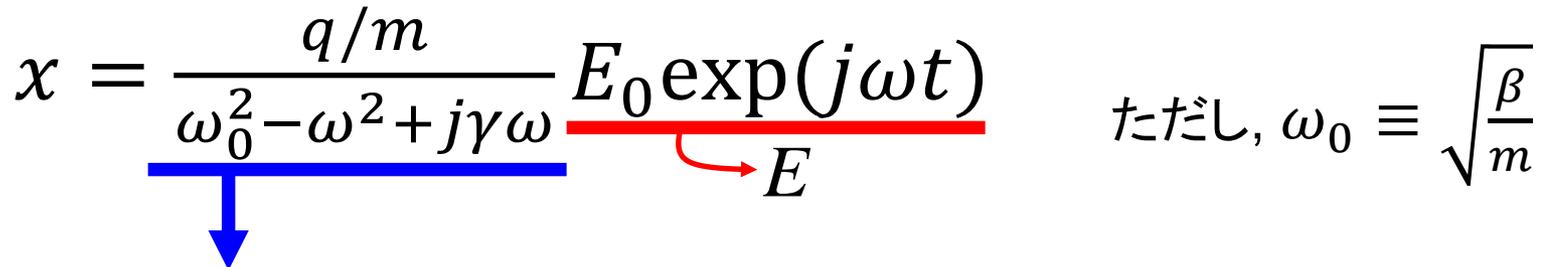


# ローレンツの振動子(バネ)モデル

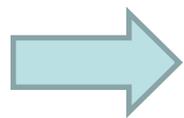
$$m \frac{d^2 x}{dt^2} + m\gamma \frac{dx}{dt} + \beta x = qE_0 \exp(j\omega t)$$

振動電界:  $E = E_0 \exp(j\omega t)$

偏位を  $x = x_0 \exp(j\omega t)$  とおいて方程式に代入すると

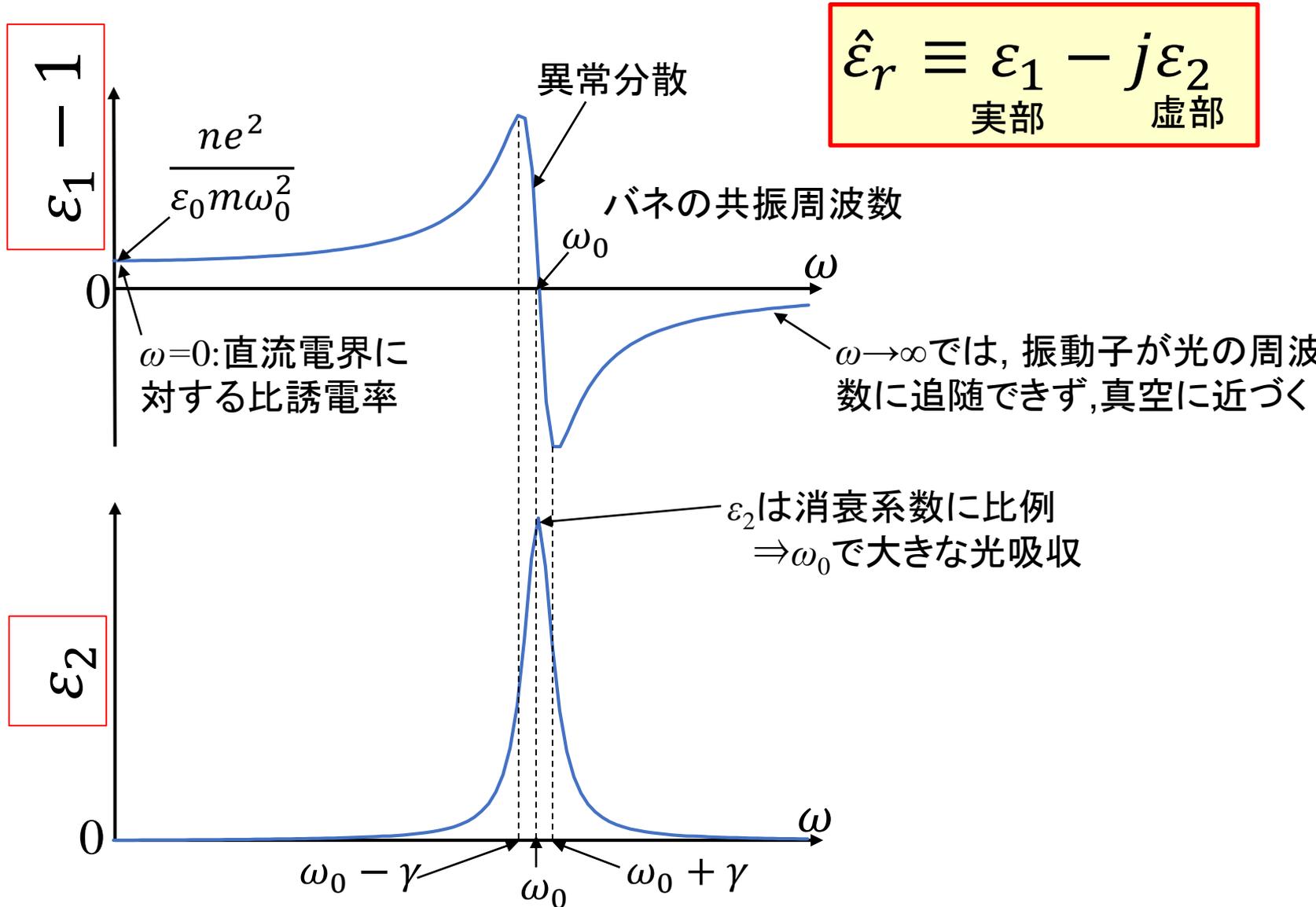
$$x = \frac{q/m}{\omega_0^2 - \omega^2 + j\gamma\omega} \underbrace{E_0 \exp(j\omega t)}_E \quad \text{ただし, } \omega_0 \equiv \sqrt{\frac{\beta}{m}}$$


複素数であることから,  $x$ は振動電界と位相差があることがわかる。



この関係式と  $P, x$ の関係,  $P, \chi$ の関係を介して  
比誘電率  $\epsilon_r$ , さらに屈折率の複素表示が導かれる

# 比誘電率の角周波数応答

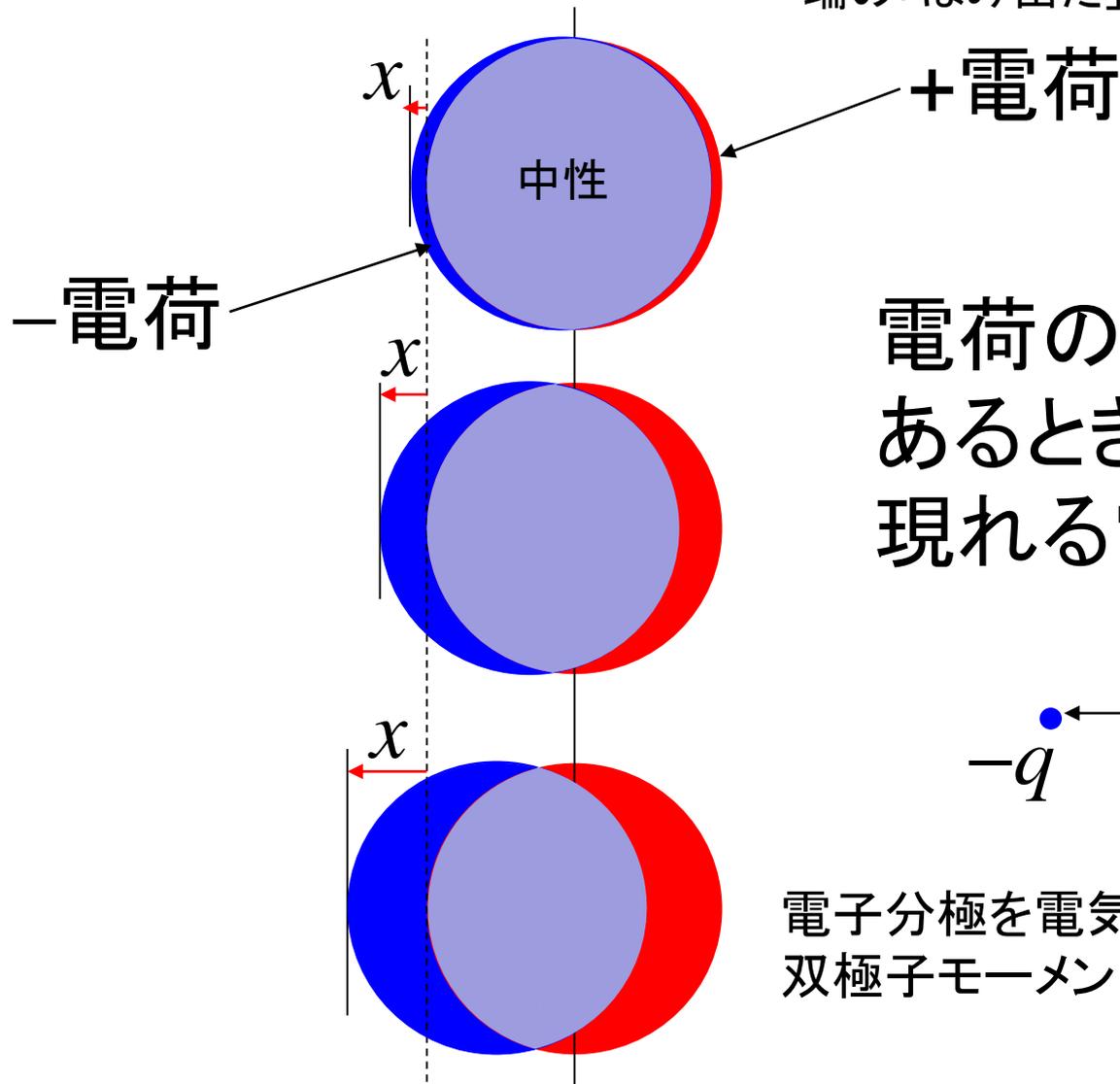


# まとめ

- 電子と光(電磁波)との相互作用
- 分極の定義
- 分極による電荷,電束密度,  
比誘電率,電気感受率
- ローレンツの振動子モデル
- 誘電率の周波数応答

# 分極の発生のイメージ

電子の位置が少し「ずれる」と  
端の「はみ出た」部分に電荷が現れる



電荷の偏位量 $x$ が微小で  
あるとき:  
現れる電荷量  $\propto x$

電子分極を電気双極子モーメント $ex$ で表す.  
双極子モーメントの数を乗ずれば分極になる