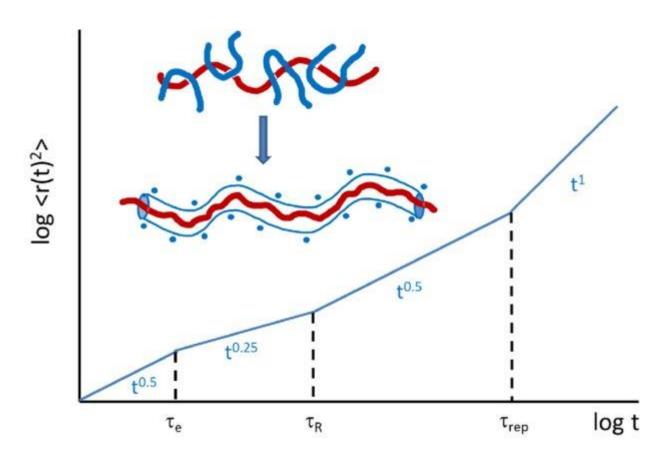
А.В.Чертович Введение в физику полимеров, часть 1.



Динамика полимерных систем

Контрольные вопросы по предыдущей лекции.

- 1. Что такое фрактал и фрактальная размерность?
- 2. Как выглядит график R(s) для клубка/глобулы?
- 3. Какие характерные длины цепей основных биополимеров?
- 4. Какие функции выполняют полисахариды? Примеры?
- 5. Какие существуют основные виды белков?
- 6. Какие бывают уровни структурной организации белков?
- 7. Что такое парадокс Левинталя?
- 8. Какие функции выполняет РНК?
- 9. Что такое CRISPR-Cas9?
- 10. Что такое Ні-С?

Еще раз об упругости полимерных цепей

Принцип Больцмана:
$$S = k_B \ln W$$

энтропия

число микросостояний $W \sim P_N(R)$

$$W \sim P_N(R)$$

Свободная энергия:

$$E = U - TS$$

$$E = k_B T \frac{3R^2}{2Na^2}$$

энергия взаимодействий = 0 для идеальной цепи

Закон Гука:

$$F=K\Delta x=rac{\partial E}{\partial R}=rac{3k_BT}{Na^2}R$$
Сила упругости Модуль упругости

$$K = \frac{H}{M} = \frac{K\Gamma \cdot M}{c^2 \cdot M}$$

$$\frac{3k_BT}{Na^2} = \frac{ДЖ}{M^2} = \frac{K\Gamma \cdot M^2}{M^2 \cdot C^2}$$

Еще раз о понятии блоба на полимерной цепочке

Correlation length

Цепочка состоит из $\frac{N}{g}$ блобов.

На масштабах блоба: $\xi = lg^{\frac{3}{5}}$ - набухшая цепь.

На масштабах всей цепи: $R=\xi\left(\frac{N}{g}\right)^{\frac{1}{2}}$ - гауссова цепь.

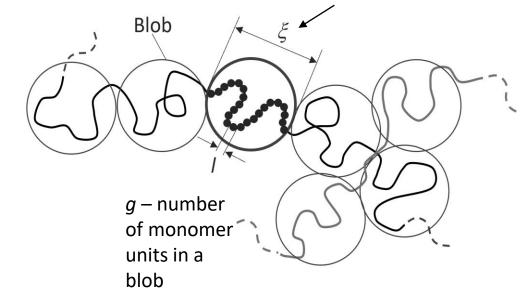
Разбавленный раствор: $\xi=R$, $\ g=N$

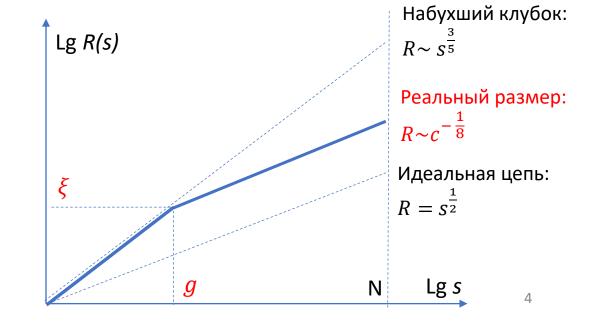
Концентрированный раствор: $\xi=l$, $\ g=l$

Полуразбавленный раствор

все зависит от концентрации $c: g^{-\frac{4}{5}} \sim c, g^{\frac{3}{5}} \sim \xi \implies$

$$g \sim c^{-\frac{5}{4}}, \qquad \xi \sim c^{-\frac{3}{4}}, \qquad R \sim c^{-\frac{1}{8}}$$





Диффузия маленькой коллоидной частицы

Эйнштейн 1905, Смолуховский 1906, Ланжевен 1908.

Теорема о равнораспределении (equipartition theorem): на каждую степень свободы приходится 0.5kT

$$\langle \Delta x^2(t) \rangle = 2Dt$$

Уравнение Ланжевена:

$$ma = F_{friction} + F_{random}$$

Трение о растворитель

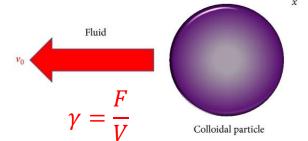
Случайная сила

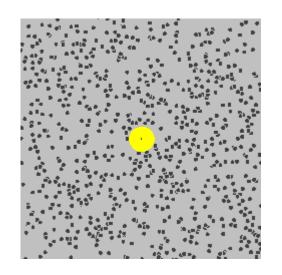
$$mrac{d^2}{dt^2}ar{r}=-\gammarac{d}{dt}\,ar{r}+B\xi$$
 Коэф.трения $B=\sqrt{2\gamma k_BT}$

$$D = \frac{k_B T}{\gamma} = \frac{k_B T}{6\pi \eta R}$$

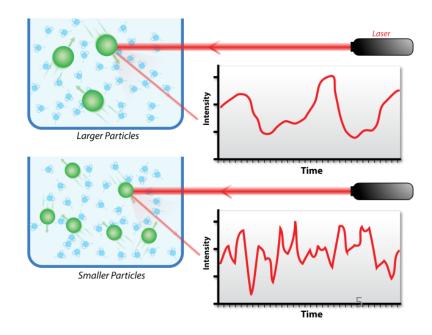
Формула Стокса:

$$F = 6\pi \eta r V$$





Эксперименты по динамическому светорассеянию (DLS)



Полимеры: модель Рауза (1953)

- Идеальная полимерная цепочка (нет никаких взаимодействий).
- Неподвижный растворитель.

$$ma = F_{friction} + F_{elastic} + F_{random}$$
 Трение о растворитель Случайная сила

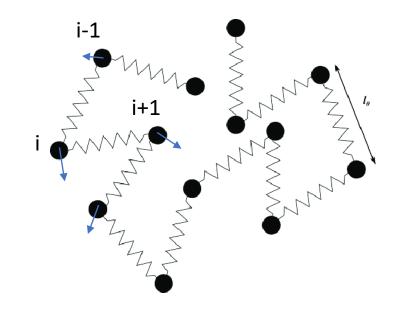
Соединение с соседними звеньями

$$m\frac{d^{2}}{dt^{2}}\bar{r} = -\gamma\frac{d}{dt}\bar{r} + \kappa[(\bar{r}_{i+1} - \bar{r}_{i}) + (\bar{r}_{i-1} - \bar{r}_{i})] + B\xi$$

Масса и скорость малы

Упругость пружинки зависит от температуры

Далее решаем систему из 3N уравнений, переходя в Фурье-пространство и выделяя нормальные моды с максимальным временем релаксации τ^* .



$$D_R = \frac{k_B T}{N \gamma} \sim N^{-1}$$

Коэф. диффузии в N раз меньше чем одного мономера

$$\langle \Delta x^2 \rangle \sim t^{\frac{1}{2}}$$

Смещение одного звена очень заторможено

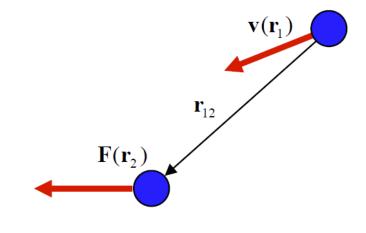
$$\tau_R = \frac{N^2 a^2 \gamma}{k_B T} \sim N^2$$

Время релаксации цепочки как целого быстро растет с N

Полимеры: модель Зимма (1956)

Дополнительно учитывает вовлечение растворителя. Весь растворитель движется внутри клубка вместе с ним.

$$\gamma \frac{d}{dt} \ \bar{r}(n,t) = \int_{1}^{N} dm \tilde{H}(\bar{r}(n,t) - \bar{r}(m,t)) \left[\frac{3k_B T}{a^2} \frac{\partial^2}{\partial m^2} \bar{r}(m,t) + B\xi(m,t) \right]$$



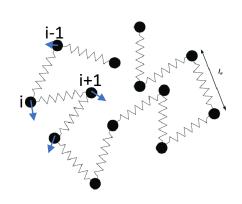
Гидродинамические взаимодействия задаются с помощью «тензора Озина» **H** - связывает скорость частицы в координате $\bar{r}(n,t)$ с силой в координате $\bar{r}(n,t)$.

$$D_Z = \frac{k_B T}{\eta_0 a N^{1/2}} \sim N^{-\frac{1}{2}}$$

$$\tau_Z = \frac{\eta_0}{k_B T} a^3 N^{3/2} \sim N^{\frac{3}{2}}$$

Коэф. диффузии такой же как у сплошного шара размером $N^{1/2}$

Время релаксации быстрее чем у модели Рауза



Рауз

Идеальная цепочка Неподвижный растворитель

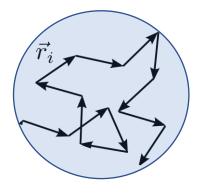
$$D_R \sim N^{-1}$$
 $\tau_R \sim N^2$

$$\tau_R \sim N^2$$

Модель хорошо подходит для расплавов и концентрированных растворов коротких цепочек

Зимм

Идеальная цепочка Растворитель движется вместе с цепочкой



$$D_Z \sim N^{-\frac{1}{2}} \qquad \tau_Z \sim N^{\frac{3}{2}}$$

$$\tau_7 \sim N^{\frac{3}{2}}$$

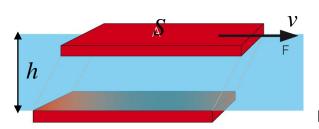
Модель хорошо подходит для разбавленных растворов в хорошем или О-растворителе

Вязкость

Термин из физической <u>химии</u>. Паскали или Пуазы. Отвечаем на вопрос о сопротивлении при постоянном течении.

Стационарный поток:

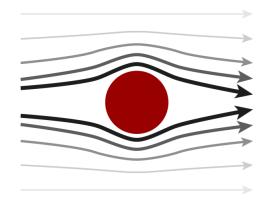




$$ec{F} \sim -rac{ec{v}\cdot S}{h}.$$

Вязкость η — коэф. пропорциональности

Вязкость суспензии/дисперсии: формула Эйнштейна



$$\eta = \eta_0 (1 + 2.5 \varphi)$$
Вязкость чистого раствора

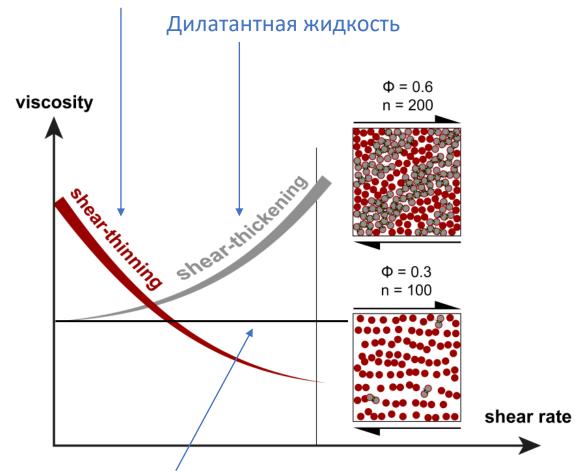
Объемная доля наполнителя



Материал	Значение вязкости
Газ/воздух	0.01 mPas to 0.02 mPas / 0.018 mPas
Вода при 0 °C/100 °C	1.8 mPas/ 0.28 mPas
Молоко, кофе	2 mPas to 10 mPas
Оливковое масло	100 mPas
Моторное масло 10W-30, 100°C	20 mPas
Полимеры	10 mPas to 1 MPas
Битум при 0 °C	1 MPas

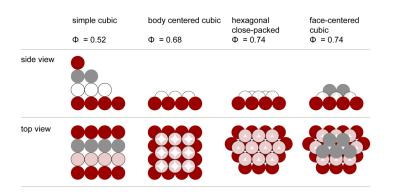
Вязкость идеальных и неидеальных жидкостей

Псевдопластическая жидкость

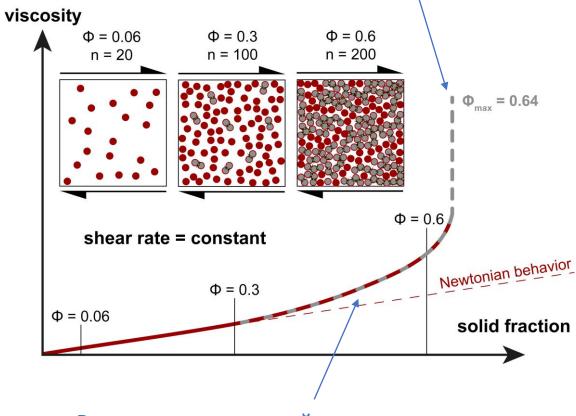


Идеальная жидкость: вязкость не зависит от скорости сдвига и давления (подчиняются законам Пуазейля и Ньютона)

$$Q=rac{\pi R^4}{8\eta l}(p_1-p_2)=rac{\pi d^4}{128\eta l}\Delta p, \qquad ec F\sim -rac{ec v\cdot S}{h}.$$



Максимальная плотность упаковки



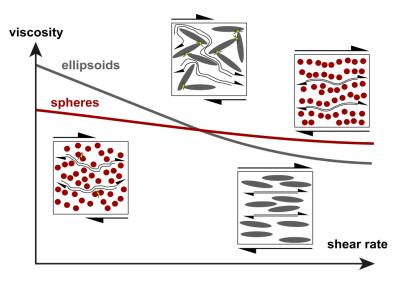
Вклад от столкновений между частицами

Вязкость сложных суспензий

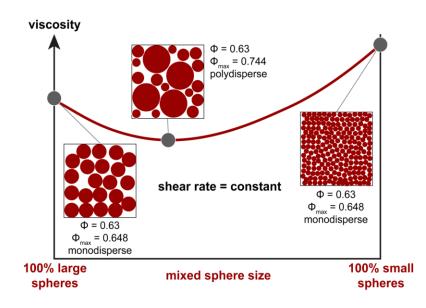
Влияние размера частиц

viscosity $\Phi = 0.3$ n = 100large spheres $\Phi = 0.3$ n = 10 $\Phi = 0.3$ n = 10 $\Phi = 0.3$ n = 10shear rate

Влияние формы частиц



Смесь частиц разного размера



Обычно применяются производные общей вязкости:

Удельная вязкость $\eta_s = (\eta - \eta_o)/\eta_o$, где η_o – вязкость чистого растворителя.

Характеристическая вязкость $[\eta] = (\eta - \eta_0)/\eta_0$ с, где с — концентрация полимера.

Формула Эйнштейна
$$\eta = \eta_0 (1+2.5\varphi), \ \varphi = \frac{c}{N} \frac{4}{3} \pi R^3$$
 Кол-во сфер Объем 1 сферы

$$[\eta] = 2.5 \frac{\varphi}{c} \sim \frac{R^3}{N}$$

Представим себе что полимерные клубки – непроницаемые шары радиуса R:

 $R \sim N^{\frac{1}{3}}$ для глобулы, $R \sim N^{\frac{1}{2}}$ для Θ -растворителя, $R \sim N^{\frac{3}{5}}$ для хорошего растворителя. Тогда:

$$[\eta] \approx const \qquad [\eta]_{\theta} \approx N^{\frac{1}{2}} \qquad [\eta] \approx N^{\frac{4}{5}}$$

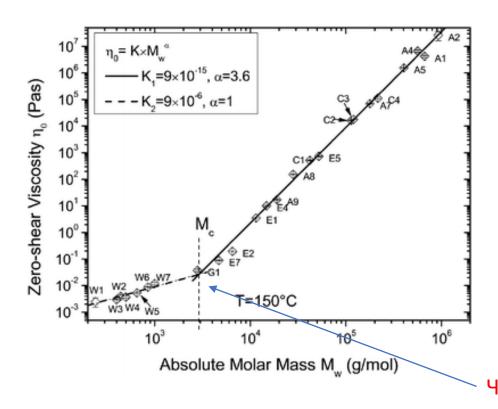
Уравнение Марка-Куна-Хаувинка:

Экспериментальные значения α в диапазоне 0.5-1.0

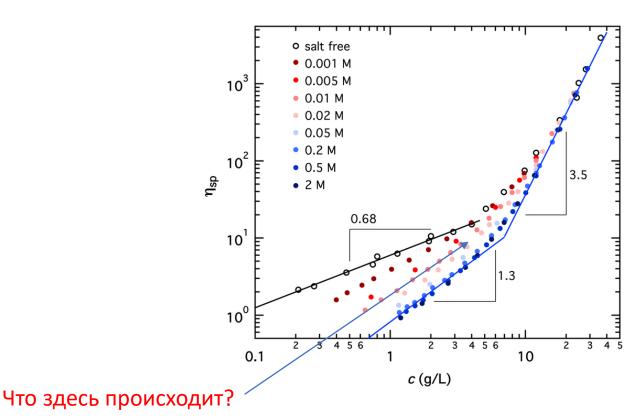
$$[\eta] = K N^{\alpha}$$

Как все это выглядит в экспериментах?

Зависимость от молекулярной массы

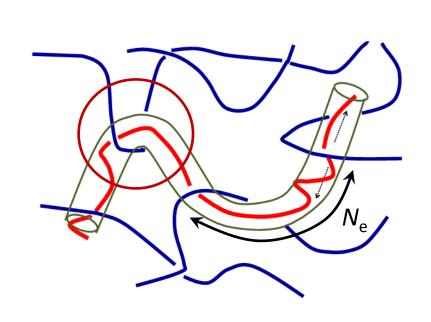


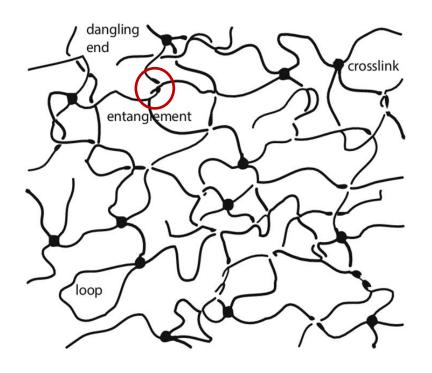
Зависимость от концентрации



Что будет, если увеличить длину цепей и/или их концентрацию? Придется учитывать взаимодействия. В виде зацеплений.

Не зафиксированное во времени и пространстве топологическое ограничение на подвижность цепи, обусловленное нефантомностью цепей.



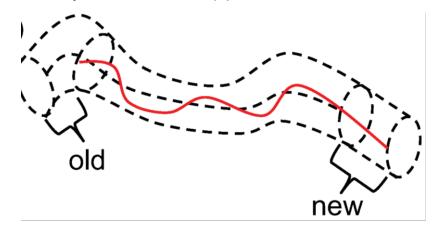


 $N_{\rm e}$ — длина зацеплений. Расстояние вдоль по цепи между соседними зацеплениями. Зависит от жесткости, концентрации, нет строгого определения в теории и эксперименте. Для расплава гибких цепей $N_e \approx 20$

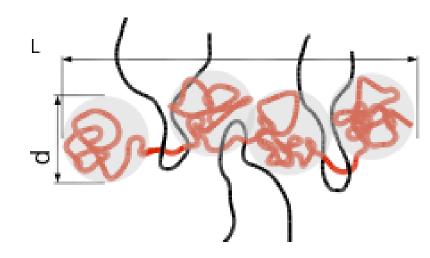
Зацепления и теория рептаций.

П.Ж. де Жен, М. Дои и С.Эдвардс, 1970-е.

Цепочка располагается в <u>«трубке зацеплений»</u> диаметром d, может двигаться поперек в пределах этой трубки и неограниченно вдоль нее. Это называется «рептации».



Работает модель Рауза



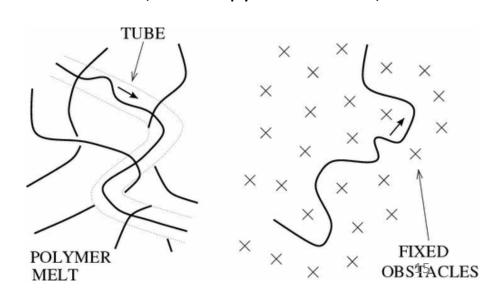
NB: Характерное время релаксации зацеплений соседними цепями меньше, чем время выползания цепи из трубки этих зацеплений.

Диаметр блоба=трубки $d = aN_{\rm e}^{1/2}$, кол-во блобов $N/N_{\rm e}$

Длина трубки $L=(N/N_{\rm e})d=aN~N_{\rm e}^{-1/2}$, диффузия вдоль трубки $L^2=\tau^*D_R$

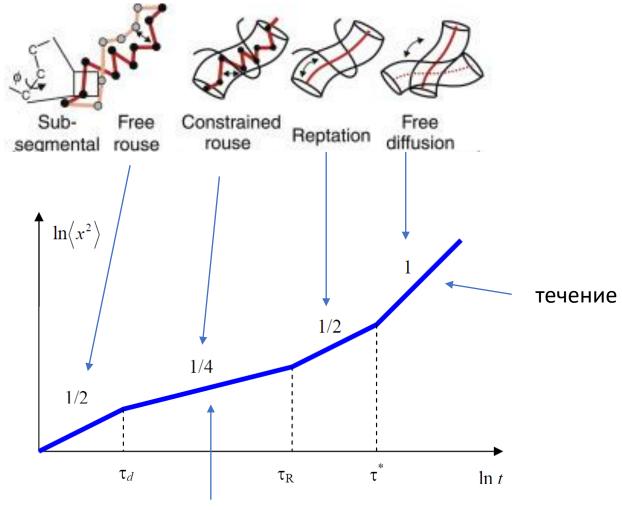
$$\tau^* = L^2/D_R = a^2 N^2 N/N_e \sim \frac{N^3}{N_e}$$

Экспериментально наблюдается $\eta \sim N^{3.4}$



Полная картина: разное поведение на разных масштабах.

NB: в логарифмическом масштабе.



Модель Рауза вдоль траектории случайного блуждания трубки — самый медленный режим

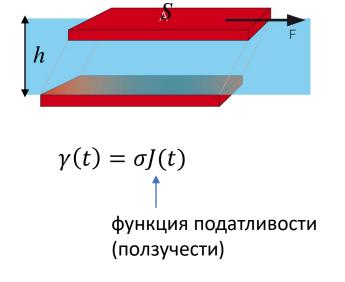
Реакция на постоянную силу.

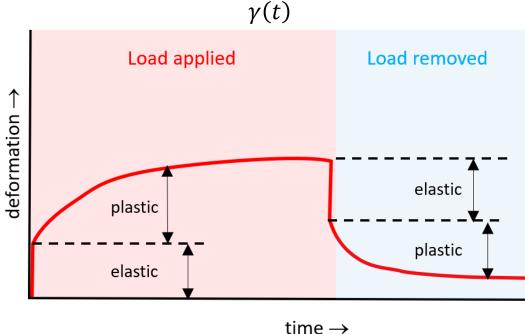
Creep test

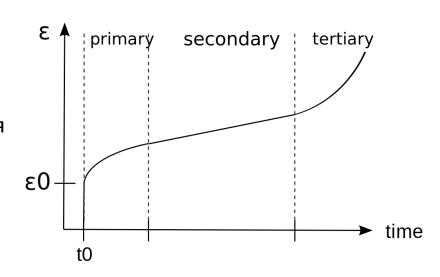
Ползучесть - медленная, происходящая с течением времени, деформация твёрдого тела под воздействием постоянной нагрузки

Справедлива как для аморфных, так и для кристаллических тел, при этом могут быть разные молекулярные механизмы податливости, основные:

- Диффузионный (в аморфных полимерах)=рептационный
- По межзеренным границам (в кристаллических полимерах)
- Перекристаллизация и т.д.







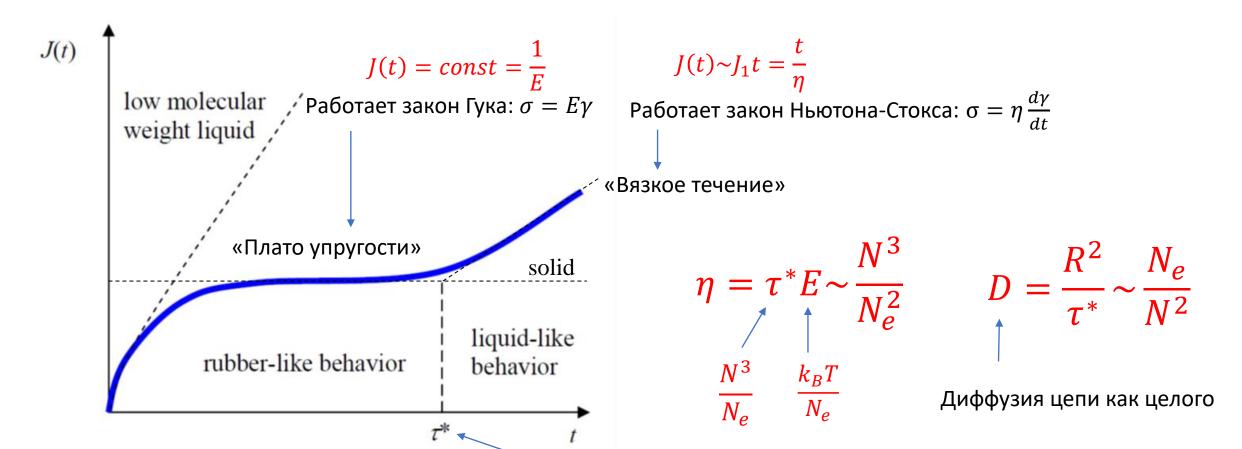


Вязкоупругость: типичное поведение полимерной системы

 $\gamma(t) = \sigma J(t)$

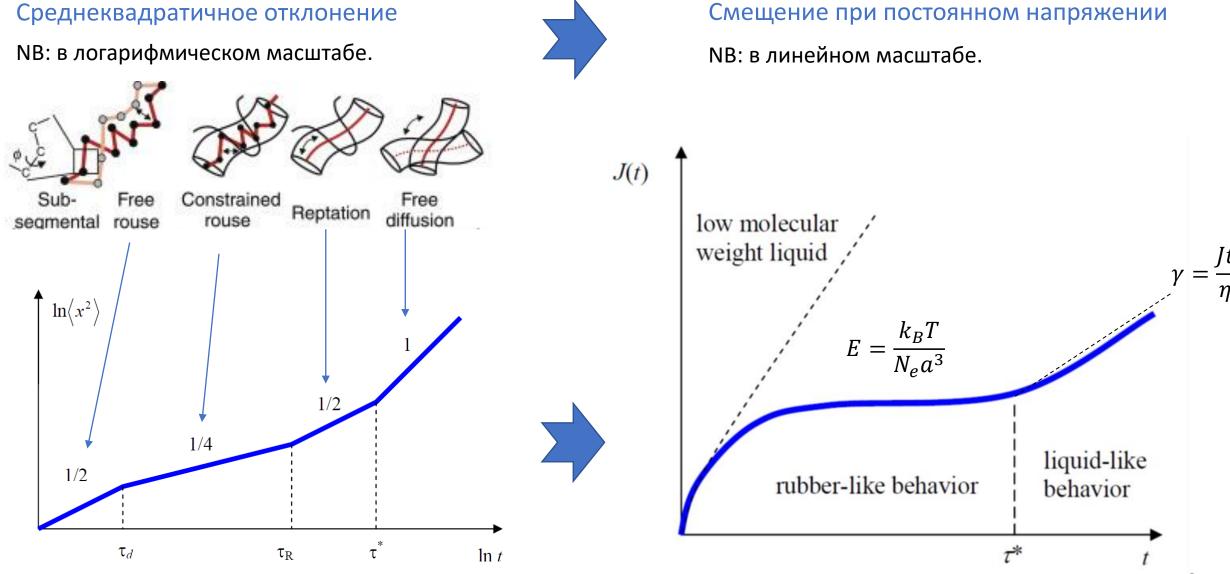
Упругое тело на малых временах, вязкотекучее на больших. + "Handgum"

функция податливости (ползучести)



максимальное время релаксации = время рептации!

Динамика переходит в механику: reptation vs. creep



Контрольные вопросы:

Что такое модель Рауза? Чему равны время релаксации и коэфф. диффузии клубка в этой модели? Что такое модель Зимма? Чему равны время релаксации и коэфф. диффузии клубка в этой модели? Чему равна вязкость коллоидной дисперсии твердых частиц радиуса R? Чему равна вязкость полимерного раствора? Что такое формула Марка-Куна-Хаувинка? Что такое зацепления и рептации? Чему равно характерное время рептаций? Чему равны диаметр и длина трубки зацеплений? Что такое вязкоупругость? Как выглядит кривая податливости полимерной системы? Чему равен модуль на плато упругости? Как вязкость расплава зависит от длины полимера? А от длины зацеплений? Чему равен коэф.диффузии цепей в расплаве?