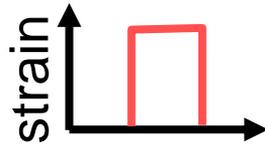
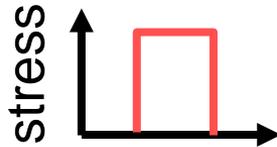
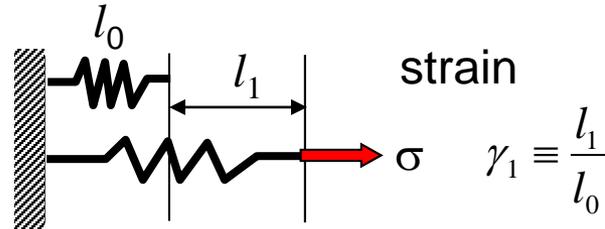


工業反応装置特論

講義時間:6限
場所 :8-1A
担当 :山村

VISCO-ELASTIC MODEL

Hookean spring



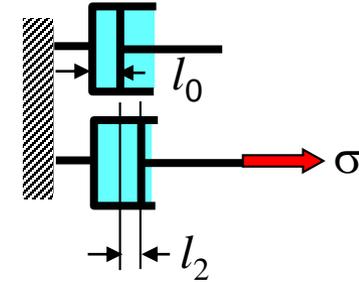
$$\sigma = G\gamma_1 \quad (1)$$

stress

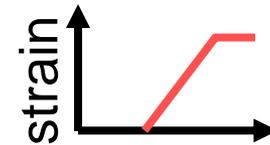
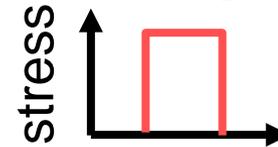
弾性率

バネの歪み(strain)

dashpot



$$\gamma_2 \equiv \frac{l_2}{l_0}$$



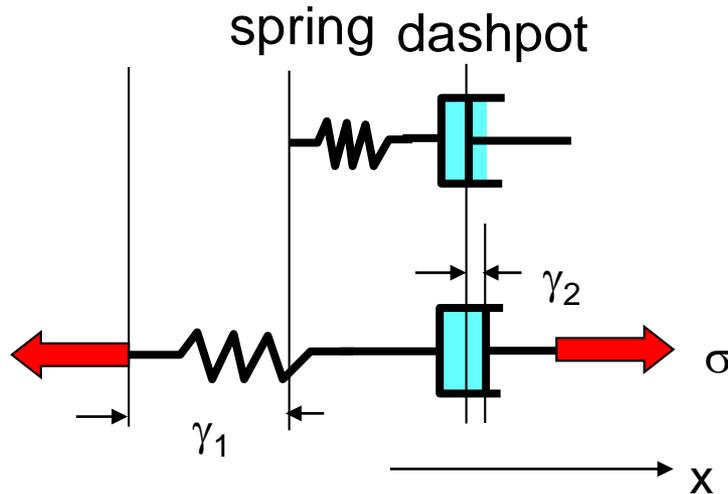
$$\sigma = \mu \frac{d\gamma_2}{dt} \quad (2)$$

dashpot内
液体粘度

dashpotのひずみ速度

1D MAXELL MODEL (1)

Springとdashpotが直列に連結されたモデル(1D マクセルモデル)を考える



全体の歪みは $\gamma = \gamma_1 + \gamma_2$ (3)

微分すると

$$\frac{d\gamma}{dt} = \frac{d\gamma_1}{dt} + \frac{d\gamma_2}{dt}$$

(1)(2)を代入すると構成方程式は

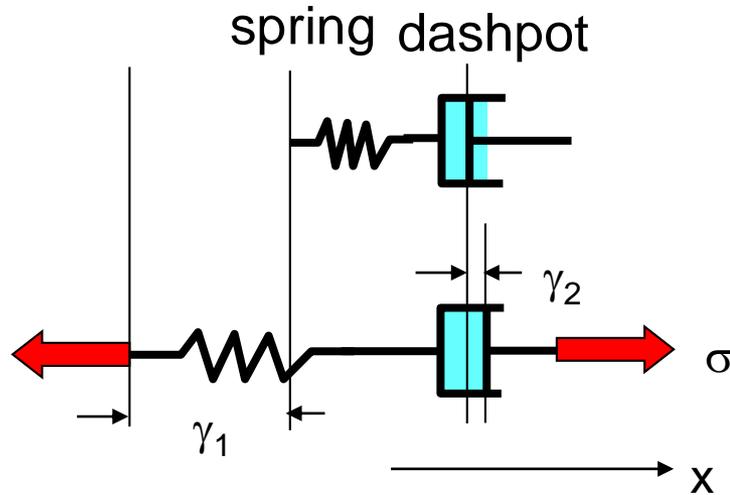
$$\frac{d\gamma}{dt} = \frac{1}{G} \frac{d\sigma}{dt} + \frac{\sigma}{\mu} \quad (4)$$

整理すると

$$\sigma + \frac{\mu}{G} \frac{d\sigma}{dt} = \mu \frac{d\gamma}{dt} \quad (5)$$

MAXELL MODEL

1D MAXWELL MODEL (2)



$t = 0$ で $\gamma = \gamma_0$ (一定) のひずみを作用させた場合を考えると(5)式から

$$\sigma + \frac{\mu}{G} \frac{d\sigma}{dt} = 0$$

$$\frac{d\sigma}{dt} = -\frac{G}{\mu} \sigma$$

$t = 0$ で $\sigma = \sigma_0$ とおけば

$$\int_{\sigma_0}^{\sigma} \frac{1}{\sigma} d\sigma = -\frac{G}{\mu} \int_0^t dt$$

$$\ln \frac{\sigma}{\sigma_0} = -\frac{G}{\mu} t$$

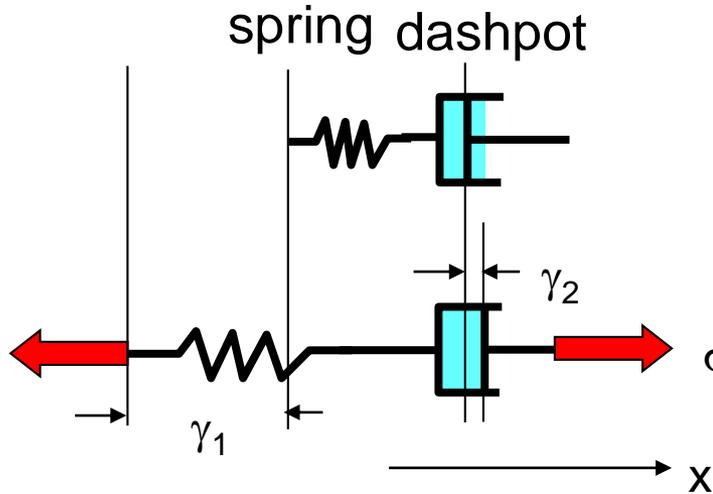
μ/G が時間の単位を持つことに注意して緩和時間 $\lambda \equiv \mu/G$ で書き直せば

$$\sigma = \sigma_0 \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) \quad (6)$$

$t \ll \lambda$ なら $\sigma \cong \sigma_0$ (一定) で弾性体の挙動を示す

$t \gg \lambda$ なら $\sigma \cong 0$ で粘性体の挙動を示す

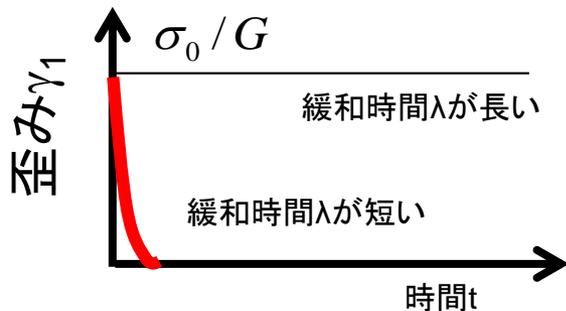
1D MAXWELL MODEL (3)



(6)を(1)に代入すれば

$$\sigma_0 \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) = G\gamma_1$$

$$\therefore \gamma_1 = \frac{\sigma_0}{G} \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right)$$



(6)を(2)に代入すれば

$$\sigma_0 \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) = \mu \frac{d\gamma_2}{dt}$$

$$\sigma \frac{d\gamma_2}{dt} = \frac{\sigma_0}{\mu} \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right)$$

$t=0$ で $\gamma_2 = \gamma_{20}$ として積分すれば

$$\int_{\gamma_{20}}^{\gamma_2} d\gamma_2 = \frac{\sigma_0}{\mu} \int_0^t \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) dt$$

$$\therefore \gamma_2 = \gamma_{20} + \frac{\sigma_0}{\mu} (-\lambda) \left\{ \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) - 1 \right\}$$

$$= \gamma_{20} + \frac{\sigma_0}{\mu} \left(-\frac{\mu}{G} \right) \left\{ \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) - 1 \right\} \quad \because \lambda \equiv \frac{\mu}{G}$$

$$= \gamma_{20} + \frac{\sigma_0}{G} \left\{ 1 - \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) \right\}$$

チェック

$$\gamma_1 + \gamma_2 = \frac{\sigma_0}{G} \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) + \gamma_{20} - \frac{\sigma_0}{G} \left\{ \exp\left(-\frac{t}{\lambda}\right) - 1 \right\} = \gamma_{20} + \frac{\sigma_0}{G} \text{ (一定)}$$

理想弾性体—歪み変動を印可した場合—

歪み γ を周波数 ω で周期変動させた場合

$$\gamma = \gamma_0 \sin \omega t \quad (1)$$

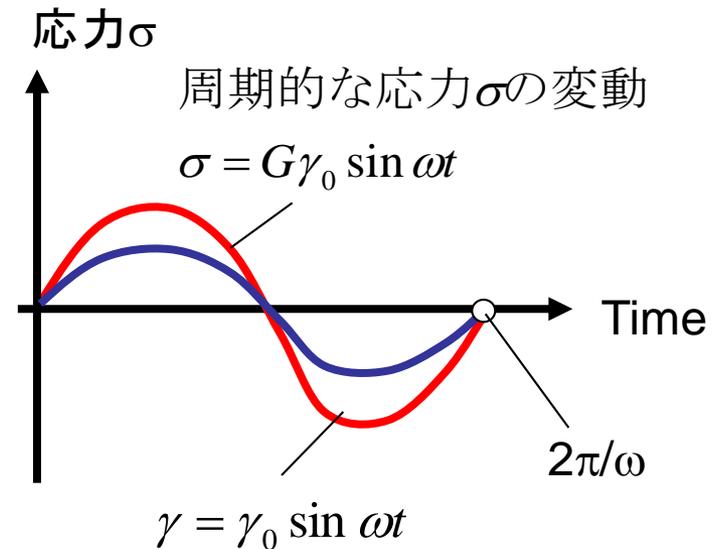
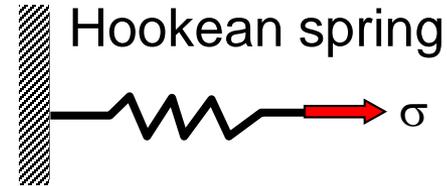
Hookean-springからなる理想弾性体なら
構成方程式は

$$\sigma = G\gamma \quad (2)$$

(1)を(2)に代入すると

$$\sigma = G\gamma_0 \sin \omega t \quad (3)$$

応力の振幅は $G\gamma_0$ で、位相は変わらない



完全粘性体—歪み変動を印可した場合—

周期的に歪み γ を変動させた場合

$$\gamma = \gamma_0 \sin \omega t \quad (1)$$

粘度 μ の粘性体 (Newton流体) なら

構成方程式は

$$\sigma = \mu \frac{d\gamma}{dt} \quad (4)$$

(1)を(4)に代入すると

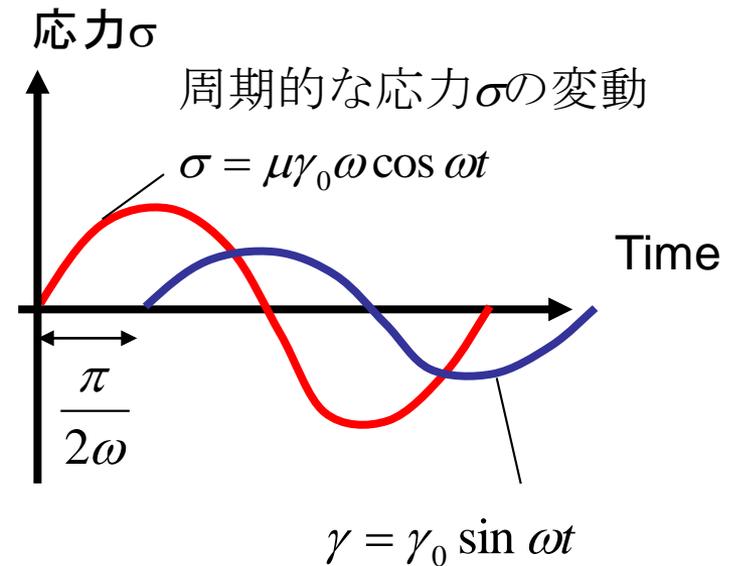
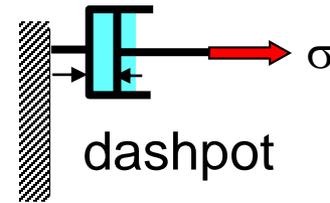
$$\sigma = \mu \gamma_0 \omega \cos \omega t \quad (5)$$

(5)を変形すれば

$$\sigma = \mu \gamma_0 \omega \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right) \quad (6)$$

$$\because \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right) = \sin \omega t \cos \frac{\pi}{2} + \cos \omega t \sin \frac{\pi}{2} = \cos \omega t$$

(6)より応力の振幅は $\mu \gamma_0 \omega$ で、位相は $\frac{\pi}{2}$ だけ変化



(参考)理想弾性体—応力変動を印可した場合—

周期的に応力 σ を変動させた場合

$$\sigma = \sigma_0 \sin \omega t \quad (7)$$

Hookean-springからなる理想弾性体なら

構成方程式は

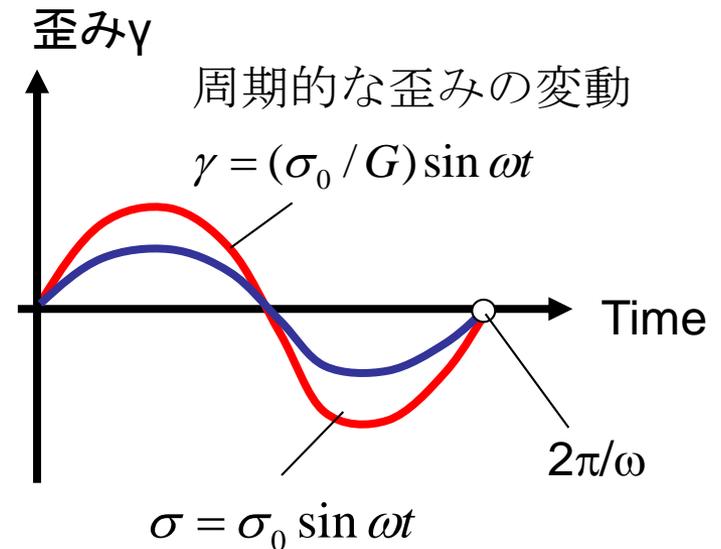
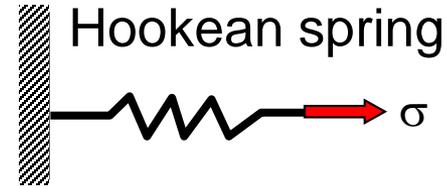
$$\sigma = G\gamma \quad (2)$$

(7)を(2)に代入すると

$$\sigma_0 \sin \omega t = G\gamma$$

$$\therefore \gamma = (\sigma_0 / G) \sin \omega t \quad (8)$$

歪みの振幅は σ_0 / G で位相は変わらない



粘弾性流体の貯蔵/損失弾性率

完全弾性体と完全粘性体の中間的な性質を示す流体を考える。

位相差を δ ($0 \leq \delta \leq \pi/2$)とおくと周期的な歪み $\gamma = \gamma_0 \sin \omega t$ に対する応力の応答は

$$\sigma = \sigma_0 \sin(\omega t + \delta) \quad (9)$$

展開すれば

$$\sigma = (\sigma_0 \cos \delta) \sin \omega t + (\sigma_0 \sin \delta) \cos \omega t \quad (10)$$

理想弾性体なら第1項のみで(式3)、完全粘性体なら第2項のみで(式5)

それぞれ表されることに注意して

弾性に対応する比例係数 $\sigma_0 \cos \delta \equiv$ 貯蔵弾性率 G' (ジープライム) \times 初期歪み γ_0

粘性に対応する比例係数 $\sigma_0 \sin \delta \equiv$ 損失弾性率 G'' (ジーダブルプライム) \times 初期歪み γ_0

とおけば、式(10)から

$$G' = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \cos \delta \quad (11)$$

$$G'' = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \sin \delta \quad (12)$$

従って σ_0 と γ_0 を与えて位相差 δ を測定すれば G' 、 G'' が測定できる

複素弾性率(1)

実数歪み $\gamma = \gamma_0 \sin \omega t$ を次のような複素数に拡張する

$$\gamma^* = \gamma_0 e^{i\omega t} \quad (13)$$

オイラーの定理から $e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$ なので

$$\gamma^* = \gamma_0 \cos \omega t + i \gamma_0 \sin \omega t$$

従って γ^* の虚数部は $\text{Im}[\gamma^*] = \gamma_0 \sin \omega t$ と書け実数歪みに対応する。

同様に、位相差 δ を持つ複素数の応力を考えると

$$\sigma^* = \sigma_0 e^{i(\omega t + \delta)} \quad (14)$$

これらを用いて複素弾性率 G^* を次式で定義する

$$G^* \equiv \sigma^* / \gamma^* \quad (15)$$

(13)(14)より

$$G^* = \frac{\sigma_0 e^{i\omega t} e^{i\delta}}{\gamma_0 e^{i\omega t}} = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} e^{i\delta} = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \cos \delta + i \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \sin \delta \quad (16)$$

複素弾性率(2)

(16)より G^* の実数部と虚数部を取るとそれぞれ

$$\operatorname{Re}[G^*] = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \cos \delta$$

$$\operatorname{Im}[G^*] = \frac{\sigma_0}{\gamma_0} \sin \delta$$

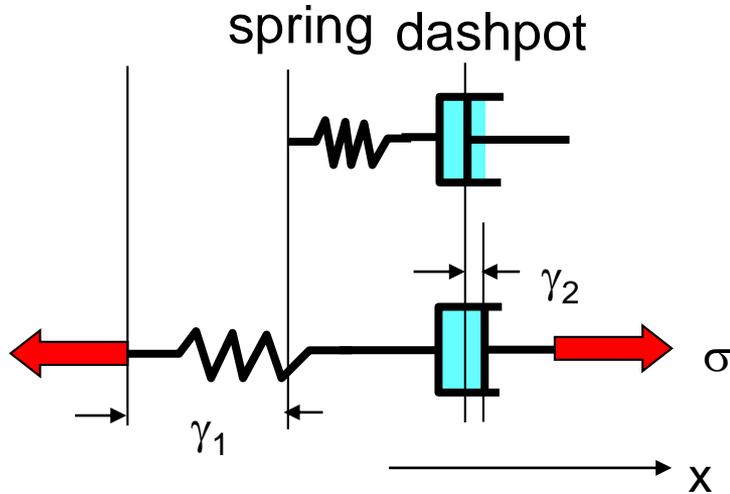
(11)(12)と比較すれば

$$G' = \operatorname{Re}[G^*],$$

$$G'' = \operatorname{Im}[G^*]$$

従って複素弾性率を計算しその実数、虚数部をとれば G' 、 G'' が得られる。

1D MAXWELL MODELの場合 (1)



周期的に応力 σ を変動させた場合

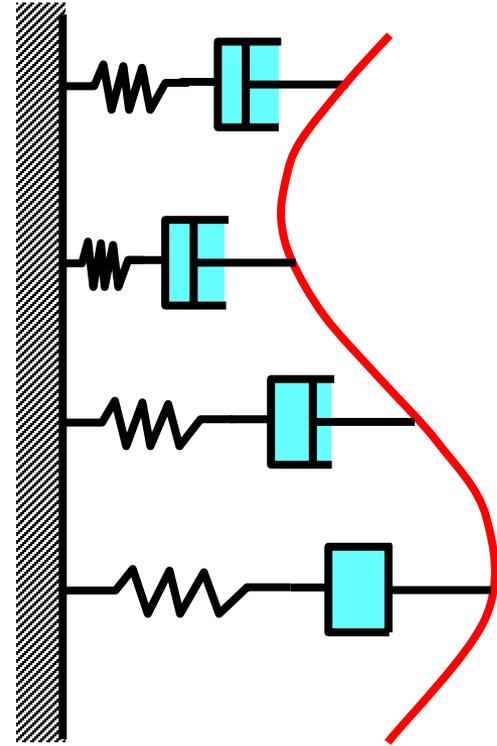
$$\sigma^* = \sigma_0 e^{i(\omega t + \delta)} \quad (14)$$

構成方程式としてマクスウェルモデルを用いると

$$\mu \frac{d\gamma^*}{dt} = \sigma^* + \frac{\mu}{G} \frac{d\sigma^*}{dt} \quad (15)$$

(14)を(15)に代入すると

$$\frac{d\gamma^*}{dt} = \frac{1}{\mu} \sigma_0 e^{i(\omega t + \delta)} + \frac{1}{G} (i\omega) \sigma_0 e^{i(\omega t + \delta)} = \frac{\sigma_0}{G} \left(i\omega + \frac{G}{\mu} \right) e^{i(\omega t + \delta)}$$



1D MAXWELL MODELの場合 (2)

積分すると

$$\begin{aligned}\gamma^* &= \frac{\sigma_0}{G} \left(i\omega + \frac{G}{\mu} \right) \frac{1}{i\omega} e^{i(\omega t + \delta)} + C \\ &= \frac{\sigma_0}{G} \left(1 + \frac{G}{i\omega\mu} \right) e^{i(\omega t + \delta)} + C \\ &= \frac{\sigma_0}{G} \left(1 + \frac{Gi}{i^2\omega\mu} \right) e^{i(\omega t + \delta)} + C \\ &= \frac{\sigma_0}{G} \left(1 - i \frac{G}{\omega\mu} \right) e^{i(\omega t + \delta)} + C\end{aligned}$$

簡単のためひずみが $\frac{\sigma_0}{G} \left(1 - i \frac{G}{\omega\mu} \right)$ のときを $t=0$ とおけば

$C=0$ なので

$$\gamma^* = \frac{\sigma_0}{G} \left(1 - i \frac{G}{\omega\mu} \right) e^{i(\omega t + \delta)} = \frac{1}{G} \left(1 - i \frac{G}{\omega\mu} \right) \sigma^*$$

緩和時間の定義 $\lambda \equiv \mu/G$ から

$$\gamma^* = \frac{1}{G} \left(1 - \frac{i}{\omega\lambda} \right) \sigma^* \quad (16)$$

1D MAXWELL MODELの場合 (3)

(16)から複素弾性率を $G^* \equiv \sigma^* / \gamma^*$ は $\therefore G^* = \frac{G}{1 + \left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2} + i \frac{\frac{G}{\omega\lambda}}{1 + \left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2}$

$$G^* = \frac{G}{1 - \frac{i}{\omega\lambda}}$$

$$= \frac{G\left(1 + \frac{i}{\omega\lambda}\right)}{\left(1 - \frac{i}{\omega\lambda}\right)\left(1 + \frac{i}{\omega\lambda}\right)}$$

$$= \frac{G\left(1 + \frac{i}{\omega\lambda}\right)}{1 - i^2\left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2}$$

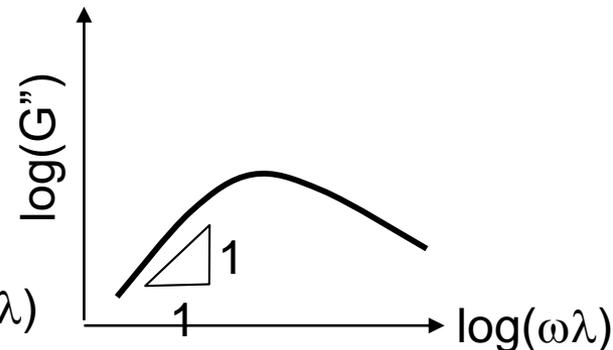
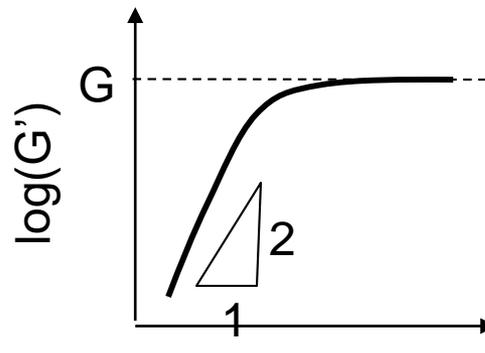
$$= \frac{G\left(1 + \frac{i}{\omega\lambda}\right)}{1 + \left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2}$$

実数部を G' (貯蔵弾性率)

虚数部を G'' (損失弾性率) と定義すれば

$$G' = \frac{G}{1 + \left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2} = \frac{G(\omega\lambda)^2}{1 + (\omega\lambda)^2}$$

$$G'' = \frac{\frac{G}{\omega\lambda}}{1 + \left(\frac{1}{\omega\lambda}\right)^2} = \frac{G\omega\lambda}{1 + (\omega\lambda)^2}$$



Consider an elastic spring and a dashpot connecting in series.

The spring stretches with the strain γ_1 when the stress σ is applied (Eq. 1).

The same stress acts on the dashpot filled with a fluid of viscosity μ .

The strain in the dashpot, γ_2 , is given by Eq. 2.

$$\sigma = G\gamma_1 \quad (1), \quad \sigma = \mu \frac{d\gamma_2}{dt} \quad (2)$$

Q1. Derive the Maxwell equation (Eq. 3) for the total strain $\gamma (= \gamma_1 + \gamma_2)$.

$$\frac{d\gamma}{dt} = \frac{1}{G} \frac{d\sigma}{dt} + \frac{\sigma}{\mu} \quad (3)$$

Q2. Suppose sinusoidal stress variation expressed as Eq. 4.

$$\sigma^* = \sigma_0 e^{i\omega t} \quad (4)$$

Eq. 3 is re-written in complex form as

$$\frac{d\gamma^*}{dt} = \frac{1}{G} \frac{d\sigma^*}{dt} + \frac{\sigma^*}{\mu} \quad (5)$$

Substitute Eq.4 into Eq. 5 to derive Eq. 6 where C is a constant and $\lambda (= \mu/G)$ is the relaxation time.

$$\gamma^* = \sigma_0 \left(1 - \frac{i}{\lambda\omega} \right) e^{i\omega t} + C \quad (6)$$

Q3. Derive Eq. (7) for complex modulus, G^* , in case of C=0.

$$G^* \equiv \frac{\sigma^*}{\gamma^*} = \frac{G \left(1 + \frac{i}{\lambda\omega} \right)}{1 + \left(\frac{1}{\lambda\omega} \right)^2} \quad (7)$$

Q4. Take real and imaginary parts of Eq. (7) to derive the storage modulus, G' (real part) and the loss modulus, G'' (imaginary part).

$$G' = \frac{G(\omega\lambda)^2}{1 + (\omega\lambda)^2}, \quad G'' = \frac{G\omega\lambda}{1 + (\omega\lambda)^2}$$

Q5 Plot G' and G'' as a function of ω in case of $G=200$ Pa and $\lambda = 3$ s.