

小振幅振荡剪切及数据处理

Understanding Small Amplitude Oscillatory Shear

Ryan Li, TA Instruments

摘要

本文详细论述了小振幅振荡剪切的测试原理,阐明了小振幅振荡测试所得各物理量及其复数表示方法,最后对仪器处理小振幅振荡数据处理方法进行了说明。

关键词: 小振幅振荡剪切; 储能模量; 损耗模量; 损耗因子

小振幅振荡测试

振荡 (Oscillatory) 变形通常是指应变以周期性正弦 (或余弦) 函数呈现的变形情况, 如图 1 所示。

当施加的正弦刺激应变的振幅 (γ_0) 小于某临界值 (γ_c) 时, 其应力响应也为正弦函数, 这种情况下应力的振幅 (σ_0) 与应变的振幅呈线性关系, 即 $\sigma_0 \propto \gamma_0$; 反之, 当施加的正弦刺激应力的振幅小于某临界值 (σ_c) 时, 其应变响应也为正弦函数。小于临界振幅的振荡剪切被称为小振幅振荡剪切 (Small-Amplitude Oscillatory Shear, SAOS)。

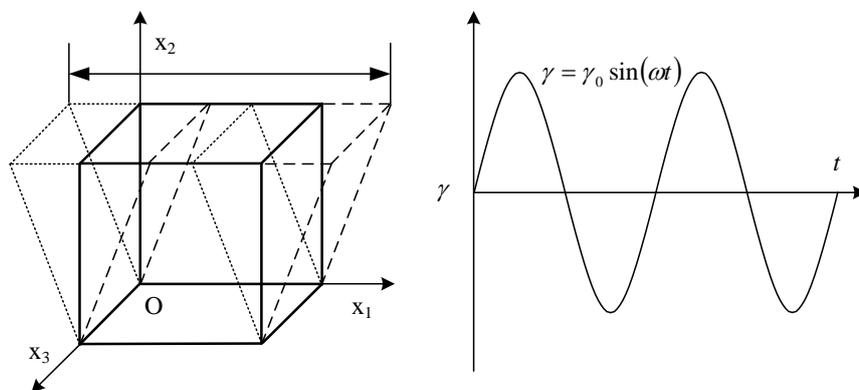


图 1 振荡剪切变形

在小振幅振荡剪切中, 若施加的刺激应变为正弦函数, 即

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

式中 γ_0 和 ω 分别为应变正弦函数的振幅和角频率。则相应的剪切速率为

$$\dot{\gamma} = \frac{d\gamma}{dt} = \omega \gamma_0 \cos(\omega t) = \omega \gamma_0 \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right) \quad (2)$$

对于纯弹性物质，其应力对应变关系符合胡克定律，因此，刺激为正弦应变的小振幅振荡中的弹性应力（ σ' ）可表示为

$$\sigma' = G' \gamma = G' \gamma_0 \sin(\omega t) \quad (3)$$

式中 G' 为动态弹性模量。

对于纯黏性物质，其应力对应变速率关系符合牛顿定律，因此，刺激为正弦应变的小振幅振荡中的黏性应力（ σ'' ）可表示为

$$\sigma'' = \eta' \dot{\gamma} = \eta' \omega \gamma_0 \cos(\omega t) = \eta' \omega \gamma_0 \sin\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right) \quad (4)$$

式中 η' 为动态黏度。

当刺激正弦应变的振幅较小而位于线性黏弹区时，总应力（ σ ）为弹性应力和黏性应力的和（如图 2 所示）

$$\sigma = \sigma' + \sigma'' = G' \gamma + \eta' \dot{\gamma} = G' \gamma_0 \sin(\omega t) + \eta' \omega \gamma_0 \cos(\omega t) \quad (5)$$

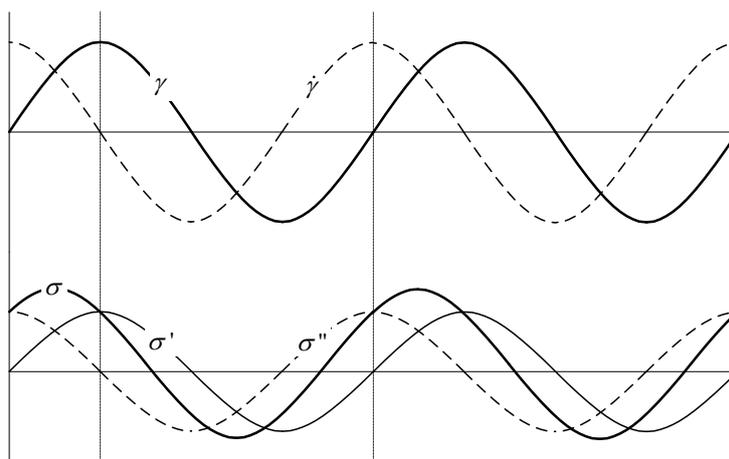


图 2 小振幅振荡黏弹应力合成

定义黏性模量（ G'' ）

$$G'' = \eta' \omega \quad (6)$$

则式(5)可改写

$$\sigma = G' \gamma_0 \sin(\omega t) + G'' \gamma_0 \cos(\omega t) \quad (7)$$

既然在刺激为正弦应变的小振幅振荡剪切中应力响应也为正弦函数，那么可将其写为

$$\sigma = \sigma_0 \sin(\omega t + \delta) \quad (8)$$

式中 σ_0 为应力正弦函数的振幅， δ 为应力与应变的相位差。

展开式(8)可得

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

对比式(7)和式(9)可得

$$G' = (\sigma_0/\gamma_0) \cos \delta, \quad G'' = (\sigma_0/\gamma_0) \sin \delta \quad (10)$$

G' 为弹性模量, 表示物质在变形过程中由于弹性形变而储存的能量, 又被称为储能模量; G'' 为黏性模量, 表示物质在变形过程中由于内摩擦损耗的能量, 又被称为损耗模量。损耗模量对储能模量的比值被称为损耗因子或损耗正切, 即

$$\tan \delta = G''/G' \quad (11)$$

小振幅振荡测试的复数表示

既然应变和应力之间存在相位差, 在复平面内表述二者关系更为方便。应变和应力的复数表示分别为

$$\gamma^* = \gamma_0 e^{i\omega t}, \quad \sigma^* = \sigma_0 e^{i(\omega t + \delta)} \quad (12)$$

由此得到复数模量 (G^*)

$$G^* = \sigma^*/\gamma^* = (\sigma_0/\gamma_0) e^{i\delta} = (\sigma_0/\gamma_0) \cos \delta + i(\sigma_0/\gamma_0) \sin \delta \quad (13)$$

将式(10)代入式(13)可得

$$G^* = G' + iG'' \quad (14)$$

$$|G^*| = \sigma_0/\gamma_0 = \sqrt{G'^2 + G''^2} \quad (15)$$

复数应变对时间求导可得复数应变速率 ($\dot{\gamma}^*$)

$$\dot{\gamma}^* = d\gamma^*/dt = i\omega\gamma_0 e^{i\omega t} = i\omega\gamma^* \quad (16)$$

则复数黏度 (η^*) 为

$$\eta^* = \frac{\sigma^*}{\dot{\gamma}^*} = \frac{\sigma^*}{i\omega\gamma^*} = \frac{G^*}{i\omega} \quad (17)$$

$$\eta^* = \frac{G' + iG''}{i\omega} = \frac{G'}{i\omega} + \frac{G''}{\omega} = \eta' - i \frac{G'}{\omega} \quad (18)$$

令 $\eta'' = G'/\omega$, 则

$$\eta^* = \eta' - i\eta'' \quad (19)$$

$$|\eta^*| = |G^*|/\omega = \sqrt{\eta'^2 + \eta''^2} \quad (20)$$

由于 $e^{i\theta} = \cos\theta + i\sin\theta$ ，因此，若实应变、实应力使用正弦函数，见式(1)和式(8)，则二者与其复数表示的虚部对应，即

$$\gamma = \text{Im}\{\gamma_0 e^{i\omega t}\}, \quad \sigma = \text{Im}\{\gamma_0 e^{i(\omega t + \delta)}\} \quad (21)$$

这种情况下应变、应力的复数表示与其实数表示之间的对应关系如图 3 所示。

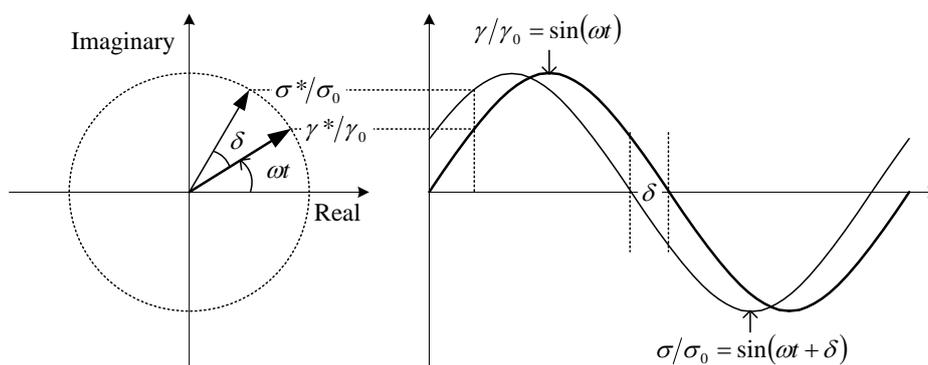


图 3 应变和应力的复数表示和正弦表示的实测量对应关系

小振幅振荡数据处理

仪器处理数据时，周期性变化的应变和应力被数值化为离散的一对数组

$$\gamma(t) = \{\gamma_1, \gamma_2, \dots, \gamma_n, \dots, \gamma_N\} \quad (22)$$

$$\sigma(t) = \{\sigma_1, \sigma_3, \dots, \sigma_n, \dots, \sigma_N\} \quad (23)$$

式(22)和式(23)中 N 为单个振荡周期内采点数目，采点时间间隔为 Δt ($\Delta t = 2\pi/\omega N$)，则

时间 t 离散化为 $n\Delta t$ ，那么 $\gamma_n = \gamma_0 \sin(2\pi n/N)$ 。

上述应变和应力的时域谱 $s(n)$ 可通过离散傅里叶变换 (DFT) 转变为其频域谱 $S(k)$ ，即

$$S(k) = \frac{1}{N} \sum_1^N s(n) e^{-i2\pi nk/N} \quad (24)$$

这里 k 为谐频倍数。

当振荡响应为线性响应 (即应变和应力波形均为正弦函数) 时，则只有基频 ($k=1$)

对响应有贡献，则由式(24)可得到复应变、复应力的实部和虚部

$$\gamma' = \frac{1}{N} \sum_{n=1}^N \gamma_n \cos\left(\frac{-2\pi n}{N}\right), \quad \gamma'' = \frac{1}{N} \sum_{n=1}^N \gamma_n \sin\left(\frac{-2\pi n}{N}\right) \quad (25)$$

$$\sigma' = \frac{1}{N} \sum_{n=1}^N \sigma_n \cos\left(\frac{-2\pi n}{N}\right), \quad \sigma'' = \frac{1}{N} \sum_{n=1}^N \sigma_n \sin\left(\frac{-2\pi n}{N}\right) \quad (26)$$

则有

$$|\gamma^*| = \sqrt{\gamma'^2 + \gamma''^2}, \quad \delta_\gamma = \arctan(\gamma''/\gamma') \quad (27)$$

$$|\sigma^*| = \sqrt{\sigma'^2 + \sigma''^2}, \quad \delta_\sigma = \arctan(\sigma''/\sigma') \quad (28)$$

应变和应力的复空间表示见图 4。

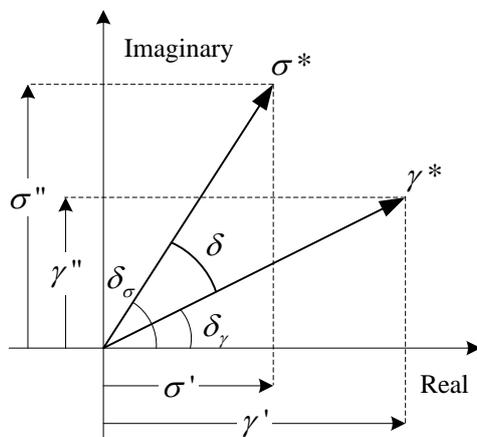


图 4 应变、应力的复空间表示

进而可得复数模量绝对值

$$|G^*| = |\sigma^*|/|\gamma^*| \quad (29)$$

由图可以看出， $\delta = \delta_\sigma - \delta_\gamma$ 。

需要特别指出的是，即使当振荡响应为非线性响应（即应力波形不再为正弦函数）时，仪器默认情况下仍然只处理基频（即 $k=1$ ）响应，这种情况下得到的 G' 和 G'' 不再像小振幅振荡中那样有明确的物理意义。